

Ё.У.СОАТОВ

ОЛИЙ
МАТЕМАТИКА

2



Ё. У. СОАТОВ

ОЛИЙ МАТЕМАТИКА

Икки жилдлик

2- жилд

Ўзбекистон Республикаси олий ва ўрта махсус таълим вазирлиги олий техника укув юртлари талабалари учун дарслик сифатида тавсия этган

ТОШКЕНТ «ЎҚИТУВЧИ» 1994

Стомол Е. Уф

Тақризчилар: Тошкент Қишлоқ хўжалигини ирригациялаш ва механизациялаш муҳандислари институтини «Олий математика» кафедраси; Тошкент кимё-технология институтининг «Олий математика» кафедраси.

Таҳрир ҳайъати: физика-математика фанлари номзодлари, доцентлар М. Жўраев (масъул), Е. М. Хусанбоев (масъул), А. А. Ҳамдамов, А. Омонов (14- боб учун масъул).

Дарслик олий техника институтлари талабалари учун мўлжалланган. Бу ерда келтирилган маълумотлар олий ўқув юртлирининг муҳандис-техник ва қишлоқ хўжалик мутахассисликлари учун математик фанларнинг амалдаги дастурига тўла мос келади.

Китоб «Олий математика» дарслигининг иккинчи жилди бўлиб, у ҳам биринчи жилд каби кўп миқдорда нисоллар билан таъминланган.

51
0-73

Научная библиотека
им. Д. Хамиди С.

1678841

С 1602010000—292
353 (04) — 94 82—93

© «Ўқитувчи» нашриёти, 1994

ISBN 5—645—01 911—3

СЎЗ БОШИ

Китобхон эътиборига ҳавола қилинаётган мазкур «Олий математика» дарслигининг иккинчи жилдига қаторлар, Фурье алмаштиришлари, каррали интеграллар, эгри чиқиқли ва сирт интеграллари, векторлар анализи, математик физика тенгламалари, Эҳтимоллик назарияси ва математик статистика, асосий соғли усуллар киритилган.

Мустақил ечиш учун тавсия этилган машқларнинг тартиб рақамлари 9—12- бобларда Г. Н. Берманиннг «Сборник задач по курсу математического анализа», М., Наука, 1985 китобидан, 14- бобда эса «Сборник задач по математике для вузов. Теория вероятностей и математическая статистика» (под ред. А. В. Ефимова), М., 1990 китобидан кўрсатилган.

Дарсликнинг иккинчи жилдини ёзишда ҳам олий ўқув юр்தларининг муҳандис-техник ва қишлоқ хўжалик мутахассисликлари учун математик фанларнинг амалдаги «Дастур» ида тавсия қилинган асосий ва қўшимча адабиётлардан ҳамда ўзбек тилида чоп этилган дарслик ва ўқув қўлланмаларидан кенг фойдаланилди.

Мазкур дарсликни «Олий математика мисол ва масалаларда» учинчи жилди ва олий математика фанининг кенгайтирилган маълум қисмлари (чиқиқли алгебра элементлари, ҳақиқий ўзгарувчининг вектор ва комплекс функциялари, дифференциал тенгламалар назарияси элементлари, Фурье қаторлари, параметрга боғлиқ бўлган интеграллар, Фурье алмаштиришлари, майдон назарияси, комплекс ўзгарувчили функция назарияси, операциян ҳисоб, математик физика тенгламалари, асосий ҳисоблаш усуллари, эҳтимоллик назарияси, математик статистика элементлари, дискрет математика асослари, оптималлаштириш усуллари, операциялар таҳлили)ни ўз ичига олган «Олий математикадан махсус маърузалар» ҳамда «Муҳандислик масаларини математик моделлаш ва ЭҲМда ҳисоблаш усуллари» қисмларидан иборат тўртинчи ва бешинчи жилдлари билан тўлдириб кўзда тутилган.

Муаллиф дарсликнинг ушбу жилдини тузишда ва унга ки-

ритилган айрим қисмларини ёзишда берган маслаҳатлари ва ёрдамлари учун Тошкент меъморчилик-қурилиш институти «Олий ва амалий математика» кафедраси ўқитувчиларига, алоҳида доцент Э. Л. Айрапетовага, холисона тақриз, танқид, уни ёзишда йўл қўйилган камчиликларни кўрсатганлари учун Ўргенч давлат университети профессори, физика-математика фанлари доктори Ш. Норимовга, Тошкент қишлоқ хўжалигини ирригациялаш ва механизациялаш муҳандислари институти «Олий математика» кафедраси мудири, профессор Э. Ф. Файзибоевга, Тошкент кимё-технология институти «Олий математика» кафедраси ўқитувчиларига ва унинг мудири, доцент Н. С. Раҳимовага, таҳрир ҳайъатининг аъзолари доцентлар А. Омонов, М. Жўраев, Ё. М. Ҳусанбоев, А. А. Ҳамдамовларга ўз миннатдорчилигини билдиради.

Айниқса, дарсликнинг «Эҳтимоллик назарияси ва математик статистика» бобини ёзишда доцентлар Ё. М. Ҳусанбоев ва А. Омоновларнинг беминнат ёрдамларини муаллиф эътироф этишни ўзининг бурчи деб билади.

Дарслик сифати ва мазмунини янада такомиллаштиришга қаратилган танқидий фикр ва мулоҳазалар билдирган ўртоқларга муаллиф олдиндан ўз ташаккурини билдиради.

ҚАТОРЛАР. ФУРЬЕ АЛМАШТИРИШЛАРИ

1-§. Сонли қаторлар. Қаторнинг яқинлашиши ва йиғиндис

Чексиз қаторлар математик анализнинг муҳим қисмларидан биридир. Улардан функциялар қийматларини тақрибий ҳисоблашлар, интеграллар қийматларини ҳисоблашлар билан боғлиқ бўлган ҳар хил амалий масалаларни ечишда кенг фойдаланилади.

Чексиз қаторлар билан боғлиқ асосий тушунчаларни қарашга киришамиз.

Элементлари сонлар (ҳақиқий ёки комплекс) ёки функциялар бўлган

$$u_1, u_2, u_3, \dots, u_n, \dots$$

чексиз кетма-кетликни қараймиз.

1-таъриф. Ушбу

$$u_1 + u_2 + u_3 + \dots + u_n + \dots \quad (1.1)$$

ифода чексиз қатор ёки тўғридан-тўғри қатор дейилади. (1.1) қаторни белгилаш учун бундай ёзувдан фойдаланилади:

$$\sum_{n=1}^{\infty} u_n$$

$u_1, u_2, u_3, \dots, u_n, \dots$ кетма-кетликнинг элементлари қаторнинг ҳадлари дейилади.

Агар қаторнинг ҳадлари сонлардан (функциялардан) иборат бўлса, қатор *сонли қатор* (*функционал қатор*) дейилади; қаторнинг n -ҳадини унинг *умумий ҳади* дейилади.

1-мисол. Ушбу $\frac{1}{1} + \frac{1}{2} + \frac{1}{3} + \dots + \frac{1}{n} + \dots$ қатор сонли қатордир, унинг умумий ҳади $\frac{1}{n}$ га тенг; бу қаторни қисқача бундай

ёзиш мумкин: $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n}$.

2-мисол. Ушбу $\frac{\sin x}{1 \cdot 2} + \frac{\sin 2x}{2 \cdot 3} + \frac{\sin 3x}{3 \cdot 4} + \dots + \frac{\sin nx}{n(n-1)} + \dots$ қатор функционал қатордир, унинг умумий ҳади $u_n = \frac{\sin nx}{n(n+1)}$ га тенг,

бу қаторни қисқа бундай ёзиш мумкин: $\sum_{n=1}^{\infty} \frac{\sin nx}{n(n+1)}$.

Ҳозирча сонли қаторларни қараи билан чекланамиз, функционал қаторларни эса 13-§ дан бошлаб қараймиз.

Ҳар бир қатор учун қўйиладиган асосий савол бу унинг яқинлашиши масаласидир.

2-таъриф. (1.1) қатор дастлабки n та ҳадининг йиғиндисиди

$$S_n = u_1 + u_2 + u_3 + \dots + u_n$$

шу қаторнинг n -хусусий йиғиндисиди дейилади. Шу хусусий йиғиндиларни қараймиз:

$$S_1 = u_1,$$

$$S_2 = u_1 + u_2,$$

$$\dots$$

$$S_n = u_1 + u_2 + \dots + u_n.$$

Равшанки, хусусий йиғиндилар $S_1, S_2, \dots, S_n, \dots$ чексиз сонли кетма-кетликни ҳосил қилади.

3-таъриф. Агар (1.1) қаторнинг хусусий йиғиндиларидан иборат кетма-кетлик $S_1, S_2, \dots, S_n, \dots$ чекли лимитга эга бўлса, бу қатор *яқинлашувчи қатор* дейилади. Бу лимитнинг қиймати $S = \lim_{n \rightarrow \infty} S_n$

(1.1) қаторнинг йиғиндисиди дейилади. Бу ҳолда бундай ёзилади:

$$S = u_1 + u_2 + u_3 + \dots + u_n + \dots = \sum_{n=1}^{\infty} u_n.$$

4-таъриф. Агар (1.1) қаторнинг хусусий йиғиндилари кетма-кетлиги чекли лимитга эга бўлмаса, бу қатор *узоқлашувчи қатор* дейилади.

Сонли қаторлар назариясининг мазмуни қаторнинг яқинлашувчи ёки узоқлашувчи эканлигини аниқлаш ва яқинлашувчи қаторлар йиғиндисини ҳисоблашдан иборат.

Энг содда мисол сифатида геометрик прогрессияни қараймиз

2-§. Геометрик прогрессия

Чексиз геометрик прогрессия

$$a + aq + aq^2 + \dots + aq^{n-1} + \dots$$

энг содда, энг кўп учрайдиган қаторлардан биридир. Бунда a —

келиб чиқавермади, қатор узоқлашувчи бўлиши ҳам мумкин. Масалан, гармоник қатор деб аталувчи

$$1 + \frac{1}{2} + \frac{1}{3} + \dots + \frac{1}{n} + \dots$$

қатор учун $\lim_{n \rightarrow \infty} u_n = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} = 0$ бўлишига қарамай у яқинлашувчи эмаслигини исботлаймиз. Гармоник қаторнинг дастлабки бир неча ҳадини қуйидагидек гуруҳлаб ёзамиз:

$$1 + \frac{1}{2} + \left(\frac{1}{3} + \frac{1}{4}\right) + \left(\frac{1}{5} + \frac{1}{6} + \frac{1}{7} + \frac{1}{8}\right) + \\ + \left(\frac{1}{9} + \frac{1}{10} + \frac{1}{11} + \frac{1}{12} + \frac{1}{13} + \frac{1}{14} + \frac{1}{15} + \frac{1}{16}\right) + \dots$$

Ҳар қайси қавс ичидаги қўшилувчиларни уларнинг кичиги билан алмаштирамиз. Натижада

$$1 + \frac{1}{2} + \left(\frac{1}{4} + \frac{1}{4}\right) + \left(\frac{1}{8} + \frac{1}{8} + \frac{1}{8} + \frac{1}{8}\right) + \\ + \left(\frac{1}{16} + \frac{1}{16} + \frac{1}{16} + \frac{1}{16} + \frac{1}{16} + \frac{1}{16} + \frac{1}{16} + \frac{1}{16}\right) + \dots$$

га эга бўламиз.

Ҳар қайси қавс ичидаги қўшилувчилар йиғиндиси кичиклашди ва $1/2$ га тенг бўлди. Охириги қатор чексиз кўп қавсларга эга бўлганлиги сабабли уларнинг йиғиндиси чексизликка интилади. Демак, гармоник қаторнинг йиғиндиси албатта чексизликка интилади. Шундай қилиб, биз гармоник қаторнинг узоқлашувчи эканлигини исботладик.

4-§. Қаторлар устида содда амаллар бажариш: сонга кўпайтириш, қўшиш ва айириш

Қаторлар устида амаллар бажаришнинг баъзи қондалари билан танишамиз.

1-теорема (қаторни сонга кўпайтириш ҳақида). *Агар*

$$u_1 + u_2 + \dots + u_n + \dots \quad (4.1)$$

қатор яқинлашувчи бўлиб, унинг йиғиндиси S га тенг бўлса, у ҳолда

$$\lambda u_1 + \lambda u_2 + \dots + \lambda u_n + \dots \quad (4.2)$$

қатор ҳам яқинлашувчи бўлади ва унинг йиғиндиси $\lambda \cdot S$ га тенг бўлади, бунда λ — тайин сон.

Исботи. (4.1) ва (4.2) қаторларнинг n -хусусий йиғиндиларини мос равишда S_n ва σ_n билан белгилаймиз. У ҳолда қуйидагига эга бўламиз:

$$\sigma_n = \lambda u_1 + \lambda u_2 + \dots + \lambda u_n = \lambda (u_1 + u_2 + \dots + u_n) = \lambda \cdot S_n,$$

бундан:

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \sigma_n = \lim_{n \rightarrow \infty} (\lambda \cdot S_n) = \lambda \cdot \lim_{n \rightarrow \infty} S_n = \lambda \cdot S.$$

Шундай қилиб, (4.2) қатор яқинлашувчи, унинг йиғиндисин $\lambda \cdot S$ га тенг. Теорема исботланди.

2-теорема (қаторларни қўшиш ҳақида). Агар

$$u_1 + u_2 + \dots + u_n + \dots, \quad (4.3)$$

$$v_1 + v_2 + \dots + v_n + \dots \quad (4.4)$$

қаторлар яқинлашувчи ва уларнинг йиғиндилари мос равишда s ва S га тенг бўлса, у ҳолда

$$(u_1 + v_1) + (u_2 + v_2) + \dots + (u_n + v_n) + \dots \quad (4.5)$$

қатор ҳам яқинлашувчи ва унинг йиғиндисин $s + S$ га тенг бўлади.

Исботи. (4.3), (4.4) ва (4.5) қаторларнинг n -хусусий йиғиндиларини мос равишда s_n , S_n ва σ_n деб белгилаймиз. У ҳолда

$$\sigma_n = (u_1 + v_1) + (u_2 + v_2) + \dots + (u_n + v_n) = s_n + S_n.$$

Бундан:

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \sigma_n = \lim_{n \rightarrow \infty} (s_n + S_n) = \lim_{n \rightarrow \infty} s_n + \lim_{n \rightarrow \infty} S_n = s + S.$$

Шундай қилиб, (4.5) қатор яқинлашувчи ва унинг йиғиндисин $s + S$ га тенг.

3-теорема (қаторларни айириш ҳақида). Агар

$$u_1 + u_2 + u_3 + \dots + u_n + \dots, \quad (4.6)$$

$$v_1 + v_2 + v_3 + \dots + v_n + \dots \quad (4.7)$$

қаторлар яқинлашувчи ва уларнинг йиғиндисини мос равишда s ва S га тенг бўлса, у ҳолда

$$(u_1 - v_1) + (u_2 - v_2) + \dots + (u_n - v_n) + \dots \quad (4.8)$$

қатор ҳам яқинлашувчи ва унинг йиғиндисини $s - S$ га тенг бўлади.

Исботи. (4.7) қаторнинг ҳар бир ҳадини -1 га кўпайтирамиз (1-теоремага кўра бу қатор яқинлашувчи ва унинг йиғиндисини $-S$ га тенг бўлади). Уни (4.6) қатор ҳақлари билан қўшамиз ва (4.8) қаторга эга бўламиз:

$$(u_1 - v_1) + (u_2 - v_2) + \dots + (u_n - v_n) + \dots,$$

бу қатор 2-теоремага кўра яқинлашувчи ва унинг йиғиндисини $s - S$ га тенг. Теорема исботланди.

Юқоридаги теоремалардан қуйидаги натижа келиб чиқади.

Агар

$$u_1 + u_2 + \dots + u_n + \dots,$$

$$v_1 + v_2 + \dots + v_n + \dots$$

қаторлар яқинлашувчи ва уларнинг йиғиндилари мос равишда s ва S га тенг бўлса, у ҳолда

$$(\lambda u_1 + \mu v_1) + (\lambda u_2 + \mu v_2) + \dots + (\lambda u_n + \mu v_n) + \dots$$

қатор ҳам яқинлашувчи ва унинг йиғиндиси $\lambda s + \mu S$ га тенг, бунда λ, μ — таъин сонлар.

Шундай қилиб, яқинлашувчи қаторларни ҳадлаб қўшиш, айириш ва ўзгармас сонга кўпайтириш мумкин экан.

Яна битта муҳим теоремани исботлаймиз.

4-теорема. *Агар қатор яқинлашувчи бўлса, у ҳолда берилган қаторга чекли сондаги ҳадларни қўшиши ёки унда чекли сондаги ҳадларни ташлаб юборишдан ҳосил бўлган қатор ҳам яқинлашувчи бўлади.*

Исботи. Ушбу

$$u_1 + u_2 + \dots + u_n + \dots \quad (4.6)$$

қатор яқинлашувчи, унинг йиғиндиси S га тенг бўлсин. (4.6) қатор дастлабки n та ҳадининг йиғиндисини S_n билан белгилаймиз, k ($k < n$) та ташлаб юборилган ҳадлар йиғиндисини S_k билан, қолган $n - k$ та ҳадлар йиғиндисини σ_{n-k} билан белгилаймиз. Демак, $S_n = S_k + \sigma_{n-k}$, бунда S_k — n га боғлиқ бўлмаган чекли сон, шу сабабли:

$$\lim_{n \rightarrow \infty} S_n = \lim_{n \rightarrow \infty} (S_k + \sigma_{n-k}) = \lim_{n \rightarrow \infty} S_k + \lim_{n \rightarrow \infty} \sigma_{n-k}.$$

Бундан:

$$\lim_{n \rightarrow \infty} S_n = S_k + \lim_{n \rightarrow \infty} \sigma_{n-k}.$$

Шундай қилиб, агар $\lim_{n \rightarrow \infty} S_n$ мавжуд бўлса (яъни берилган қатор яқинлашувчи бўлса), у ҳолда $\lim_{n \rightarrow \infty} \sigma_{n-k}$ ҳам мавжуд бўлади (яъни ҳар қанча чекли сондаги ҳадларни ташлаб юборишдан ҳосил қилинган қатор ҳам яқинлашади). Чекли сондаги ҳадларни қўшишдан ҳосил бўлган қаторнинг яқинлашувчи бўлиши юқоридагидек кўрсатилади. Теорема исботланди.

5-§. Мусбат ҳадли қаторлар

Ҳамма ҳадлари бир хил ишорали бўлган қаторлар ўзгармас ишорали қаторлар дейилади. Аниқлик учун биз мусбат ҳадли қаторларни қараймиз.

Шунинг қайд қиламизки, мусбат ишорали қаторда барча $n \geq 1$ лар учун $S_{n+1} > S_n$ тенгсизлик ўришли, яъни хусусий йиғиндилар ўсувчи кетма-кетлик ҳосил қилади. Бундай ҳолда $n \rightarrow \infty$ да иккита имконият мавжуд бўлади: ∞ хусусий йиғиндилар $S_n \rightarrow +\infty$ ва бу ҳолда қатор узоқлашади, ёки хусусий йиғиндилар кетма-кетлиги чегараланган ва бу ҳолда лимит мавжуд бўлади, демак қатор яқинлашувчи.

Шундай қилиб, мусбат ишорали қаторларнинг яқинлашишини ис-

ботлашда S_n хусусий йиғиндилар кетма-кетлигининг чегараланган эканини аниқлашнинг ўзи етарлидир. Мусбат ишорали қаторлар яқинлашувчи бўлишининг ҳар хил аломатларини, яъни S_n учун формула чиқармай ва S_n нинг лимитини ҳисобламай туриб қаторнинг яқинлашувчи ёки узоқлашувчи эканини аниқлаш имконини берадиган усулларни ўрганамиз.

6-§. Таққослаш теоремалари

Мусбат ишорали иккита

$$u_1 + u_2 + \dots + u_n + \dots, \quad (6.1)$$

$$v_1 + v_2 + \dots + v_n + \dots \quad (6.2)$$

қаторга эга бўлайлик. Булар учун қуйидаги теоремалар ўринли.

1-теорема (яқинлашувчанликнинг етарли шarti). *Агар (6.1) қаторнинг ҳадлари (6.2) қаторнинг мос ҳадларидан катта бўлмаса, яъни*

$$u_n \leq v_n \quad (n = 1, 2, 3, \dots) \quad (6.3)$$

бўлса ва (6.2) қатор яқинлашувчи бўлса, у ҳолда (6.1) қатор ҳам яқинлашувчи бўлади.

Исботи. (6.1) ва (6.2) қаторлар n -хусусий йиғиндиларини мос равишда S_n ва σ_n билан белгилаймиз. (6.3) тенгсизликлардан $S_n \leq \sigma_n$ эканлиги келиб чиқади. (6.2) қатор яқинлашувчи эканлиги туфайли $\lim_{n \rightarrow \infty} \sigma_n = \sigma$ мавжуд. Бунда қаторнинг ҳадлари мусбат ишорали бўлгани учун $\sigma_n < \sigma$ тенгсизлик ўринли, демак, $S_n < \sigma$. Шундай қилиб, (6.1) мусбат ҳадли қатор хусусий йиғиндиларни кетма-кетлиги чегараланган ва демак, бу қатор яқинлашувчи. Шу билан бирга бу қатор йиғиндиси (6.2) қатор йиғиндисидан катта бўлмайди.

2-теорема (узоқлашувчанликнинг етарли шarti). *Агар (6.2) қаторнинг ҳадлари (6.1) қаторнинг мос ҳадларидан кичик бўлмаса, яъни*

$$u_n \leq v_n \quad (n = 1, 2, 3, \dots) \quad (6.3)$$

бўлса ва (6.1) қатор узоқлашувчи бўлса, у ҳолда (6.2) қатор ҳам узоқлашувчидир.

Исботи. (6.1) ва (6.2) қаторларнинг n -хусусий йиғиндиларини мос равишда S_n ва σ_n билан белгилаймиз. (6.3) тенгсизликлардан $\sigma_n \geq S_n$ экани келиб чиқади. (6.1) қатор узоқлашувчи ва унинг хусусий йиғиндиларни ортиб боргани сабабли $\lim_{n \rightarrow \infty} S_n = \infty$. Бу ҳолда $\lim_{n \rightarrow \infty} \sigma_n = \infty$. Демак, (6.2) қатор узоқлашувчи. Теорема исботланди.

Иккала теорема (6.3) тенгсизликлар барча n лар учун эмас, балки бирор $n=N$ дан бошлаб бажарилса ҳам ўринли бўлаверади. Бу шу бобнинг 4-§ идаги 4-теоремадан кўриниб турибди.

Иккала теоремани қисқача бундай ифодалаш мумкин: кичик бўлмаган ҳадли қаторнинг яқинлашувчанлигидан катта бўлмаган ҳадли қаторнинг яқинлашувчанлиги келиб чиқади, катта бўлмаган ҳадли қаторнинг узоқлашувчанлигидан кичик бўлмаган ҳадли қаторнинг узоқлашувчанлиги келиб чиқади.

1-мисол. Ушбу

$$\frac{2}{3} + \frac{1}{2} \left(\frac{2}{3}\right)^2 + \frac{1}{3} \left(\frac{2}{3}\right)^3 + \dots + \frac{1}{n} \left(\frac{2}{3}\right)^n + \dots$$

қатор яқинлашувчи, чунки бу қаторнинг ҳадлари

$$\frac{2}{3} + \left(\frac{2}{3}\right)^2 + \left(\frac{2}{3}\right)^3 + \dots + \left(\frac{2}{3}\right)^n + \dots$$

қаторнинг мос ҳадларидан катта эмас. Охирги қатор яқинлашувчи, чунки бу қаторнинг ҳадлари маҳражи $q=2/3$ га тенг, йиғиндиси эса 2 га тенг геометрик прогрессияни ташкил этади. Демак, берилган қатор ҳам яқинлашувчи бўлади, шу билан бирга унинг йиғиндиси 2 дан катта бўлмайди.

2-мисол. Ушбу

$$1 + \frac{1}{\sqrt{2}} + \frac{1}{\sqrt{3}} + \dots + \frac{1}{\sqrt{n}} + \dots$$

қатор узоқлашувчи, чунки унинг ҳадлари, иккинчи ҳаддан бошлаб,

$$1 + \frac{1}{2} + \frac{1}{3} + \dots + \frac{1}{n} + \dots$$

гармоник қаторнинг мос ҳадларидан катта, гармоник қатор эса, маълумки, узоқлашувчидир.

Амалда таққослаш аломатидан қуйидаги кўринишда фойдаланиш энг қулайдир;

3-теорема (таққослашнинг лимит аломати). Агар $\frac{u_n}{v_n}$ нисбатнинг limiti мавжуд бўлса ва y нолга тенг бўлмаса, яъни $\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{u_n}{v_n} = A > 0$ бўлса, y ҳолда (6.1) ва (6.2) қаторларнинг иккаласи ё яқинлашади, ёки узоқлашади.

3-мисол. Ушбу

$$\operatorname{tg} 1 + \operatorname{tg} \frac{1}{2} + \dots + \operatorname{tg} \frac{1}{n} + \dots$$

қаторни

$$1 + \frac{1}{2} + \dots + \frac{1}{n} + \dots$$

гармоник қатор билан таққослаймиз. $\frac{u_n}{v_n}$ нисбатни тузамиз ва унинг лимитини топамиз:

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{u_n}{v_n} = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{\operatorname{tg} \frac{1}{n}}{\frac{1}{n}} = 1 > 0,$$

чунки $n \rightarrow \infty$ да $\operatorname{tg} \frac{1}{n} \sim \frac{1}{n}$.

Шундай қилиб, берилган қатор узоқлашувчи, чунки гармоник қатор узоқлашувчи.

4-мисол. Ушбу

$$\sin \frac{1}{2} + \sin \frac{1}{2^2} + \dots + \sin \frac{1}{2^n} + \dots$$

қаторни

$$\frac{1}{2} + \frac{1}{2^2} + \dots + \frac{1}{2^n} + \dots$$

қатор билан таққослаймиз, охириги қатор яқинлашувчи, чунки унинг ҳадлари маҳражи $q = 1/2$ бўлган геометрик прогрессия ташкил қилади.

$\frac{u_n}{v_n}$ нисбатини тузамиз ва унинг лимитини топамиз: $n \rightarrow \infty$ да

$\sin \frac{1}{2^n} \sim \frac{1}{2^n}$ бўлгани учун: $\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{u_n}{v_n} = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{\sin 2^{-n}}{2^{-n}} = 1 > 0$. Шундай қилиб, берилган қатор яқинлашувчи.

Ўз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Сонли қатор деб нимага айтилади? Қаторнинг умумий ҳади нима?
2. Қаторнинг яқинлашувчи ва узоқлашувчи булиши таърифларини айтинг. Қаторнинг йиғиндисини деб нимага айтилади?
3. Геометрик прогрессия ҳадларидан тузилган қаторнинг яқинлашувчанлигини текширинг.
4. Қатор яқинлашувчи бўлишининг зарурий шarti нимадан иборат? Бу шарт етарли шарт бўлмаслигини кўрсатувчи мисол келтиринг.
5. Қатор узоқлашувчи бўлишининг энг содда етарли шартини кўрсатинг.
6. Яқинлашувчи қаторларни қўшиш ҳақидаги теоремани исботланг.
7. Яқинлашувчи қатор ҳадларини ўзгармас сонга кўпайтириш ҳақидаги теоремани исботланг.
8. Қаторга чекли сондаги ҳадларни қўшиш ёки унда чекли сондаги ҳадларни ташлаб юборишдан қаторнинг яқинлашиши ўзгармаслиги ҳақидаги теоремани исботланг.
9. Мусбат ҳадли йикитта қаторни таққослаш ҳақидаги теоремани ифодаланг ва уни исботланг.

10. 2727—2759- масалаларни ечинг.

7-§. Даламбер ва Коши аломатлари

Мусбат ҳадли қаторларнинг яқинлашиши ва узоқлашиши аломатларини ўрганишни давом эттирамиз.

1. Даламбер аломати

Теорема. Агар

$$u_1 + u_2 + u_3 + \dots + u_n + \dots \quad (7.1)$$

мушбат қаторда $(n + 1)$ -ҳаднинг n -ҳадга нисбати $n \rightarrow \infty$ да чекли l лимитга эга бўлса, яъни

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{u_{n+1}}{u_n} = l \quad (7.2)$$

бўлса, у ҳолда: а) $l < 1$ да қатор яқинлашади, б) $l > 1$ да қатор узоқлашади.

Исботи. Лимитнинг таърифидан ва (7.2) муносабатдан ихтиёрий $\epsilon > 0$ сон учун n нинг бирор N номердан бошлаб барча қийматлари учун, бошқача айтганда $n \geq N$ учун

$$\left| \frac{u_{n+1}}{u_n} - l \right| < \epsilon \text{ ёки } -\epsilon < \frac{u_{n+1}}{u_n} - l < \epsilon \quad (7.3)$$

тенгсизлик ўринли бўлиши келиб чиқади.

$l < 1$ ва $l > 1$ бўлгандаги ҳикмат ҳолни қараймиз.

а) $l < 1$ бўлсин, у ҳолда (7.3) тенгсизликдан $\frac{u_{n+1}}{u_n} - l < \epsilon$ ёки

$\frac{u_{n+1}}{u_n} < l + \epsilon$ экани келиб чиқади. Тенгсизлик барча $n \geq N$ лар учун бажарилади. $l + \epsilon = q$ деб белгилаймиз. ϵ ни шундай кичик қилиб танлаймизки, q нинг қиймати $l < 1$ да 1 дан кичик бўлсин, яъни $0 < q < 1$ тенгсизлик бажарилсин (1-шакл), демак,

$$\frac{u_{n+1}}{u_n} < q. \quad (7.4)$$

(7.4) тенгсизликни унга тенг кучли бўлган

$$u_{n+1} < q \cdot u_n$$

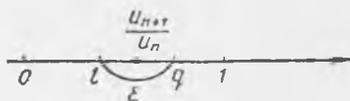
тенгсизлик билан алмаштирамиз. Охириги тенгсизликни n нинг N дан бошлаб турли қийматлари учун, яъни $n \geq N$ лар учун ёзиб, қуйидагиларга эга бўламиз:

$$\begin{aligned} u_{N+1} &< qu_N, \\ u_{N+2} &< qu_{N+1} < q^2 u_N, \\ u_{N+3} &< qu_{N+2} < q^3 u_N, \\ &\dots \end{aligned} \quad (7.5)$$

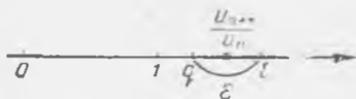
Ҳикмат қаторни қараймиз.

$$u_1 + u_2 + \dots + u_N + u_{N+1} + \dots \quad (7.1)$$

$$u_N + qu_N + \dots \quad (7.6)$$



1-шакл.



2-шакл.

(7.6) қаторнинг ҳадлари $q < 1$ мусбат маҳрамли геометрик прогрессия ташкил қилади. Демак, (7.6) қатор яқинлашади.

(7.5) тенгсизликлардаги (7.1) қаторнинг ҳадлари u_{N+1} дан бошлаб (7.6) қаторнинг мос ҳадларидан кичик.

6-§ даги 1-теоремага асосан ва 4-§ даги 4-теоремага асосан берилган қатор (7.1) яқинлашувчи.

б) $l > 1$ бўлсин. У ҳолда (7.3) тенгсизликлардан бирор номер N дан бошлаб

$$\frac{u_{n+1}}{u_n} - l > -\epsilon \text{ ёки } \frac{u_{n+1}}{u_n} > l - \epsilon$$

эканлиги келиб чиқади. $l - \epsilon = q$ деб белгилаймиз, ϵ ни шундай кичик қилиб тандаймизки, натижада $l > 1$ да q ning катталиги 1 дан катта бўлиб қолаверсин, яъни $l - \epsilon = q > 1$ (2-шакл) ва, демак,

$$\frac{u_{n+1}}{u_n} > q, n \geq N. \quad (7.7)$$

(7.7) тенгсизликни унга тенг кучли

$$u_{n+1} > q \cdot u_n, n \geq N$$

тенгсизлик билан алмаштирамиз. Бу қаторнинг ҳадлари $(N+1)$ номердан бошлаб ўсишини билдиради, шу сабабли қаторнинг умумий ҳади нолга интилмайди. Қатор яқинлашишининг зарурий шarti бажарилмайди, шу сабабли (7.1) қатор узоқлашади.

1-эслатма. Агар $\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{u_{n+1}}{u_n} = \infty$ бўлса, у ҳолда қатор узоқлашади, чунки бу ҳолда $\frac{u_{n+1}}{u_n} > 1$ ва $u_{n+1} > u_n$, яъни $\lim_{n \rightarrow \infty} u_n \neq 0$ (зарурий шарт бажарилмайди).

2-эслатма. Агар $\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{u_{n+1}}{u_n}$ мавжуд ва бирга тенг бўлса ёки мавжуд бўлмаса, у ҳолда Даламбер аломати қаторнинг яқинлашувчи ёки узоқлашувчи эканини аниқлаш имконини бермайди. Бу масалачи ҳал қилиш учун бошқа аломатдан фойдаланиш керак.

1-мисол. Қуйидаги қаторни яқинлашувчанликка текшириш:

$$\frac{2}{1^2} + \frac{2^2}{2^2} + \frac{2^3}{3^2} + \dots + \frac{2^n}{n^2} + \dots$$

Ечиш. Бундан $u_n = \frac{2^n}{n^2}$, $u_{n+1} = \frac{2^{n+1}}{(n+1)^2}$.

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{u_{n+1}}{u_n} = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{2^{n+1} \cdot n^2}{(n+1)^2 \cdot 2^n} = 2 \lim_{n \rightarrow \infty} \left(\frac{n}{n+1} \right)^2 = 2 > 1,$$

демак, қатор узоқлашувчи.

2-мисол. Қуйидаги қаторни яқинлашувчанликка текширинг:

$$\frac{1}{1/2} + \frac{3}{(1/2)^2} + \frac{5}{(1/2)^3} + \dots + \frac{2n-1}{(1/2)^n} + \dots$$

Ечиш. Бунда $u_n = \frac{2n-1}{(1/2)^n}$, $u_{n+1} = \frac{2n+1}{(1/2)^{n+1}}$,

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{u_{n+1}}{u_n} = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{(2n+1)(1/2)^n}{(1/2)^{n+1}(2n-1)} = \frac{1}{1/2} \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{2n+1}{2n-1} = \frac{1}{1/2} < 1,$$

демак, қатор яқинлашувчи.

3-мисол. Қуйидаги қаторни яқинлашувчанликка текширинг:

$$1 + \frac{1}{3/2} + \frac{1}{1/3} + \dots + \frac{1}{1/n} + \dots$$

Ечиш. Бунда $u_n = \frac{1}{1/n}$, $u_{n+1} = \frac{1}{1/n+1}$,

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{u_{n+1}}{u_n} = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1/n}{1/n+1} = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{1 + 1/n} = 1 (l = 1).$$

Қаторнинг яқинлашиши ҳақида Даламбер аломати асосида хулоса чиқариш мумкин эмас. Таққослаш аломатини қўлаймиз. Узоқлашувчи

$$1 + \frac{1}{2} + \frac{1}{3} + \dots + \frac{1}{n} + \dots$$

гармоник қаторнинг ҳадлари, иккинчи ҳадидан бошлаб, берилган қаторнинг мос ҳадларидан кичик, демак, б-§нинг 1-теоремасига биноан берилган қатор узоқлашувчи.

2. Коши аломати

Теорема. Агар муқобат ҳадли

$$u_1 + u_2 + u_3 + \dots + u_n + \dots \quad (7.8)$$

қатор учун $\sqrt[n]{u_n}$ миқдор $n \rightarrow \infty$ да чекли лимитга эга бўлса, яъни

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \sqrt[n]{u_n} = l \quad (7.9)$$

бўлса, у ҳолда

- а) $l < 1$ да қатор яқинлашади,
- б) $l > 1$ да қатор узоқлашади.

Исботи. Лимитнинг таърифидан ва (7.9) муносабатдан бирор N номердан бошлаб n нинг барча қийматлари учун, яъни $n \geq N$ дан бошлаб

$$\left| \sqrt[n]{u_n} - l \right| < \varepsilon \text{ ёки } -\varepsilon < \sqrt[n]{u_n} - l < \varepsilon \quad (7.10)$$

тенгсизлик ўринли бўлади, буида $\varepsilon > 0$ олдиндан танланган кичик сон.

а) $l < 1$ бўлсин. У ҳолда (7.10) тенгсизликдан $\sqrt[n]{u_n} - l < \varepsilon$ ёки $\sqrt[n]{u_n} < l + \varepsilon$ эканлиги келиб чиқади. Тенгсизлик бирор N дан бошлаб, яъни барча $n \geq N$ лар учун бажарилади. $l + \varepsilon = q$ деб белгилаймиз, ε ни шундай кичик қилиб танлаймизки, $l < 1$ да q миқдор 1 дан кичик бўлиб қолаверсин, яъни $0 < l + \varepsilon = q < 1$, ва демак, барча $n \geq N$ лар учун

$$\sqrt[n]{u_n} < q \text{ ёки } u_n < q^n. \quad (7.11)$$

Иккита қаторни қараймиз:

$$u_1 + u_2 + \dots + u_N + u_{N+1} + u_{N+2} + \dots, \quad (7.8)$$

$$q^N + q^{N+1} + q^{N+2} + \dots \quad (7.12)$$

(7.12) қатор яқинлашувчи, чунки унинг ҳадлари махражи $q < 1$ бўлган геометрик прогрессия ҳосил қилади.

(7.8) қаторнинг ҳадлари u_n дан бошлаб, (7.11) тенгсизликка биноён, (7.12) қаторнинг ҳадларидан кичик. Демак, (7.8) қатор 6-§ даги 1-теорема ва 4-§ даги 1-теорема асосида яқинлашувчи.

б) $l > 1$ бўлсин. (7.10) тенгсизликдан $\sqrt[n]{u_n} - l > -\varepsilon$ ёки $\sqrt[n]{u_n} > l - \varepsilon$ эканлиги келиб чиқади. Тенгсизлик бирор N дан бошлаб бажарилади, яъни барча $n \geq N$ лар учун ўринли. $l - \varepsilon = q$ деб белгилаймиз. ε ни шундай кичик қилиб танлаб оламизки, $l > 1$ да q миқдор 1 дан катталигича қолаверади, яъни $l - \varepsilon = q > 1$ ва демак, бирор N дан бошлаб

$$\sqrt[n]{u_n} > q > 1 \text{ ёки } \sqrt[n]{u_n} > 1.$$

Аммо қаралаётган қаторнинг барча ҳади, u_n дан бошлаб, 1 дан катта бўлса, у ҳолда қатор узоқлашади, чунки унинг умумий ҳади нолга интилмайди.

Э с л а т м а. Даламбер аломатидаги каби, $l = 1$ бўлган ҳолда Қоши аломати қўшимча текширишни талаб қилади.

4-мисол. Қуйидаги қаторни яқинлашувчанликка текширинг:

$$\frac{1}{3} + \left(\frac{2}{5}\right)^2 + \dots + \left(\frac{n}{2n+1}\right)^n + \dots$$

Ечиш. Бунда

$$u_n = \left(\frac{n}{2n+1}\right)^n, \quad \lim_{n \rightarrow \infty} \sqrt[n]{u_n} = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{n}{2n+1} = \frac{1}{2} < 1.$$

Қатор яқинлашади.

5-мисол. Қуйидаги қаторни яқинлашувчанликка текширинг:

$$\frac{2}{1} + \left(\frac{3}{2}\right)^4 + \left(\frac{4}{3}\right)^9 + \dots + \left(\frac{n+1}{n}\right)^{n^2} + \dots$$

Ечиш. Бунда

$$u_n = \left(\frac{n+1}{n}\right)^{n^2}, \quad \lim_{n \rightarrow \infty} \sqrt[n]{u_n} = \lim_{n \rightarrow \infty} \left(\frac{n+1}{n}\right)^n = e > 1.$$

Қатор узоқлашувчи.

8-§. Қатор яқинлашишининг интеграл аломати

Теорема. Агар

$$u_1 + u_2 + \dots + u_n + \dots \quad (8.1)$$

қаторнинг ҳадлари мусбат ва ўсмайдиган бўлса, яъни

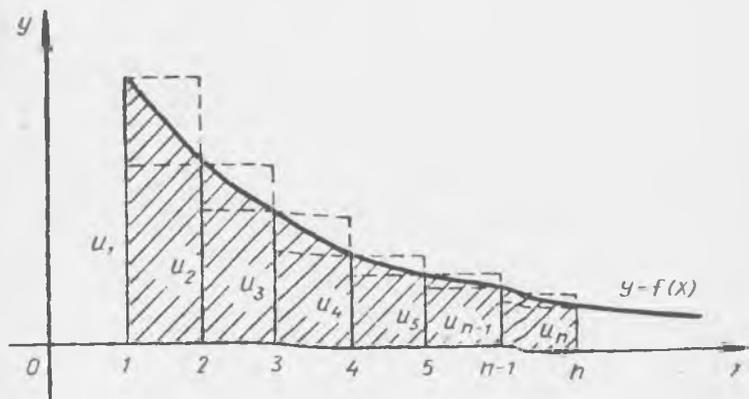
$$u_1 \geq u_2 \geq \dots \geq u_n \geq \dots$$

бўлса ва $f(x)$ функция учун $f(1) = u_1, f(2) = u_2, \dots, f(n) = u_n, \dots$ тенгшиклар ўринли бўлса, у ҳолда:

1) агар $\int_1^{\infty} f(x) dx$ хосмас интеграл яқинлашса, қатор яқинлашувчи,

2) агар $\int_1^{\infty} f(x) dx$ хосмас интеграл узоқлашувчи бўлса, қатор узоқланувчи бўлади.

Исботи. Юқоридан $y = f(x)$ эгри чизиқ билан чегараланган, асослари $x = 1$ дан $x = n$ гача бўлган, бунда n — ихтиёрий бутун мусбат сон, эгри чизикли трапецияни қараймиз (3-шакл). Бу трапецияга асослари $[1, 2], [2, 3], \dots, [n-1, n]$ кесмалардан иборат n та n та қи зинапоясмон турғбуряклар чизамиз, бунда функциянинг



3-шакл.

$$u_2 = f(2), u_3 = f(3), \dots, u_n = f(n)$$

қийматлари ички чизилган тўртбурчакларга,

$$u_1 = f(1), u_2 = f(2), \dots, u_{n-1} = f(n-1)$$

қийматлари эса ташқи чизилган тўртбурчакларга баландлик бўлиб хизмаг қилади.

Қуйидаги белгилашларни киритамиз: S_n — қаторнинг n -хусусий йиғиндиси, \bar{S}_n — эгри чизиқли трапециянинг юзи, $S_{и.ч}$, $S_{т.ч}$ — мос равишда ички ва ташқи чизилган зинапоясимон шаклларнинг юзлари.

$S_n = u_1 + u_2 + \dots + u_n$, $\bar{S}_n = \int_1^n f(x) dx$ экани равшан. Шаклдан

$$S_{и.ч} < \bar{S}_n < S_{т.ч} \quad (8.2)$$

эканлиги келиб чиқади, буьда

$$S_{и.ч} = u_2 + u_3 + \dots + u_n = S_n - u_1,$$

$$S_{т.ч} = u_1 + u_2 + \dots + u_{n-1} = S_n - u_n.$$

Шундай қилиб, (8.2) тенгсизлигини бундай ёзиш мумкин:

$$S_n - u_1 < \bar{S}_n < S_n - u_n$$

ёки

$$S_n - u_1 < \int_1^n f(x) dx < S_n - u_n.$$

Бундан иккита тенгсизликка эга бўламиз:

$$S_n < u_1 + \int_1^n f(x) dx, \quad (8.3)$$

$$S_n > u_n + \int_1^n f(x) dx. \quad (8.4)$$

$f(x)$ функция мусбат, шу сабабли n нинг ортиши билан $\int_1^n f(x) dx$ интеграл ҳам катталашиб боради. Икки ҳол бўлиши мумкин:

1) $\int_1^{\infty} f(x) dx$ хосмас интеграл яқинлашувчи, яъни

$$\int_1^{\infty} f(x) dx = \lim_{n \rightarrow \infty} \int_1^n f(x) dx = I$$

интеграл чекли сонга тенг бўлсин. У ҳолда $\int_1^n f(x) dx < I$ ва (8.3) тенгсизликдан ҳар қандай n да $S_n < u_1 + I$ эканлиги келиб чиқади. Шундай қилиб, бу ҳолда S_n хусусий йиғиндилар кетма-кетлиги чегараланган ва, демак, (8.1) қатор яқинлашади.

2) $\int_1^{\infty} f(x) dx$ хосмас интеграл узоқлашувчи бўлсин, яъни

$$\int_1^{\infty} f(x) dx = \lim_{n \rightarrow \infty} \int_1^n f(x) dx = +\infty$$

бўлсин. (8.4) тенгсизликдан S_n хусусий йиғиндилар кетма-кетлиги чегараланмаганлиги келиб чиқади ва, демак, (8.1) қатор узоқланади.

Мисол. Умумлашган гармоник қатор деб аталувчи

$$1 + \frac{1}{2^p} + \frac{1}{3^p} + \dots + \frac{1}{n^p} + \dots$$

қаторнинг узоқлашувчи ёки яқинлашувчи эканини аниқланг.

Ечиш. $f(x)$ функциянинг $\frac{1}{x^p}$ дан иборатлиги равшан, бунда p -тайинланган сон. Ушбу

$$\int_1^{\infty} \frac{dx}{x^p} = \frac{x^{-p+1}}{-p+1} \Big|_1^{\infty} = \frac{1}{1-p} \lim_{n \rightarrow \infty} x^{1-p} \Big|_1^n = \frac{1}{1-p} \lim_{n \rightarrow \infty} (n^{1-p} - 1), \quad p \neq 1$$

хосмас интегрални ҳисоблаймиз. Агар $p > 1$ бўлса, у ҳолда $\lim_{n \rightarrow \infty} n^{1-p} =$

$= 0$ ва $\int_1^{\infty} \frac{dx}{x^p} = \frac{1}{p-1}$ — яқинлашувчи; агар $p < 1$ бўлса, у ҳолда

$\lim_{n \rightarrow \infty} n^{1-p} = \infty$ ва $\int_1^{\infty} \frac{1}{x^p} dx$ — узоқлашувчи; агар $p = 1$ бўлса, у ҳолда

да $\int_1^{\infty} \frac{dx}{x} = \ln x \Big|_1^{\infty} = \infty$ — узоқлашувчи. Шу сабабли умумлашган гармоник қатор $p > 1$ да яқинлашувчи ва $p \leq 1$ да узоқлашувчи.

9-§. Қатор қолдигини интеграл аломат ёрдамида баҳолаш

Яқинлашувчи

$$u_1 + u_2 + \dots + u_n + \dots \quad (9.1)$$

қаторни қараймиз.

Таъриф. Қаторнинг йиғиндиси S билан унинг n -хусусий йиғиндиси S_n орасидаги айирма қаторнинг n -қолдиги дейилади ва R_n билан белгиланади:

$$R_n = S - S_n.$$

Қаторнинг қолдиги ҳам қатор бўлиб, у берилган (9.1) қатордан дастлабки n та ҳадни ташлаш натижасида ҳосил бўлади:

$$R_n = u_{n+1} + \dots + u_{n+m} + \dots$$

Бу қатор 4- § даги 4- теоремага кўра яқинлашувчи, шу теоремага кўра аксиричасини ҳам тасдиқлаш мумкин: агар қаторнинг қолдиги яқинлашувчи бўлса, у ҳолда қатор яқинлашувчи бўлади.

Қатор қолдигининг таърифига кўра

$$\lim_{n \rightarrow \infty} R_n = 0$$

бўлиши равшан.

Ҳақиқатан ҳам,

$$\lim_{n \rightarrow \infty} R_n = \lim_{n \rightarrow \infty} (S - S_n) = S - \lim_{n \rightarrow \infty} S_n = S - S = 0.$$

Шу сабабли етарлича катта n лар учун

$$S \approx S_n$$

тақрибий тенгликка эга бўламиз, n катталашгани сари бу тенгликнинг аниқлиги орта боради. Қатор йиғиндиси S ни унинг хусусий йиғиндиси S_n билан алмаштирилгандаги абсолют хато, равшанки, қатор қолдигининг модулига тенг:

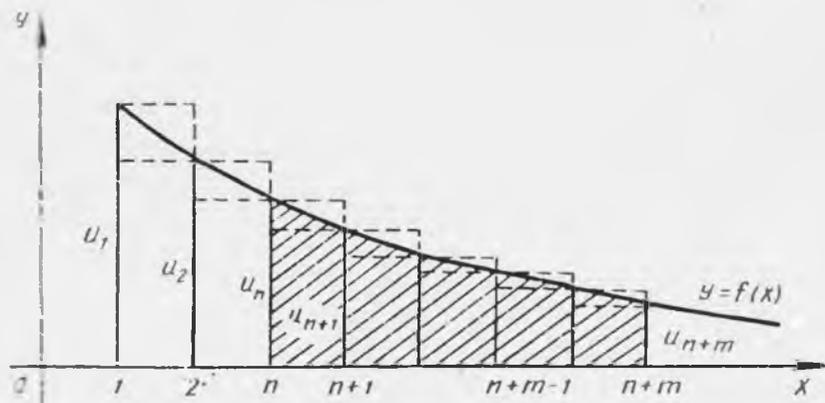
$$\Delta = |S - S_n| = |R_n|.$$

Шундай қилиб, агар қатор йиғиндисини $\epsilon > 0$ гача аниқликда топish талаб қилинса, у ҳолда шундай n сондаги дастлабки ҳадлар йиғиндисини олиш керакки, $|R_n| < \epsilon$ тенгсизлик бажарилсин. Шунга қарамай кўп ҳолларда биз R_n қолдиқини аниқ топа олмаيمиз. Шу сабабли қолдиқнинг модули берилган ϵ сондан катта бўлмайдиган қолдиқнинг n номерини қандай топish кераклигини аниқлашимиз керак.

Мусбат ишорали қатор қолдиқини интеграл аломат ёрдамида баҳолаш ҳақидаги ушбу теорема айтилган саволга жавоб беради.

Т е о р е м а. Агар мусбат ҳадли

$$u_1 + u_2 + \dots + u_n + \dots$$



4- шакл.

қатор интеграл аломатнинг талабларига жавоб бера, у ҳолда унинг қолдиги R_n қуйидаги тенгсизликларни қаноатлантиради:

$$\int_{n+1}^{\infty} f(x) dx < R_n < \int_n^{\infty} f(x) dx.$$

Исботи. 8-§ даги (интеграл аломатдаги) шаклни қайта чи-
замиз (4-шакл). Бирор n номерни тайинлаймиз. Юқоридан
 $y=f(x)$ функция графиги билан чегараланган, асоси $x=n$
дан $x=n+m$ гача бўлган эгри чизиқли трапецияни қараймиз.
8-§ дагига ўхшаш

$$S_{n,m} < \int_n^{n+m} f(x) dx < S_{n+1,m}$$

ёки $u_{n+1} + \dots + u_{n+m} < \int_n^{n+m} f(x) dx < u_n + \dots + u_{n+m-1}$ тенгсизликлар-
ни тузиш мумкин. Равшанки, охириги тенгсизликни S_n, S_{n+m}, S_{n+m-1}
хусусий йиғиндилар орқали ифодалаш мумкин:

$$S_{n+m} - S_n < \int_n^{n+m} f(x) dx < S_{n+m-1} - S_{n-1}.$$

Бундан қуйидаги иккита тенгсизликка эга бўламиз:

$$\int_n^{n+m} f(x) dx < S_{n+m-1} - S_{n-1} \quad \text{ва} \quad \int_n^{n+m} f(x) dx > S_{n+m} - S_n. \quad (9.2)$$

Яқинлашувчи қаторлар учун $m \rightarrow \infty$ да (9.2) тенгсизликларда ли-
митга ўтамиз.

$$\lim_{m \rightarrow \infty} \int_n^{n+m} f(x) dx = \int_n^{\infty} f(x) dx \quad \text{яқинлашувчи,}$$

$$\lim_{m \rightarrow \infty} S_{n+m-1} = S, \quad \lim_{m \rightarrow \infty} S_{n+m} = S,$$

(бунда S — қатор йиғиндис) эканини ҳисобга олиб (9.2) ни бундай
ёзиш мумкин:

$$\int_n^{\infty} f(x) dx < S - S_{n-1},$$

$$\int_n^{\infty} f(x) dx > S - S_n$$

ёки

$$\int_n^{\infty} f(x) dx < R_{n-1},$$

$$\int_n^{\infty} f(x) dx > R_n.$$

(9.3)

(9.3) нинг биринчи тенгсизлигинда n ни $n+1$ билан алмаштириб, ушбу

$$\int_{n-1}^{\infty} f(x) dx < R_n \text{ ва } \int_n^{\infty} f(x) dx > R_n$$

тенгсизликларга эга бўламиз. Бу тенгсизликларни қўш тенгсизлик шаклида бирлаштириб,

$$\int_{n-1}^{\infty} f(x) dx < R_n < \int_n^{\infty} f(x) dx$$

ифодага эга бўламиз. Шунини исботлаш талаб қилинган эди.

Мисол. Ушбу

$$S = 1 + \frac{1}{2^3} + \dots + \frac{1}{n^3} + \dots$$

қатор йиғиндисини $0,1$ гача (яъни $\varepsilon=0,1$) аниқликда топинг.

Еч иш. Яқинлашувчи (умумлашган гармоник, $p=3>1$) қаторга эгамиз. Қаторнинг ҳадлари монотон камаювчи

$$f(x) = \frac{1}{x^3}$$

функциянинг мос қийматларидан иборат. Шу сабабли қаторнинг n - қолдиғи

$$R_n = \frac{1}{(n+1)^3} + \frac{1}{(n+2)^3} + \dots$$

учун ушбу баҳога эгамиз:

$$R_n < \int_n^{\infty} \frac{dx}{x^3} = \frac{1}{2n^2}$$

$$R_n < \varepsilon \text{ ёки } \frac{1}{2n^2} < \frac{1}{10}$$

тенгсизлиكنи ечиб, $2n^2 > 10$ ёки $n > \sqrt{5} \approx 2,24$ тенгсизликка эга бўламиз. $n=3$ деб қабул қиламиз. Шундай қилиб,

$$S_3 = 1 + \frac{1}{2^3} + \frac{1}{3^3} \approx 1,16.$$

Бу қийматни яхлитлаб қатор йиғиндисининг тақрибий қийматини топамиз: $S \approx 1,2$.

Уз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Даламбер аломати нимадан иборат? Уни исботланг. Мисоллар келтиринг.
2. Коши аломати нимадан иборат? Уни исботланг. Мисоллар келтиринг.
3. Интеграл аломат нимадан иборат? Уни исботланг.
4. Ушбу

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^p}$$

қаторнинг $\rho > 1$ да яқинлашувчи ва $\rho < 1$ да узоқлашувчи эканлини аниқланг.

5. Мусбат ҳадли қаторнинг қолдиги интеграл аломат билан қандай баҳоланади?

6. 2751—2770- масалаларни ечинг.

10-§. Ишоралари навбатлашувчи қаторлар

Ҳадларининг ишоралари ҳар хил бўлган қаторларни ўрганишга ўтамиз. Энг аввал *ишоралари навбатлашувчи қаторлар* деб аталувчи қаторларга тўхталамиз. Бундай қаторларда ҳар бир мусбат ҳаддан кейин манфий ҳад ва ҳар бир манфий ҳаддан кейин мусбат ҳад келади. Ишоралари навбатлашувчи қаторни бундай ёзиш мумкин:

$$u_1 - u_2 + u_3 - \dots + (-1)^{n-1} u_n + \dots = \sum_{n=1}^{\infty} (-1)^{n-1} u_n,$$

бунда $u_1, u_2, \dots, u_n, \dots$ — мусбат сонлар.

1. Ишоралари навбатлашувчи қаторлар яқинлашшининг етарли шартини ўз ичига олган кўпчидаги теоремани исботлаймиз.

1-теорема (Лейбниц теоремаси). *Агар ишоралари навбатлашувчи*

$$u_1 - u_2 + u_3 - \dots - (-1)^{n+1} u_n + \dots \quad (10.1)$$

қаторда қатор ҳадларининг абсолют қийматлари камаявчи, яъни

$$u_1 > u_2 > u_3 > \dots > u_n > \dots \quad (10.2)$$

бўлса, шу билан бирга u_n умумий ҳад нолга интиlsa:

$$\lim_{n \rightarrow \infty} u_n = 0, \quad (10.3)$$

у ҳолда (10.1) қатор яқинлашувчи бўлади, шу билан бирга унинг йиғиндиси биринчи ҳаддан катта бўлмайди ва мусбат бўлади: $0 < S < u_1$.

Исботи. Олдин жуфт индексли S_{2m} хусусий йиғиндилар кетма-кетлигини қараймиз, уларни ушбу кўринишда ёзамиз:

$$S_{2m} = (u_1 - u_2) + (u_3 - u_4) + \dots + (u_{2m-1} - u_{2m}).$$

Демак, $S_{2m} > 0$ ва S_{2m} хусусий йиғиндилар кетма-кетлиги ўсувчи. (10.2) шартдан ҳар бир қавс ичидаги ифоданинг мусбат экани келиб чиқади.

Энди S_{2m} хусусий йиғиндини бундай кўчириб ёзамиз:

$$S_{2m} = u_1 - (u_2 - u_3) - \dots - (u_{2m-2} - u_{2m-1}) - u_{2m}.$$

(10.1) шартдан ҳар бир қавс ичидаги ифоданинг мусбат экани келиб чиқади. Шу сабабли бу қавсларни u_1 дан айириш натижасида биз u_1 дан кичик сонга эга бўламиз, яъни

$$S_{2m} < u_1.$$

Шундай қилиб, S_{2m} хусусий йиғиндилар кетма-кетлиги m билан биргаликда ўсувчи ва юқоридан чегараланган. Демак, у лимитга эга, яъни

$$\lim_{m \rightarrow \infty} S_{2m} = S,$$

шу билан бирга $0 < S < u_1$.

Энди тоқ индексли S_{2m-1} хусусий йиғиндилар ҳам S лимитга интилишини исботлаймиз. Ҳақиқатан ҳам,

$$S_{2m+1} = S_{2m} + u_{2m+1}$$

бўлгани учун $m \rightarrow \infty$ да

$$\lim_{n \rightarrow \infty} S_{2m+1} = \lim_{m \rightarrow \infty} S_{2m} + \lim_{m \rightarrow \infty} u_{2m+1} = \lim_{m \rightarrow \infty} S_{2m} = S$$

га эга бўламиз, бунда (10.3) шартга кўра $\lim_{n \rightarrow \infty} u_{2m+1} = 0$. Шу билан биз жуфт n ларда ҳам, тоқ n ларда ҳам $\lim_{n \rightarrow \infty} S_n = S$ эканини исботладик. Демак, (10.1) қатор яқинлашувчи, шу билан бирга унинг йиғиндисини мусбат ва қаторнинг биринчи ҳадидан катта бўлмайди, яъни

$$0 < S < u_1.$$

2. Қатор қолдиғини баҳолаш. Лейбниц теоремаси ишоралари навбатлашувчи қатор қолдиғини баҳолаш имконини беради.
2-теорема. Агар ишоралари навбатлашувчи

$$u_1 - u_2 + u_3 - \dots + (-1)^{n+1} u_n + \dots \quad (10.1)$$

қатор Лейбниц теоремаси шартини қаноатлантирса, у ҳолда унинг n -қолдиғи R_n абсолют қиймати бўйича ташлаб юборилган ҳадларнинг биринчисининг модулидан катта бўлмайди.

Исботи. Ишоралари навбатлашувчи (10.1) қатор Лейбниц теоремаси шартларини қаноатлантирган учун у яқинлашувчи. У ҳолда қаторнинг n -қолдиғи

$$R_n = (u_{n+1} - u_{n+2} + \dots)$$

нинг ўзи ишоралари навбатлашувчи қаторнинг йиғиндисини бўлади. Лейбниц теоремасига кўра бу йиғинди абсолют қиймат бўйича қатор биринчи ҳади модулидан катта бўлмаслиги керак, яъни

$$|R_n| \leq u_{n+1} \quad (10.4)$$

бўлиши керак.

Демак, қаторнинг S йиғиндисини S_n хусусий йиғинди билан алмаштиришда йўл қўйиладиган ҳато абсолют қийматини бўйича ташлаб юборилган ҳадларнинг биринчисидан катта бўлмайди. Охириги тенгсизликдан қолдиқнинг модули берилган аниқликдан катта бўлмайдиган n номерни топишда фойдаланилади.

1-мисо. Ушбу

$$\frac{1}{2^2} - \frac{1}{3^2} + \frac{1}{4^2} - \dots + (-1)^{n+1} \frac{1}{(n+1)^2} + \dots$$

қаторнинг яқинлашишни текшириш.

Ечиш. Қаторнинг ҳадлари абсолют қиймати бўйича камайиб боради:

$$\frac{1}{2^2} > \frac{1}{3^2} > \dots > \frac{1}{(n+1)^2} > \dots$$

ва

$$\lim_{n \rightarrow \infty} u_n = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{(n+1)^2} = 0.$$

Шу сабабли қатор яқинлашувчи.

2-мисол. 1-мисолдаги қатор йиғиндисини $\varepsilon = 0,01$ гача аниқликда тошиш. Қаторнинг n -қолдиғи

$$R_n = \pm \left(\frac{1}{(n-2)^2} - \frac{1}{(n-3)^2} + \dots \right)$$

учун ушбу баҳога эгамиз:

$$|R_n| \leq \frac{1}{(n-2)^2}.$$

Ушбу

$$|R_n| < \varepsilon \text{ ёки } \frac{1}{(n+2)^2} < \frac{1}{100}$$

тенгсизликни ечиб

$$(n+2)^2 > 100 \text{ ёки } n > 8$$

га эга бўламиз. $n = 9$ деб оламиз.

Шундай қилиб,

$$S_9 = \frac{1}{2^2} - \frac{1}{3^2} + \frac{1}{4^2} - \dots + \frac{1}{10^2} \approx 0,182.$$

Бу қийматни юздан бирларгача яқинлаб, қатор йиғиндисининг тақрибий қийматига эга бўламиз:

$$S \approx 0,18.$$

11-§. Ўзгарувчан ишорали қаторлар

Агар қаторнинг ҳадлари орасида мусбатлари ҳам, манфийлари ҳам бўлса, у ҳолда бундай қатор ўзгарувчан ишорали қатор дейилади:

$$u_1 + u_2 + \dots + u_n + \dots,$$

бунда $u_1, u_2, \dots, u_n, \dots$ сонлар мусбат ҳам, манфий ҳам бўлиши мумкин (10-§ дагидан фарқли). Олдинги параграфда кўриб ўтилган ишорали навбатлашувчи қаторлар ўзгарувчан ишорали қаторларнинг хусусий ҳолидир.

1. Абсолют ва шартли яқинлашувчи қаторлар. Ўзгарувчан

ишорали қаторнинг абсолют ва шартли яқинлашуви каби муҳим тушунчаларни киритамиз.

1- т а ʼ р и ф. ʼЗгарувчан ишорали

$$u_1 + u_2 + \dots + u_n + \dots \quad (11.1)$$

қатор ҳадлари абсолют қийматларидан тузилган

$$|u_1| + |u_2| + \dots + |u_n| + \dots \quad (11.2)$$

қатор яқинлашувчи бўлса, (11.1) *абсолют яқинлашувчи қатор* дейилади.

2- т а ʼ р и ф. Агар ʼзгарувчан ишорали (11.1) қатор яқинлашувчи бўлиб, бу қаторнинг ҳадлари абсолют қийматларидан тузилган (11.2) қатор узоқлашувчи бўлса, у ҳолда берилган ʼзгарувчан ишорали (11.1) қатор *шартли ёки ноабсолют яқинлашувчи қатор* дейилади.

1- м и с о л. Ишоралари навбатлашувчи

$$1 - \frac{1}{2} + \frac{1}{3} - \dots + (-1)^{n+1} \frac{1}{n} + \dots$$

қатор шартли яқинлашувчи қатордир, чунки у яқинлашувчи (Лейбниц аломати бўйича), унинг ҳадлари абсолют қийматларидан тузилган

$$1 + \frac{1}{2} + \dots + \frac{1}{n} + \dots$$

қатор эса узоқлашувчидир (гармоник қатор).

2- м и с о л. Ишоралари навбатлашувчи

$$1 - \frac{1}{2^2} + \frac{1}{3^2} - \dots + \frac{(-1)^{n+1}}{n^2} + \dots$$

қатор абсолют яқинлашувчи қатордир, чунки у яқинлашувчидир (буни Лейбниц аломати бўйича текшириш осон), унинг ҳадлари абсолют қийматларидан тузилган

$$1 + \frac{1}{2^2} + \frac{1}{3^2} + \dots + \frac{1}{n^2} + \dots$$

қатор ҳам яқинлашувчи (кўрсаткичи $p=2 > 1$ бўлган умумлашган гармоник қатор).

2. Абсолют яқинлашувчи қаторнинг яқинлашиши ҳақида теорема. ʼзгарувчан ишорали қатор яқинлашувчанлигининг муҳим етарли шартини келтирамиз.

Т е о р е м а. Агар ʼзгарувчан ишорали

$$u_1 + u_2 + \dots + u_n + \dots \quad (11.1)$$

қатор ҳадлари абсолют қийматларидан тузилган

$$|u_1| + |u_2| + \dots + |u_n| + \dots \quad (11.2)$$

қатор яқинлашса, у ҳолда берилган ʼзгарувчан ишорали (11.2) қатор ҳам яқинлашади.

Исботи. S_n ва σ_n мос равишда (11.1) ва (11.2) қаторларнинг n -хусусий йиғиндилари бўлсин. S_n^+ билан барча мусбат, S_n^- билан эса S_n хусусий йиғиндидаги барча манфий ишорали ҳадлар абсолют қийматлари йиғиндисини белгилаймиз. У ҳолда

$$S_n = S_n^+ - S_n^-, \quad \sigma_n = S_n^- + S_n^-.$$

Шартга кўра (11.2) қатор яқинлашувчи, шу сабабли σ_n йиғинди σ лимитга эга. S_n^+ ва S_n^- лар эса мусбат ва ўсувчи, шу билан бирга $S_n^+ \leq \sigma_n < \sigma$ ва $S_n^- \leq \sigma_n < \sigma$ (чегараланган), демак, улар ҳам лимитга эга:

$$\lim_{n \rightarrow \infty} S_n^+ = S^+, \quad \lim_{n \rightarrow \infty} S_n^- = S^-.$$

$S_n = S_n^+ - S_n^-$ мунсabatдан S_n ҳам лимитга эга эканлиги келиб чиқади:

$$\lim_{n \rightarrow \infty} S_n = \lim_{n \rightarrow \infty} S_n^+ - \lim_{n \rightarrow \infty} S_n^- = S^+ - S^-.$$

Демак, ўзгарувчан ишорали қатор яқинлашади.

Абсолют яқинлашиш тушунчаси ёрдамида бу теорема кўпинча бундай ифодаланади: ҳар қандай абсолют яқинлашувчи қатор яқинлашувчи қатордир.

3- м и с о л. Ўзгарувчан ишорали

$$\frac{\sin \alpha}{1^2} + \frac{\sin 2\alpha}{2^2} + \dots + \frac{\sin n\alpha}{n^2} + \dots \quad (11.3)$$

қаторнинг яқинлашишини текширинг, бунда α - ихтиёрий ҳақиқий сон.

Е ч и ш. Берилган қатор билан бирга

$$\left| \frac{\sin \alpha}{1^2} \right| + \left| \frac{\sin 2\alpha}{2^2} \right| + \dots + \left| \frac{\sin n\alpha}{n^2} \right| + \dots \quad (11.4)$$

қаторни қараймиз. Бу қаторни яқинлашувчи

$$1 + \frac{1}{2^2} + \dots + \frac{1}{n^2} + \dots \quad (11.5)$$

гармоник қатор билан таққослаймиз.

(11.4) қаторнинг ҳадлари (11.5) қаторнинг мос ҳадларидан катта эмас, шу сабабли таққослаш аломатига кўра (11.4) қатор яқинлашувчи. Аммо у ҳолда, исботланган теоремага асосан, (11.3) қатор ҳам яқинлашувчи.

Абсолют ва шартли яқинлашувчи қаторларнинг қуйидаги хоссаларини қайд қиламиз:

а) агар қатор абсолют яқинлашувчи бўлса, у ҳолда бу қатор ҳадларининг ўрни ҳар қанча алмаштирилганда ҳам у абсолют яқинлашувчи бўлиб қолаверади; бунда қаторнинг йиғиндисини

унинг ҳадлари тартибига боғлиқ бўлмайди (бу хосса шартли яқинлашувчи қаторлар учун сақланмайди);

б) агар қатор шартли яқинлашувчи бўлса, у ҳолда бу қатор ҳадларининг ўринларини шундай алмаштириб қўйиш мумкинки, натижада унинг йиғиндисини ўзгаради; бунинг устига алмаштиришдан кейин ҳосил бўлган қатор узоқлашувчи қатор бўлиб қолиши мумкин.

Мисол учун шартли яқинлашувчи

$$1 - \frac{1}{2} + \frac{1}{3} - \frac{1}{4} + \frac{1}{5} - \frac{1}{6} + \frac{1}{7} - \frac{1}{8} + \dots$$

қаторни оламиз. Унинг йиғиндисини S билан белгилаймиз. Қатор ҳадларини ҳар бир мусбат ҳаддан кейин иккита манфий ҳад турадиган қилиб алмаштирамиз:

$$1 - \frac{1}{2} - \frac{1}{4} + \frac{1}{3} - \frac{1}{6} - \frac{1}{8} + \dots$$

Ҳар бир мусбат ҳадни ундан кейин келадиган манфий ҳад билан қўшамиз:

$$\frac{1}{2} - \frac{1}{4} + \frac{1}{6} - \frac{1}{8} + \dots$$

Натижада ҳадлари берилган қатор ҳадларини $1/2$ га қўпайтиришдан ҳосил бўлган қаторга эга бўламиз. Аммо 4-§ даги 1-теоремага кўра бу қатор яқинлашувчи ва унинг йиғиндисини $\frac{1}{2}S$ га тенг. Шундай қилиб, қатор ҳадларининг жойлашиш тартибини ўзгартириш билангина унинг йиғиндисини икки марта камайтирдик.

12-§. Комплекс ҳадли қаторлар

Қаторлар назариясининг кўпгина масалалари деярли ҳеч қандай ўзгаришларсиз ҳадлари комплекс сонлардан иборат бўлган қаторларга ўтказилади. Дастлаб

$$z_1, z_2, \dots, z_n, \dots$$

комплекс сонлар кетма-кетлигининг лимити таърифини киритамиз, бунда:

$$z_n = x_n + iy_n, \quad n = 1, 2, 3, \dots$$

1-таъриф. Агар ҳар қандай $\varepsilon > 0$ учун шундай N натурал сонни танлаш мумкин бўлсаки, барча $n \geq N$ лар учун

$$|z_n - z_0| < \varepsilon$$

тенгсизлик бажарилса, у ҳолда $z_0 = a + ib$ комплекс сон $z_n = x_n + iy_n$ комплекс сонлар кетма-кетлигининг лимити дейилади.

$$z_n - z_0 = (x_n - a) + i(y_n - b) \text{ бўлгани учун } |z_n - z_0| =$$

$= \sqrt{(x_n - a)^2 + (y_n - b)^2}$. Шу сабабли $\lim_{n \rightarrow \infty} z_n = z_0$ лимитнинг мавжудлиги ҳақиқий сонлар кетма-кетлигининг иккита лимити мавжудлигига тенг кучлидир:

$$\lim_{n \rightarrow \infty} x_n = a \qquad \lim_{n \rightarrow \infty} y_n = b. \quad (12.1)$$

Бу таъриф қатор яқинлашишининг таърифини комплекс ҳадли қаторга ҳеч бир ўзгаришсиз ўтказиш имконини беради. Комплекс сонлардан иборат.

$$\omega_1 + \omega_2 + \dots + \omega_n + \dots \quad (12.2)$$

қаторни тузамиз, бунда

$$\omega_n = u_n + i v_n, \quad n = 1, 2, 3, \dots$$

Бу қаторнинг дастлабки n та ҳади йиғиндисини қараймиз, уни S_n билан белгилаймиз:

$$S_n = \omega_1 + \omega_2 + \dots + \omega_n,$$

S_n — комплекс сон:

$$S_n = (u_1 + u_2 + \dots + u_n) + i(v_1 + v_2 + \dots + v_n). \quad (12.3)$$

2-таъриф. Агар (12.3) қаторнинг S_n хусусий йиғиндилари кетма-кетлигининг лимити

$$\lim_{n \rightarrow \infty} S_n = S = A + iB$$

мавжуд бўлса, у ҳолда (12.3) комплекс ҳадли қатор *яқинлашувчи қатор*, S эса унинг *йиғиндиси* дейилади.

(12.1) га асосан (12.2) қаторнинг яқинлашувчи эканидан ҳақиқий коэффицентли иккита

$$A = u_1 + u_2 + \dots + u_n + \dots,$$

$$B = v_1 + v_2 + \dots + v_n + \dots$$

қаторининг яқинлашувчи экани келиб чиқади.

3-таъриф. Агар $\lim_{n \rightarrow \infty} S_n$ мавжуд бўлмаса, у ҳолда комплекс ҳадли (12.2) қатор *узоқлашувчи қатор* дейилади.

(12.2) қаторнинг яқинлашишини текширишда ушбу теорема жуда муҳимдир.

Т е о р е м а. Агар

$$|\omega_1| + |\omega_2| + \dots + |\omega_n| + \dots,$$

бунда $|\omega_n| = \sqrt{u_n^2 + v_n^2}$ қатор яқинлашувчи бўлса, у ҳолда (12.2) қатор ҳам яқинлашувчи бўлади.

Исботи. Мусбат ҳадли

$$|\omega_1| + |\omega_2| + \dots + |\omega_n| + \dots$$

қаторнинг яқинлашувчанлиги ва

$$|u_n| \leq \sqrt{u_n^2 + v_n^2} = |\omega_n|, \quad |v_n| \leq \sqrt{u_n^2 + v_n^2} = |\omega_n|$$

шарҳлардан, мусбат ҳадли қаторларни таққослаш аломати асосида (6-§, 1-теорема)

$$\begin{aligned} |u_1| + |u_2| + \dots + |u_n| + \dots, \\ |v_1| + |v_2| + \dots + |v_n| + \dots \end{aligned} \quad (12.4)$$

қаторларнинг яқинлашувчанлиги келиб чиқади. (12.4) қаторларнинг яқинлашишидан 11-§ даги теорема асосида

$$\begin{aligned} u_1 + u_2 + \dots + u_n + \dots, \\ v_1 + v_2 + \dots + v_n + \dots \end{aligned}$$

қаторларнинг яқинлашиши, ва демак,

$$\omega_1 + \omega_2 + \dots + \omega_n + \dots$$

қаторнинг ҳам яқинлашиши келиб чиқади, шуни исботлаш талаб қилинган эди.

Исботланган теорема комплекс ҳадли қаторларнинг яқинлашиши текшириш учун мусбат ҳадли қаторлар яқинлашишининг барча етарлилик аломатларини қўлланиш имконини беради.

4-таъриф. Агар комплекс ҳадли қаторнинг ҳадлари модулларидан тузилган қатор яқинлашувчи бўлса, бу комплекс ҳадли қатор *абсолют яқинлашувчи қатор* дейилади.

Комплекс ҳадли абсолют яқинлашувчи қаторлар ҳақиқий ҳадли абсолют яқинлашувчи қаторларнинг ҳамма хоссаларига эга.

1-мисол. Ушбу $\frac{\cos 1 + i \sin 1}{1^2} + \frac{\cos 2 + i \sin 2}{2^2} + \dots + \frac{\cos n + i \sin n}{n^2} + \dots$ қатор абсолют яқинлашади, чунки унинг ҳадлари модулларидан тузилган

$$\frac{1}{1^2} + \frac{1}{2^2} + \dots + \frac{1}{n^2} + \dots$$

қатор яқинлашувчидир.

Ўз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Ишоралари навбатлашувчи қатор деб қандай қаторга айтилади? Ўзгарувчан ишорали қатор деб-чи?
2. Ишоралари навбатлашувчи қатор учун Лейбниц аломати нимадан иборат? Исботланг.
3. Ишоралари навбатлашувчи қатор қолдиги қандай баҳоланади? Мисоллар келтиринг.
4. Ўзгарувчан ишорали қатор учун яқинлашишнинг етарлилик шarti нима? Исботланг.
5. Абсолют яқинлашувчи ва шартли яқинлашувчи қаторларнинг таърифини беринг. Мисоллар келтиринг.

6. Абсолют яқинлашувчи қаторларнинг хоссасини ифодаланг.
7. Абсолют яқинлашувчи қаторнинг яқинлашиши ҳақидаги теоремани исботланг.
8. Комплекс сонлар кетма-кетлигининг лимити таърифини ва комплекс ҳадли яқинлашувчи қатор таърифини беринг.
9. Комплекс ҳадли қаторларнинг яқинлашиши қандай текширилади?
10. 2790 — 2801- масалаларни ечинг.

13-§. Функционал қаторлар. Яқинлашиш соҳаси

Ҳадлари функциялардан иборат бўлган қаторларни қарашга ўтамиз:

$$u_1(x) + u_2(x) + \dots + u_n(x) + \dots \quad (13.1)$$

Бундай қаторлар *функционал қаторлар дейилади*. $u_1(x)$, $u_2(x)$, ... функцияларнинг ҳаммаси бирор чекли ёки чексиз интервалда аниқланган ва узлуксиз.

Функционал қаторнинг ҳади, хусусан, ўзгармас бўлиши ҳам мумкин. Бундай ҳолда функционал қатор сонли қаторга айланади. Шундай қилиб, сонли қатор функционал қаторнинг хусусий ҳоли экан.

(13.1) ифодада x ўзгарувчига баъзи x_0, x_1, \dots қийматларни бериб, у ёки бу сонли қаторга эга бўламиз:

$$\begin{aligned} u_1(x_0) + u_2(x_0) + \dots + u_n(x_0) + \dots, \\ u_1(x_1) + u_2(x_1) + \dots + u_n(x_1) + \dots \end{aligned} \quad (13.2)$$

ва ҳ. к.

x ўзгарувчининг оладиган қийматига қараб (13.2) қатор яқинлашувчи ёки узоқлашувчи бўлади.

x ўзгарувчининг (13.2) сонли қатор яқинлашувчи бўладиган қиймати (13.1) *функционал қаторнинг яқинлашиш нуқтаси* дейилади. x ўзгарувчининг (13.2) сонли қатор узоқлашувчи бўладиган қиймати (13.1) *функционал қаторнинг узоқлашиш нуқтаси* дейилади.

Таъриф. x ўзгарувчининг (13.2) қатор яқинлашувчи бўладиган ҳамма қийматлари тўплами (13.1) функционал қаторнинг *яқинлашиш соҳаси* дейилади.

Агар x ўзгарувчининг x_0 қиймати (13.1) функционал қаторнинг яқинлашиш соҳасига тегишли бўлса, у ҳолда бу қаторнинг $x = x_0$ нуқтадаги йиғиндиси ҳақида гапириш мумкин:

$$S(x_0) = u_1(x_0) + u_2(x_0) + \dots + u_n(x_0) + \dots$$

Шундай қилиб, функционал қатор йиғиндисининг қиймати x ўзгарувчининг қийматига боғлиқ. Шу сабабли функционал қаторнинг йиғиндиси унинг яқинлашиш соҳасида x нинг бирор функцияси бўлади ва $S(x)$ билан белгиланади.

1- м и с о л. Ушбу

$$1 + x + x^2 + \dots + x^n + \dots$$

функционал қаторнинг ҳадлари махражи $q = x$ га тенг бўлган геометрик прогрессия ташкил қилади. Демак, унинг яқинлашиши учун $|x| < 1$ бўлиши керак ва $(-1, 1)$ интервалда қаторнинг йиғиндиси $\frac{1}{1-x}$ га тенг. Шундай қилиб, $(-1, 1)$ интервалда берилган қатор

$$S(x) = \frac{1}{1-x}$$

функцияни аниқлайди, бу эса қаторнинг йиғиндисиدير, яъни

$$\frac{1}{1-x} = 1 + x + x^2 + \dots + x^n + \dots$$

2-мисол. Ушбу

$$\frac{1}{2 + \sin x} + \frac{1}{3 + \sin x} + \dots + \frac{1}{n + 1 + \sin x} + \dots$$

функционал қатор x нинг ҳар қандай қийматида узоқлашувчи. Ҳақиқатан, барча x лар учун $-1 \leq \sin x \leq 1$, шунингдек, қаторнинг ҳадлари барча x лар учун мусбат. Шу сабабли мусбат ҳадли қаторларнинг таққослаш аломатини қўллаймиз, берилган қаторни

$$1 + \frac{1}{2} + \frac{1}{3} + \frac{1}{4} + \dots + \frac{1}{n} + \dots$$

гармоник қатор билан таққослаймиз. Берилган қаторнинг ҳадлари гармоник қаторнинг мос ҳадларидан (учинчи ҳадидан бошлаб) кичик эмас, гармоник қатор эса, маълумки, узоқлашувчи. Демак, берилган қатор x нинг ҳар қандай қийматида узоқлашувчи, шунинг исботлаш талаб қилинган эди.

(13.1) қаторнинг дастлабки n та ҳади йиғиндисини $S_n(x)$ билан белгилаймиз. Агар бу қатор x нинг бирор қийматида яқинлашса, у ҳолда

$$S(x) = S_n(x) + r_n(x)$$

бўлади, бунда $S(x)$ — қаторнинг йиғиндиси,

$$r_n(x) = u_{n+1}(x) + u_{n+2}(x) + \dots$$

$r_n(x)$ миқдор (13.1) қаторнинг қолдиғи дейилади. x нинг барча қийматлари учун қаторнинг яқинлашиш соҳасида

$$\lim_{n \rightarrow \infty} S_n(x) = S(x)$$

муносабат ўринали, шу сабабли $\lim_{n \rightarrow \infty} (S(x) - S_n(x)) = 0$ ёки $\lim_{n \rightarrow \infty} r_n(x) = 0$, яъни яқинлашувчи қаторнинг қолдиғи $n \rightarrow \infty$ да нолга интилади.

14-§. Текис яқинлашиш. Вейерштрасс аломати

13-§ да биз яқинлашиш соҳасида $\lim_{n \rightarrow \infty} r_n(x) = 0$ эканлини аниқладик. Бу ихтиёрлий кичик $\varepsilon > 0$ сон учун ε ва x га боғлиқ шундай $N(\varepsilon, x)$ сон топилди, барча $n > N(\varepsilon, x)$ ларда $|r_n(x)| < \varepsilon$ тенгсизлик бажариллигини билдиради.

Функционал қаторларнинг шундай синфи мавжудки, бу қаторлар учун юқоридаги тенгсизлик қаторнинг яқинлашиш соҳасига тегишли барча x лар учун $n \geq N$ бўлиши биланоқ бажарилади, бу ҳолда N фақат ε нинг ўзига боғлиқ, яъни $N = N(\varepsilon)$. Бу қаторлар текис яқинлашувчи қаторлар деб аталади.

Таъриф. Агар ихтиёрлий исталганча кичик $\varepsilon > 0$ сон учун фақат ε га боғлиқ, шундай $N(\varepsilon)$ сон топилди, барча $n \geq N$ да кўрсатилган соҳага тегишли x лар учун

$$|r_n(x)| < \varepsilon$$

тенгсизлик бажарилса,

$$u_1(x) + u_2(x) + \dots + u_n(x) + \dots$$

функционал қатор кўрсатилган соҳада текис яқинлашувчи қатор дейилади.

Қатор текис яқинлашишининг амалда қулай бўлган етарлилик аломатини исботлаймиз.

Вейерштрасс аломати. Агар

$$u_1(x) + u_2(x) + \dots + u_n(x) + \dots \quad (14.1)$$

функционал қаторнинг ҳадлари бирор $[a, b]$ соҳада абсолют қиймати бўйича бирор яқинлашувчи муқобат ишорали

$$c_1 + c_2 + \dots + c_n + \dots \quad (14.2)$$

қаторнинг мос ҳадларидан катта бўлмаса, яъни

$$|u_n(x)| \leq c_n \quad (14.3)$$

бўлса (бунда $n = 1, 2, \dots$), у ҳолда берилган функционал қатор кўрсатилган $[a, b]$ соҳада текис яқинлашади.

Исботи. (14.2) қатор йиғиндисини σ билан белгилаймиз:

$$\sigma = c_1 + c_2 + \dots + c_n + \dots,$$

у ҳолда $\sigma = \sigma_n + \varepsilon_n$, бунда σ_n — n - хусусий йиғинди, ε_n эса бу қаторнинг n - қолдиғи, яъни

$$\varepsilon_n = c_{n+1} + c_{n+2} + \dots \quad (14.4)$$

(14.2) қатор яқинлашувчи бўлгани учун $\lim_{n \rightarrow \infty} \sigma_n = \sigma$ ва, демак,

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \varepsilon_n = 0.$$

(14.1) функционал қатор йиғиндисини

$$S(x) = S_n(x) + r_n(x)$$

кўринишида ёзимиз, бунда

$$S_n(x) = u_1(x) + \dots + u_n(x),$$

$$r_n(x) = u_{n+1}(x) + u_{n+2}(x) + \dots$$

(14.3) шартдан

$$|u_{n+1}(x)| \leq c_{n+1}, \quad |u_{n+2}(x)| \leq c_{n+2}, \dots$$

эканн келиб чиқади ва шу сабабтан (14.4) дан қаралаётган соҳанинг барча x лари учун

$$|r_n(x)| < \varepsilon_n$$

тегисизлик бажарилади. Бу эса (14.1) қатор $[a, b]$ да текис яқинлашишни кўрсатади. Шунинг исботлаш талаб қилинган эди.

1- мисол. Ушбу

$$\frac{\sin^2 x}{1^2} + \frac{\sin^2 x}{2^2} + \dots + \frac{\sin^2 x}{n^2} + \dots$$

функционал қатор x нинг барча ҳақиқий қийматлари учун текис яқинлашади, чунки барча x ва n ларда

$$\left| \frac{\sin^2 x}{n^2} \right| \leq \frac{1}{n^2},$$

ушбу

$$\frac{1}{1^2} + \frac{1}{2^2} + \dots + \frac{1}{n^2} + \dots$$

қатор эса, маълумки, яқинлашувчи, чунки бу қўрсаткичи $p=2 > 1$ бўлган умумлашган гармоник қатордир.

Текис яқинлашувчи функционал қаторлар учун функциялар чекли йиғиндиси хоссаларини татбиқ қилиш мумкин.

1- теорема. Агар

$$u_1(x) + u_2(x) + \dots + u_n(x) + \dots$$

функционал қаторнинг ҳар бир ҳади $[a, b]$ кесмада узлуксиз бўлиб, бу функционал қатор $[a, b]$ да текис яқинлашувчи бўлса, у ҳолда қаторнинг йиғиндиси $S(x)$ ҳам шу кесмада узлуксиз бўлади.

2- теорема (қаторларни ҳадлаб интеграллаш ҳақида). Агар

$$u_1(x) + u_2(x) + \dots + u_n(x) + \dots$$

функционал қаторнинг ҳар бир ҳади $[a, b]$ кесмада узлуксиз бўлиб, бу функционал қатор $[a, b]$ да текис яқинлашувчи бўлса, у ҳолда

$$\int_a^b u_1(x) dx + \int_a^b u_2(x) dx + \dots + \int_a^b u_n(x) dx + \dots$$

қатор ҳам яқинлашувчи бўлади ва унинг йиғиндиси $\int_a^b S(x) dx$ га тенг бўлади.

Юқоридаги теоремаларнинг исботини келтирмаймиз.
2- м и с о л. Ушбу

$$1 - x^2 + x^4 - \dots + (-1)^n x^{2n} + \dots$$

функционал қатор $|x| < 1$ да текис яқинлашувчи ва унинг йиғиндисини (қаралаётган қатор ҳадлари геометрик прогрессия ташкил қилади)

$S(x) = \frac{1}{1+x^2}$ эканини кўриш осон. Берилган қаторни 0 дан бирор $x < 1$ гача ҳадлаб интеграллаймиз, натижада

$$x - \frac{x^3}{3} + \frac{x^5}{5} - \dots + (-1)^n \frac{x^{2n+1}}{2n+1} + \dots$$

қаторга эга бўламиз, бу қатор $|x| < 1$ да текис яқинлашади ва унинг йиғиндисини қуйидагига тенг:

$$\int_0^x S(x) dx = \int_0^x \frac{dx}{1+x^2} = \operatorname{arctg} x \Big|_0^x = \operatorname{arctg} x.$$

Шундай қилиб, $|x| < 1$ да текис яқинлашувчи

$$\operatorname{arctg} x = x - \frac{x^3}{3} + \frac{x^5}{5} - \dots + (-1)^n \frac{x^{2n+1}}{2n+1} + \dots$$

қаторга эга бўлдик.

3- теорема (қаторларни ҳадлаб дифференциаллаш ҳақида). Агар

$$u_1(x) + u_2(x) + \dots + u_n(x) + \dots$$

функционал қатор бирор $[a, b]$ соҳада яқинлашувчи ва $S(x)$ йиғиндига эга бўлса, шу билан бирга унинг ҳадлари шу соҳада узлуксиз ҳосилаларга эга бўлса ҳамда

$$u_1'(x) + u_2'(x) + \dots + u_n'(x) + \dots$$

қатор $[a, b]$ да текис яқинлашувчи бўлиб, $\sigma(x)$ йиғиндига эга бўлса, у ҳолда берилган қатор текис яқинлашувчи бўлади ва $S'(x) = \sigma(x)$ бўлади.

Бу теореманинг исботини ҳам келтирмаймиз:

3- м и с о л. Шу параграфдаги 2- мисолни қараймиз:

$$\operatorname{arctg} x = x - \frac{x^3}{3} + \dots + (-1)^n \frac{x^{2n+1}}{2n+1} + \dots$$

Бундан

$$x \cdot \operatorname{arctg} x = x^2 - \frac{x^4}{3} - \dots + (-1)^n \frac{x^{2n+2}}{2n+1} + \dots \quad (14.5)$$

эгани келиб чиқади. Бунда ўнг томонда бирор қатор турибди. Шу қаторни ҳадлаб дифференциаллаб, қуйидагини топамиз:

$$2x - \frac{4x^3}{3} + \frac{6x^5}{5} - \dots + (-1)^n \frac{(2n+2)x^{2n+1}}{2n+1} + \dots$$

Бу қаторга Даламбер аломатини қўлаймиз:

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{u_{n+1}}{u_n} \right| = \lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{\frac{2n+2}{2n-1} x^{2n+1}}{\frac{2n}{2n-1} x^{2n-1}} \right| = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{2(n+1)(2n-1)}{(2n+1)2n} x^2 = x^2.$$

Шундай қилиб, қатор абсолют яқинлашувчи ва барча $|x| < 1$ лар учун эса текис яқинлашувчи бўлади.

Демак, ҳосилаларнинг ёзилган қатори (14.5) қатор йиғиндисидан олинган ҳосиллага яқинлашади:

$$\arctg x + \frac{x}{1-x^2} = 2x - \frac{4x^3}{3} + \dots + (-1)^n \frac{(2n+2)x^{2n+1}}{2n+1} + \dots$$

Бу яқинлашиш барча $|x| < 1$ да текисдир.

Ўз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Қандай қатор функционал қатор дейилади?
2. Функционал қаторнинг яқинлашиш соҳаси деб нимага айтилади?
3. Қандай функционал қатор текис яқинлашувчи қатор дейилади?
4. Функционал қаторнинг текис яқинлашишининг Вейерштрасс аломатини маъна?
5. Текис яқинлашувчи қаторларнинг хоссаларини санаб чиқинг. Мисоллар келтиринг.
6. 2802—2820- масалаларни ечинг.

15-§. Даражали қаторлар

Таъриф. *Даражали қатор* деб

$$a_0 + a_1(x-x_0) + a_2(x-x_0)^2 + \dots + a_n(x-x_0)^n + \dots \quad (15.1)$$

кўринишдаги функционал қаторга айтилади, бунда $a_0, a_1, \dots, a_n, \dots$ ўзгармас сонлар *даражали қаторнинг коэффициентлари* дейилади.

Хусусий ҳолда, агар $x_0=0$ бўлса, у ҳолда биз ҳақларини x нинг даражалари бўйича жойлашган

$$a_0 + a_1x + a_2x^2 + \dots + a_nx^n + \dots \quad (15.2)$$

даражали қаторга эга бўламиз.

Биз бундан кейин (15.2) кўринишдаги даражали қаторларни ўрганамиз, чунки бундай қатор $x' = x - x_0$ алмаштириш билан (15.1) кўринишдаги қаторга келтирилади.

Қўлайлик учун $a_n x^n$ ҳадни, унинг $(n+1)$ - ўринда туришига қарамай, қаторнинг n - ҳади дейилади. Қаторнинг озоқ ҳади a_0 қаторнинг *нолинчи ҳади* дейилади.

Даражали қаторнинг яқинлашиш соҳаси ҳар доим бирор интервалдан иборат, бу интервал, хусусий ҳолда нуқтага айланиб қолиши мумкин. Бунга ишонч ҳосил қилиш учун даражали қаторлар назарияси учун муҳим бўлган қуйидаги теоремани исботлаймиз.

1. Абель теоремаси. Агар

$$a_0 + a_1x + a_2x^2 + \dots + a_nx^n + \dots \quad (15.2)$$

даражали қатор $x_0 \neq 0$ нуқтада яқинлашса, у ҳолда бу қатор x нинг $|x| < |x_0|$ тенгсизликни қаноатлантирадиган барча қийматларида абсолют яқинлашади, яъни $(-|x_0|, |x_0|)$ интервалда яқинлашувчидир.

Исботи. Теореманинг шартига кўра

$$a_0 + a_1x_0 + a_2x_0^2 + \dots + a_nx_0^n + \dots$$

сонли қатор яқинлашувчи, шу сабабли унинг умумий ҳади нолга интилади:

$$\lim_{n \rightarrow \infty} a_n x_0^n = 0,$$

шунга кўра бу қаторнинг ҳамма ҳади чегараланган, яъни шундай $M > 0$ ўзгармас мавжудки, барча n ларда

$$|a_n x_0^n| < M \quad (15.3)$$

тенгсизлик ўринли бўлади.

(15.2) қаторни қуйидагича кўринишда ёзамиз:

$$a_0 + a_1x_0\left(\frac{x}{x_0}\right) + a_2x_0^2\left(\frac{x}{x_0}\right)^2 + \dots + a_nx_0^n\left(\frac{x}{x_0}\right)^n + \dots \quad (15.4)$$

Шундан кейин бу қатор ҳадларининг абсолют қийматларидан

$$|a_0| + |a_1x_0| \cdot \left|\frac{x}{x_0}\right| + |a_2x_0^2| \cdot \left|\frac{x}{x_0}\right|^2 + \dots + |a_nx_0^n| \cdot \left|\frac{x}{x_0}\right|^n + \dots \quad (15.5)$$

қаторни тузамиз ва шунингдек, ҳадлари махражи $q = \left|\frac{x}{x_0}\right|$ ва биринчи ҳади M га тенг бўлган геометрик прогрессиянинг ҳадларидан иборат қаторни қараймиз:

$$M + M \left|\frac{x}{x_0}\right| + M \left|\frac{x}{x_0}\right|^2 + \dots + M \left|\frac{x}{x_0}\right|^n + \dots \quad (15.6)$$

Агар $q = \left|\frac{x}{x_0}\right| < 1$ ёки $|x| < |x_0|$ бўлса, у ҳолда (15.6) қатор яқинлашади. Шу сабабли абсолют қийматлардан иборат (15.5) қатор ҳам яқинлашувчи, чунки унинг ҳадлари (15.3) тенгсизликлар туфайли (15.6) яқинлашувчи қаторнинг мос ҳадларидан кичик. У ҳолда (15.4) ёки (15.2) қаторнинг ўзи ҳам абсолют яқинлашади.

Шундай қилиб, агар берилган қатор $x = x_0 \neq 0$ да яқинлашувчи бўлса, бу қатор $|x| < |x_0|$ учун абсолют яқинлашувчи бўлади. Шунини исботлаш талаб қилинган эди.

Натижа. Агар (15.2) даражали қатор $x = x_0$ да узоқлашувчи бўлса, у ҳолда бу қатор x нинг $|x| > |x_0|$ тенгсизликни қаноатлантирувчи ҳар қандай қийматида узоқлашувчи бўлади.

Исботи. Қатор бирор $|x_1| > |x_0|$ да яқинлашувчи деб фараз қилайлик, у ҳолда Абель теоремасига биноан у $|x| < |x_1|$ тенгсизликни

қаноатлантирувчи x ларда, хусусан $x = x_0$ да, абсолют яқинлашувчи, бу эса шартга зид. Демак, фаразимиз нотўғри, бу эса натижанинг тасдиғи тўғрилигини билдиради.

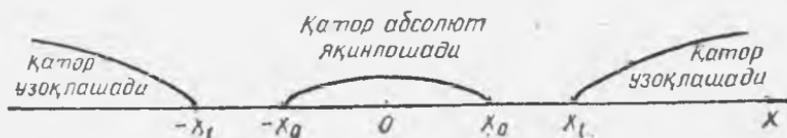
1-эслатма. Комплекс ўзгарувчининг

$$a_0 + a_1 z + a_2 z^2 + \dots + a_n z^n + \dots \quad (15.7)$$

даражали қатори учун Абель теоремаси тўғрилигича қолади, бунда $a_0, a_1, \dots, a_n, \dots$ комплекс сонлар — қаторнинг коэффициентлари. Абель теоремасига кўра (15.7) қаторнинг бирор z_0 нуқтада яқинлашувчанлигидан унинг

$$|z| < |z_0|$$

тенгсизликларни қаноатлантирувчи барча z ларда абсолют яқинлашши келиб чиқади.



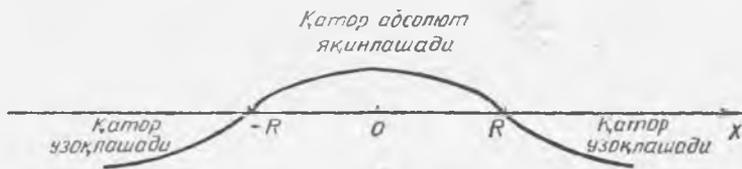
5-шакл.

2. Ҳақиқий ҳадли қаторлар учун яқинлашиш доираси, интервали ва радиуси. Даражали қаторнинг яқинлашиш соҳасини аниқлашга киришамиз. Абель теоремаси даражали қаторнинг яқинлашиш ва узоқлашиш нуқталарининг жойлашишлари ҳақида мулоҳаза юритиш имконини беради. Ҳақиқатан, агар x_0 яқинлашиш нуқтаси бўлса, у ҳолда $(-|x_0|, |x_0|)$ интервалнинг ҳаммаси абсолют яқинлашиш нуқталари билан тўлдирилган. Агар x_1 нуқта узоқлашиш нуқтаси бўлса, у ҳолда $|x_1|$ дан ўнгдаги чексиз ярим тўғри чизиқнинг ҳаммаси узоқлашиш нуқтасидан иборат бўлади (5-шакл). Бундан шундай R сон мавжуд эканлиги ва $|x| < R$ да абсолют яқинлашиш, $|x| > R$ да эса узоқлашиш нуқталарига эга бўлишимиз келиб чиқади. Шундай қилиб, даражали қаторнинг яқинлашиш соҳаси маркази координаталар бошида бўлган интервалдан иборат.

2-таъриф. $a_0 + a_1 x + a_2 x^2 + \dots + a_n x^n + \dots$ даражали қаторнинг яқинлашиш соҳаси деб шундай $(-R, R)$ интервалга айтиладики, бу интервалнинг ичидаги ҳар қандай x нуқтада қатор яқинлашади ва шу билан бирга абсолют яқинлашади, ундан ташқарида ётувчи x нуқталарда қатор узоқлашади. R сон даражали қаторнинг яқинлашиш радиуси дейлади (6-шакл).

Интервалнинг четки нуқталарида, яъни $x = R$ ва $x = -R$ нуқталарда берилган қаторнинг яқинлашиши ёки узоқлашиши масаласи қатор учун алоҳида ҳал қилинади.

Баъзи қаторлар учун яқинлашиш интервали нуқтага айла-



6-шакл.

ниб қолади, у ҳолда $R=0$ бўлади; баъзилари учун эса бутун Ox ўқини қамраб олади, яъни $R=\infty$ бўлади.

Даражали қатор яқинлашиш радиусини аниқлаш учун формула чиқарамиз. Яна

$$a_0 + a_1x + a_2x^2 + \dots + a_nx^n + \dots \quad (15.2)$$

қаторни қараймиз. Унинг ҳадларининг абсолют қийматларидан қатор тузамиз:

$$|a_0| + |a_1x| + |a_2x^2| + \dots + |a_nx^n| + \dots \quad (15.8)$$

мушбат ҳадли қаторга эга бўламиз. (15.8) қаторнинг яқинлашишини аниқлаш учун Даламбер аломатини қўлаймиз.

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{u_{n+1}}{u_n} \right| = \lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{a_{n+1} x^{n+1}}{a_n x^n} \right| = \lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{a_{n+1}}{a_n} \right| \cdot |x| = l \cdot |x|$$

лимит мавжуд бўлсин. У ҳолда Даламбер аломатига кўра (15.8) қатор, агар $l \cdot |x| < 1$, яъни $|x| < \frac{1}{l}$ бўлса, яқинлашувчи, агар $l \cdot |x| > 1$, яъни $|x| > \frac{1}{l}$ бўлса, узоқлашувчи бўлади.

Демак, (15.2) қатор $|x| < \frac{1}{l}$ да абсолют яқинлашади ва $|x| > \frac{1}{l}$ да узоқлашади.

Юқоридагилардан $\left(-\frac{1}{l}, \frac{1}{l}\right)$ интервал (15.2) қаторнинг яқинлашиш интервали экани келиб чиқади, яъни

$$R = \frac{1}{l} = \lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{a_n}{a_{n+1}} \right| \quad (15.9)$$

Яқинлашиш интервалини аниқлаш учун шунингдек Коши аломатидан ҳам фойдаланиш мумкин, у ҳолда

$$R = \frac{1}{\lim_{n \rightarrow \infty} \sqrt[n]{|a_n|}} \quad (15.10)$$

2-эслатма. (15.9) ва (15.10) формулалардан қатор ҳадлари тула, яъни қатор коэффициентлари полга айланмайдиган ҳолларда яқинлашиш радиусларини топиш учун фойдаланиш

мумкин. Агар қатор фақат жуфт даражаларни ёки фақат тоқ даражаларни ўз ичига олса ёки даражаларни каррали бўлса ва x, k, v ҳолда яқинлашиш интервалини топиш учун бевосита Даламбер ёки Қоши аломатидан, (15.9) ёки (15.10) формулаларни чиқаришда қилингандек фойдаланиш керак.

3-э с л а т м а. Ушбу

$$a_0 + a_1(x - x_0) + a_2(x - x_0)^2 + \dots + a_n(x - x_0)^n + \dots$$

кўринишдаги даражали қаторлар учун юқорида айтилганларнинг ҳаммаси ўз кучида қолади, бунда фарқ шундан иборатки, энди яқинлашиш маркази $x=0$ нуқтада эмас, балки $x=x_0$ нуқтада ётади. Демак, яқинлашиш интервали $(x_0 - R, x_0 + R)$ интервалдан иборат бўлади, бунда R (15.9) ёки (15.10) формулалар бўйича аниқланади, шу билан бирга 2-эслатма бу қаторлар учун ўз кучида қолади.

4-э с л а т м а. Юқорида айтилганларнинг ҳаммаси комплекс ўзгарувчли

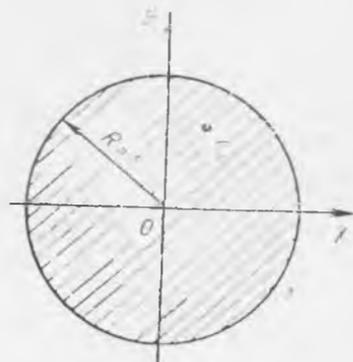
$$a_0 + a_1z + a_2z^2 + \dots + a_nz^n + \dots \quad (15.11)$$

даражали қатор учун ҳам ўз кучини сақлайди. Бу қаторнинг аниқланиш соҳаси z комплекс ўзгарувчи текислигидаги маркази координаталар бошида бўлган доирадан иборат. Бу доира яқинлашиш доираси дейилади. Яқинлашиш доираси ичида ётган нуқталарда (15.11) қатор абсолют яқинлашади. Яқинлашиш доирасининг радиуси даражали қаторнинг яқинлашиш радиуси дейилади. Демак, яқинлашиш соҳаси радиуси R бўлган доирадан иборат бўлади: $|z| < R$, бунда (15.11) қатор абсолют яқинлашади (7-шакл).

1-м и с о л. Даражали қаторнинг яқинлашиш интервалини топинг:



7-шакл.



8-шакл.

$$\frac{2x}{1} - \frac{(2x)^2}{2} + \frac{(2x)^3}{3} - \dots + (-1)^{n+1} \frac{(2x)^n}{n} + \dots$$

Ечиш. Бунда

$$a_n = (-1)^{n+1} \frac{2^n}{n}, \quad a_{n+1} = (-1)^{n+2} \frac{2^{n+1}}{n+1}.$$

Шу сабабли

$$R = \lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{a_n}{a_{n+1}} \right| = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{2^n (n+1)}{n \cdot 2^{n+1}} = \frac{1}{2} \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{n+1}{n} = \frac{1}{2}.$$

Демак, $\left(-\frac{1}{2}, \frac{1}{2}\right)$ интервал яқинлашиш интервали бўлади.

$x = \frac{1}{2}$ да $1 - \frac{1}{2} + \frac{1}{3} - \dots$ қаторга эга бўламиз, бу қатор Лейб-

ниц аломати бўйича яқинлашувчи. $x = -\frac{1}{2}$ да $-1 - \frac{1}{2} - \frac{1}{3} - \dots$

қаторга эга бўламиз, бу қатор гармоник қатор сифатида узоқлашувчи.

2-мисол. Қаторнинг яқинлашиш интервалини аниқланг:

$$\frac{x-1}{1 \cdot 2} + \frac{(x-1)^2}{2 \cdot 2^2} + \frac{(x-1)^3}{3 \cdot 2^3} + \dots + \frac{(x-1)^n}{n \cdot 2^n} + \dots$$

{ Ечиш. Бунда $a_n = \frac{1}{n \cdot 2^n}$, $a_{n+1} = \frac{1}{(n+1) 2^{n+1}}$, шу сабабли

$$R = \lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{a_n}{a_{n+1}} \right| = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{(n+1) \cdot 2^{n+1}}{n \cdot 2^n} = 2 \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{n+1}{n} = 2.$$

Яқинлашиш интервалининг маркази $x = 1$ нуқтада, шу сабабли $(-1, 3)$ интервал қаторнинг яқинлашиш интервали бўлади. $x = -1$

да $-1 + \frac{1}{2} - \frac{1}{3} + \dots$ қаторга эга бўламиз, бу қатор Лейбниц

аломатига кўра яқинлашувчи, $x = 3$ да $1 + \frac{1}{2} + \frac{1}{3} + \dots$ қаторга

эга бўламиз, бу қатор гармоник қатор сифатида узоқлашувчи.

3-мисол. Қаторнинг яқинлашиш доирасини топинг:

$$1 + z + z^2 + \dots + z^n + \dots$$

{ Ечиш. Бунда $a_n = 1$, $a_{n+1} = 1$, $R = \lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{a_n}{a_{n+1}} \right| = 1$. Демак, ра-

диуси $R = 1$, маркази координаталар бошида бўлган доира яқинла-

шиш доираси бўлади, яъни $|z| < 1$ доира яқинлашиш доираси бўлади.

Бу доирада қатор абсолют яқинлашадиган (8-шакл).

4-мисол. Қаторнинг яқинлашиш доирасини топинг:

$$1 + \frac{z-1}{1!} + \frac{(z-1)^2}{2!} + \dots + \frac{(z-1)^n}{n!} + \dots$$

Ечиш. Бунда $a_n = \frac{1}{n!}$, $a_{n+1} = \frac{1}{(n+1)!}$, шу сабабли

$$R = \lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{a_n}{a_{n+1}} \right| = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{(n+1)!}{n!} = \lim_{n \rightarrow \infty} (n+1) = \infty.$$

Демак, яқинлашиш доираси бутун комплекс текисликдан иборат бўлади.

16-§. Даражали қаторнинг текис яқинлашиши ҳақида теорема. Даражали қаторларнинг хоссалари

Яқинлашиш радиуси R га тенг бўлган

$$S(x) = a_0 + a_1x + a_2x^2 + \dots + a_nx^n + \dots \quad (16.1)$$

қаторни қараймиз. Бу қаторга нисбатан 11-§ даги натижаларни қўлланиш учун қуйидаги теоремани исботлаймиз.

Теорема. Даражали қатор яқинлашиши интервали ичида ётган ҳар қандай $[-b, b]$ оралиқда текис яқинлашувчидир.

Исботи. x_0 нуқтани $b < x_0 < R$ тенгсизлик ўринли бўладиган қилиб таълаймиз (9-шакл). Бу нуқта яқинлашиш интервали ичида ётади, шу сабабли Абель теоремасига биноан

$$a_0 + a_1x_0 + a_2x_0^2 + \dots + a_nx_0^n + \dots$$

сонли қатор абсолют яқинлашувчи бўлади. Ихтиёрий $x \in [-b, b]$ нуқта учун $|x| < |x_0|$ тенгсизлик ўринли, шунга кўра

$$|a_nx^n| < |a_nx_0^n|,$$

яъни ихтиёрий $x \in [-b, b]$ нуқта учун

$$|a_nx^n| < |a_nx_0^n|$$

тенгсизлик ўринли, бошқача айтганда, (16.1) қаторнинг ҳадлари яқинлашувчи мусбат қаторнинг ҳадларидан кичик. Демак, Вейерштрасс теоремасига кўра (14-§) барча $x \in [-b, b]$ лар учун (16.1) қатор яқинлашувчи. Шу теоремага асосан, шунингдек, текис яқинлашувчи қаторларнинг хоссаларига биноан даражали қаторларнинг қуйидаги хоссалари ўришли.

1. Ийғиндининг узлуксизлиги. Даражали қаторнинг ййғиндисини шу қаторнинг яқинлашиш интервалида узлуксиз.

2. Даражали қаторларни интеграллаш. Даражали қаторни ўзининг яқинлашиш интервалида ҳадлаб интеграллаш мумкин.

$$\int_0^x S(x) dx = \int_0^x a_0 dx + \int_0^x a_1x dx + \dots + \int_0^x a_nx^n dx + \dots = \\ = a_0x + \frac{a_1}{2}x^2 + \dots + \frac{a_n}{n+1}x^{n+1} + \dots, \quad x \in (-R, R).$$



9-шакл.

3. Даражали қаторларни дифференциаллаш. Даражали қаторни ўзининг яқинлашиш интервалида ихтиёрий сон марта ҳадлаб дифференциаллаш мумкин:

$$S(x) = a_1 + 2a_2x + 3a_3x^2 + \dots + na_nx^{n-1} + \dots, \quad x \in (-R, R)$$

$$S'(x) = 2a_2 + 3 \cdot 2a_3x + \dots + n(n-1)a_nx^{n-2} + \dots, \\ x \in (-R, R)$$

Ва Ҳ. К.

Ўз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Қандай қатор даражали қатор дейилади?
2. Абель теоремасини ифодаланг ва исботланг.
3. Даражали қаторнинг яқинлашиш радиуси ва интервални аниқланг.
4. Даражали қаторнинг яқинлашиш радиусини ҳисоблаш формуласини чиқаринг.
5. Комплекс ўзгарувчи даражали қаторнинг яқинлашиш радиуси ва до-ираси қандай аниқланади?
6. Даражали қаторнинг текис яқинлашиши ҳақидаги теоремани исбот-ланг.
7. Даражали қаторнинг хоссаларини айтинг.
8. 2878—2889- масалаларни ечинг.

17-§. Тейлор қатори

3- бобнинг 21-§ ида (Олий математика, 1-жилд. 21-§.) $n+1$ - тартиблигача ҳамма ҳосилаларига эга бўлган $f(x)$ функция учун $x=a$ нуқта атрофида

$$f(x) = f(a) + \frac{x-a}{1!} f'(a) + \dots + \frac{(x-a)^n}{n!} f^{(n)}(a) + R_n(x) \quad (17.1)$$

Тейлор формуласи ўринли экани кўрсатилган эди, бунда қолдиқ ҳад дёб аталувчи $R_n(x)$ ҳад

$$R_n(x) = \frac{(x-a)^{n+1}}{(n+1)!} f^{(n+1)}(\xi) \quad (17.2)$$

формула бўйича ҳисобланади, бу ерда $a < \xi < x$ ёки $x < \xi < a$ (10- шакл).

Агар $f(x)$ функция $x=a$ нуқта атрофида ҳамма тартибли ҳосилаларга эга бўлса, у ҳолда Тейлор формуласида n сонини исталганча катта қилиб олиш мумкин. Қаралаётган атрофда

$$\lim_{n \rightarrow \infty} R_n(x) = 0$$

деб фараз қилайлик.

У ҳолда (17.1) формулада $n \rightarrow \infty$ да лимитга ўтиб, ўнгда чек-сиз қаторга эга бўламиз.

Таъриф. $f(x)$ функциянинг

$$f(x) = f(a) + \frac{x-a}{1!} f'(a) + \dots + \frac{(x-a)^n}{n!} f^{(n)}(a) + \dots \quad (17.3)$$

кўринишдаги ифодаси бу функция-нинг Тейлор қатори дейилади.

Охириги тенглик $n \rightarrow \infty$ да $R_n(x) \rightarrow 0$ бўлсагина ўринли. Бу ҳолда ўнг томондаги қатор яқинла-шувчи ва унинг йиғиндисин берилган



10- шакл.

$f(x)$ функцияга тенг. Шунни кўрсатамиз. Ҳақиқатан ҳам, $f(x) = P_n(x) + R_n(x)$, бунда

$$P_n(x) = f(a) + \frac{x-a}{1!} f'(a) + \dots + \frac{(x-a)^n}{n!} f^{(n)}(a).$$

Аммо шартга кўра, $\lim_{n \rightarrow \infty} R_n(x) = 0$, у ҳолда $f(x) = \lim_{n \rightarrow \infty} P_n(x)$. Бироқ $R_n(x)$ (17.3) қаторнинг n -хусусий йиғиндиси, унинг limiti (17.3) нинг йиғиндисига тенг. Демак, бу (17.3) тенглик ўринли.

Шундай қилиб, $\lim_{n \rightarrow \infty} R_n(x) = 0$ бўлгандагина Тейлор қатори берилган функцияни ифодалайди.

1. Даражали қатор ёйилмасининг ягоналиги ҳақидаги теорема. Ҳар қандай функция ҳам Тейлор қаторига ёйила бермайди. Аммо функцияни бирор даражали қаторга ёйиш мумкин бўлса, бу ёйилма Тейлор қатори бўйича ёйилма бўлади.

1-теорема. Агар

$$f(x) = a_0 + a_1(x-a) + \dots + a_n(x-a)^n + \dots \quad (17.4)$$

бўлса, унда турган қатор $x \in [a-R, a+R]$ лар учун $f(x)$ функцияга яқинлашади, шу сабабли бу қатор Тейлор қатори бўлади, яъни

$$a_n = \frac{f^{(n)}(a)}{n!},$$

бунда $n = 0, 1, 2, \dots$.

Исботи. (17.4) тенгликка даражали қаторларни n марта ҳадлаб дифференциаллаш хоссасини қўллаймиз. Натижада қуйидагиларга эга бўламиз:

$$f'(x) = a_1 + 2a_2(x-a) + \dots + na_n(x-a)^{n-1} + \dots$$

$$f''(x) = 1 \cdot 2a_2 + 3 \cdot 2 \cdot a_3(x-a) + \dots + n(n-1)a_n(x-a)^{n-2} + \dots$$

.....

$$f^{(n)}(x) = n! a_n + \dots$$

Агар бу тенгликларда $x=a$ деб олинса, у ҳолда биринчисидан бошқа ҳамма қўшилувчилар нолга айланади ва биз

$$f'(a) = 1! a_1, f''(a) = 2! a_2, \dots, f^{(n)}(a) = n! a_n, \dots$$

тенгликларга эга бўламиз, бундан $n = 0, 1, 2, \dots$ бўлганда

$$a_n = \frac{f^{(n)}(a)}{n!} \quad (17.5)$$

тенгликка эга бўламиз.

Бу теоремадан $f(x)$ функциянинг битта соҳанинг ўзиде иккита

$$f(x) = a_0 + a_1(x-a) + \dots + a_n(x-a)^n + \dots$$

$$f(x) = b_0 + b_1(x-a) + \dots + b_n(x-a)^n + \dots$$

қаторга ёйилмаси бўлса, у ҳолда бу иккала қатор битта Тейлор қаторининг ўзи бўлиши ва шу сабабли улар бир хил бўлиши, яъни

$$a_0 = b_0, a_1 = b_1, \dots, a_n = b_n, \dots$$

экани келиб чиқади.

2. Функциянинг Тейлор қаторига ёйилишининг етарлилик шартлари. Функциянинг Тейлор қаторига ёйилишининг қуйидаги аломати амалий қўлланишлар учун қулайдир.

2-теорема. Агар $f(x)$ функция $x=a$ нуқтанинг бирор атрофида абсолют қиймати бўйича айнан бир соннинг ўзи билан чегараланган исталганча юқори тартибли ҳосилаларга эга бўлса, у ҳолда бу функция қўрсатилган $x=a$ нуқта атрофида Тейлор қаторига ёйилиши мумкин.

Исботи. Биз $x=a$ атрофининг ҳамма нуқталари учун $n \rightarrow \infty$ да R_n қолдиқ хаднинг нолга интилишини исботлашимиз керак. Теореманинг шартига кўра шундай мусбат ўзгармас сон $M > 0$ мавжудки, қўрсатилган атрофдаги барча x лар учун

$$|f^{(n+1)}(x)| \leq M$$

тенгсизлик бажарилади. У ҳолда (17.2) шарт бўйича $f(x)$ функциянинг Тейлор ёйилмасидаги $R_n(x)$ қолдиғи учун ушбуга эга бўламиз:

$$R_n(x) = \left| (x-a)^{n+1} \frac{f^{(n+1)}(\xi)}{(n+1)!} \right| \leq M \frac{|x-a|^{n+1}}{(n+1)!}, \quad (17.6)$$

Бундан, $x=a$ атрофининг барча нуқталари учун $\lim_{n \rightarrow \infty} |R_n(x)| = 0$,

чунки $M \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{|x-a|^{n+1}}{(n+1)!} = 0$, $(\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{|x-a|^{n+1}}{(n+1)!} = 0$ яқинлашувчи қаторнинг умумий ҳади сифатида, 15-§ даги 4-мисолга қаранг). Теорема исботланди.

18-§. e^x , $\sin x$, $\cos x$, $\ln(1+x)$, $(1+x)^\alpha$ функцияларни x нинг даражалари бўйича ёйиш. Қўпинча функцияларнинг x нинг даражалари бўйича ёйилмаларидан фойдаланилади. Бу ҳолда (17.3) формулада $a=0$ деб олиб, ушбу қаторга эга бўлинади:

$$f(x) = f(0) + \frac{x}{1!} f'(0) + \dots + \frac{x^n}{n!} f^{(n)}(0) + \dots \quad (18.1)$$

Бу қатор Тейлор қаторининг хусусий ҳолидир, у Маклорен қатори деб аталади.

Элементар функцияларни Маклорен қаторига ёйиши кўришга ўтамиз.

1. e^x функциянинг x нинг даражалари бўйича ёйилмаси. $f(x) = e^x$ функцияни (18.1) Маклорен қаторига ёямиз. $f'(x) = f''(x) = \dots = f^{(n)}(x) = e^x$ бўлгани учун $x=0$ нуқтада

$x = 0$ да

$$f(0) = 1, f'(0) = \alpha, f''(0) = \alpha(\alpha - 1), \dots, f^{(n)}(0) = \\ = \alpha(\alpha - 1) \dots (\alpha - n + 1)$$

ларга эга бўламиз. Ҳосилаларнинг топилган қийматларини (18.1) формулага қўямиз, натижада $(1+x)^\alpha$ функциянинг Маклорен қаторига эга бўламиз:

$$1 + \frac{\alpha}{1!}x + \frac{\alpha(\alpha-1)}{2!}x^2 + \dots + \\ + \frac{\alpha(\alpha-1)\dots(\alpha-n+1)}{n!}x^n + \dots \quad (18.4)$$

Бу қатор биномиал қатор дейилади. Шу қаторнинг яқинлашиш интервалини топамиз:

$$R = \lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{a^n}{a_{n+1}} \right| = \lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{\alpha(\alpha-1)\dots(\alpha-n+1)(n+1)!}{n! \alpha(\alpha-1)\dots(\alpha-n+1)(\alpha-n)} \right| = \\ = \lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{n+1}{\alpha-n} \right| = 1.$$

Кўриб турибмизки, биномиал қатор $(-1, 1)$ интервалда абсолют яқинлашар экан.

Қолдиқ ҳадни баҳолашга киришамиз, бунда $0 < x < 1$ ҳол билан чекланамиз. Бу интервалда $(1+x)^{\alpha-n-1} = \frac{1}{(1+x)^{n-(\alpha-1)}} < 1$ (барча $n > \alpha - 1$ лар учун) ва шу сабабли

$$|f^{(n+1)}(x)| = |\alpha(\alpha-1)\dots(\alpha-n)(1+x)^{\alpha-n-1}| < |\alpha(\alpha-1)\dots(\alpha-n)|.$$

Бу ерда функцияни Тейлор қаторига ёйишнинг етарли шарти ҳақидаги теоремадан (17-§, 2-теорема) фойдалана олмаймиз, чунки ҳосила учун топилган чегара n га боғлиқ. Шу сабабли (17.6) тенгсизликни қўллаймиз:

$$|R_n(x)| < \left| \frac{\alpha(\alpha-1)\dots(\alpha-n)}{(n+1)!} x^{n+1} \right|.$$

Тенгсизликнинг ўнг қисми $|x| < 1$ да яқинлашувчи (18.4) даражали қатор $(n+1)$ -ҳаднинг абсолют қийматидан иборатдир, айтилган қаторнинг яқинлашишини ҳозиргина юқорида исботладик. Демак,

$$\lim_{n \rightarrow \infty} R_n(x) = 0.$$

Шундай қилиб, (18.4) биномиал қатор $(-1, 1)$ да $(1+x)^\alpha$ функцияни ифодалайди:

$$(1+x)^\alpha = 1 + \frac{\alpha}{1!}x + \dots + \frac{\alpha(\alpha-1)\dots(\alpha-n+1)}{n!}x^n + \dots,$$

$$x \in (-1, 1).$$

α нинг турли қийматлари учун биномнал қаторларнинг бир нечта хусусий кўринишларини ҳосил қиламиз:

а) Агар $\alpha = \frac{1}{2}$ бўлса, у ҳолда биномнал қатор бундай ёзилади:

$$\sqrt{1+x} = 1 + \frac{1}{2}x - \frac{1}{2 \cdot 4}x^2 + \dots + (-1)^{n-1} \frac{1 \cdot 3 \cdot \dots \cdot (2n-3)}{2 \cdot 4 \cdot \dots \cdot 2n} x^n + \dots, x \in [-1; 1].$$

б) Агар $\alpha = -\frac{1}{2}$ бўлса, у ҳолда биномнал қатор бундай ёзилади:

$$\frac{1}{\sqrt{1+x}} = 1 - \frac{1}{2}x + \frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4}x^2 - \dots + (-1)^n \frac{1 \cdot 3 \cdot \dots \cdot (2n-1)}{2 \cdot 4 \cdot \dots \cdot 2n} x^n + \dots, x \in (-1; 1).$$

Уз-ўзини текшириш учун саволлар

1. $f(x)$ функциянинг Тейлор қатори деб нимага айтылади? Тейлор қаторининг қолдиқ ҳади деб нимага айтылади?

2. Функциянинг даражали қаторга ёйилмасининг ягоналиги ҳақидаги теоремани исботланг.

3. Функциянинг Тейлор қаторига ёйилмасининг етарлилик шarti ҳақидаги теоремани исботланг.

4. e^x функцияни даражали қаторга ёйинг ва қолдиқ ҳад ёрдамида ҳосил бўлган қаторнинг берилган функцияга яқинлашишини исботланг.

5. $\cos x$ функцияни даражали қаторга ёйинг ва ҳосил бўлган қаторнинг берилган функцияга яқинлашишини қолдиқ ҳад ёрдамида исботланг.

6. $\sin x$ функцияни даражали қаторга ёйинг ва ҳосил бўлган қаторнинг берилган функцияга яқинлашишини қолдиқ ҳад ёрдамида исботланг.

7. $\ln(1+x)$ функцияни даражали қаторларни интеграллаш ҳақидаги теоремадан фойдаланиб қаторга ёйинг.

8. $(1+x)^\alpha$ функцияни даражали қаторга ёйинг ва ҳосил бўлган қаторнинг яқинлашш интервални топинг.

9. 2841—2868- масалаларни ечинг.

19- §. Дифференциал тенгламаларни ечишга даражали қаторларни татбиқ қилиш

Функцияларни даражали қаторларга ёйиш ёрдамида ҳар хил дифференциал тенгламаларни тақрибан интеграллаш мумкин. Мураккаб назарий тасаввурларга берилмасдан, хусусий ечимни топишнинг иккита усулини қараймиз.

Биринчи усул. Дифференциал тенглама ва хусусий ечимни аниқловчи бошланғич шартлар берилган бўлсин. Тенгламанинг ечимини бошланғич шартлар берилган x_0 нуқта атрофида $(x-x_0)$ нинг даражалари бўйича жойлашган қаторга ёйиш мумкин:

$$y = a_0 + a_1(x-x_0) + a_2(x-x_0)^2 + \dots + a_n(x-x_0)^n + \dots$$

Ҳозирча номаълум коэффициентли бу қаторни тенгламанинг

тартиби қандай бўлса, шунча марта дифференциаллаймиз. Шундан кейин тенгламада номаълум функция ва унинг ҳосилалари ўрнига тегишли қаторларни қўйиб, айниятга эга бўламиз, ундан қаторнинг номаълум коэффициентларини аниқлаймиз. Бунда қаторнинг дастлабки коэффициентлари (уларнинг сони тенглама тартибига тенг) бошланғич шартлардан аниқланади. Айниқса чизиқли тенгламаларни бундай усул билан ечиш қулай.

1-мисол. Иккинчи тартибли чизиқли $y'' = xy$ дифференциал тенгламани $y|_{x=0} = 1, y'|_{x=0} = 0$ бошланғич шартларда ечинг.

Ечиш. $x_0 = 0$ бўлгани учун ечимни x нинг даражалари бўйича тузилган қатор кўринишида излаймиз:

$$y = a_0 + a_1 x + a_2 x^2 + \dots + a_n x^n + \dots \quad (19.1)$$

Бу қаторни икки марта дифференциаллаймиз:

$$y' = a_1 + 2a_2 x + \dots + na_n x^{n-1} + \dots \quad (19.2)$$

$$y'' = 1 \cdot 2a_2 + \dots + n(n-1)a_n x^{n-2} + \dots \quad (19.3)$$

Бошланғич шартлардан фойдаланиб, $x=0$ қийматни (19.1) ва (19.2) қаторларга қўйиб, дастлабки коэффициентларни топамиз:

$$a_0 = 1, a_1 = 0.$$

Шундан кейин берилган тенгламадаги y ва y'' лар ўрнига уларнинг (19.1) ва (19.3) ёйилмаларини қўйиб

$$\begin{aligned} 1 \cdot 2a_2 + 2 \cdot 3a_3 x + \dots + n(n-1)a_n x^{n-2} + \dots = \\ = a_0 x + \dots + a_n x^{n+1} + \dots \end{aligned}$$

айниятга эга бўламиз. x нинг бир хил даражалари олдидаги коэффициентларни тенглаб, топамиз:

$$1 \cdot 2a_2 = 0,$$

$$2 \cdot 3a_3 = a_0,$$

$$3 \cdot 4a_4 = a_1$$

.....

$$(n-1)na_n = a_{n-3}.$$

Бундан $a_0 = 1, a_1 = 0$ эканини ҳисобга олиб, қуйидагиларни кўриш осон:

$$a_2 = a_3 = a_8 = \dots = a_{3n-1} = 0,$$

$$a_4 = a_7 = a_{10} = \dots = a_{3n+1} = 0,$$

$$a_3 = \frac{1}{2 \cdot 3}, a_6 = \frac{1}{5 \cdot 6} a_3, \dots, a_{3n} = \frac{1}{(3n-1)3n} \cdot a_{3n-3}.$$

Бошқача айтганда (19.1) қаторда

$$a_0 = 1, a_3 = \frac{1}{3!}, a_6 = \frac{1 \cdot 4}{6!}, \dots, a_{3n} = \frac{1 \cdot 4 \cdot 7 \cdot \dots \cdot (3n-2)}{(3n)!},$$

бу қаторнинг қолган коэффициентлари эса нолга айланади.

Шундай қилиб, биз тенгламанинг қатор кўрinishидаги ечимга эга бўламиз:

$$y = 1 + \frac{1}{3!}x^3 + \frac{1 \cdot 4}{6!}x^6 + \dots + \frac{1 \cdot 4 \cdot 7 \cdot \dots \cdot (3n-2)}{(3n)!}x^{3n} + \dots$$

Бу қатор x нинг ҳар қандай қийматида яқинлашувчи эканини Даламбер аломати ёрдамида кўрсатиш мумкин. Шунни қайд қиламизки, тенгламанинг тартиби уни қатор ёрдамида ечиш усулига ҳеч бир таъсир этмайди.

Иккинчи усул. Агар тенглама чизиқли бўлмаса, у ҳолда y ўрнига унинг қаторга ёйилмаси

$$y = a_0 + a_1(x-x_0) + \dots + a_n(x-x_0)^n + \dots \quad (19.1)$$

ни қўйиш номаълум коэффициентларни аниқлаш учун мураккаб тенгламаларга олиб келади. Бундай ҳолларда қуйидагича иш кўриш фойдали. Тенгламада y ни x нинг функцияси деб қараб, уни бир неча марта дифференциалланади. Тенгламанинг ўзида ва унинг ҳосилларида $x=x_0$ (x_0 учун бошланғич шартлар берилган) деб олиб ва бошланғич шартларни инobatга олган ҳолда (19.1) қатор коэффициентлари кетма-кет топилади.

2-мисол. $y'' = x^2 + y^2$ тенглама ечимининг даражали қаторга ёйилмасининг бир неча ҳадини $y|_{x=1} = 1, y'|_{x=1} = 0$ бошланғич шартларда топинг.

Ечиш. Ечимни

$$y = a_0 + a_1(x-1) + \dots + a_n(x-1)^n + \dots$$

қатор кўрinishида излаймиз. Маълумки, бу қаторнинг коэффициентлари Тейлор коэффициентларидир, улар y функциясининг $x=1$ нуқтадаги ҳосиллари орқали қуйидаги формулалар билан ифодаланади:

$$a_0 = y(1), a_1 = y'(1), a_2 = \frac{y''(1)}{2!}, \dots, a_n = \frac{y^{(n)}(1)}{n!}, \dots \quad (19.4)$$

Бунда ушбу белгилашлар киритилган: $y(1) = y|_{x=1}, y'(1) = y'|_{x=1}, \dots, y^{(n)}(1) = y^{(n)}|_{x=1}, \dots$. Берилган тенгламани бир неча марта дифференциаллаймиз ва ҳосилларнинг $x=1$ нуқтадаги қийматларини ҳисоблаймиз. Шундай қилиб:

$$\begin{aligned} y'' &= x^2 + y^2, & y(1) &= 1, \\ y''' &= 2x + 2y \cdot y', & y'(1) &= 0, \\ y^{IV} &= 2 + 2y'^2 + 2yy'', & y''(1) &= 2, \\ & & y'''(1) &= 2, \\ y^V &= 6y'y'' + 2yy''', & y^{IV}(1) &= 6, \\ & & y^V(1) &= 4 \end{aligned}$$

ва х. к.

Ҳосилаларнинг топилган қийматларини қатор коэффициентларининг (19.4) формулаларига қўямиз. Қуйидаги қийматлар ҳосил бўлади:

$$a_0 = 1, a_1 = 0, a_2 = \frac{2}{2!} = 1, a_3 = \frac{2}{3!} = \frac{1}{3}, a_4 = \frac{6}{4!} = \frac{1}{4},$$

$$a_5 = \frac{4}{5!} = \frac{1}{30}, \dots$$

Шундай қилиб, тенгламанинг

$$y = 1 + (x-1)^2 + \frac{1}{3}(x-1)^3 + \frac{1}{4}(x-1)^4 + \frac{1}{30}(x-1)^5 + \dots$$

қатор кўрinishидаги ечимга эга бўламиз. Ечишнинг бу усулини ҳар қандай тартибли тенгламга қўллаш оламиз.

20-§. Тақрибий ҳисоблашлар

Тақрибий ҳисоблашларда ҳам даражали қаторлардан фойдаланилади. $f(x)$ функция қийматиши $x=x_0$ да берилган аниқликда ҳисоблаш талаб қилинсин, дейлик. Функцияни $(a-R, a+R)$ интервалда Тейлор қаторига ёйиш мумкин ва $x=x_0$ нуқта берилган интервалга тегишли деб фараз қиламиз. У ҳолда $f(x)$ функциянинг бу нуқтадаги аниқ қиймати Тейлор қатори бўйича, тақрибий қиймати эса шу қаторнинг хусусий йигиндиси бўйича ҳисобланиши мумкин, бошқача айтганда:

$$f(x_0) \approx S_n(x_0).$$

n нинг катталаниши билан бу тенгликнинг аниқлиги орта боради. Бу тақрибий тенгликнинг абсолют хатоси қатор қолдининг

$$|f(x_0) - S_n(x_0)| = |r_n(x_0)|$$

модулига тенг.

Агар $f(x_0)$ функция қийматиши $\epsilon > 0$ аниқликкача ҳисоблаш талаб қилинса, у ҳолда биз шундай дастлабки ҳадлар йигиндиси олишимиз керакки,

$$|f(x_0) - S_n(x_0)| = |r_n(x_0)| < \epsilon$$

тенгсизлик ўринли бўлсин.

Қатор қолдини мусбат ишорали қаторларга тааллуқли (19.2) интеграл аломат бўйича ёки ишоралари навбатлашувчи қаторларга тааллуқли (10.4) Лейбниц аломати бўйича баҳоланади.

Пайдо бўлган хатони Тейлор қаторининг қолдиқ ҳади билан баҳолаш мумкин. Бу ҳолда абсолют хато, яъни $|f(x_0) - S_n(x_0)|$ Тейлор қаторининг қолдиқ ҳади модулига тенг:

$$|f(x_0) - S_n(x_0)| = |R_n(x_0)| = \left| \frac{f^{(n+1)}(\xi)}{(n+1)!} (x_0 - a)^{n+1} \right|,$$

бунда ξ қиймат a билан x орасида ётади.

Қолдиқни баҳолаш усули аниқ ҳолга қараб қўлланади.

1-мисол. e сонини 0,001 гача аниқликда ҳисобланг.

Ечиш. Маълумки, e^x нинг x даражалари бўйича қаторга ёйилмаси қуйидагича кўринишга эга:

$$e^x = 1 + x + \frac{x^2}{2!} + \dots + \frac{x^n}{n!} + \dots$$

бу ҳар қандай x учун ўришли. $x = 1$ да

$$e = 1 + 1 + \frac{1}{2!} + \dots + \frac{1}{n!} + \dots$$

бўлади.

Дастлабки $(n+1)$ та ҳадни олсак,

$$e \approx 2 + \frac{1}{2!} + \dots + \frac{1}{n!}$$

тақрибий тенгликка эга бўламиз. Яқинлаштиш хатосини Маклорен қатори қолдиқ ҳади ёрдамида баҳолаймиз $f^{(n+1)}(x) = e^x$ бўлгани учун қолдиқ ҳад

$$R_n(x) = \frac{e^\xi}{(n+1)!} x^{n+1}$$

га тенг бўлади, бунда $0 < \xi < x$. $x = 1$ да $R_n(1) = \frac{e^\xi}{(n+1)!}$, бунда $0 < \xi < 1$.

$e^1 < e < 3$ эканини ҳисобга олиб,

$$R_n(1) < \frac{3}{(n+1)!}$$

тенгсизликка эга бўламиз. Талаб қилинган аниқликка эришмоқ учун $n = 6$ деб олиш етарли эканини текшириш осон, яъни $R_6(1) < 0,001$.

Шундай қилиб, 0,001 аниқликдаги

$$e \approx 2 + \frac{1}{2!} + \frac{1}{3!} + \dots + \frac{1}{6!}$$

тақрибий тенгликка эга бўламиз. Биз йўл қўйган хатога қўшилувчиларни яхлитлашда яна хато қўшилмаслиги учун ҳар қайси қўшилувчинини биттадан эҳтиёт рақам билан ёзамиз:

$$e \approx 1,0000 + 1,0000 + 0,5000 + 0,1667 + 0,0417 + 0,0083 + 0,0014 = 2,7181.$$

Демак, e 0,001 гача аниқликда 2,718 га тенг, яъни $e \approx 2,718$.

2-мисол. $\sin 18^\circ$ ни 0,0001 гача аниқликда ҳисобланг.

Ечиш. $\sin x$ учун x нинг ҳар қандай қийматида тўғри бўлган x нинг даражалари бўйича ушбу ёйилмага эгамиз:

$$\sin x = \frac{x}{1!} - \frac{x^3}{3!} + \dots + (-1)^{n+1} \frac{x^{2n-1}}{(2n-1)!} + \dots$$

18° ни радианларда ифodalаймиз: $x = \frac{\pi}{10}$. Демак,

$$\sin 18^\circ = \sin \frac{\pi}{10} = \frac{\pi}{10} - \frac{\pi^3}{10^3 \cdot 3!} + \dots$$

Ҳадлари абсолют қиймати бўйича камаювчи ва умумий ҳади полга катилувчи ишоралари навбатлашувчи қаторга эга бўлди. Шу сабабли, қаторнинг қолдиси (10.4) нинг ташлаб юборилган биринчи ҳаддан катта бўлмайди. $\frac{\pi^3}{10^3 \cdot 3!} > 0,0001$, $\frac{\pi^5}{10^5 \cdot 5!} < 0,0001$ бўлгани сабабли 0,0001 гача аниқликда

$$\sin 18^\circ \approx \frac{\pi}{10} - \frac{\pi^3}{10^3 \cdot 3!}$$

тақрибий қийматга эга бўламиз. Ҳисоблашларнинг ҳаммасини бигга ортиқ рақам билан бажарамиз:

$$\pi \approx 3,14159; \pi^3 \approx 31,00620,$$

$$\sin 18^\circ \approx \frac{3,14159}{10} - \frac{31,00620}{6000} \approx 0,31416 - 0,00517 \approx 0,30899.$$

Шундай қилиб, 0,0001 гача аниқликда $\sin 18^\circ \approx 0,3090$.

Баъзан даражали қаторлар ёрдамида аниқ интегралларни ҳисоблаш мумкин, бу интеграллар юқорн чегаранинг функцияси сифатида охир-оқибатда элементар функциялар билан ифодаланмайди. Бир нечта мисол қараймиз.

3-мисол. Ушбу $\int_0^a e^{-x^2} dx$ интегрални ҳисобланг.

Ечиш. e^{-x^2} нинг боштанғич функцияси элементар функция эмас. Бу интегрални ҳисоблаш учун интеграл остидаги e^{-x^2} функцияни қаторга ёямиз, e^x нинг (18.2) ёйилмасида x ни $(-x^2)$ билан алмаштираемиз:

$$e^{-x^2} = 1 - \frac{x^2}{1!} + \frac{x^4}{2!} - \dots + (-1)^n \frac{x^{2n}}{n!} + \dots$$

Бу тенгликнинг иккала қисмини 0 дан a гача чегарада интеграллаб, қуйидагини топамиз:

$$\int_0^a e^{-x^2} dx = \left(\frac{x}{1} - \frac{x^3}{1! \cdot 3} + \frac{x^5}{2! \cdot 5} - \dots + (-1)^n \frac{x^{2n+1}}{n! (2n+1)} + \dots \right) \Big|_0^a = \frac{a}{1} - \frac{a^3}{1! \cdot 3} + \frac{a^5}{2! \cdot 5} - \dots + (-1)^n \frac{a^{2n+1}}{n! (2n+1)} + \dots$$

Бу тенглик ёрдамида ҳар қандай a да берилган интегрални исталган

даражада аниқликда ҳисоблаш мумкин. Масалан, $\int_0^{1/3} e^{-x^2} dx$ интегрални 0,001 гача аниқликда ҳисоблаш керак. Изланаётган интеграл ишоралари навбатлашувчи қатор йиғиндисига тенг:

$$\int_0^{1/3} e^{-x^2} dx = \frac{1}{3} - \frac{1}{1!3 \cdot 3^3} + \frac{1}{2!5 \cdot 3^5} - \dots$$

$$\frac{1}{2!5 \cdot 3^5} < 0,001, \quad \frac{1}{3 \cdot 1!3^3} > 0,001 \text{ бўлгани учун ишоралари навбат-}$$

лашувчи ҳолида хатоликни баҳолаш қондаси асосида 0,001 гача аниқликда қуйидагига эга бўламиз:

$$\int_0^{1/3} e^{-x^2} dx \approx \frac{1}{3} - \frac{1}{3 \cdot 3^3} \approx 0,3333 - 0,0123 = 0,3210.$$

Шундай қилиб,

$$\int_0^{1/3} e^{-x^2} dx \approx 0,321.$$

4-мисол. $\int_0^a \frac{\sin x}{x} dx$ ни ҳисобланг.

Ечиш. Интеграл остидаги $\frac{\sin x}{x}$ функцияни қаторга ёямиз.

$$\sin x = \frac{x}{1!} - \frac{x^3}{3!} + \dots + (-1)^{n+1} \frac{x^{2n-1}}{(2n-1)!} + \dots$$

теңликдан барча x ларда яқинлашувчи

$$\frac{\sin x}{x} = 1 - \frac{x^2}{3!} + \dots + (-1)^{n+1} \frac{x^{2n-2}}{(2n-1)!} + \dots$$

қаторга эга бўламиз. Ҳадлаб интеграллаб, қуйидагига эга бўламиз:

$$\int_0^a \frac{\sin x}{x} dx = a - \frac{a^3}{3!3} + \dots + (-1)^{n+1} \cdot \frac{a^{2n-1}}{(2n-1)! (2n-1)} + \dots$$

Қатор йиғиндиси ҳар қандай a да исталган аниқликда осон ҳисобланади.

Ўз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Дифференциал тенгламаларни даражалли қаторлар ёрдамида интеграллаш усули нимадан иборат? Мисоллар келтиринг.

2. Функциялар қийматларини қаторлар ёрдамида тақрибий ҳисоблаш усулини баён қилинг. Мисол келтиринг.

3. Интеграллар қийматларини қаторлар ёрдамида тақрибий ҳисоблаш усулини баён қилинг. Мисол келтиринг.

4. Қаторлар ёрдамида функцияларни интеграллаш усулини баён қилинг. Мисол келтиринг.

5. 2894—2914, 2920—2938, 4109—4116, 4246—4250- масалаларни ечинг.

21-§. Фурье қатори. Фурье коэффициентлари

Энди амалий фанларнинг ва математиканинг турли масалалари келтирилмаган қаторлар синфини ташкил этувчи Фурье қаторларини ўрганишга киришамиз.

Ушбу

$$\begin{aligned} \frac{a_0}{2} + (a_1 \cos x + b_1 \sin x) + \dots + (a_n \cos nx + b_n \sin nx) + \dots = \\ = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n \cos nx + b_n \sin nx) \end{aligned} \quad (21.1)$$

Қўришидаги қатор *тригонометрик қатор* деб аталади, буида $a_0, a_1, b_1, \dots, a_n, b_n, \dots$ — ўзгармас сонлар, булар қаторнинг *коэффициентлари* дейилади.

Тригонометрик қаторлар иккинчи муҳим функционал қаторлар синфини ташкил қилади (даражали қаторлар синфи биринчи синф ҳисобланади).

(21.1) қатор x га қаррали аргументларнинг синуслар ва косинусларнинг ўз ичига олганлиги учун улар 2π га тенг умумий даврга эга бўлади. Агар бу қатор яқинлашувчи қатор деб фараз қилинса, у ҳолда унинг йиғиндиси ҳам даври 2π га тенг бўлган даврий функция бўлади.

Ушбу масалани қўямиз: даври 2π га тенг бўлган берилган $f(x)$ функция учун шу функцияга яқинлашувчи тригонометрик қатор тузинг.

Олдиндан бир неча ёрдამчи формулаларни аниқлаб оламиз. Ҳар қандай $n \neq 0$ да қуйидагиларга эгамиз:

$$\begin{aligned} \int_{-\pi}^{\pi} \cos nx dx &= \frac{\sin nx}{n} \Big|_{-\pi}^{\pi} = 0, \\ \int_{-\pi}^{\pi} \sin nx dx &= -\frac{\cos nx}{n} \Big|_{-\pi}^{\pi} = 0, \end{aligned} \quad (21.2)$$

$$\begin{aligned} \int_{-\pi}^{\pi} \cos^2 nx dx &= \frac{1}{2} \int_{-\pi}^{\pi} (1 + \cos 2nx) dx = \pi, \\ \int_{-\pi}^{\pi} \sin^2 nx dx &= \frac{1}{2} \int_{-\pi}^{\pi} (1 - \cos 2nx) dx = \pi. \end{aligned} \quad (21.3)$$

Тригонометриянинг маълум ушбу

$$\cos \alpha \cos \beta = \frac{1}{2} (\cos(\alpha + \beta) + \cos(\alpha - \beta)),$$

$$\sin \alpha \sin \beta = \frac{1}{2} (\cos (\alpha - \beta) - \cos (\alpha + \beta)),$$

$$\sin \alpha \cos \beta = \frac{1}{2} (\sin (\alpha + \beta) + \sin (\alpha - \beta))$$

формулаларига биноан, шунингдек (21.2) ва (21.3) формулаларга биноан, ихтиёрый мусбат n ва m лар учун қуйидагилар ўринли бўлади:

$$\int_{-\pi}^{\pi} \cos nx \cos mx dx = \begin{cases} 0, & \text{агар } m \neq n \text{ бўлса,} \\ \pi, & \text{агар } n = m \text{ бўлса,} \end{cases} \quad (21.4)$$

$$\int_{-\pi}^{\pi} \sin nx \sin mx dx = \begin{cases} 0, & \text{агар } m \neq n \text{ бўлса,} \\ \pi, & \text{агар } m = n \text{ бўлса,} \end{cases}$$

$$\int_{-\pi}^{\pi} \sin nx \cos mx dx = 0.$$

Қўйилган масалага қайтамиз.

Даври 2π га тенг бўлган $f(x)$ даврий функция ўзига $(-\pi, \pi)$ интервалда яқинлашувчи тригонометрик қатор билан тасвирланадиган бўлсин, дейлик, яъни шу тригонометрик қатор йингидисидан иборат бўлсин, дейлик:

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n \cos nx + b_n \sin nx). \quad (21.5)$$

Бу қатор $x \in [-\pi, \pi]$ лар учун яқинлашувчи ва уни ҳадлаб интеграллаш мумкин деб фараз қилайлик. Бундан a_0 коэффициентни ҳисоблаш учун фойдаланамиз. (21.5) тенгликнинг иккала қисмини $-\pi$ дан π гача интеграллаймиз:

$$\int_{-\pi}^{\pi} f(x) dx = \frac{1}{2} \int_{-\pi}^{\pi} a_0 dx + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n \int_{-\pi}^{\pi} \cos nx dx + b_n \int_{-\pi}^{\pi} \sin nx dx).$$

(21.2) формулаларга биноан йингиди белгиси остидаги интегралларнинг ҳаммаси нолга тенг. Демак,

$$\int_{-\pi}^{\pi} f(x) dx = \pi a_0,$$

бундан

$$a_0 = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) dx. \quad (21.6)$$

$k \neq 0$ ниңг бирор аниқ қийматида a_k коэффициентни топиш учун (21.5) тенгликнинг иккала қисмини $\cos kx$ га кўпайтирамиз ва ҳосил бўлган ифодани $-\pi$ дан π гача ҳадлаб интеграллаймиз:

$$\int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos kx \, dx = \frac{a_0}{2} \int_{-\pi}^{\pi} \cos kx \, dx + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n \int_{-\pi}^{\pi} \cos nx \cos kx \, dx + b_n \int_{-\pi}^{\pi} \sin nx \cos kx \, dx).$$

(21.2) ва (21.4) формулаларни эътиборга олсак, унгда томондаги a_k коэффициентли интегралдан бошқа ҳамма интегралларнинг нолга тенг эканини кўрамиз.

Демак,

$$\int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos kx \, dx = a_k \int_{-\pi}^{\pi} \cos^2 kx \, dx = a_k \pi,$$

бундан

$$a_k = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos kx \, dx. \quad (21.7)$$

b_k коэффициентини топиш учун (21.5) тенгликнинг иккала қисми-ни $\sin kx$ га кўпайтирамиз ва ҳосил бўлган тенгликни $-\pi$ дан π гача интеграллаймиз:

$$\int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin kx \, dx = \frac{a_0}{2} \int_{-\pi}^{\pi} \sin kx \, dx + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n \int_{-\pi}^{\pi} \cos nx \sin kx \, dx + b_n \int_{-\pi}^{\pi} \sin nx \sin kx \, dx).$$

(21.2) ва (21.4) формулаларни ҳисобга олсак, унгда томондаги b_k коэффициентли интегралдан бошқа ҳамма интегралларнинг нолга тенг эканини кўрамиз.

Шундай қилиб,

$$\int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin kx \, dx = b_k \int_{-\pi}^{\pi} \sin^2 kx \, dx = b_k \pi,$$

бундан

$$b_k = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin kx \, dx. \quad (21.8)$$

(21.6), (21.7) ва (21.8) формулалар бўйича аниқланган коэффициентлар $f(x)$ функциянинг *Фурье коэффициентлари* дейилади. Шундай коэффициентли (21.1) тригонометрик қатор эса $f(x)$ функциянинг *Фурье қатори* дейилади.

Ҳосил қилинган тригонометрик қатор берилган $f(x)$ функ-

цияга яқинлашиши масаласи ҳали аниқланмагани учун биз бу Фурье қатори $f(x)$ функция ёрдамида вужудга келтирилган дея оламиз, холос. $f(x)$ функция билан у ҳосил қилган Фурье қатори орасидаги боғланиш бундай белгиланади:

$$f(x) \sim \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} (a_k \cos kx + b_k \sin kx),$$

бунда a_0, a_k, b_k лар (21.6), (21.7) ва (21.8) формулалар бўйича ҳисобланади.

Бундай ёзув $f(x)$ функцияга ўнг томонда ёзилган Фурье қатори мос келишинингина билдиради. Биз қаторнинг яқинлашишини ва унинг йиғиндис $f(x)$ га тенглигини исботлаганимиздан кейингина \sim белгини = белги билан алмаштириш мумкин.

Бу масалани ҳал қилишдан олдин «ўртача яқинлашиш» тушунчаси билан танишамиз.

22-§. Ҳўртача яқинлашиш. Фурье коэффициентларининг минималлик хоссаси

Агар бирор функция чексиз қатор шаклида тасвирланса, у ҳолда қаторни n - ҳадида узиш натижасида ҳосил бўлган *чекли йиғинди* ёйлаётган функциянинг *тақрибий ифодаси* дейилади. n нинг етарлича катта қийматини танлаш йўли билан уни исталганча аниқликда ҳосил қилиш мумкин.

Даври 2π га тенг $f(x)$ даврий функцияни

$$T_n(x) = \frac{\alpha_0}{2} + \sum_{k=1}^n (\alpha_k \cos kx + \beta_k \sin kx)$$

n - тартибли *тригонометрик кўпҳад* билан тақрибий тасвирлашда хато ўлчови учун

$$\delta_n^2 = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} (f(x) - T_n(x))^2 dx \quad (22.1)$$

тенглик билан аниқланувчи, ўрта квадратик четлашиш деб аталувчи δ_n^2 олинади. $f(x)$ функциянинг $T_n(x)$ тригонометрик кўпҳад билан бундай яқинлашиши ўртача (ёки ўрта маънода) яқинлашиш дейилади, бунда хато ўлчови учун δ_n^2 ўртача квадратик четлашиш олинади. Баъзи $T_n(x)$ тригонометрик кўпҳадлар учун δ_n^2 жуда катта бўлади ва бу ҳолда $T_n(x)$ кўпҳад $f(x)$ функцияни тақрибий тасвирлашга ярамайди, баъзи $T_n(x)$ лар учун у жуда кичик бўлади. Энди δ_n^2 хато энг кичик бўладиган $T_n(x)$ тригонометрик кўпҳадни излаш масаласи қўйилади, яъни шу кўпҳаднинг $\alpha_0, \alpha_1, \beta_1, \dots, \alpha_n, \beta_n$

коэффициентларнинг топши талаб қилинади. Масала $2n + 1$ та $\alpha_0, \alpha_1, \beta_1, \dots, \alpha_n, \beta_n$ ўзгарувчига боғлиқ бўлган δ_n^2 функция минимумини топшига келтирилади.

Бу экстремал масаланинг ечилиш натижаси қуйидаги теоремадан иборат бўлади.

Теорема. *n -тартибли тригонометрик кўпхадлар ичида $(-\pi, \pi)$ интервалда $f(x)$ узлуксиз функцияга энг яхши ўртача яқинлашиш берадигани*

$$S_n(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^n (a_k \cos kx + b_k \sin kx) \quad (22.2)$$

тригонометрик кўпхаддир, бунда a_0, a_k, b_k — Фурье коэффициентлари.

Равшанки, бу кўпхад Фурье қаторининг n -хусусий йиғиндисидир. Айни шу $S_n(x)$ кўпхад $f(x)$ функциядан энг кичик ўртача квадратик четлашишга эга бўлади; бу четлашишнинг катталиги қуйидагига тенг эканини исботлаш мумкин;

$$\delta_n^2 = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f^2(x) dx - \frac{1}{2} \left(\frac{a_0^2}{2} + \sum_{k=1}^n (a_k^2 + b_k^2) \right). \quad (22.3)$$

n катталашгани сари δ_n^2 ning миқдори камая боради, чунки унинг (22.3) ифодасида янги манфий қўшилувчилар қўшила боради. Шу сабабли n катталашгани сари (22.2) S_n кўпхад қаралаётган $f(x)$ функцияга шунча «ўртача» яқин боради (бу (22.1) дан келиб чиқади).

(22.3) тенгликдан муҳим натижа келиб чиқади. $\delta_n^2 \geq 0$ бўлгани учун ҳар қандай n да:

$$\frac{a_0^2}{2} + \sum_{k=1}^n (a_k^2 + b_k^2) \leq \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f^2(x) dx. \quad (22.4)$$

Бу тенгсизликнинг ўнг қисми n га боғлиқ эмас, демак, қаторнинг

$$\frac{a_0^2}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} (a_k^2 + b_k^2)$$

хусусий йиғиндилари $n \rightarrow \infty$ да чегараланганлигича қолади. Бу қатор мусбат ишорали бўлгани учун у яқинлашувчи бўлади. Шундай қилиб, узлуксиз функция Фурье қатори коэффициентлари квадратлари ҳар донм яқинлашувчи қатор ҳосил қилади. Хусусан, бундан $n \rightarrow \infty$ да узлуксиз функция учун донм қуйидагига эгамиз:

$$\lim_{n \rightarrow \infty} a_n = 0, \quad \lim_{n \rightarrow \infty} b_n = 0$$

Энди (22.4) тенгсизликии бундай ёзиш мумкин:

$$\frac{a_0^2}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} (a_k^2 + b_k^2) \leq \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f^2(x) dx. \quad (22.5)$$

Бу муносабат *Бессель тенгсизлиги* дейилади.

23-§. Фурье тригонометрик қаторларининг ўртача яқинлашиши ва нуқтада яқинлашиши ҳақида теорема

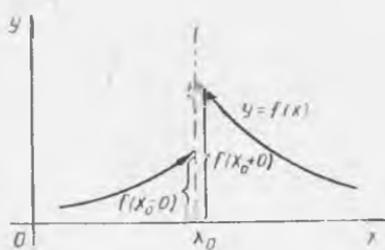
Энди $f(x)$ функциянинг Фурье қатори яқинлашувчи бўлиши ва бу қаторнинг йиғиндиси айнан шу функцияга тенг бўлиши учун $f(x)$ функция қандай хоссаларга эга бўлиши керак эканлиги ҳақидаги масалани қараймиз.

Бу хоссалар келтирилган теореманинг ифодасини баён қилишдан олдин баъзи таърифларни киритамиз.

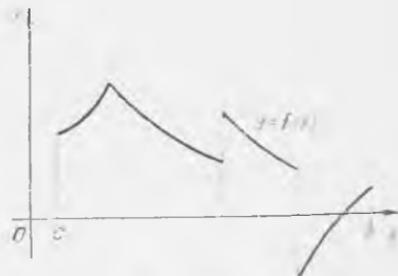
1-таъриф. Агар x_0 нуқтада $f(x)$ функциянинг чап ва ўнг лимитлари мавжуд бўлса-ю, (чекли сонлар) аммо ўзаро тенг бўлмаса, яъни

$$f(x_0 - 0) \neq f(x_0 + 0), \text{ бунда } f(x_0 - 0) = \lim_{\substack{x \rightarrow x_0 \\ x < x_0}} f(x),$$

$$f(x_0 + 0) = \lim_{\substack{x \rightarrow x_0 \\ x > x_0}} f(x)$$



11-шакл.



12-шакл.

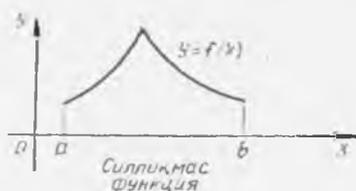
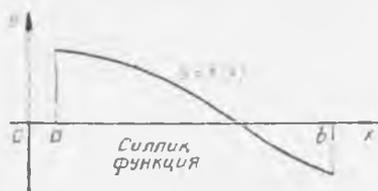
бўлса, у ҳолда x_0 нуқта $f(x)$ функция учун *биринчи тур узилиш нуқтаси* дейилади (11-шакл).

2-таъриф. Агар $f(x)$ функция $[a, b]$ кесмада фақат чекли сонда биринчи тур узилиш нуқталарига эга бўлса, у ҳолда $f(x)$ функция шу кесмада *бўлакли узлуксиз функция* дейилади.

12-шаклда тасвирланган функция графиги иккита биринчи тур узилиш нуқтасига эга.

3-таъриф. Агар $f(x)$ функция $[a, b]$ кесмада биринчи ҳосиласи билан биргаликда узлуксиз бўлса, у ҳолда бу функция шу кесмада *силлиқ функция* дейилади.

Геометрик нуқтан назардан бу уринманинг эгри чизиқ бўйлаб силжишида уринманинг йўналиши сакрашларсиз узлуксиз



13-шакл.

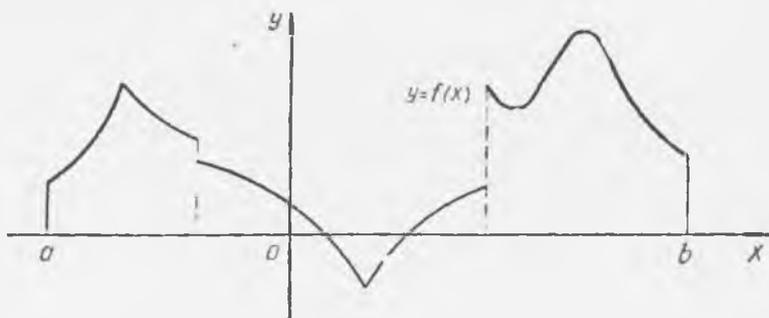
ўзгаришини билдиради. Силлиқ функция графиги бурчак нуқталари бўлмаган текис эгри чизиқдан иборат (13-шакл).

4-таъриф. Агар (a, b) интервални чекли сондаги қисм-интервалларга бўлиш мумкин бўлиб, бу қисм интервалларнинг ҳар бирида функция силлиқ функция бўлса, у ҳолда бу функция шу интервалда *бўлакли силлиқ функция* дейилади.

Бўлакли силлиқ функциянинг графиги чекли сондаги силлиқ ёйлардан иборат ва у чекли сондаги биринчи тур узиллиш нуқталарига эга бўлиши мумкин (14-шакл).

Функцияни Фурье қаторига ёйишининг мумкинлиги ҳақидаги теоремани ифодалаймиз.

Уртача яқинлашиш ҳақидаги теорема. $(-\pi, \pi)$ интервалда бўлакли узлуксиз $f(x)$ функциянинг Фурье қатори уни *вужудга келтирган* $f(x)$ функцияга *ўртача яқинлашади*, яъни Фурье қаторининг



14-шакл.

$$S_n(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^n (a_k \cos kx + b_k \sin kx)$$

хусусий йиғиндилари $n \rightarrow \infty$ да $f(x)$ функцияга *ўртача квадратик четлишиш маъносид*а интилади, бунда

$$\frac{a_0^2}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} (a_k^2 + b_k^2) = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f^2(x) dx$$

формула ўринли, бу формула Ляпунов — Парсеваль тенглиги дейилади (бу ерда $a_0, a_k, b_k — f(x)$ функциянинг Фурье коэффициентлари).

Нуқтада яқинлашиш ҳақида теорема. $(-\pi, \pi)$ интервалда бўлакли силлиқ $f(x)$ функциянинг Фурье қатори шу интервалнинг ҳар бир нуқтасида яқинлашувчи. Шу билан бирга, $f(x)$ функция учун Фурье қаторининг йиғиндиси $S(x)$ бўлса, у

ҳолда бу функция узлуксиз бўладиган нуқталарнинг ҳаммасида $S(x) = f(x)$, I тур узлуксиз бўлган нуқталарнинг ҳаммасида эса

$$S(x) = \frac{1}{2} (f(x-0) + f(x+0)).$$

Бундан ташқари

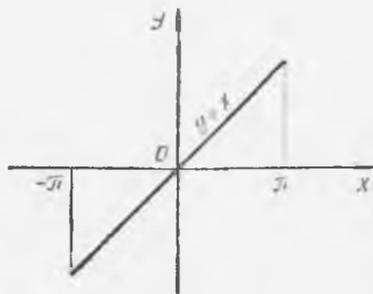
$$S(\pi) = S(-\pi) = \frac{1}{2} (f(\pi-0) + f(-\pi+0)).$$

Бу теорема Дирихле теоремаси дейилади. Бу теореманинг шarti — функция бўлакли узлуксиз бўлиши кераклиги ушбу иккита шартга тенг кучли: функция чегараланган ва бўлакли монотон бўлиши керак.

Охириги шарт функция қаралаётган интервални чекли сондаги интервалларга бўлиш ва бу интервалларнинг ҳар бирида функция монотон бўлиши кераклигини билдиради.

Шундай қилиб, агар $f(x)$ функция $(-\pi, \pi)$ интервалда бўлакли монотон бўлса, у ҳолда бу функция учун нуқтада яқинлашиш теоремаси ўринли. Бу шартлар Дирихле шартлари дейилади.

Масалан, $y = x$ функция $(-\pi, \pi)$ интервалда Дирихле шартларини қаноатлантиради, чунки у чегараланган ва монотон (ўсувчи) (15-шакл).



15-шакл.

24-§. Ортонормалланган система, системанинг тўлалиги тушунчалари, тўла система бўйича ёйиш

I-таъриф. Агар $\int_a^b \varphi_n(x) \varphi_m(x) dx = 0$ (бунда $n \neq m$) бўлса, функцияларнинг $\varphi_0(x), \varphi_1(x), \dots, \varphi_n(x), \dots$ чексиз системаси $[a, b]$ кесмада ортогонал система дейилади.

Биз тригонометрик функцияларнинг

$$1, \cos x, \sin x, \dots, \cos nx, \sin nx, \dots$$

системаси билан ил қўрган эдик. бу система $[-\pi, \pi]$ кесмада ортогонал эди, чунки

агар $m \neq n$ бўлса, $\int_{-\pi}^{\pi} \sin nx \sin mx dx = 0,$

агар $m \neq n$ бўлса, $\int_{-\pi}^{\pi} \cos nx \cos mx dx = 0,$

ҳар қандай m ва n учун $\int_{-\pi}^{\pi} \sin nx \cos mx dx = 0.$

Бу (21.4) дан келиб чиқади. Бошқа тригонометрик функцияларнинг ҳам ортогоналлигини исботлаш мумкин:

$1, \cos x, \cos 2x, \dots, \cos nx, \dots$ $[0, \pi]$ кесмада,

$\sin x, \sin 2x, \dots, \sin nx, \dots$ $[0, \pi]$ кесмада,

$1, \cos \frac{\pi x}{l}, \sin \frac{\pi x}{l}, \dots, \cos \frac{\pi nx}{l}, \sin \frac{\pi nx}{l}, \dots$ $[-l, l]$ кесмада.

2-таъриф. Агар

$$\int_a^b \varphi_n^2(x) dx = 1$$

бўлса, функцияларнинг

$$\varphi_0(x), \varphi_1(x), \dots, \varphi_n(x), \dots$$

чексиз системаси $[a, b]$ кесмада нормалланган система дейилади. Функцияларнинг ҳар қандай ортогонал системасини нормаллаш мумкин. Бунинг маъноси қуйидагидек: ҳар доим $\mu_0, \mu_1, \dots, \mu_n, \dots$ ўзгармас сонларни

$$\mu_0 \varphi_0(x), \mu_1 \varphi_1(x), \dots, \mu_n \varphi_n(x), \dots$$

функциялар системаси аввалгидек ортогонал, шу билан бирга, энди нормалланган бўладиган қилиб танлаш мумкин.

Ҳақиқатан, агар $\int_a^b \varphi_n^2(x) dx = \lambda_n^2$ (бунда $\lambda_n \neq 0$) бўлса, у ҳолда

$\mu_n = \frac{1}{\lambda_n}$. Шундан кейин

$$\int_a^b \mu_n^2 \varphi_n^2(x) dx = \frac{1}{\lambda_n^2} \int_a^b \varphi_n^2(x) dx = \frac{1}{\lambda_n^2} \lambda_n^2 = 1$$

тенгликка эга бўламиз. λ_n миқдорни $\varphi_n(x)$ функциянинг нормаси деб атаймиз ва $\|\varphi_n\|$ кўринишда белгилаймиз. Шундан қилиб,

$$\|\varphi_n\| = \sqrt{\int_a^b \varphi_n^2(x) dx}.$$

Агар система нормалланган бўлса, у ҳолда равшанки, $\| \varphi \| = 1$ бўлади.

З-таъриф. Агар функцияларнинг

$$\varphi_0(x), \varphi_1(x), \dots, \varphi_n(x), \dots$$

чексиз системаси ортогонал ва нормалланган бўлса, бошқача айтганда, агар

$$\int_a^b \varphi_n(x) \varphi_m(x) dx = \begin{cases} 0, & \text{агар } m \neq n \text{ бўлса,} \\ 1, & \text{агар } n = m \text{ бўлса} \end{cases}$$

бўлса, у ҳолда система $[a, b]$ кесмада *ортонормалланган система* дейилади. Масалан, функцияларнинг $1, \cos x, \sin x, \dots, \cos nx, \sin nx, \dots$ системаси $[-\pi, \pi]$ кесмада ортогонал, ammo нормалланган эмас, чунки

$$\int_{-\pi}^{\pi} \cos^2 nx dx = \pi, \quad \int_{-\pi}^{\pi} \sin^2 nx dx = \pi,$$

бу ҳар қандай $n \neq 0$ да (21.3) дан келиб чиқади. Бу системани нормаллаш учун ундаги функцияларнинг ҳар бирини $|\sqrt{\pi}|$ га бўлиш керак. Функциялар системасининг $[-\pi, \pi]$ кесмада ортонормалланган

$$\frac{1}{\sqrt{\pi}}, \frac{1}{\sqrt{\pi}} \cos x, \frac{1}{\sqrt{\pi}} \sin x, \dots, \frac{1}{\sqrt{\pi}} \cos nx, \frac{1}{\sqrt{\pi}} \sin nx, \dots$$

системасига эга бўламиз.

Ихтиёрий $[a, b]$ кесмага қайтамыз. Бу кесмада функцияларнинг бирор

$$\varphi_0(x), \varphi_1(x), \dots, \varphi_n(x), \dots \quad (24.1)$$

ортогонал системаси берилган бўлсин дейлик. Мақсадимиз $[a, b]$ кесмада аниқланган $f(x)$ функцияни (24.1) система функциялари бўйича

$$f(x) = c_0 \varphi_0(x) + c_1 \varphi_1(x) + \dots + c_n \varphi_n(x) + \dots \quad (24.2)$$

кўринишдаги қаторларга ёйишдан иборат. Бу ёйилманинг коэффициентларини аниқлаш учун биз хусусий ҳолда (21-§ да) қилганимиздек ёйилманинг иккала қисмини $\varphi_k(x)$ га кўпайтириб, уни ҳадлаб интеграллаймиз:

$$\int_a^b f(x) \varphi_k(x) dx = \sum_{n=0}^{\infty} c_n \int_a^b \varphi_n(x) \varphi_k(x) dx.$$

(24.1) система ортогонал бўлганлиги сабабли, ундаги интегралларнинг биттасидан бошқа ҳаммаси нолга тенг бўлади ва

$$c_k = \frac{1}{\int_a^b \varphi_k^2(x) dx} \int_a^b f(x) \varphi_k(x) dx \quad (24.3)$$

экани бешинчи топилади.

Коеффициентлари (24.3) формулалар буйича тузилган (24.2) қатор берилган $f(x)$ функциянинг умумлашган Фурье қатори, коеффициентларнинг ўзи эса функцияларнинг

$$\varphi_0(x), \varphi_1(x), \dots, \varphi_n(x), \dots$$

системасига нисбатан умумлашган Фурье коеффициентлари дейиладми.

(21.6), (21.7) ва (21.8) формулалар (24.3) формулаларнинг хусусий ҳоллари ҳисобланади. Ортонормалланган система ҳолида (24.3)

формулалар айниқса содда бўлади: $\int_a^b \varphi_k^2(x) dx = 1$ бўлганда, $c_k =$

$$= \int_a^b f(x) \varphi_k(x) dx \text{ бўлади.}$$

21-§ даги мулоҳазаларни такрорлаб, умумлашган Фурье қатори учун ўртача квадратик четлашиш қуйидаги кўринишга эга эканини кўрсатиш мумкин:

$$\delta_n^2 = \int_a^b f^2(x) dx - \sum_{k=0}^n c_k^2 \|\varphi_k\|^2. \quad (24.4)$$

Бу ифода, n катталашгани сари δ_n^2 миқдор мусбатлигича қолиб, фақат камайиши мумкин эканини, яъни n нинг ортиши билан Фурье қаторининг хусусий йиғиндилари $f(x)$ функциянинг аниқроқ тақрибий тасвирини беришини кўрсатади. $\delta_n^2 \geq 0$ бўлгани учун (24.4) дан

$$\sum_{k=0}^n c_k^2 \|\varphi_k\|^2 \leq \int_a^b f^2(x) dx$$

экаси келиб чиқади. Бунда $\sum_{k=0}^n c_k^2 \|\varphi_k\|^2$ йиғинди $n \rightarrow \infty$ да чекли

лимитга эга, чунки у ўнгдан n га боғлиқ бўлмаган $\int_a^b f^2(x) dx$ миқдор билан чегараланган. Шунинг учун

$$\sum_{k=0}^{\infty} c_k^2 \|\varphi_k\|^2$$

қатор яқинлашувчи ва Бессель тенгсизлигига эга бўламиз:

$$\sum_{k=0}^{\infty} c_k^2 \|\varphi_k\|^2 \leq \int_a^b f^2(x) dx.$$

Биз бу тенгсизликнинг хусусий ҳоли бўлган (22.5) тенгсизликни ҳосил қилган эдик.

4-т а ь р и ф. Агар квадрати билан интегралланувчи ихтиёрий $f(x)$ функция учун Бессель тенгсизлиги ўрнига

$$\int_a^b f^2(x) dx = \sum_{k=0}^{\infty} c_k^2 \| \varphi_k \|^2 \quad (24.5)$$

тенглик ўринли бўлса, $[a, b]$ кесмада ортогонал бўлган

$$\varphi_0(x), \varphi_1(x), \dots, \varphi_n(x), \dots \quad (24.6)$$

функциялар системаси *тўла система* дейилади. Бунда c_k — $f(x)$ функциянинг Фурье коэффициентлари ((24.3) формула).

(24.5) тенглик (24.6) системанинг *тўлалик шarti* деб аталади. Бу шартни унга тенг кучли бўлган

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \left(\int_a^b f^2(x) dx - \sum_{k=0}^n c_k^2 \| \varphi_k \|^2 \right) = 0$$

тенглик билан алмаштирамиз. Агар (24.4) формула ҳисобга олинса, охириги тенгликни $\lim_{n \rightarrow \infty} \delta_n^2 = 0$ кўринишда ёзиш мумкин.

Шундай қилиб, (24.6) функциялар системаси $[a, b]$ да тўла бўлса, у ҳолда Фурье қатори $f(x)$ га ўртача яқинлашадиган дейилади.

Шуни қайд қилиш керакки, (24.6) функциялар системаси тўла бўлишига қарамай, Фурье қаторининг ўзини вужудга келтирган функцияга оддий нуқтавий яқинлашиши ҳар доим ўринли бўлавермайди. Шунга қарамай, тўла системалар учун ўртача яқинлашиш ҳар доим ўринли. Бизнинг таъкидимиз ўртача яқинлашиш тушунчасининг ишончли эканини яна бир марта кўрсатади.

Уз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Қандай қатор тригонометрик қатор дейилади?
2. Даври 2π га тенг даврий функциянинг Фурье коэффициентлари учун формула чиқаринг.
3. Ўртача яқинлашиш нима? Ўртача квадратик четлашиш нима?
4. Тригонометрик кўпхадлардан қайсиниси функцияга энг яхши яқинлашишни беради?
5. Тригонометрик қаторларнинг яқинлашиши (ўртача ва нуқтада яқинлашиш) ҳақидаги теоремани ифодалаи.
6. Функцияларнинг қандай системаси ортогонал система дейилади? Функцияларнинг қандай системаси нормалланган, қандай системаси ортонормалланган система дейилади?
7. Функцияни ортогонал система бўйича қаторга ёйиш масаласи нимадан иборат? Ёйилма коэффициентлари қандай изланади?
8. Функцияларнинг қандай системаси тўла система дейилади? Функцияни тўла система бўйича қаторга ёйишнинг хусусияти нимадан иборат?
9. Системаларнинг ортогоналлигини исботлаи:

1. $\cos x, \cos 2x, \dots, \cos nx, \dots$ нинг $[0, \pi]$ кесмада,
 $\sin x, \sin 2x, \dots, \sin nx, \dots$ нинг $[0, \pi]$ кесмада.

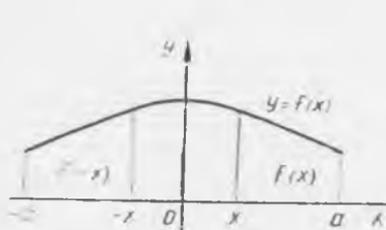
Шу системаларни ортонормалланг.

25-§. $(-\pi, \pi)$ интервалда берилган жуфт ва тоқ функцияларни Фурье тригонометрик қаторларига ёйиш

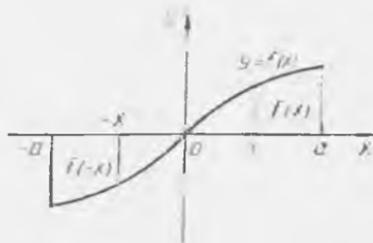
1. Жуфт ва тоқ функциялар. $f(x)$ функция сонлар ўқининг ҳамма ерида ёки координаталар бошига нисбатан симметрик бўлган бирор интервалда аниқланган бўлсин. Тоқ ва жуфт функциялар таърифларини эслатиб ўтамиз.

Агар қаралаётган ҳамма x лар учун $f(-x) = f(x)$ тенглик ўринли бўлса, у ҳолда $f(x)$ функция жуфт функция дейилади.

Жуфт функциянинг графиги ординаталар ўқига нисбатан симметрик (16- шакл).



16- шакл.



17- шакл.

Агар қаралаётган қийматларнинг ҳаммасида $f(-x) = -f(x)$ тенглик ўринли бўлса, $f(x)$ функция тоқ функция дейилади.

Тоқ функциянинг графиги координаталар бошига нисбатан симметрик (17- шакл).

Иккита жуфт функциянинг ёки иккита тоқ функциянинг кўпайтмаси жуфт функция, жуфт ва тоқ функцияларнинг кўпайтмаси тоқ функция.

Агар $f(x)$ функция $[-a, a]$ кесмада интегралланувчи бўлса, у ҳолда

$$\int_{-a}^a f(x) dx = \int_{-a}^0 f(x) dx + \int_0^a f(x) dx. \quad (25.1)$$

Аmmo x ни $-x$ билан алмаштиришда ўнг қисмдаги биричи интеграл бундай ёзилади:

$$\int_{-a}^0 f(x) dx = \int_a^0 f(-x) d(-x) = - \int_a^0 f(-x) dx = \int_0^a f(-x) dx.$$

Бунинг қийматини (25.1) га қўйсақ,

$$\int_{-a}^a f(x) dx = \int_0^a [f(x) + f(-x)] dx,$$

бундан

$\int_{-a}^a f(x) dx = 0$ — тоқ функциялар учун,

$\int_{-a}^a f(x) dx = 2 \int_0^a f(x) dx$ — жуфт функциялар учун.

Бу натижадан Фурье коэффициентларини ҳисоблашда фойдаланамиз.

2. Жуфт ва тоқ функциялар учун Фурье қатори. $f(x)$ функция даври 2π , $[-\pi, \pi]$ кесмада Дирихле шартларини қаноатлантирадиган жуфт функция бўлсин. Унинг Фурье қатори коэффициентлари учун қуйидаги формулаларни топамиз:

$$a_0 = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) dx = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) dx,$$

$$a_k = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos kx dx = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) \cos kx dx,$$

$$b_k = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin kx dx = 0.$$

Шундай қилиб, жуфт функциянинг Фурье қаторида синусли ҳадлар қатнашмайди, жуфт функциянинг Фурье қатори фақат косинусларини ўз ичига олади ва бундай кўринишда бўлади:

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} a_k \cos kx, \quad (25.2)$$

бунда

$$a_0 = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) dx,$$

$$a_k = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) \cos kx dx.$$

Энди $f(x)$ даври 2π , $[-\pi, \pi]$ кесмада Дирихле шартларини қаноатлантирадиган тоқ функция бўлсин. Унинг Фурье қатори коэффициентлари учун қуйидаги формулаларни топамиз:

$$a_0 = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) dx = 0,$$

$$a_k = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos kx dx = 0,$$

$$b_k = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin kx \, dx = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) \sin kx \, dx.$$

Шундай қилиб, тоқ функциянинг Фурье қаторида озод ҳад ва косинусли ҳадлар қатнашмайди. Тоқ функциянинг Фурье қатори фақат синусли ҳадларни ўз ичига олади ва бундай кўринишда бўлади:

$$f(x) = \sum_{k=1}^{\infty} b_k \sin kx, \quad (25.3)$$

бунда

$$b_k = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) \sin kx \, dx.$$

Чиқарилган формулалар, аслида ҳар қандай даврий функция ҳам жуфт ёки тоқ функция бўлавермаслиги равшан бўлса-да, жуфт ва тоқ функцияларнинг Фурье коэффициентларини ҳисоблашни соддалаштириш имконини беради.

1- м и с о л. Даври 2π бўлган

$$f(x) = \begin{cases} -\frac{\pi}{4}, & x \in (-\pi, 0), \\ \frac{\pi}{4}, & x \in (0, \pi) \end{cases}$$

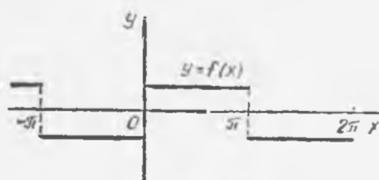
функцияни Фурье қаторига ёйинг.

$x = \pi n$ (бунда $n \in \mathbb{Z}$) нуқталарда $f(x) = 0$ бўлади, леб фараз қиламиз (18-шакл).

Функция тоқ, Дирихле шартларини қаноатлантиради, шунга кўра (25.3) тенглик асосида қуйидагига эга бўламиз:

$$\begin{aligned} b_k &= \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} \frac{\pi}{4} \sin kx \, dx = \frac{1}{2} \int_0^{\pi} \sin kx \, dx = -\frac{\cos kx}{2k} \Big|_0^{\pi} = \\ &= \frac{\cos 0 - \cos \pi k}{2k} = \frac{1}{2k} (1 - (-1)^k) = \begin{cases} \frac{1}{k}, & \text{агар } k \text{ тоқ бўлса,} \\ 0, & \text{агар } k \text{ жуфт бўлса.} \end{cases} \end{aligned}$$

Демак,



18-шакл.

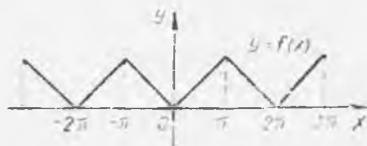
$$b_1 = 1, \quad b_2 = 0, \quad b_3 = \frac{1}{3}, \\ b_4 = 0, \quad \dots$$

Изланаётган ёйилма

$$f(x) = \sin x + \frac{1}{3} \sin 3x + \dots + \\ + \frac{1}{2n-1} \sin (2n-1)x + \dots$$

дан иборат. Бундан $x = \frac{\pi}{2}$ да

$$\frac{\pi}{4} = 1 - \frac{1}{3} + \frac{1}{5} - \dots + (-1)^{n+1} \frac{1}{2n-1} + \dots$$



19-шакл.

2-мисол. Даври 2π га тенг

$$f(x) = |x| = \begin{cases} -x, & \text{агар } x \in (-\pi, 0) \text{ бўлса,} \\ x, & \text{агар } x \in [0, \pi) \text{ бўлса} \end{cases}$$

функцияни Фурье қаторига ёйинг (19-шакл).

Равшанки, $f(x)$ функция жуфт, Дирихле шартларини қаноатлантиради, шу сабабли (25.2) муносабатга асосан

$$\begin{aligned} a_0 &= \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} x dx = \frac{2}{\pi} \frac{x^2}{2} \Big|_0^{\pi} = \pi, \\ a_k &= \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} x \cos kx dx = \frac{2}{\pi} \left(\frac{x \sin kx}{k} + \frac{\cos kx}{k^2} \right) \Big|_0^{\pi} = \\ &= \frac{2}{\pi} \frac{1}{k^2} (\cos \pi k - \cos 0) = \frac{2}{\pi} \frac{1}{k^2} ((-1)^k - 1) = \\ &= \begin{cases} -\frac{4}{\pi k^2}, & \text{агар } k \text{ тоқ бўлса,} \\ 0, & \text{агар } k \text{ жуфт бўлса.} \end{cases} \end{aligned}$$

Демак, $a_1 = -\frac{4}{\pi}$, $a_2 = 0$, $a_3 = \frac{4}{9\pi}$, $a_4 = 0$, ...

Изланаётган ёйилма қуйидагидан иборат:

$$f(x) = \frac{\pi}{2} - \frac{4}{\pi} \left(\cos x + \frac{1}{3^2} \cos 3x + \dots + \frac{1}{(2n-1)^2} \cos(2n-1)x + \dots \right).$$

Бундан, хусусий ҳолда $x=0$ бўлганда қуйидаги тенглик келиб чиқади:

$$0 = \frac{\pi}{2} - \frac{4}{\pi} \left(1 + \frac{1}{3^2} + \dots + \frac{1}{(2n-1)^2} + \dots \right),$$

бундан

$$\frac{\pi^2}{8} = 1 + \frac{1}{3^2} + \dots + \frac{1}{(2n-1)^2} + \dots$$

Бу қатор йиғиндисини билган ҳолда

$$S = 1 + \frac{1}{2^2} + \frac{1}{3^2} + \dots + \frac{1}{n^2} + \dots$$

ни топиш осон. Ҳақиқатан,

$$S = \left(1 + \frac{1}{3^2} + \dots + \frac{1}{(2n-1)^2} + \dots \right) + \left(\frac{1}{2^2} + \frac{1}{4^2} + \dots \right)$$

$$\begin{aligned}
 + \dots + \frac{1}{(2n)^2} + \dots) &= \frac{\pi^2}{8} + \frac{1}{2^2} \left(1 + \frac{1}{2^2} + \dots + \frac{1}{n^2} + \dots \right) = \\
 &= \frac{\pi^2}{8} + \frac{1}{4} S.
 \end{aligned}$$

Демак,

$$S = \frac{\pi^2}{8} + \frac{1}{4} S.$$

Бундан $S = \frac{\pi^2}{6}$, яъни

$$\frac{\pi^2}{6} = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2} = 1 + \frac{1}{2^2} + \dots + \frac{1}{n^2} + \dots$$

26-§. $[-l, l]$ кесмада берилган функцияларни Фурье қаторига ёйиш

Энди ихтиёрий $2l$ даврли, Дирихле шартларини қаноатлантирувчи $f(x)$ даврий функцияни қараймиз. $x = \frac{l}{\pi} t$ ўрнига қўйиш бизни 2π даврли $f\left(\frac{l}{\pi} t\right)$ функцияга олиб келади, бу функцияни Фурье қаторига ёямиз:

$$f\left(\frac{l}{\pi} t\right) = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} (a_k \cos kt + b_k \sin kt),$$

$$\text{бунда } a_0 = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f\left(\frac{l}{\pi} t\right) dt,$$

$$a_k = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f\left(\frac{l}{\pi} t\right) \cos kt dt,$$

$$b_k = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f\left(\frac{l}{\pi} t\right) \sin kt dt.$$

Қаторда ва Фурье коэффициентлари формулаларида янги t ўзгарувчидан эски x ўзгарувчига қайтиб ва $t = \frac{\pi}{l} x$, $dt = \frac{\pi}{l} dx$ эканини ҳисобга олиб, қуйидагига эга бўламиз:

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} \left(a_k \cos \frac{\pi k x}{l} + b_k \sin \frac{\pi k x}{l} \right). \quad (25.1)$$

бунда

$$\begin{aligned}
 a_0 &= \frac{1}{l} \int_{-l}^l f(x) dx, \\
 a_k &= \frac{1}{l} \int_{-l}^l f(x) \cos \frac{\pi k x}{l} dx, \\
 b_k &= \frac{1}{l} \int_{-l}^l f(x) \sin \frac{\pi k x}{l} dx.
 \end{aligned}
 \tag{26.2}$$

Коэффициентлари (26.2) формулалар билан аниқланадиган (26.1) қатор ихтиёрий $2l$ даврли $f(x)$ функция учун Фурье қатори дейилади.

$2l$ даврли жуфт функция учун ҳамма $b_k = 0$ бўлади, демак, Фурье қатори фақат косинусларни ўз ичига олади:

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} a_k \cos \frac{\pi k x}{l},
 \tag{26.3}$$

бунда

$$a_0 = \frac{2}{l} \int_0^l f(x) dx, \quad a_k = \frac{2}{l} \int_0^l f(x) \cos \frac{\pi k x}{l} dx.$$

$2l$ даврли тоқ функция учун эса ҳамма $a_k = 0$ ва $a_0 = 0$ бўлади, демак, Фурье қатори фақат синусларни ўз ичига олади:

$$f(x) = \sum_{k=1}^{\infty} b_k \sin \frac{\pi k x}{l},
 \tag{26.4}$$

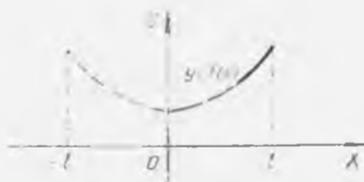
бунда

$$b_k = \frac{2}{l} \int_0^l f(x) \sin \frac{\pi k x}{l} dx.$$

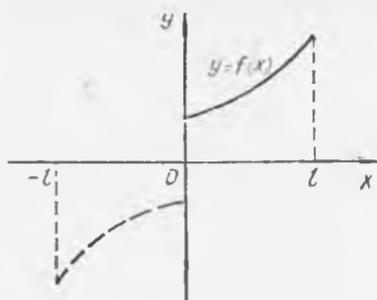
Қўпинча $[0, l]$ кесмада берилган $f(x)$ функцияни синуслар бўйича ёки косинуслар бўйича қаторга ёйиш масаласи талаб этилади.

$f(x)$ функцияни косинуслар бўйича қаторга ёйиш учун функция жуфтлигича $[0, l]$ кесмадан $[-l, 0]$ кесмага давом эттирилади (20-шакл). У ҳолда «давом эттирилган» жуфт функция учун Фурье қатори фақат косинусларни ўз ичига олади. Агар $f(x)$ функцияни қаторга синуслар бўйича ёйишни истасак, у ҳолда функцияни тоқлигича $[0, l]$ кесмадан $[-l, 0]$ кесмага давом эттирамиз, бунда $f(0) = 0$ деб олишимиз керак (21-шакл).

«Давом эттирилган» тоқ функция учун Фурье қатори фақат синусларни ўз ичига олади. Аслида кесмадан кесмага



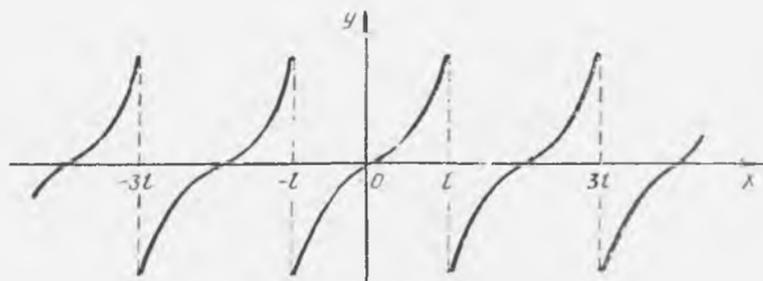
20- шакл.



21- шакл.

давом эттиришни амалга оширмаса ҳам бўлади, чунки Фурье коэффициентларини ҳисоблаш формулаларида жуфт ёки тоқ функция ҳолида $f(x)$ функциянинг $[0, l]$ кесмадаги қийматлари қатнашади.

1- м и с о л. $f(x) = x^2$ функцияни $[0, l]$ кесмада синуслар бўйича қаторга ёйинг.



22- шакл.

$f(x)$ функцияни $[-l, 0]$ кесмага тоқ давом эттириш ва ундан кейинги даврий давом эттириш графиги 22-шаклда кўрсатилган.

Функция тоқ ва у Дирихле шартларини қаноатлантиради. Шу сабабли қуйидагига эгамиз:

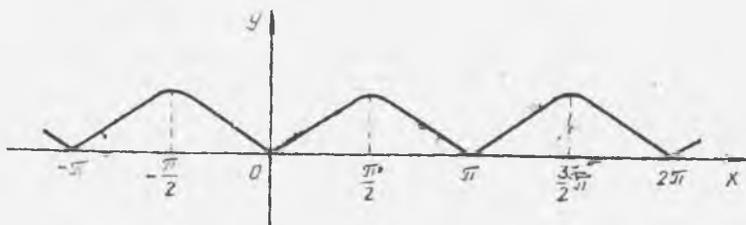
$$\begin{aligned}
 b_k &= \frac{2}{l} \int_0^l x^2 \sin \frac{\pi kx}{l} dx = \frac{2}{l} \left(-\frac{l}{\pi k} x^2 \cos \frac{\pi kx}{l} \Big|_0^l + \right. \\
 &+ \frac{2l^2}{(\pi k)^2} x \sin \frac{\pi kx}{l} \Big|_0^l + \left. \frac{2l^3}{(\pi k)^3} \cos \frac{\pi kx}{l} \Big|_0^l \right) = \frac{2}{l} \left(-\frac{l^3}{\pi k} \cos \pi k - \right. \\
 &+ \left. \frac{2l^3}{(\pi k)^3} (\cos \pi k - 1) \right) = \frac{2}{l} \left((-1)^{k+1} \frac{l^3}{\pi k} + \frac{2l^3}{(\pi k)^3} ((-1)^k - 1) \right).
 \end{aligned}$$

Изланаётган ёйилма қуйидаги кўринишга эга:

$$f(x) = \frac{2f^2}{\pi} \sum_{k=1}^{\infty} \left((-1)^{k+1} \frac{1}{k} + \frac{2}{\pi^{2k/3}} ((-1)^k - 1) \right).$$

2-мисол. $f(x) = \sin x$ функцияни $\left[0, \frac{\pi}{2} \right]$ кесмада косинуслар бўйича қаторга ёйинг.

Жуфт давом эттириш ва ундан кейинги даврий давом эттириш бўйича графикни ясаймиз (23-шакл). Функция жуфт функция, Дирхле шартларини қаноатлантиради. Бунда $l = \frac{\pi}{2}$. Шу сабабли, (26.3) га биноан қуйидагига эгамиз:



23-шакл.

$$a_0 = 2 \cdot \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi/2} \sin x dx = \frac{4}{\pi} (-\cos x) \Big|_0^{\pi/2} = \frac{4}{\pi};$$

$$a_k = \frac{4}{\pi} \int_0^{\pi/2} \sin x \cos 2kx dx = \frac{4}{\pi} \int_0^{\pi/2} \frac{1}{2} (\sin(2k+1)x - \sin(2k-1)x) dx = \frac{4}{\pi} \cdot \frac{1}{2} \left(-\frac{1}{2k+1} \cos(2k+1)x + \frac{1}{2k-1} \cos(2k-1)x \right) \Big|_0^{\pi/2} = \frac{2}{\pi} \left(\frac{1}{2k+1} - \frac{1}{2k-1} \right) = -\frac{4}{\pi} \cdot \frac{1}{4k^2-1}.$$

Демак,

$$f(x) = \frac{2}{\pi} - \frac{4}{\pi} \left(\frac{1}{3} \cos 2x + \frac{1}{15} \cos 4x + \frac{1}{35} \cos 6x + \dots \right).$$

$x = 0$ да қуйидагига эгамиз:

$$0 = \frac{2}{\pi} - \frac{4}{\pi} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{4k^2-1}.$$

Бундан

$$\frac{1}{2} = \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{4k^2-1} = \frac{1}{3} + \frac{1}{15} + \frac{1}{35} + \dots$$

1. Функциянинг бирор координаталар бошига нисбатан симметрик интервалдаги жуфтлик ёки тоқлик хоссаси нимадан иборат?

2. $[-\pi, \pi]$ кесмада жуфт функциянинг Фурье коэффициентлари учун формулалар чиқаринг.

3. $[-\pi, \pi]$ кесмада тоқ функциянинг Фурье коэффициентлари учун формулалар чиқаринг.

4. 4372, 4376, 4378- масалаларни ечинг.

27-§. Фурье интегралли

$f(x)$ функция $x \in (-\infty, \infty)$ да таъниқланган ва шу интервалда абсолют интегралланувчи бўлсин, яъни

$$\int_{-\infty}^{\infty} |f(x)| dx = Q \quad (27.1)$$

хосмас интеграл мавжуд бўлсин. Қаралаётган функция шундай бўлсинки, у ихтиёрини $(-l, l)$ оралиқда Фурье қаторига ёйилсин:

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} \left(a_k \cos \frac{\pi k x}{l} + b_k \sin \frac{\pi k x}{l} \right), \quad (27.2)$$

бунда

$$a_k = \frac{1}{l} \int_{-l}^l f(t) \cos \frac{\pi k t}{l} dt, \quad b_k = \frac{1}{l} \int_{-l}^l f(t) \sin \frac{\pi k t}{l} dt \quad (27.3)$$

(агар a_k нинг формуласида $k = 0$ деб олинса, a_0 коэффициент ҳосил бўлади). Коэффициентларнинг (27.3) ифодаларини (27.2) қаторга қўйиб, қуйидагини топамиз:

$$\begin{aligned} f(x) &= \frac{1}{2l} \int_{-l}^l f(t) dt + \frac{1}{l} \sum_{k=1}^{\infty} \left(\int_{-l}^l f(t) \cos \frac{k\pi t}{l} dt \right) \cos \frac{k\pi x}{l} + \\ &+ \frac{1}{l} \sum_{k=1}^{\infty} \left(\int_{-l}^l f(t) \sin \frac{k\pi t}{l} dt \right) \sin \frac{k\pi x}{l} = \frac{1}{2l} \int_{-l}^l f(t) dt + \\ &+ \frac{1}{l} \sum_{k=1}^{\infty} \int_{-l}^l f(t) \left(\cos \frac{k\pi t}{l} \cos \frac{k\pi x}{l} + \sin \frac{k\pi t}{l} \sin \frac{k\pi x}{l} \right) dt \end{aligned}$$

ёки

$$f(x) = \frac{1}{2l} \int_{-l}^l f(t) dt + \frac{1}{l} \sum_{k=1}^{\infty} \int_{-l}^l f(t) \cos \frac{k\pi(t-x)}{l} dt. \quad (27.4)$$

Энди l ни чексиз катталаштирамиз ва бунда (27.4) формула нимага ўтишини таъинланган x да қараймиз. Шу мақсадда бундай қилиб оламиз:

$$\alpha_1 = \frac{\pi}{l}, \quad \alpha_2 = \frac{2\pi}{l}, \quad \dots, \quad \alpha_k = \frac{k\pi}{l}, \quad \Delta\alpha_k = \alpha_{k+1} - \alpha_k = \frac{\pi}{l}.$$

Энди бизни қизиқтираётган (27.4) йнғинди қуйидаги кўринишни олади:

$$f(x) = \frac{1}{2l} \int_{-l}^l f(t) dt + \frac{1}{\pi} \sum_{k=1}^{\infty} \left(\int_{-l}^l f(t) \cos \alpha_k(t-x) dt \right) \Delta\alpha_k. \quad (27.5)$$

Бу ифоданинг ўнг қисмидаги биринчи ҳад $l \rightarrow \infty$ да нолга интилади. Ҳақиқатан,

$$\left| \frac{1}{2l} \int_{-l}^l f(t) dt \right| \leq \frac{1}{2l} \int_{-l}^l |f(t)| dt < \frac{1}{2l} \int_{-\infty}^{\infty} |f(t)| dt = \frac{1}{2l} Q \rightarrow 0,$$

бунда $f(x)$ функциянинг абсолют интегралланувчи бўлишининг (27.1) шартидан фойдаланилган.

(27.5) ифоданинг ўнг қисмидаги иккинчи ҳад α га боғлиқ

$$\frac{1}{\pi} \int_{-l}^l f(t) \cos \alpha(t-x) dt.$$

функциянинг $[0, \infty)$ оралиқда тузилган интеграл йнғиндисини эслатади. Шунинг учун $l \rightarrow \infty$ да (27.5) икки қаррали интегралга ўтишини кутиш табиий:

$$f(x) = \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} d\alpha \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \cos \alpha(t-x) dt. \quad (27.6)$$

Бу формуланинг ўнг қисмида турган ифода $f(x)$ функция учун *Фурье интеграли* дейилади. Бу тенглик $f(x)$ функция узлуксиз бўлган нуқталарнинг ҳаммасида ўришли. Узилиш нуқталарида эса

$$\frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} d\alpha \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \cos \alpha(t-x) dt = \frac{f(x+0) + f(x-0)}{2}$$

тенглик бажарилади, яъни унинг чап ва ўнг лимитининг ўрта арифметик қийматига тенг бўлади.

Агар айирманинг косинуси формуласи

$$\cos \alpha(t-x) = \cos \alpha t \cos \alpha x + \sin \alpha t \sin \alpha x$$

дан фойдаланилса, у ҳолда Фурьенинг интеграл формуласи (27.6) қуйидаги кўринишни олади:

$$f(x) = \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} \left(\int_{-\infty}^{\infty} f(t) \cos \alpha t dt \right) \cos \alpha x d\alpha +$$

$$+ \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} \left(\int_{-\infty}^{\infty} f(t) \sin \alpha t dt \right) \sin \alpha x d \alpha \quad (27.7)$$

ёки

$$f(x) = \int_0^{\infty} (a(\alpha) \cos \alpha x + b(\alpha) \sin \alpha x) d \alpha, \quad (27.8)$$

бунда

$$a(\alpha) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \cos \alpha t dt, \quad b(\alpha) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \sin \alpha t dt.$$

Фурье қатори билан ўхшашликни пайқаш осон: йиғинди белгиси интеграл белгиси билан алмашди, бутун сонли k параметр ўрнига узлуксиз ўзгарувчи α параметр келади, $a(\alpha)$ ва $b(\alpha)$ функциялар Фурье коэффициентларини эслатади.

$f(x)$ функция жуфт ёки тоқ бўлган ҳолларда (27.7) Фурье интеграл формуласининг хусусий ҳолларини қараймиз. $f(x)$ жуфт функция бўлсин, у ҳолда $f(t) \cos \alpha t$ ҳам жуфт функция бўлади, $f(t) \sin \alpha t$ эса тоқ функция, биз қуйидагига эга бўламиз:

$$\int_{-\infty}^{\infty} f(t) \sin \alpha t dt = 0, \\ \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \cos \alpha t dt = 2 \int_0^{\infty} f(t) \cos \alpha t dt.$$

(27.7) формула жуфт функция учун бундай кўринишни олади:

$$f(x) = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \left(\int_0^{\infty} f(t) \cos \alpha t dt \right) \cos \alpha x d \alpha. \quad (27.9)$$

Энди $f(x)$ — тоқ функция бўлсин. Бу ҳолда $f(t) \cos \alpha t$ — тоқ функция, $f(t) \sin \alpha t$ эса жуфт функция бўлади, биз қуйидагига эга бўламиз:

$$\int_{-\infty}^{\infty} f(t) \cos \alpha t dt = 0, \quad \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \sin \alpha t dt = 2 \int_0^{\infty} f(t) \sin \alpha t dt.$$

Тоқ функция учун (27.1) формула бундай кўринишни олади:

$$f(x) = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \left(\int_0^{\infty} f(t) \sin \alpha t dt \right) \sin \alpha x d \alpha. \quad (27.10)$$

28-§. Фурье интегралининг комплекс шакли

Фурье интегралини комплекс шаклда ифодалаймиз. (27.8) формулага кўра:

$$f(x) = \int_0^{\infty} (a(\alpha) \cos \alpha x + b(\alpha) \sin \alpha x) d \alpha, \quad (28.1)$$

бунда

$$a(\alpha) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \cos \alpha t dt, \quad (28.2)$$

$$b(\alpha) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \sin \alpha t dt.$$

Эйлернинг тригонометрик функцияларни кўрсаткичли функция билан боғловчи машҳур формуласидан фойдаланамиз:

$$e^{i\varphi} = \cos \varphi + i \sin \varphi, \quad i^2 = -1.$$

Бу айниятдан осонлик билан

$$\cos \varphi = \frac{e^{i\varphi} + e^{-i\varphi}}{2}, \quad \sin \varphi = \frac{e^{i\varphi} - e^{-i\varphi}}{2i}$$

тенгликларни ҳосил қилиш мумкин. Шунинг учун сабабли бундай ёзиш мумкин:

$$\cos \alpha x = \frac{e^{i\alpha x} + e^{-i\alpha x}}{2},$$

$$\sin \alpha x = \frac{e^{i\alpha x} - e^{-i\alpha x}}{2i}.$$

Буларни (28.1) формулага қўйиб қуйидагича беради:

$$\begin{aligned} f(x) &= \int_0^{\infty} \left(a(\alpha) \frac{e^{i\alpha x} + e^{-i\alpha x}}{2} + b(\alpha) \frac{e^{i\alpha x} - e^{-i\alpha x}}{2i} \right) d\alpha = \\ &= \frac{1}{2} \int_0^{\infty} (a(\alpha) - ib(\alpha)) e^{i\alpha x} + (a(\alpha) + ib(\alpha)) e^{-i\alpha x} d\alpha. \end{aligned} \quad (28.3)$$

Бундай белгилаймиз:

$$c(\alpha) = \pi (a(\alpha) - ib(\alpha)).$$

(28.2) формулалар бўйича $a(\alpha)$, $b(\alpha)$ лар учун

$$c(\alpha) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) (\cos \alpha t - i \sin \alpha t) dt = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-i\alpha t} dt \quad (28.4)$$

ни топамиз. Шундан кейин $\bar{c}(\alpha)$ қўшма комплекс сонни топамиз:

$$\bar{c}(\alpha) = \pi (a(\alpha) + ib(\alpha)) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{i\alpha t} dt.$$

Агар $\bar{c}(\alpha) = c(-\alpha)$ деб белгиланса, у ҳолда (28.4) формула барча α ларда, яъни мусбат α ларда ҳам, манфий α ларда ҳам $c(\alpha)$ ни аниқлайди. $c(\alpha)$ функцияни (28.3) Фурье интегралига қўйиб, қуйидагича топамиз:

$$\begin{aligned}
 f(x) &= \frac{1}{2\pi} \int_0^{\infty} (c(\alpha) e^{i\alpha x} + c(-\alpha) e^{-i\alpha x}) d\alpha = \frac{1}{2\pi} \int_0^{\infty} c(\alpha) e^{i\alpha x} d\alpha + \\
 &+ \frac{1}{2\pi} \int_0^{\infty} c(-\alpha) e^{-i\alpha x} d\alpha = \frac{1}{2\pi} \int_0^{\infty} c(\alpha) e^{i\alpha x} d\alpha + \\
 &+ \frac{1}{2\pi} \int_0^{-\infty} c(\alpha) e^{i\alpha x} d(-\alpha) = \frac{1}{2\pi} \int_0^{\infty} c(\alpha) e^{i\alpha x} d\alpha + \\
 &+ \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^0 c(\alpha) e^{i\alpha x} d\alpha = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} c(\alpha) e^{i\alpha x} d\alpha.
 \end{aligned}$$

Шундай қилиб,

$$f(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} c(\alpha) e^{i\alpha x} d\alpha, \quad (28.5)$$

бунда

$$c(\alpha) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-i\alpha t} dt.$$

Охирида Фурье интегралли бундай кўринишни олади:

$$f(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \left(\int_{-\infty}^{\infty} e^{-i\alpha(t-x)} f(t) dt \right) d\alpha, \quad (28.6)$$

(28.5) ва (28.6) формулаларнинг ўнг қисмлари *комплекс шаклдаги Фурье интеграллари* дейилади.

29-§. Фурье қаторининг комплекс шакли

Фурье қаторларини комплекс шаклда тасвирлаш ҳам Фурье интегралларини тасвирлагандек амалга оширилади. $f(x)$ функциянинг Фурье қаторига эга бўлайлик:

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} (a_k \cos kx + b_k \sin kx), \quad (29.1)$$

бунда

$$\begin{aligned}
 a_k &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos kx dx, \\
 b_k &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin kx dx.
 \end{aligned} \quad (29.2)$$

$$\cos kx = \frac{e^{ikx} + e^{-ikx}}{2}, \quad \sin kx = \frac{e^{ikx} - e^{-ikx}}{2i}$$

формулалари бўйича алмаштиришларни бажарамиз. Бу ҳолда (29.1) ни бундай ёзғимиз:

$$\begin{aligned} f(x) &= \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} \left(a_k \frac{e^{ikx} + e^{-ikx}}{2} + b_k \frac{e^{ikx} - e^{-ikx}}{2i} \right) = \\ &= \frac{a_0}{2} + \frac{i}{2} \sum_{k=1}^{\infty} (e^{ikx} (a_k - ib_k) + e^{-ikx} (a_k + ib_k)). \end{aligned} \quad (29.3)$$

$c_k = a_k - ib_k$ белгилашни киритамиз. У ҳолда (29.2) формулаларга кўра

$$c_k = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) (\cos kx - i \sin kx) dx = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) e^{-ikx} dx. \quad (29.4)$$

Агар (29.4) формулада k ни $-k$ билан алмаштирилса, ундан

$$\bar{c}_k = a_k + ib_k$$

комплекс сон келиб чиқади. Шу сабабли бундай белгилаш мумкин:

$$\bar{c}_k = c_{-k} = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) e^{ikx} dx. \quad (29.5)$$

$a_0 = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) dx$ бўлгани учун $k=0$ да a_k нинг (29.2) форму-

ласидан топиш мумкин. Шу сабабли $a_0 = c_0$ деб ёзиш мумкин. Киритилган алмаштиришларни ҳисобга олиб (29.3) қаторни ушбу

$$f(x) = \frac{1}{2\pi} c_0 + \frac{1}{i2} \left(\sum_{k=1}^{\infty} c_k e^{ikx} + \sum_{k=1}^{\infty} c_{-k} e^{-ikx} \right)$$

ёки қисқароқ

$$f(x) = \frac{1}{2} \sum_{k=-\infty}^{\infty} c_k e^{ikx}$$

кўринишда ёзиш мумкин, бунда $c_k = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) e^{-ikx} dx$. Шунинг ўзи

Фурье қаторининг комплекс шаклидир.

Топилган натижани комплекс шаклдаги Фурье интегрални билан таққослаймиз. Унда c_k сонлар

$$c(\alpha) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-i\alpha t} dt$$

функция билан алмашинади, бу функция α билан биргаликда ўзгаради,

$$\sum_{k=-\infty}^{\infty} c_k e^{i\alpha x}$$

йиғинди эса қуйидаги

$$\int_{-\infty}^{\infty} c(\alpha) e^{i\alpha x} d\alpha$$

интеграл билан алмашинади.

Комплекс шаклдаги интеграл

$$f(x) = \int_{-\infty}^{\infty} \left[\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-i\alpha t} dt \right] e^{i\alpha x} d\alpha$$

ёки қисқа

$$f(x) = \int_{-\infty}^{\infty} c(\alpha) e^{i\alpha x} d\alpha,$$

бунда $c(\alpha) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-i\alpha t} dt$, каби ёзилади. α тўлқин сон дейи-

лади, $y - \infty$ дан $+\infty$ гача ҳамма қийматларни қабул қилади. $c(\alpha)$ функция *спектрал зичлик* ёки *спектрал функция* деб аталади.

30-§. Фурье алмаштириши

$f(t)$ функция берилган бўлсин.

$$F(\alpha) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-i\alpha t} dt \quad (30.1)$$

функция $f(t)$ функциянинг *Фурье алмаштириши дейилади*. Агар $f(x)$ функция учун комплекс шаклда олинган Фурьенинг интеграл формуласи ўринли бўлса, у ҳолда (28.6)га биноан:

$$f(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} F(\alpha) e^{i\alpha x} d\alpha. \quad (30.2)$$

Бу функция $F(\alpha)$ функция учун *Фурьенинг тескари алмаштириши* бўлади. $F(\alpha)$ функцияни (30.2) интеграл тенгламанинг ечими сифатида қараш мумкин ($f(x)$ функция берилган, $F(\alpha)$ функция изланади).

1. Фурьенинг синус ва косинус-алмаштиришлари.

$$\Phi(\alpha) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^{\infty} f(t) \sin \alpha t dt \quad (30.3)$$

функцияни $f(t)$ функция учун Фурьенинг синус-алмаштиришлари дейишга келишиб оламиз. (27.10) формуладан

$$f(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^{\infty} \Phi(\alpha) \sin \alpha x d\alpha, \quad (30.4)$$

яъни $f(x)$ функция ўз навбатида $\Phi(\alpha)$ функция учун синус-алмаштириш бўлади. Бошқача айтганда f ва Φ функциялар ўзаро синус-алмаштиришлардир.

Шунга ўхшаш,

$$F(\alpha) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^{\infty} f(t) \cos \alpha t dt \quad (30.5)$$

функцияни $f(t)$ функция учун Фурьенинг косинус-алмаштиришлари деймиз. Агар $f(x)$ функция учун Фурьенинг интеграл формуласи ўринли бўлса, у ҳолда (27.9) формуладан:

$$f(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^{\infty} F(\alpha) \cos \alpha x d\alpha, \quad (30.6)$$

яъни $f(x)$ функция ўз навбатида $F(\alpha)$ учун косинус-алмаштириш бўлади. Бошқача айтганда f ва F функциялар ўзаро косинус-алмаштиришлардир. (30.3) функцияни (30.4) интеграл тенгламанинг ечими сифатида қараш мумкин ($f(x)$ — берилган, $\Phi(\alpha)$ — изланади), (30.5) функцияни эса (30.6) интеграл тенгламанинг ечими деб қараш мумкин ($f(x)$ — берилган, $F(\alpha)$ — изланади).

2. Фурье алмаштиришларининг хоссалари. Фурье алмаштиришларининг бир нечта хоссасини таъкидлаб ўтамиз.

а) Агар $f(x)$ функция $(-\infty, \infty)$ оралиқда абсолют интегралланувчи бўлса, у ҳолда $F(x)$ функция барча x лар учун узлуксиз ва $|x| \rightarrow \infty$ да юлга интилади.

б) Агар $x^n f(x)$ ($n \in \mathbb{N}$) функция $(-\infty, \infty)$ оралиқда абсолют интегралланувчи бўлса, у ҳолда $F(x)$ нинг n марта ҳосиласи мавжуд, шу билан бирга

$$F^{(k)}(x) = \frac{(-1)^k}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) t^k e^{-itx} dt, \quad k = \overline{1, n}$$

ва бу ҳосилаларнинг ҳаммаси $|x| \rightarrow \infty$ да юлга интилади.

в) Агар $f(x)$ функция $(-\infty, \infty)$ оралиқда абсолют интегралланувчи бўлиб, $|x| \rightarrow \infty$ да $\int_0^x f(t) dt \rightarrow 0$ бўлса, у ҳолда

$$\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \left(\int_0^t f(\alpha) d\alpha \right) e^{-ixt} dt = \frac{-i}{x} F(x).$$

г) Агар $f(x)$ функция узлуксиз ва $|x| \rightarrow \infty$ да нолга интилса, $f'(x)$ эса $(-\infty, \infty)$ оралиқда абсолют интегралланувчи бўлса, у ҳолда

$$\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f'(t) e^{-itx} dt = -\frac{x}{i} F(x).$$

Охириги икки формуладан қуйидаги хулосани чиқариш мумкин:

$f(x)$ функцияни дифференциаллашга унинг алмаштирилган $F(x)$ функциясининг $-\frac{x}{i}$ га кўпайтирилгани жавоб беради, интеграллашга эса унинг шу миқдорга бўлингани жавоб беради.

Мисол сифатида Фурье алмаштиришларини баъзи интегралларни ҳисоблашга қўлаймиз.

1-мисол. $f(x) = e^{-ax}$ ($a > 0, x \geq 0$) функция берилган бўлсин. Бу функция барча $x \geq 0$ лар учун интегралланувчи ва ҳамма жойда ҳосиллага эга. Бўлаклар интеграллаш ёрдамида Фурьенинг синус ва косинус-алмаштиришларини топамиз:

$$F(t) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^{\infty} e^{-au} \cos tu du = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{a}{a^2 + t^2},$$

$$\Phi(t) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^{\infty} e^{-au} \sin tu du = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{t}{a^2 + t^2}.$$

У ҳолда (30.6) ва (30.4) формулалар қуйидагиларни беради:

$$e^{-ax} = \frac{2a}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{\cos tx}{a^2 + t^2} dt, \quad x \geq 0;$$

$$e^{-ax} = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{t \sin tx}{a^2 + t^2} dt, \quad x > 0.$$

$$f(x) = \begin{cases} 1, & 0 \leq x < a \quad \text{учун,} \\ \frac{1}{2}, & x = a \quad \text{учун,} \\ 0, & x > a \quad \text{учун} \end{cases}$$

Бўлсин. Фурьенинг косинус-алмаштириши қуйидаги кўринишга эга экани равшан:

$$F(t) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^a \cos tu \, du = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{\sin \alpha t}{t},$$

бундан (30.6) га биноан

$$f(x) = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{\sin \alpha t \cos xt}{t} \, dt = \begin{cases} 1, & 0 \leq x < a \quad \text{учун,} \\ \frac{1}{2}, & x = a \quad \text{учун,} \\ 0, & x > a \quad \text{учун.} \end{cases}$$

Хусусан, $x = a$ да

$$\frac{1}{2} = \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{\sin 2at}{t} \, dt.$$

$$a = \frac{1}{2} \text{ деб олинса, у ҳолда } \frac{\pi}{2} = \int_0^{\infty} \frac{\sin t}{t} \, dt.$$

Уз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Фурье интегралли деб нимага айтилади?
2. Функцияни Фурье интегралли билан тасвирлаш шартини кўрсатинг.
3. Жуфт ва тоқ функциялар учун Фурье интегралли қандай ёзилади?
4. Фурье интегралининг комплекс шаклини ёзинг.
5. Комплекс шаклдаги Фурье қаторини ёзинг.
6. Фурье алмаштиришларининг таърифини беринг.
7. Фурьенинг синус- ва косинус-алмаштиришлари нима?
8. Фурье алмаштиришларининг хоссаларини айтинг.

ҚАРРАЛИ ИНТЕГРАЛЛАР

1-§. Икки ўлчовли интеграл ва унинг хоссалари

Бир ўзгарувчининг функцияси дифференциал ҳисоби тушунчалари ва усуллари 7-бобда исталган сондаги ўзгарувчининг функцияси учун жорий қилинган эди. Интеграл ҳисобнинг асосий ғояларини ҳам кўп ўзгарувчилик функцияларга кўчириш мумкин, бу фикр энг аввал интегралнинг аниқ турдаги йиғиндининг лимити эканлиги ҳақидаги ғояга тегишлидир.

Оху текисликда L чизиқ билан (ёки бир неча чизиқ билан) чегараланган ёпиқ D соҳани қараймиз. Шу соҳада узлуксиз

$$z = f(P) \quad \text{ёки} \quad z = f(x, y)$$

функция берилган бўлсин. Қуйидаги амалларни бажарамиз:

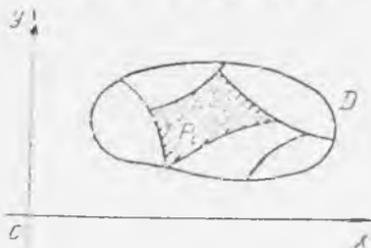
1) D соҳани ҳар қандай чизиқлар билан (хусусий ҳолда бу чизиқлар Ox ва Oy координата ўқларига параллел тўғри чизиқлар бўлиши мумкин) n ихтиёрий қисмга бўламиз:

$$\Delta S_1, \Delta S_2, \dots, \Delta S_i, \dots, \Delta S_n,$$

бу қисмларни *элементар юзчалар* деб атаймиз ва шу символларнинг ўзи билан тегишли юзчаларнинг юзларини белгилаймиз.

2) Бу ΔS_i юзчаларининг ҳар бирида биттадан $P_i(x_i, y_i)$ нуқта оламиз, бу нуқта юзчага тегишли бўлиши шарт. n та нуқтага эга бўламиз (24-шакл):

$$P_1(x_1, y_1), P_2(x_2, y_2), \dots, P_i(x_i, y_i), \dots, P_n(x_n, y_n).$$



24-шакл.

3) Танлаб олинган нуқталарда $z = f(P) = f(x, y)$ функция қийматларини ҳисоблаб, ушбуга эга бўламиз:

$$f(P_1) = f(x_1, y_1), \quad f(P_2) = f(x_2, y_2), \dots$$

$$f(P_i) = f(x_i, y_i), \dots, f(P_n) = f(x_n, y_n).$$

4) Ушбу кўринишдаги кўпайтмани тузамиз: $f(P_i) \Delta S_i = f(x_i, y_i) \cdot \Delta S_i$.

5) Бу кўпайтмаларни йиғамиз:
$$\sum_{i=1}^n f(P_i) \Delta S_i = \sum_{i=1}^n f(x_i, y_i) \cdot \Delta S_i.$$

Бу йиғиндини $z = f(P) = f(x, y)$ функция учун D соҳада интеграл йиғинди деб атаймиз. Бу интеграл йиғинди бир хил n да D соҳани ΔS_i ларга бўлиш усулига ва ҳар бир қисм ичида P_i нуқтани танлашга боғлиқ.

Шундай қилиб, тайинланган n да интеграл йиғиндилар кетма-кетлигига эга бўламиз. $n \rightarrow \infty$ да ΔS_i юзчалар диаметрларининг энг каттаси нолга интилади деб фараз қиламиз (юзчанинг чегарасидаги нуқталар орасидаги масофалардан энг каттаси шу юзчанинг диаметри деб аталади). Қуйидаги тасдиқ ўринли.

Теорема. *Агар чегараланган ёпиқ D соҳада $z = f(P) = f(x, y)$ функция узлуксиз бўлса, у ҳолда бу соҳани қисмларга бўлиш сонини ΔS_i юзчалар диаметрларининг энг каттаси нолга интиладиган қилиб катталаштирилганда ($n \rightarrow \infty$)*

$$\sum_{i=1}^n f(P_i) \Delta S_i = \sum_{i=1}^n f(x_i, y_i) \Delta S_i$$

кўринишдаги интеграл йиғиндиларнинг limiti мавжуд бўлади.

Бу теоремани исботсиз қабул қиламиз.

Бу лимит D соҳани ΔS_i қисмларга бўлиш усулига ҳам, ҳар қайси қисм ичида P_i нуқтани танлаш усулига ҳам боғлиқ бўлмайди, $z = f(P) = f(x, y)$ функциядан D соҳа бўйича олинган икки ўлчовли интеграл дейлади ва бундай белгиланади:

$$\iint_D f(P) dS \quad \text{ёки} \quad \iint_D f(x, y) dS.$$

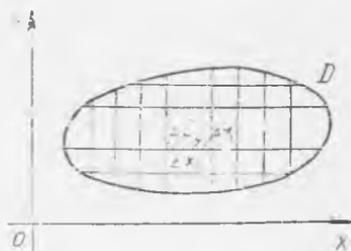
Шундай қилиб, таъриф ва белгилашларга биноан ушбуга эгамиз:

$$\iint_D f(P) dS = \lim_{\max \text{diam } \Delta S_i \rightarrow 0} \sum_{i=1}^n f(P_i) \Delta S_i$$

ёки

$$\begin{aligned} & \iint_D f(x, y) dS = \\ & = \lim_{\max \text{diam } \Delta S_i \rightarrow 0} \sum_{i=1}^n f(x_i, y_i) \Delta S_i. \end{aligned}$$

Бунда D интеграллаш соҳаси, $f(P) = f(x, y)$ интеграл остидаги функция, $f(P) dS = f(x, y) dS$ интеграл остидаги ифода, x, y интеграллаш ўзгарувчилари, dS юз элементи дейлади.



25-шакл.

Икки ўлчовли интеграл D соҳани қисмларга бўлиш усулига боғлиқ бўлмаганлиги учун уни координаталар ўқларига параллел тўғри чизиқлар билан томонлари $\Delta x_i, \Delta y_i$ га тенг бўлган тўғри тўртбurchакларга бўлиш мумкин (25-шакл), бунда

$$\Delta S_i = \Delta x_i \Delta y_i.$$

Икки ўлчовли интегралнинг таърифига биноан:

$$\iint_D f(x, y) dS = \lim_{\max \text{diam} \Delta S_i \rightarrow 0} \sum_{i=1}^n f(x_i, y_i) \Delta x_i \Delta y_i.$$

Шунинг учун икки ўлчовли интегрални

$$\iint_D f(x, y) dx dy$$

каби белгилаш мумкин.

Шундай қилиб,

$$\iint_D f(x, y) dx dy = \lim_{\max \text{diam} \Delta S_i \rightarrow 0} \sum_{i=1}^n f(x_i, y_i) \Delta x_i \Delta y_i.$$

$dx dy$ нфода юзнинг декарт координаталаридаги элементи дейилади.

Икки ўлчовли интегралнинг геометрик маъносини аниқлаш учун қуйидаги тушунчани киритамиз.

Таъриф. D соҳа, тенгламаси $z=f(x, y)$ дан иборат сирт, йўналтирувчиси z ҳамда ясовчилари Oz ўққа параллел бўлган цилиндрик сирт билан чегараланган жисм *цилиндрик жисм* деб аталади.

Агар D соҳада $f(x, y) \geq 0$ бўлса, у ҳолда ҳар бир

$$f(P_i) \Delta S_i = f(x_i, y_i) \Delta S_i$$

қўшилувчини асоси ΔS_i дан, баландлиги эса $f(P_i) = f(x_i, y_i)$ дан иборат кичкина цилиндрик жисмнинг ҳажми сифатида геометрик тасвирлаш мумкин (26-шакл). Бу ҳолда

$$\sum_{i=1}^n f(P_i) \Delta S_i = \sum_{i=1}^n f(x_i, y_i) \Delta S_i$$

интеграл йиғинди кўрсатилган цилиндрик жисмларнинг ҳажмлари йиғиндисидан, бошқача айтганда, бирор зинапоясимон цилиндрик жисмнинг ҳажмидан иборат бўлади. $f(P) = f(x, y)$ функциядан D соҳа бўйича олинган икки ўлчовли интеграл қуйидан D соҳа билан, юқоридан эса $z=f(P) = f(x, y)$ сирт билан чегараланган цилиндрик жисмнинг V ҳажмига тенг бўлади:

$$V = \iint_D f(P) dS = \iint_D f(x, y) dS,$$

Бунда D соҳа $z = f(P) = f(x, y)$ сиртининг Oxy текисликдаги проекциясидир. Икки ўлчовли интегралнинг геометрик маъноси шундан иборат.

Агар D соҳада интеграл остидаги функция $f(P) = f(x, y) = 1$ бўлса, у ҳолда икки ўлчовли интегралнинг қиймати сон жиҳатдан интеграллаш соҳаси D нинг S юзига тенг бўлади:

$$S = \iint_D dS \quad \text{ёки} \quad S = \iint_D dx dy. \quad (1.1)$$

Агар интеграл остидаги функция $f(P) = f(x, y)$ соҳада масса тақсимланишининг зичлиги бўлса, у ҳолда икки ўлчовли интеграл D пластинкага жойлашган модда массаси m ни беради:

$$m = \iint_D f(P) dS = \iint_D f(x, y) dS. \quad (1.2)$$

Икки ўлчовли интегралнинг *механик маъноси* шундан иборат.

Икки ўлчовли интеграл аниқ интегралнинг ҳамма хоссаларига эга, икки ўлчовли интеграл аниқ интегралнинг бевосита умумлашмасидир. Икки ўлчовли интеграллар хоссаларининг исботи аниқ интегралнинг мос хоссаларини исботлагандек бажарилади. Шу сабабли икки ўлчовли интегралнинг хоссаларини, баъзи ҳолларда геометрик интерпритациялаш билан чекланиб, исботсиз келтирамаймиз.

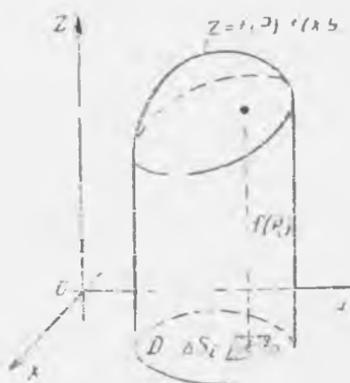
1-хосса. Ўзгармас кўпайтувчини икки ўлчовли интеграл белгисидан ташқарига чиқариш мумкин, яъни агар k — ўзгармас сон бўлса, у ҳолда:

$$\iint_D k f(x, y) dS = k \iint_D f(x, y) dS.$$

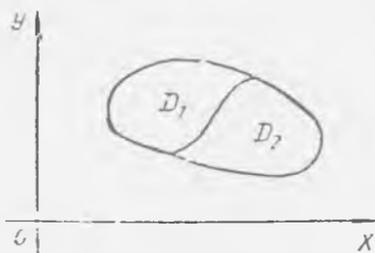
2-хосса. Бир неча функциянинг алгебраик йиғиндисидан олинган икки ўлчовли интеграл қўшилувчилардан олинган икки ўлчовли интегралларнинг алгебраик йиғиндисига тенг (иккита қўшилувчи бўлган ҳол билан чекланамиз):

$$\iint_D (f(x, y) \pm \varphi(x, y)) dS = \iint_D f(x, y) dS \pm \iint_D \varphi(x, y) dS.$$

3-хосса. Агар D интеграллаш соҳаси бир неча қисмга бўлинса, у ҳолда бутун соҳа бўйича олинган икки ўлчовли интеграл ҳар қайси қисмдан олинган икки ўлчовли интеграллар



26-шакл.



27-шакл.

йиғиндисига тенг (иккита қисм бўлган ҳол билан чекланамиз, 27-шакл):

$$\iint_D f(x, y) dS = \iint_{D_1} f(x, y) dS + \iint_{D_2} f(x, y) dS.$$

4-хосса. Агар интеграллаш соҳасида интеграл остидаги функция ўз ишорасини ўзгартирмаса, у ҳолда икки ўлчовли интеграл шу ишорани сақлайди, бошқача айтганда, агар D соҳада $f(x, y) \geq 0$ бўлса, у ҳолда $\iint_D f(x, y) dS \geq 0$; агар D соҳада $f(x, y) \leq 0$ бўлса, у ҳолда

$$\iint_D f(x, y) dS \leq 0.$$

5-хосса. Агар интеграллаш соҳасида иккита функция бирор тенгсизликни қаноатлантирса, у ҳолда бу функциялардан олинган икки ўлчовли интеграллар ҳам шу тенгсизликни қаноатлантиради, бошқача айтганда, агар D соҳада $f(x, y) \geq \varphi(x, y)$ бўлса, у ҳолда

$$\iint_D f(x, y) dS \geq \iint_D \varphi(x, y) dS.$$

Урта қиймат ҳақида теорема. Агар $f(x, y)$ функция ёпиқ чегараланган D соҳада узлуксиз бўлса, у ҳолда бу соҳада шундай $P_0(x_0, y_0)$ нуқта мавжудки, D соҳа бўйича олинган икки ўлчовли интеграл интеграл остидаги функциянинг шу нуқтадаги қийматини D интеграллаш соҳасининг юзи S га кўпайтирилганига тенг:

$$\iint_D f(x, y) dS = f(x_0, y_0) \cdot S.$$

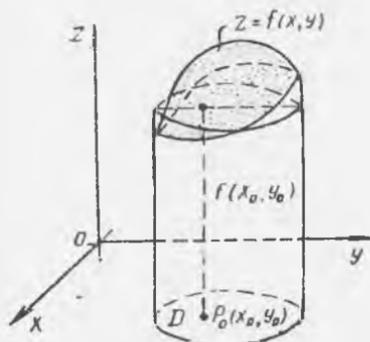
Бу теореманинг геометрик интерпритацияси қуйидагидан иборат: агар D соҳада $f(x, y) \geq 0$ бўлса, у ҳолда цилиндрик жисмнинг ҳажми шундай цилиндрнинг ҳажмига тенгки, бу цилиндрнинг асоси цилиндрик жисмнинг асоси D га, баландлиги эса интеграл остидаги $f(x, y)$ функциянинг D соҳанинг бирор $P_0(x_0, y_0)$ нуқтасидаги $f(x_0, y_0)$ қийматига тенг. Функциянинг

$$f(x_0, y_0) = \frac{\iint_D f(x, y) dS}{S}$$

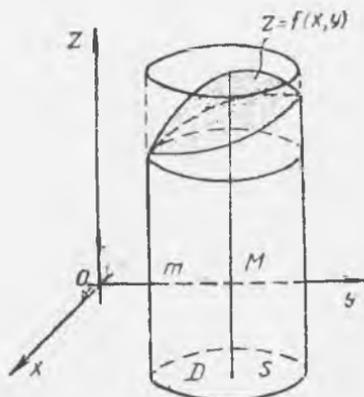
қиймати $f(x, y)$ функциянинг D соҳадаги ўрта қиймати дейилади (28-шакл).

Интегралнинг чегараланганлиги ҳақида теорема. Агар $f(x, y)$ функция ёпиқ D соҳада узлуксиз ҳамда M ва m — унинг шу соҳадаги энг катта ва энг кичик қийматлари бўлса, z ҳолда икки ўлчовли интеграл энг кичик қийматнинг D интеграллаш соҳаси S юзига кўпайтмаси билан энг катта қийматнинг шу юзга кўпайтмаси орасида ётади (яъни функция чегараланган бўлса, икки ўлчовли интеграл ҳам чегаралангандир):

$$m \cdot S \leq \iint_D f(x, y) dS \leq M \cdot S.$$



28- шакл.



29- шакл.

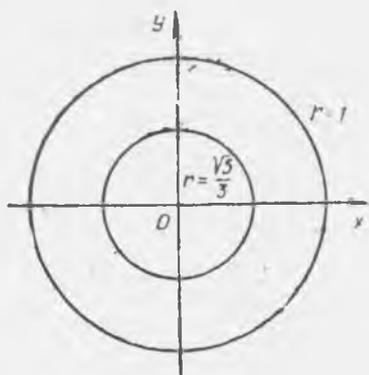
Бу теореманинг геометрик интерпретацияси бундай: агар D соҳада $f(x, y) \geq 0$ бўлса, z ҳолда цилиндрик жисмнинг ҳажми асослари шу цилиндрик жисмнинг асоси D га, баландликлари эса мос равишда D соҳада энг кичик m ва энг катта M қийматларга тенг бўлган цилиндрлар ҳажми орасида ётади (29- шакл).

Мисол. Қуйидаги икки ўлчовли интегрални баҳолаш:

$$\iint_D \sqrt{1-x^2-y^2} dS,$$

бунда интеграллаш соҳаси D маркази координаталар бошида бўлиб, радиуси $r=1$ га тенг доирадан иборат. Шунингдек, интеграл остидаги $z = \sqrt{1-x^2-y^2}$ функциянинг D соҳадаги ўрта қийматини топиш.

Ечиш. Интеграл остидаги функция маркази координаталар бошида, радиуси $r=1$ бўлган юқори ярим сфера шаклида геометрик тасвирланади. Равшанки, бу соҳада $M=1$ ва $m=0$ га эгамиз. Интеграллаш соҳаси D доира бўлиб, бу доиранинг юзи $S = \pi r^2 = \pi 1^2 = \pi$ (кв. бирлик). Баҳолаш ҳақидаги теоремани қўллаб, қуйидагини топамиз:



30- шакл.

$$0 \cdot \pi \leq \iint_D \sqrt{1-x^2-y^2} dS \leq 1 \cdot \pi.$$

Демак, икки ўлчовли интегралнинг қиймати

$$0 \leq \iint_D \sqrt{1-x^2-y^2} dS \leq \pi$$

тенгсизлиқни қаноатлантиради.

$z = \sqrt{1-x^2-y^2}$ функциянинг ўрта қиймати ҳақидаги масалани ечиш учун олдин маркази координаталар бошида, радиуси $r = 1$ бўлган D доирада

$$\iint_D \sqrt{1-x^2-y^2} dS$$

интегралнинг қийматини топамиз.

Икки ўлчовли интегралнинг геометрик маъносидан бу қиймат радиуси $r = 1$ бўлган юқори ярим сферанинг ҳажмига тенг, шу сабабли

$$\iint_D \sqrt{1-x^2-y^2} dS = \frac{2}{3}\pi \text{ (куб. бирлик).}$$

Энди ўрта қиймат ҳақидаги теоремани қўллаб, функциянинг ўрта қийматини топамиз:

$$f(x_0, y_0) = \frac{\frac{2}{3}\pi}{\pi} = \frac{2}{3}.$$

Функция ўрта қийматларига эга бўладиган нуқталарни топиш ҳам қийин эмас:

$$\sqrt{1-x^2-y^2} = \frac{2}{3}, \text{ бундан } x^2 + y^2 = \frac{5}{9}.$$

Шундай қилиб, функция ўрта қийматига

$$x^2 + y^2 = \frac{5}{9}$$

айлана нуқталарида эришади (30-шакл).

2-§. Уч ўлчовли интеграл ва унинг хоссалари

Уч ўлчовли интеграл ҳам икки ўлчовли интегралга ўхшаш аниқланади. Энди фазонинг бирор ω соҳасида ва шу соҳанинг σ чегарасида аниқланган учта ўзгарувчининг узлуксиз функцияси

$$u = f(P) \text{ ёки } u = f(x, y, z)$$

ни қараймиз. Қуйидагиларни бажарамиз:

1) ω соҳани ҳар хил сиртлар (хусусан бу сиртлар координаталар текисликларига параллел текисликлар бўлиши мумкин) билан n та ихтиёрий жисмга бўламиз:

$$\Delta \omega_1, \Delta \omega_2, \dots, \Delta \omega_i, \dots, \Delta \omega_n,$$

бу жисмларни биз элементар ҳажмлар деб атаймиз ва тегишли жисмларнинг ҳажмларини ҳам худди шундай белгилаймиз.

2) Ҳар бир $\Delta \omega_i$ ($i = \overline{1, n}$) элементар ҳажмдан биттадан $P_i(x_i, y_i, z_i)$ нуқта олиб, n та нуқтага эга бўламиз:

$$P_1(x_1, y_1, z_1), P_2(x_2, y_2, z_2), \dots, \\ P_i(x_i, y_i, z_i), \dots, P_n(x_n, y_n, z_n).$$

3) Танлаб олинган нуқталарда $u = f(P) = f(x, y, z)$ функциянинг қийматларини ҳисоблаймиз:

$$f(P_1) = f(x_1, y_1, z_1), f(P_2) = f(x_2, y_2, z_2), \dots, \\ f(P_i) = f(x_i, y_i, z_i), \dots, f(P_n) = f(x_n, y_n, z_n).$$

4) Ушбу

$$f(P_i) \Delta \omega_i = f(x_i, y_i, z_i) \Delta \omega_i$$

кўринишдаги кўпайтмаларни тузамиз.

5) Бу кўпайтмаларнинг йиғиндисини ҳосил қиламиз:

$$\sum_{i=1}^n f(P_i) \Delta \omega_i = \sum_{i=1}^n f(x_i, y_i, z_i) \Delta \omega_i.$$

Бу йиғиндини ω соҳада $u = f(P) = f(x, y, z)$ функциялар учун интеграл йиғинди деб атаймиз. n нинг тайинланган қийматларида бу интеграл йиғинди ω соҳани $\Delta \omega_i$ қисмларга бўлиш усулига ва ҳар бир бундай қисм ичида $P_i(x_i, y_i, z_i)$ нуқтани танлаш усулига боғлиқ. Шундай қилиб, тайинланган n да интеграл йиғиндилар кетмакетлигига эга бўламиз. $\Delta \omega_i$ элементар ҳажмлар диаметрларининг энг каттаси ($\text{max diam } \Delta \omega_i$) $n \rightarrow \infty$ да нолга интилади деб фараз қиламиз ($\Delta \omega_i$ ҳажмнинг диаметри деб унинг чегарасидаги нуқталар орасидаги масофаларнинг энг каттасига айтилади). Қуйидаги тасдиқ ўринли.

Теорема. Агар $u = f(P) = f(x, y, z)$ функция ёпиқ чегараланган ω соҳада узлуксиз бўлса, u ҳолда бу соҳани $\Delta \omega_i$ қисмларга бўлиш сонинг ортиши билан ($n \rightarrow \infty$) элементар ҳажмлар диаметрларининг энг каттаси нолга интилса,

$$\sum_{i=1}^n f(P_i) \Delta \omega_i = \sum_{i=1}^n f(x_i, y_i, z_i) \Delta \omega_i$$

кўринишдаги интеграл йиғиндиларнинг limiti мавжуд бўлади.

Бу лимит ω соҳани $\Delta \omega_i$ қисмларга бўлиш усулига ҳам, ҳар бир қисм ичидан P_i нуқтани танлашга ҳам боғлиқ эмас.

Бу лимит $u = f(P) = f(x, y, z)$ функциядан ω соҳа бўйича олинган уч ўлчовли интеграл дейилади ва бундай белгиланади:

$$\int_{\omega} \int \int f(P) d\omega = \iiint_{\omega} f(x, y, z) d\omega.$$

Шундай қилиб, таъриф ва белгилашларга мос равишда ушбуларга эгамиз:

$$\int_{\omega} \int \int f(P) d\omega = \lim_{\max \text{ diam } \Delta \omega_i \rightarrow 0} \sum_{i=1}^n f(P_i) \Delta \omega_i$$

ёки

$$\int_{\omega} \int \int f(x, y, z) d\omega = \lim_{\max \text{ diam } \Delta \omega_i \rightarrow 0} \sum_{i=1}^n f(x_i, y_i, z_i) \Delta \omega_i.$$

Бунда ω — интеграллаш соҳаси, $f(P) = f(x, y, z)$ — интеграл остидаги функция, $f(P) d\omega = f(x, y, z) d\omega$ — интеграл остидаги ифода, $d\omega$ эса ҳажм элементи деб аталади.

Уч ўлчовли интеграл ω соҳани қисмларга бўлиш усулига боғлиқ бўлмагани учун уни икки ўлчовли интегралга ўхшаш бундай белгилаш ҳам мумкин:

$$\int_{\omega} \int \int f(x, y, z) dx dy dz,$$

бунда $dx dy dz$ ифода декарт координатларидаги ҳажм элементи дейилади. Уч ўлчовли интеграл содда геометрик маънога эга эмас. Аммо интеграл остидаги функция ω соҳада $f(P) = f(x, y, z) = 1$ бўлса, у ҳолда уч ўлчовли интегралнинг қиймати ω соҳанинг V ҳажмига тенг бўлади:

$$V = \iiint_{\omega} d\omega \quad \text{ёки} \quad V = \iiint_{\omega} dx dy dz. \quad (2.1)$$

Агар интеграл остидаги $f(P) = f(x, y, z)$ функция ω соҳада масса тақсимланишининг зичлиги бўлса, у ҳолда уч ўлчовли интеграл V ҳажмдаги модда массасини беради:

$$m = \iiint_{\omega} f(P) d\omega = \iiint_{\omega} f(x, y, z) d\omega. \quad (2.2)$$

Уч ўлчовли интегралнинг механик маъноси шундан иборат. Олдинги параграфда икки ўлчовли интеграл учун айтиб ўтилган хоссалар уч ўлчовли интеграл учун тўғрисида қўйилади.

1-х о с с а. Ўзгармас қўнайтувчини уч ўлчовли интеграл белгисидан ташқарига чиқариш мумкин, яъни k ўзгармас сон бўлса, у ҳолда:

$$\iiint_{\omega} k f(x, y, z) d\omega = k \iiint_{\omega} f(x, y, z) d\omega.$$

2-хосса. Бир неча қўшилувчининг алгебраик йиғиндисидан олинган уч ўлчовли интеграл қўшилувчилардан олинган уч ўлчовли интеграллар алгебраик йиғиндисига тенг (иккита қўшилувчи бўлган ҳол билан чекланамиз):

$$\begin{aligned} \iiint_{\omega} (f(x, y, z) \pm \varphi(x, y, z)) d\omega &= \iiint_{\omega} f(x, y, z) d\omega \pm \\ &\pm \iiint_{\omega} \varphi(x, y, z) d\omega. \end{aligned}$$

3-хосса. Агар интеграллаш соҳаси ω бир неча қисмга бўлинса, у ҳолда бутун соҳа бўйича олинган уч ўлчовли интеграл ҳар қайси қисм бўйича олинган уч ўлчовли интегралларнинг йиғиндисига тенг бўлади (иккита қисм бўлган ҳол билан чекланамиз):

$$\iiint_{\omega} f(x, y, z) d\omega = \iiint_{\omega_1} f(x, y, z) d\omega + \iiint_{\omega_2} f(x, y, z) d\omega.$$

4-хосса. Агар интеграллаш соҳасида интеграл остидаги функция ўз ишорасини ўзгартирмаса, у ҳолда уч ўлчовли интеграл худди шу ишорани сақлайди, чунончи: агар ω соҳада $f(x, y, z) \geq 0$ бўлса, у ҳолда $\iiint_{\omega} f(x, y, z) d\omega \geq 0$, агар ω соҳада $f(x, y, z) \leq 0$ бўлса, у ҳолда $\iiint_{\omega} f(x, y, z) d\omega \leq 0$.

5-хосса. Агар интеграллаш соҳасида иккита функция бирор тенгсизликни қаноатлантирса, у ҳолда бу функциялардан олинган уч ўлчовли интеграл ҳам шу тенгсизликни қаноатлантиради, бошқача айтганда, агар ω соҳада $f(x, y, z) \geq \varphi(x, y, z)$ бўлса, у ҳолда

$$\iiint_{\omega} f(x, y, z) d\omega \geq \iiint_{\omega} \varphi(x, y, z) d\omega.$$

Урта қиймат ҳақидаги теорема. Агар $f(x, y, z)$ функция ёпиқ чегараланган ω соҳада узлуксиз бўлса, у ҳолда бу соҳада шундай $P_0(x_0, y_0, z_0)$ нуқта мавжуд бўладики, ω соҳа бўйича олинган уч ўлчовли интеграл интеграл остидаги функциянинг шу нуқтадаги ўрта қийматини интеграллаш соҳаси ω нинг V ҳажмига кўпайтирилганига тенг:

$$\iiint_{\omega} f(x, y, z) d\omega = f(x_0, y_0, z_0) \cdot V.$$

Функциянинг

$$f(x_0, y_0, z_0) = \frac{1}{V} \iiint_{\omega} f(x, y, z) d\omega$$

қиймати $f(x, y, z)$ функциянинг ω соҳадаги ўрта қиймати дейлади.

Интегралнинг чегараланганлиги ҳақида тео-

р е м а. Агар $f(x, y, z)$ функция ёпиқ чегараланган ω соҳада узлуксиз ҳамда M ва m лар функциянинг шу соҳадаги энг катта ва энг кичик қиймати бўлса, ω ҳолда уч ўлчовли интеграл функциянинг энг кичик қийматининг интеграллаш соҳасининг V ҳажмига кўпайтмаси билан энг катта қиймати M нинг ўша ҳажмга кўпайтмаси орасида ётади (яъни функция чегараланган бўлса, уч ўлчовли интеграл ҳам чегаралангандир):

$$m \cdot V \leq \iiint_{\omega} f(x, y, z) d\omega \leq M \cdot V.$$

Ўз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Берилган функциядан берилган соҳа бўйича олинган икки ўлчовли интеграл деб нимага айтилади? Унинг геометрик ва механик маъноларини тунтиринг.

2. Икки ўлчовли интегралнинг мавжудлиги ҳақидаги теорема нимадан иборат?

3. Яссн шакл юзини икки ўлчовли интеграл ёрдамида ҳисоблаш формуласини асосланг.

4. Икки ўлчовли интегралнинг хоссаларини айтиб беринг.

5. Икки ўлчовли интеграл учун ўрта қиймат ҳақидаги теоремани ва интегралнинг чегараланганлиги ҳақидаги теоремаларни ифодаланг, уларнинг геометрик маъносини кўрсатинг.

6. Берилган функциядан берилган соҳа бўйича олинган уч ўлчовли интеграл деб нимага айтилади? Унинг геометрик маъносини кўрсатинг.

7. Уч ўлчовли интегралнинг мавжудлиги ҳақидаги теорема нимадан иборат?

8. Жисм ҳажмини уч ўлчовли интеграл билан ҳисоблаш формуласини асосланг.

9. Уч ўлчовли интегралнинг асосий хоссаларини айтиб беринг.

10. Уч ўлчовли интеграл учун ўрта қиймат ҳақидаги ва интегралнинг чегараланганлиги ҳақидаги теоремаларни ифодаланг.

11. 3466—3476, 3513—3516- масалаларни ечинг.

3-§. Икки ўлчовли ва уч ўлчовли интегралларни кетма-кет интеграллаш билан ҳисоблаш

Икки ўлчовли ва уч ўлчовли интегралларнинг интеграл йиғиндиларнинг лимитлари сифатида берилган таърифлари ҳисоблаш усулларини ҳам кўрсатади. Аммо бу жараён ниҳоятда узундан-узоқ ва кўпгина қийинчиликлар билан боғлиқ. Икки ўлчовли ва уч ўлчовли интегралларни ҳисоблаш масаласи амалда мос равишда иккита ва учта аниқ интегрални кетма-кет ҳисоблашга келтирилади.

1. Икки ўлчовли интегрални ҳисоблаш. Олдин икки ўлчовли интегрални ҳисоблаш масаласини қараймиз:

$$\iint_D f(x, y) dx dy.$$

D соҳани қуйидагича деб фараз қиламиз: $y = y_1(x)$, $y = y_2(x)$ функцияларнинг графиклари ҳамда $x = a$ ва $x = b$ тўғри чиқиқлар билан чегараланган (31-шакл). D соҳанинг исталган

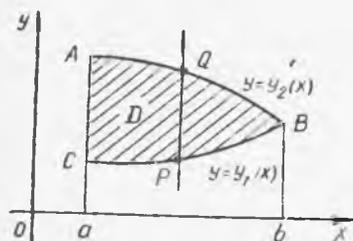
ички нуқтаси орқали Oy ўқиға параллел тўғри чизиқлар ўтказамиз. Бу тўғри чизиқ D соҳанинг L чегарасини иккита P ва Q нуқтада кесиб ўтади. CPB чегарани *кириш*, AQB чегарани эса *чиқиш чегараси* деймиз.

Таъриф. Агар D соҳа ушбу икки шартни қаноатлантирса, яъни

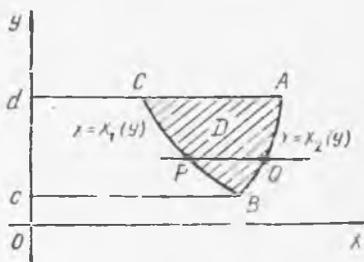
а) унинг ички нуқтасидан ўтувчи Oy ўққа параллел ҳар қандай тўғри чизиқ L контурни икки нуқтада кесиб ўтса;

б) кириш ва чиқиш контурларининг ҳар бири алоҳида тенглама билан берилса, бу соҳа Oy ўқи йўналиши бўйича *мунтазам соҳа* дейилади.

Oy ўқи йўналиши бўйича мунтазам бўлган соҳа тенгламалар системаси билан қуйидагича берилиши мумкин:



31- шакл.



32- шакл.

$$\begin{cases} a \leq x \leq b, \\ y_1(x) \leq y \leq y_2(x), \end{cases}$$

бунда

$$y_1(x) \leq y_2(x).$$

Ox ўқи йўналиши бўйича мунтазам бўлган соҳани ҳам шунга ўхшаш аниқлаш мумкин. Бундай соҳа (32- шакл)

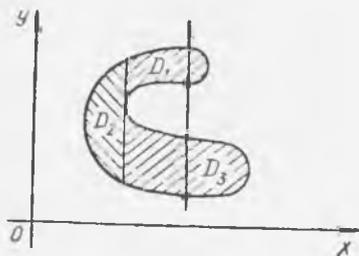
$$\begin{cases} c \leq y \leq d, \\ x_1(y) \leq x \leq x_2(y) \end{cases}$$

тенгсизликлар системаси билан берилиши мумкин, бунда $x_1(y) \leq x_2(y)$.

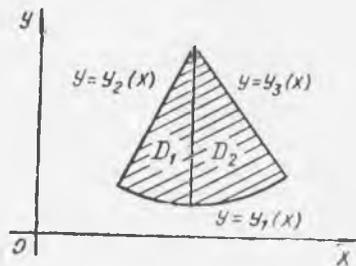
Агар таърифдаги шартлардан ақалли биттаси бузилса, у ҳолда соҳа у ёки бу йўналишда *номунтазам соҳа* дейилади. Бундай ҳолда соҳани Oy ёки Ox ўқиға параллел тўғри чизиқлар билан ҳар бири у ёки бу йўналишга нисбатан мунтазам бўладиган қисмларга ажратиш мумкин.

33- шаклда Oy ўқи йўналиши бўйича номунтазам соҳа мисоли келтирилган, чунки бунда биринчи шарт бузилган: бунда соҳа чегарасини тўртта нуқтада кесадиган Oy ўқиға параллел тўғри чизиқ мавжуд. Бу соҳани Oy ўқиға параллел тўғри чизиқ билан учта D_1, D_2, D_3 мунтазам соҳага бўлиш мумкин.

34-шаклда Oy ўқига нисбатан номунтазам соҳа мисоли берилган, чунки бунда иккинчи шарт бузилган: чиқиш чегараси иккита тенглама билан берилган. Oy ўқига параллел тўғри чизиқ билан соҳани иккита D_1 ва D_2 мунтазам соҳага бўлиш мумкин. Соҳа бир йўналишда мунтазам, иккинчи йўналишда номунтазам бўлиши мумкин. Ҳар икки йўналишда мунтазам бўлган соҳа тўғридан-тўғри мунтазам соҳа дейилади.



33-шакл.



34-шакл.

Энди икки ўлчовли

$$\iint_D f(x, y) dx dy$$

интегралга қайтамыз. D интеграллаш соҳаси Oy ўқи йўналишида мунтазам деб фараз қиламиз. Бундан ташқари интеграл остидаги функция $f(x, y) > 0$ деб фараз қиламиз. Бу икки ўлчовли интегралнинг цилиндрик жисмнинг ҳажми сифатидаги геометрик мазмунидан фойдаланиш имконини беради, яъни

$$V = \iint_D f(x, y) dx dy$$

тенгликдан фойдаланиш имконини беради.

Энди цилиндрик жисмнинг V ҳажмини кўндаланг кесимлар усулидан (6-боб, 21-§) фойдаланиб ҳисоблаймиз (35-шакл).

Қаралаётган цилиндрик жисми Ox ўқига перпендикуляр бўлган ихтиёрий $x = \text{const}$ ($a \leq x \leq b$) текислик билан кесамиз. Кесимда $MNQP$ эгри чизиқли трапецияга эга бўламиз, унинг $S(x)$ юзи x ўзгарувчининг функцияси дир. Жисмнинг ҳажми, маълумки,

$$V = \int_a^b S(x) dx$$

формула билан ифодаланади. Шу формулани биз цилиндрик жисм ҳажмини ҳисоблашга қўллаймиз. Бунинг учун $MNQP$ эгри чизиқли трапециянинг юзи бўлмиш $S(x)$ функция кўринишини аниқлаш қолади. Маълумки, бу юзни аниқ интеграл ёрдамида

ҳисоблаш мумкин, бу интегралнинг интеграл ости функцияси $z=f(x, y)$ сирт билан $x=\text{const}$ текисликнинг кесишишидан ҳосил бўлган MV чизиқ тенгламасидан иборат бўлади, шу билан бирга y ўзгарувчи ўзининг P нуқтадаги $y_1(x)$ ва Q нуқтадаги $y_2(x)$ қийматлари орасида ўзгаради:

$$S(x) = \int_{y_1(x)}^{y_2(x)} f(x, y) dy,$$

бу ерда $f(x, y)$ бир ўзгарувчининг функциясидир, чунки $x = \text{const}$.

Ҳосил қилинган формула цилиндрик жисм кўндаланг кесимининг $S(x)$ юзини ифодалайди. Энди жисмнинг ҳажмини топиш мумкин:

$$V = \int_a^b \left(\int_{y_1(x)}^{y_2(x)} f(x, y) dy \right) dx.$$

Аmmo иккинчи томондан цилиндрик жисмнинг ҳажми икки ўлчовли интегралга тенг: $V = \iint_D f(x, y) dx dy$. Шу сабабли

$$\iint_D f(x, y) dx dy = \int_a^b \left(\int_{y_1(x)}^{y_2(x)} f(x, y) dy \right) dx$$

ёки

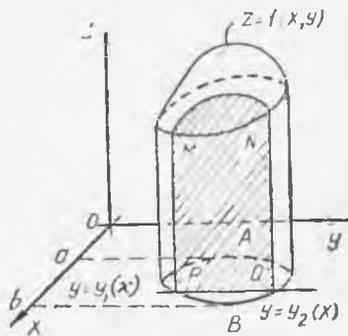
$$\iint_D f(x, y) dx dy = \int_a^b dx \int_{y_1(x)}^{y_2(x)} f(x, y) dy. \quad (3.1)$$

Ана шунинг ўзи икки ўлчовли интегрални ҳисоблаш учун изланаётган формуладир. Унга турган интеграл *икки каррали интеграл* дейилади, шу билан бирга

$$\int_{y_1(x)}^{y_2(x)} f(x, y) dy$$

ички интеграл деб аталади, бунда x ўзгармас ҳисобланади, интеграллаш y бўйича олиб борилади, интеграллаш чегаралари эса умумий ҳолда x нинг функциялари бўлади (ўзгармас бўлишлари ҳам мумкин). Ички интегрални ҳисоблаш натижаси умумий ҳолда x нинг функцияси бўлади. Бу натижа ташқи интеграл учун интеграл ости функцияси бўлади, ташқи интеграл x ўзгарувчи бўйича a дан b гача чегараларда ҳисобланади.

(3.1) формула D соҳада на фақат $f(x, y) > 0$ бўлгандагина,



35- шакл.

балки $f(x, y) < 0$ бўлганда ҳам ёки $f(x, y)$ D соҳада ўз ишорасини ўзгартирганда ҳам тўғрилигича қолади.

1-э с л а т м а. Агар D интеграллаш соҳаси Ox ўқи йўналиши бўйича мунтазам бўлса, яъни уни

$$\begin{cases} c \leq y \leq d, \\ x_1(y) \leq x \leq x_2(y) \end{cases}$$

тенгсизликлар системаси билан бериш мумкин бўлса, y ҳолда икки ўлчовли интегрални ҳисоблаш учун қуйидаги формулага эга бўламиз:

$$\iint_D f(x, y) dx dy = \int_c^d dy \int_{x_1(y)}^{x_2(y)} f(x, y) dx. \quad (3.2)$$

Бунда ички интеграллашда y ўзгарувчи ўзгармас деб ҳисобланади. Бу интеграллашнинг натижаси умумий ҳолда y ўзгарувчининг функцияси бўлади, шундан кейин уни c дан d гача чегарада y бўйича интеграллаш керак.

2-э с л а т м а. Ташқи интегралнинг интегралланиш чегаралари доим ўзгармас бўлади.

3-э с л а т м а. Агар D интеграллаш соҳаси номунтазам бўлса, уни бир неча мунтазам соҳаларга бўлиш, бу соҳаларнинг ҳар бирида икки ўлчовли интегрални ҳисоблаш ва шундан кейин натижаларни жамлаш керак. Мазкур бобнинг 1-§ идаги 3-хоссага кўра D соҳа бўйича олинган интеграл шу йиғиндига тенг бўлади.

4-э с л а т м а. Агар интеграллаш соҳаси D

$$\begin{cases} a \leq x \leq b, \\ c \leq y \leq d \end{cases}$$

тўғри тўртбурчакдан иборат бўлса, y ҳолда (3.1) ва (3.2) формулалар қуйидаги кўринишларни олади:

$$\iint_D f(x, y) dx dy = \int_a^b dx \int_c^d f(x, y) dy, \quad (3.3)$$

$$\iint_D f(x, y) dx dy = \int_c^d dy \int_a^b f(x, y) dx. \quad (3.4)$$

1-м и с о л. Агар ρ зичлик пластинканинг исталган нуқта-сида $\rho = x + y$ формула билан берилган бўлса,

$$\begin{cases} 1 \leq x \leq 2, \\ 1 \leq y \leq 3 \end{cases}$$

тенгсизликлар системаси билан берилган пластинканинг m массасини ҳисобланг.

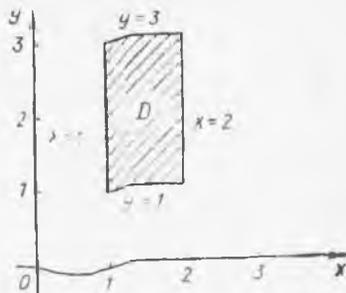
Е ч и ш. Икки ўлчовли интегралнинг механик маъносидан келиб чиқилса, бу масала ρ дан олинган икки ўлчовли интегралга тенг ((1.2) формула):

$$m = \iint_D (x + y) dx dy,$$

бунда D — томонлари

$x = 1$, $x = 2$, $y = 1$, $y = 3$ бўлган тўғри тўртбурчак билан чегараланган соҳа.

D интеграллаш соҳасини тасвирлаймиз, у Ox ўқи йўналиши бўйича ҳам, Oy ўқи йўналиши бўйича ҳам мунтазам. Интегрални ҳисоблаш учун (3.3) формулани қўлаймиз (36-шакл):



36-шакл.

$$m = \iint_D (x + y) dx dy = \int_1^2 dx \int_1^3 (x + y) dy.$$

Олдин ички интегрални ҳисоблаймиз, унда x ўзгармас деб ҳисобланади:

$$\begin{aligned} \int_1^3 (x + y) dy &= \int_1^3 (x + y) d(x + y) = \frac{1}{2} (x + y)^2 \Big|_1^3 = \\ &= \frac{1}{2} (x + 3)^2 - \frac{1}{2} (x + 1)^2 = 2(x + 2). \end{aligned}$$

Демак,

$$m = \int_1^2 2(x + 2) dx = (x + 2)^2 \Big|_1^2 = 4^2 - 3^2 = 7.$$

Биз (3.4) формуладан фойдаланганимизда ҳам шундай натижага эришган бўлардик:

$$m = \int_1^3 dy \int_1^2 (x + y) dx = 7.$$

2-мисол. Қуйидаги сиртлар билан чегараланган жисм ҳажмини топинг:

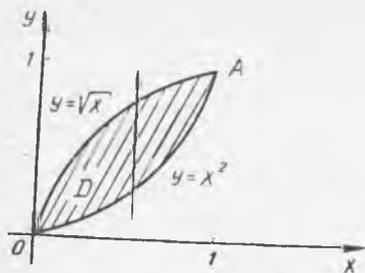
$$z = x^2 + y^2, z = 0, y = x^2, x = y^2.$$

Ечиш. Берилган жисм цилиндрик жисм: у юқоридан $z = x^2 + y^2$ айланма параболоид, қуйидан $z = 0$ координаталар текислиги, ён томонлардан ясовчилари Oz ўқига параллел бўлган $y = x^2$, $x = y^2$ парабolik цилиндрлар билан чегараланган. Унинг ҳажми V ушбу

$$V = \iiint_D f(x, y) dx dy$$

формула бўйича ҳисобланади.

Жисмни юқоридан чегараловчи сиртнинг тенгламаси $z = x^2 + y^2$ интеграл ости функцияси бўлади. D интеграллаш со-



37-шакл

$$\begin{cases} 0 \leq x \leq 1, \\ x^2 \leq y \leq \sqrt{x} \end{cases} \quad \text{ёки} \quad \begin{cases} 0 \leq y \leq 1, \\ y^2 \leq x \leq \sqrt{y}. \end{cases}$$

Шундай қилиб,

$$V = \iint_D (x^2 + y^2) dx dy$$

интегрални ҳисоблаш учун (3.1) ва (3.2) формуладан истилганини қўллаш мумкин. (3.1) формулани қўллаймиз:

$$V = \int_0^1 dx \int_{x^2}^{\sqrt{x}} (x^2 + y^2) dy.$$

Олдин ички интегрални ҳисоблаймиз, унда x ўзгармас деб ҳисобланади:

$$\int_{x^2}^{\sqrt{x}} (x^2 + y^2) dy = \left(x^2 y + \frac{1}{3} y^3 \right) \Big|_{x^2}^{\sqrt{x}} = x^{5/2} + \frac{1}{3} x^{3/2} - x^4 - \frac{1}{3} x^6.$$

$$\text{Демак, } V = \int_0^1 \left(x^{5/2} + \frac{1}{3} x^{3/2} - x^4 - \frac{1}{3} x^6 \right) dx =$$

$$= \left(\frac{2}{7} x^{7/2} + \frac{2}{15} x^{5/2} - \frac{1}{5} x^5 - \frac{1}{21} x^7 \right) \Big|_0^1 = \frac{2}{7} + \frac{2}{15} - \frac{1}{5} - \frac{1}{21} = \frac{6}{35}.$$

Шундай қилиб, берилган жисмнинг ҳажми: $V = \frac{6}{35}$ (куб биртик).

(3.4) формуладан фойдаланимиз ҳам шу натижага эришиш мумкин:

$$V = \int_0^1 dy \int_{y^2}^{\sqrt{y}} (x^2 + y^2) dx = \frac{6}{35}.$$

3-мисол. Ушбу

$$I = \iint_D f(x, y) dx dy$$

ҳақиқатан эса $z=0$ текисликдаги $y=x^2$ ва $x=y^2$ параболалар билан чегараланган шаклдан иборат бўлади. Цилиндрик жисмни юқоридан чегараловчи $z=x^2+y^2$ параболоиднинг қисми худди шу соҳага проекцияланади (37-шакл).

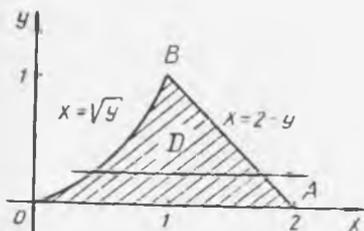
D соҳа мунтазам, уни қуйидаги тенгсизликлар системаси билан бериш мумкин:

икки ўлчовли интегрални икки қаррали интегралга келтиринг, бунда $D - y=0, y=x^2, x+y=2$ чизиқлар билан чегараланган соҳа.

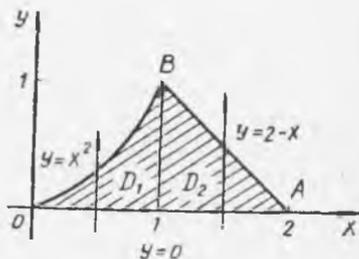
Е чи ш. D интеграллаш соҳасини тасвирлаймиз (38- шакл). Бу Ox ўқи йўналишидаги мунтазам соҳа, уни

$$\begin{cases} 0 \leq y \leq 1, \\ \sqrt{y} \leq x \leq 2-y \end{cases}$$

тенгсизликлар системаси билан бериш мумкин, шу сабабли (3.2) формулага биноан:



38- шакл



39- шакл.

$$I = \int_0^1 dy \int_{\sqrt{y}}^{2-y} f(x, y) dx.$$

Агар интеграллаш тартиби ўзгартирилса, у ҳолда натижа-ни бир интеграл кўринишида ёзиб бўлмайди, чунки D соҳа Oy ўқи йўналиши бўйича номунтазам соҳа (OBA чиқиш чегараси ҳар хил қисмда ҳар хил тенгламага эга). D соҳани иккита D_1 ва D_2 мунтазам соҳаларга бўламиз (39- шакл):

$$D_1: \begin{cases} 0 \leq x \leq 1, \\ 0 \leq y \leq x^2 \end{cases} \quad \text{ва} \quad D_2: \begin{cases} 1 \leq x \leq 2, \\ 0 \leq y \leq 2-x. \end{cases}$$

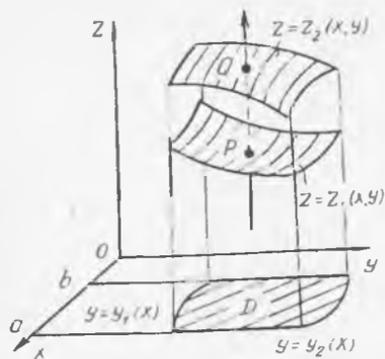
Натижада қуйидагига эга бўламиз:

$$\begin{aligned} I &= \iint_D f(x, y) dx dy = \iint_{D_1} f(x, y) dx dy + \iint_{D_2} f(x, y) dx dy = \\ &= \int_0^1 dx \int_0^{x^2} f(x, y) dy + \int_1^2 dx \int_0^{2-x} f(x, y) dy. \end{aligned}$$

Бу мисол интеграллаш тартибни тўғри танлаш қанчалик му-ҳим эканини кўрсатади.

2. Уч ўлчовли интегрални ҳисоблаш. Уч ўлчовли

$$\iiint_{\omega} f(x, y, z) dx dy dz$$



40-шакл.

казамиз (40-шакл). У ω жисм чегарасини иккита P ва Q нуқтада кесиб ўтади. Уч ўлчовли интегралнинг қиймати

$$\iiint_{\omega} f(x, y, z) dx dy dz = \int_b^a dx \int_{y_1(x)}^{y_2(x)} dy \int_{z_1(x, y)}^{z_2(x, y)} f(x, y, z) dz$$

формула бўйича ҳисобланишини исботлаш мумкин.

Унда турган интеграл *уч каррали интеграл* дейилади. Бу интегрални ҳисоблаш учун олдин икки интегрални, x ва y ни ўзгармас деб олиб, z ўзгарувчи бўйича интеграллаш керак. Ҳисоблаш натижаси x ва y га боғлиқ бўлган функциядир. Бу функция ўрта интеграл учун y бўйича интеграл ости функцияси бўлади, бунда x ўзгармас деб ҳисобланади. Ниҳоят, иккинчи интеграллаш натижаси фақат x га боғлиқ функция бўлади. Уни b дан a гача чегарада интеграллаб, уч ўлчовли интегралнинг қийматини топамиз.

4- м и с о л. Ушбу

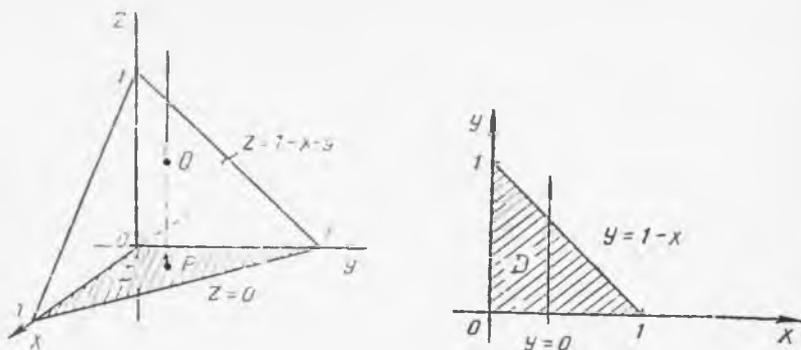
$$I = \iiint_{\omega} (x + y + z) dx dy dz$$

уч ўлчовли интегрални ҳисобланг, бунда ω — координата текисликлари ва $x + y + z = 1$ текислик билан чегараланган жисм.

Ечиш. ω интеграллаш соҳасини ва унинг Oxy текисликдаги D проекциясини ясаймиз (41-шакл). ω соҳада ушбу тенгсизликларга эга бўламиз:

$$\begin{cases} 0 \leq x \leq 1, \\ 0 \leq y \leq 1 - x, \\ 0 \leq z \leq 1 - x - y. \end{cases}$$

Шундай қилиб, уч ўлчовли интеграл уч каррали интегралга



41-шакл.

$$I = \int_0^1 dx \int_0^{1-x} dy \int_0^{1-x-y} (x+y+z) dz$$

формула орқали келтирилади. Ички интегрални ҳисоблаймиз, унда z интеграллаш ўзгарувчиси, x ва y ўзгармас деб ҳисобланади:

$$\begin{aligned} \int_0^{1-x-y} (x+y+z) dz &= \frac{1}{2} (x+y+z)^2 \Big|_0^{1-x-y} = \\ &= \frac{1}{2} (x+y+1-x-y)^2 - \frac{1}{2} (x+y)^2 = \frac{1}{2} (1-(x+y)^2). \end{aligned}$$

Энди ўрта интегрални ҳисоблаймиз, бунда y интеграллаш ўзгарувчиси, x эса ўзгармас деб ҳисобланади:

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} \int_0^{1-x} (1-(x+y)^2) dy &= \frac{1}{2} \left(y - \frac{1}{3} (x+y)^3 \right) \Big|_0^{1-x} = \\ &= \frac{1}{2} \left(1-x - \frac{1}{3} (x+1-x)^3 \right) - \frac{1}{2} \left(-\frac{1}{3} x^3 \right) = \\ &= \frac{1}{2} \left(1-x - \frac{1}{3} + \frac{1}{3} x^3 \right) = \frac{1}{2} \left(\frac{1}{3} x^3 - x + \frac{2}{3} \right). \end{aligned}$$

Ниҳоят, ташқи интегрални ҳисоблаймиз:

$$\begin{aligned} I &= \int_0^1 \frac{1}{2} \left(\frac{1}{3} x^3 - x + \frac{2}{3} \right) dx = \frac{1}{2} \left(\frac{1}{12} x^4 - \frac{1}{2} x^2 + \right. \\ &\quad \left. + \frac{2}{3} x \right) \Big|_0^1 = \frac{1}{2} \left(\frac{1}{12} - \frac{1}{2} + \frac{2}{3} \right) = \frac{1}{8}. \end{aligned}$$

Ўз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Қандай соҳа мунтазам соҳа дейилади?
2. Икки ўлчовли интегрални мунтазам соҳа бўйича икки каррали интеграл ёрдамида ҳисоблаш формуласини чиқаринг.
3. Номунтазам соҳа бўлганда икки ўлчовли интеграл қандай ҳисобланади?
4. Уч ўлчовли интеграл уч каррали интеграл ёрдамида қандай ҳисобланади?
5. 3485—3497, 3506—3512, 3517—3524- масалаларни ечинг.

4-§. Икки ўлчовли интегралда ўзгарувчиларни алмаштириш

Биз аниқ интегралларни ҳисоблашда ўзгарувчиларни алмаштириш усули муҳим эканини биламиз. Шу усул ёрдамида интеграл остидаги ифодани бошқа осон интегралланадиган ифода билан алмаштириш мумкин. Икки ўлчовли интеграллар учун шундай усулни қараймиз.

$z = f(x, y)$ функция бирор ёпиқ чегараланган D соҳада узлуксиз бўлсин. Бундай функция учун икки ўлчовли

$$\iint_D f(x, y) dx dy \quad (4.1)$$

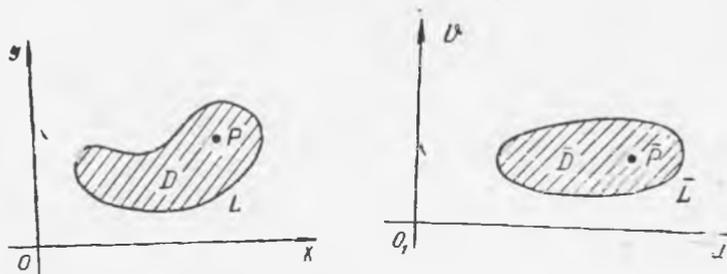
интеграл мавжуд.

Интегралда

$$x = x(u, v), \quad y = y(u, v) \quad (4.2)$$

формулалар ёрдамида янги u, v ўзгарувчиларга ўтамиз, (4.2) формулалардан u, v ўзгарувчиларни ягона усул билан топиш мумкин бўлсин:

$$u = u(x, y), \quad v = v(x, y). \quad (4.3)$$



42-шакл.

(4.3) формулалар ёрдамида D соҳанинг ҳар бир $P(x, y)$ нуқтасига (Oxy координаталар текислигининг) янги O_1uv тўғри бурчакли координаталар системасидан бирор $\bar{P}(u, v)$ нуқта мос келтирилади. Ҳамма $\bar{P}(u, v)$ нуқталарнинг тўплами \bar{D} ёпиқ чегараланган соҳани ҳосил қилади (42-шакл). (4.2) формулалар координаталарни алмаштириш формулалари, (4.3) формулалар эса тескари алмаштириш формулалари дейилади.

Агар (4.2) функциялар D соҳада узлуксиз биринчи тартибли хусусий ҳосилаларга эга бўлса ва агар шу соҳада детерминант

$$I = \begin{vmatrix} \frac{\partial x}{\partial u} & \frac{\partial x}{\partial v} \\ \frac{\partial y}{\partial u} & \frac{\partial y}{\partial v} \end{vmatrix} \neq 0 \quad (4.4)$$

бўлса, у ҳолда (4.1) интеграл учун ўзгарувчиларни алмаштириш формуласи ўринли:

$$\iint_D f(x, y) dx dy = \iint_{\bar{D}} f(x(u, v), y(u, v)) |I| dudv. \quad (4.5)$$

I детерминант $x=x(u, v)$ ва $y=y(u, v)$ функцияларнинг u ва v ўзгарувчилар бўйича функционал детерминанти дейилади. У шунингдек немис математиғи Якоби номи билан якобиан деб ҳам аталади.

1-мисол. Ушбу

$$\iint_D (2x-y) dx dy$$

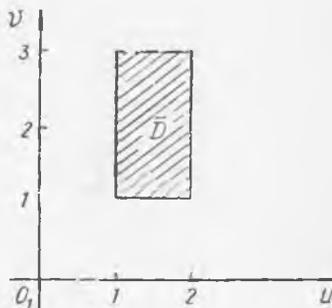
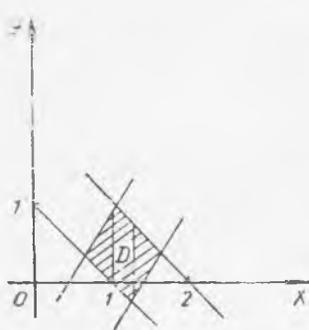
интегрални ҳисобланг, бунда D ушбу

$$x+y=1, \quad x+y=2, \quad 2x-y=1, \quad 2x-y=3$$

тўғри чизиклар билан чегараланган соҳа.

Ечиш. Интеграллаш соҳасини қараймиз, у Ox ўқ йўналиши бўйича ҳам, Oy ўқ йўналиши бўйича ҳам номунтазам соҳа. Шу сабабли интегрални ҳисоблаш узундан узоқ бўлади, чунки D соҳани мунтазам қисмларга бўлиш (улар учта бўлади), сўнгра эса шунга мос учта интегрални ҳисоблаш керак бўлади. Агар соддагина

$$\begin{cases} x+y=u, \\ 2x-y=v \end{cases} \quad (4.6)$$



43-шакл.

алмаштиришлар бажарилса, интегрални ҳисоблаш анча осонлашади. Бундай алмаштириш асосида $x+y=1$ ва $x+y=2$ тўғри чизиқлар координаталарнинг янги O,uv системасида $u=1$ ва $u=2$ тўғри чизиқларга ўтади, $2x-y=1$ ва $2x-y=3$ тўғри чизиқлар эса $v=1$ ва $v=3$ тўғри чизиқларга ўтади. D параллелограмм \bar{D} тўғри тўртбурчак билан алмашади, бу эса содда интеграллаш соҳаси бўлади (43-шакл).

Энди I якобианни ҳисоблаш қолади. Бунинг учун x ва y ўзгарувчиларни (4.5) формула бўйича ифодалаймиз:

$$x = \frac{1}{3}(u+v),$$

$$y = \frac{1}{3}(2u-v).$$

u ва v ўзгарувчилар бўйича хусусий ҳосилаларни топамиз:

$$\frac{\partial x}{\partial u} = \frac{1}{3}, \quad \frac{\partial x}{\partial v} = \frac{1}{3},$$

$$\frac{\partial y}{\partial u} = \frac{2}{3}, \quad \frac{\partial y}{\partial v} = -\frac{1}{3},$$

уларнинг қийматларини эса (4.4) формулага қўямиз:

$$I = \begin{vmatrix} \frac{1}{3} & \frac{1}{3} \\ \frac{2}{3} & -\frac{1}{3} \end{vmatrix} = -\frac{1}{9} - \frac{2}{9} = -\frac{1}{3}.$$

(4.5) формула бўйича узчл-кесил қуйидагига эга бўламиз:

$$\begin{aligned} \iint_D (2x-y) dx dy &= \iint_{\bar{D}} v \cdot \frac{1}{3} du dv = \frac{1}{3} \int_1^2 du \int_1^3 v dv = \\ &= \frac{1}{3} \int_1^2 \frac{1}{2} v^2 \Big|_1^3 du = \frac{1}{6} \int_1^2 (9-1) du = \frac{8}{6} u \Big|_1^2 = \frac{4}{3}. \end{aligned}$$

Қутб координаталари x ва y декарт координаталари

$$x = r \cos \varphi,$$

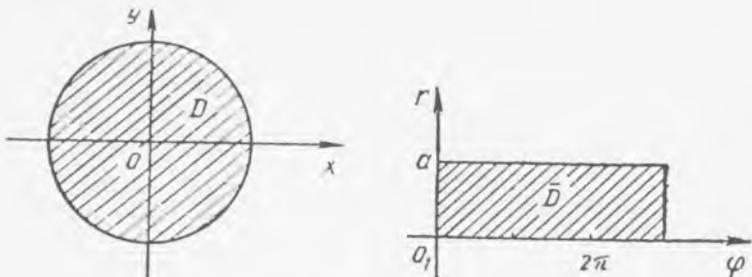
$$y = r \sin \varphi$$

формулалар ёрдамида қутб координаталари r ва φ билан алмашинадиган хусусий ҳолни қараймиз, бу амалий татбиқлар учун муҳимдир.

r ва φ ўзгарувчилар бўйича хусусий ҳосилаларни топамиз:

$$\frac{\partial x}{\partial r} = \cos \varphi, \quad \frac{\partial x}{\partial \varphi} = -r \sin \varphi,$$

$$\frac{\partial y}{\partial r} = \sin \varphi, \quad \frac{\partial y}{\partial \varphi} = r \cos \varphi,$$



44-шакл.

бундан

$$I = \begin{vmatrix} \cos \varphi & -r \sin \varphi \\ \sin \varphi & r \cos \varphi \end{vmatrix} = r \cos^2 \varphi + r \sin^2 \varphi = r.$$

(4.5) формула қуйидаги кўринишни олади:

$$\iint_D f(x, y) dx dy = \iint_{\bar{D}} f(r \cos \varphi, r \sin \varphi) r dr d\varphi. \quad (4.7)$$

$r dr d\varphi$ ифода қутб координаталаридаги юз элементи дейилади. (4.7) формула кўпинча D соҳа маркази координаталар бошида бўлган

$$x^2 + y^2 \leq a^2$$

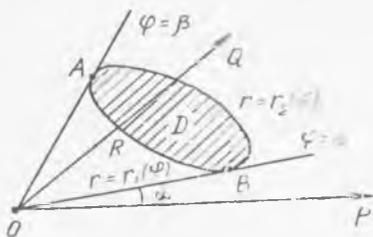
донрадан иборат бўлганда қўлланилади (44-шаклда чапда). Бу ҳолда \bar{D} соҳа қуйидаги

$$\begin{aligned} 0 &\leq r \leq a, \\ 0 &\leq \varphi \leq 2\pi \end{aligned}$$

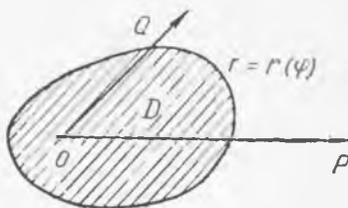
тенгсизликлар билан аниқланади. (4.7) икки ўлчовли интегрални ҳисоблаш r ва φ ўзгарувчилар бўйича икки ўлчовли интегрални ҳисоблашга келтирилади (44-шаклда ўнгда).

Қутб координаталар системасида қутбнинг жойлашишига боғлиқ ҳолда интеграллаш чегараларини жойлаштириш қондасини кўрсатамиз.

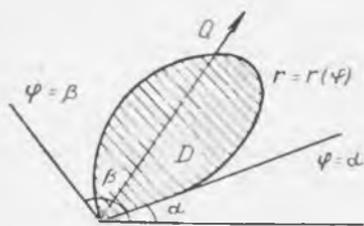
а) O қутб $\varphi = \alpha$ ва $\varphi = \beta$ нурлар орасида жойлашган D соҳада ётмасин, бунда $\varphi = \text{const}$ координата чизиқларини чегарани иккита нуқтада кесиб ўтсин (45-шакл).



45-шакл.



46-шакл.



47-шакл.

ARB ва AQB эгри чизиқларнинг қутб тенгламалари мос равишда $r=r_1(\varphi)$ ва $r=r_2(\varphi)$ бўлсин. Берилган интеграллаш соҳаси учун икки ўлчовли интегрални ҳисоблаш формуласи қуйидаги кўринишни олади:

$$\iint_D f(r \cos \varphi, r \sin \varphi) r dr d\varphi = \int_{\alpha}^{\beta} d\varphi \int_{r_1(\varphi)}^{r_2(\varphi)} f(r \cos \varphi, r \sin \varphi) r dr. \quad (4.8)$$

б) O қутб D интеграллаш соҳаси ичда ётсин ва $\varphi = \text{const}$ координата чизиқлари чегарани битта нуқтада кесиб ўтсин. Чегаранинг қутб тенгласи $r=r(\varphi)$ бўлсин (46-шакл). Берилган интеграллаш соҳаси учун икки ўлчовли интегрални ҳисоблаш формуласи қуйидаги кўринишни олади:

$$\iint_D f(r \cos \varphi, r \sin \varphi) r dr d\varphi = \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^{r(\varphi)} f(r \cos \varphi, r \sin \varphi) r dr. \quad (4.9)$$

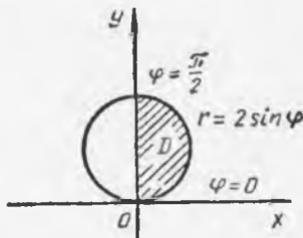
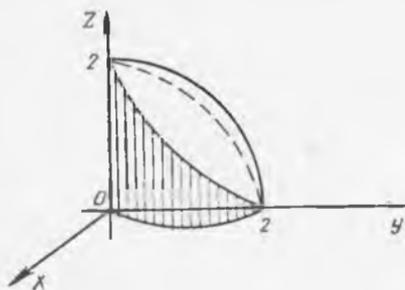
в) O қутб D интеграллаш соҳасининг чегарасига тегишли бўлсин, бунда D соҳа $\varphi = \alpha$ ва $\varphi = \beta$ нурлар орасида ётсин (47-шакл). Чегаранинг қутб тенгласи $r=r(\varphi)$ бўлсин. Берилган интеграллаш соҳаси учун икки ўлчовли интегрални ҳисоблаш формуласи қуйидаги кўринишни олади:

$$\iint_D f(r \cos \varphi, r \sin \varphi) r dr d\varphi = \int_{\alpha}^{\beta} d\varphi \int_0^{r(\varphi)} f(r \cos \varphi, r \sin \varphi) r dr. \quad (4.10)$$

Чиқарилган (4.8), (4.9), (4.10) формулаларда ички интеграллаш ўзгарувчиси r , ташқи интегрални ҳисоблаш ўзгарувчиси эса φ .

2-мисол. Устки ярим сфера $z = \sqrt{4 - x^2 - y^2}$, $z = 0$ текислик ва $x^2 + y^2 - 2y = 0$ доиравий цилиндр билан чегараланган жисм ҳажмини ҳисобланг.

Ечиш. Ҳажмини ҳисоблаш керак бўлган жисмни ва бу жисм проекцияланадиган интеграллаш соҳасини тасвирлаймиз (48-шакл).



48-шакл.

Изланаётган ҳажм: $V = 2 \iint_D \sqrt{4-x^2-y^2} dx dy$. Бу интегрални, x ни $r \cos \varphi$ билан, y ни $r \sin \varphi$ билан, $dx dy$ ни $r dr d\varphi$ билан алмаштириб, (4.7) формула бўйича қутб координаталарида ёзамиз:

$$V = 2 \iint_D \sqrt{4-r^2} r dr d\varphi.$$

Интеграллаш соҳаси чегарасининг $x^2 + y^2 - 2y = 0$ тенгламаси қутб координаталар системасида $r = 2 \sin \varphi$ кўриниши олади. Қутб $\varphi = 0$ ва $\varphi = \frac{\pi}{2}$ нуқталари орасида жойлашган интеграллаш соҳасининг чегарасида жойлашганини пайқаган ҳолда интегралга (4.10) формулани қўллаб ҳисоблаймиз:

$$\begin{aligned} V &= 2 \int_0^{\pi/2} d\varphi \int_0^{2 \sin \varphi} \sqrt{4-r^2} r dr = -2 \cdot \frac{1}{2} \int_0^{\pi/2} d\varphi \int_0^{2 \sin \varphi} (4-r^2)^{\frac{1}{2}} d(4-r^2) \\ &= - \int_0^{\pi/2} \frac{2}{3} (4-r^2)^{\frac{3}{2}} \Big|_0^{2 \sin \varphi} d\varphi = - \frac{2}{3} \int_0^{\pi/2} [(4-4 \sin^2 \varphi)^{\frac{3}{2}} - 4^{\frac{3}{2}}] d\varphi = \\ &= - \frac{2}{3} \int_0^{\pi/2} 4^{\frac{3}{2}} [(1-\sin^2 \varphi)^{\frac{3}{2}} - 1] d\varphi = - \frac{2}{3} \cdot 8 \int_0^{\pi/2} (\cos^3 \varphi - 1) d\varphi = \\ &= - \frac{16}{3} \left[\int_0^{\pi/2} \cos^2 \varphi \cos \varphi d\varphi - \int_0^{\pi/2} d\varphi \right] = - \frac{16}{3} \left[\int_0^{\pi/2} (1-\sin^2 \varphi) d(\sin \varphi) - \varphi \Big|_0^{\pi/2} \right] \\ &= - \frac{16}{3} \left[\sin \varphi - \frac{1}{3} \sin^3 \varphi - \varphi \right] \Big|_0^{\pi/2} = - \frac{16}{3} \left(1 - \frac{1}{3} - \frac{\pi}{2} \right) = \\ &= \frac{16}{3} \left(\frac{2}{3} - \frac{\pi}{2} \right) = \frac{16}{3} \left(\frac{\pi}{2} - \frac{2}{3} \right). \end{aligned}$$

Шундай қилиб, изланаётган ҳажм: $V = \frac{16}{3} \left(\frac{\pi}{2} - \frac{2}{3} \right)$ (куб. бирлик).

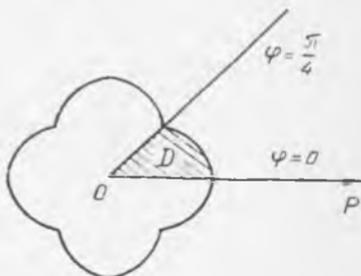
3-мисол. Ушбу

$$(x^2 + y^2)^3 = x^4 + y^4$$

чиқиқ билан чегараланган шакл юзини топинг.

Ечиш. Чизиқ тенгламасида x ни $r \cos \varphi$ билан, y ни $r \sin \varphi$ билан алмаштириб, қутб координаталарида ёзамиз:

$$r = \frac{1}{2} \sqrt{3 + \cos 4\varphi}.$$



49-шакл.

Шу чизик билан чегараланган сохани тасвирлаймиз (49-шакл). Бу соҳанинг симметриклиги ҳамда (1.1) формулага биноан изланаётган юз бундай ифодаланади:

$$S = 8 \iint_D dx dy.$$

Қутб координаталарида $dx dy = r dr d\varphi$, шу сабабли:

$$\begin{aligned} S &= 8 \iint_D r dr d\varphi = 8 \int_0^{\pi/4} d\varphi \int_0^{\frac{1}{2}\sqrt{3+\cos 4\varphi}} r dr = \\ &= 8 \int_0^{\pi/4} \frac{r^2}{2} \Big|_0^{\frac{1}{2}\sqrt{3+\cos 4\varphi}} d\varphi = 4 \int_0^{\pi/4} \frac{1}{4} (3 + \cos 4\varphi) d\varphi = \\ &= \int_0^{\pi/4} (3 + \cos 4\varphi) d\varphi = \left(3\varphi + \frac{1}{4} \sin 4\varphi \right) \Big|_0^{\pi/4} = \frac{3}{4} \pi. \end{aligned}$$

Шундай қилиб, изланаётган юз $S = \frac{3\pi}{4}$ (қв. бирлик).

5-§. Уч ўлчовли интегралда ўзгарувчиларни алмаштириш

Уч ўлчовли интегралда ўзгарувчиларни алмаштириш ҳам икки ўлчовли интегралдагидек амалга оширилади. $f(x, y, z)$ функция фазонинг бирор чегараланган ёпиқ ω соҳасида узлуксиз бўлсин. Бундай функция учун уч ўлчовли

$$\iiint_{\omega} f(x, y, z) dx dy dz \quad (5.1)$$

интеграл мавжуд. Ушбу

$$x = x(u, v, w), \quad y = y(u, v, w), \quad z = z(u, v, w) \quad (5.2)$$

формулалар ёрдамида интегралда янги u, v, w ўзгарувчиларга ўтамиз. (5.2) формулалардан u, v, w ларни ягона усул билан аниқлаш мумкин бўлсин:

$$u = u(x, y, z), \quad v = v(x, y, z), \quad w = w(x, y, z). \quad (5.3)$$

(5.3) формулалар ёрдамида ω соҳанинг ҳар бир $P(x, y, z)$ нуқтасига координаталарнинг $O_1 u v w$ системасидан бирор $\bar{P}(u, v, w)$ нуқта мос қўйилади. Ҳамма $\bar{P}(u, v, w)$ нуқталарнинг тўплами фазонинг чегараланган ёпиқ ω соҳасини ташкил қилади. (5.2) формулалар *координаталарни алмаштириш формулалари*, (5.3) формулалар эса тескари *алмаштириш формулалари* дейилади. Шу фаразларда исботлаш мумкинки, агар (5.2) функциялар ω соҳада биринчи тартибли узлуксиз хусусий ҳосилаларга эга бўлса ва бу соҳада детерминант

$$I = \begin{vmatrix} \frac{\partial x}{\partial u} & \frac{\partial x}{\partial v} & \frac{\partial x}{\partial w} \\ \frac{\partial y}{\partial u} & \frac{\partial y}{\partial v} & \frac{\partial y}{\partial w} \\ \frac{\partial z}{\partial u} & \frac{\partial z}{\partial v} & \frac{\partial z}{\partial w} \end{vmatrix} \neq 0. \quad (5.4)$$

бўлса, у ҳолда (5.1) интеграл учун ўзгарувчиларни алмаштириш формуласи ўринли:

$$\begin{aligned} & \iiint_{\omega} f(x, y, z) dx dy dz = \\ & = \iiint_{\bar{\omega}} f(x(u, v, w), y(u, v, w), z(u, v, w)) \cdot |I| dudvdw. \end{aligned} \quad (5.5)$$

I детерминант $x=x(u, v, w)$, $y=y(u, v, w)$, $z=z(u, v, w)$ функцияларнинг u, v, w ўзгарувчилар бўйича функционал детерминанти ёки якобиан деб аталади.

1. Цилиндрик координаталар. $Oxyz$ координаталар системасида M нуқтани қараймиз. P нуқта M нинг Oxy текисликдаги проекцияси бўлсин. M нуқтанинг фазодаги ҳолатини P нуқтанинг қутб координаталарини Oxy текисликда бериш ва M нуқтанинг z аппликатасини бериш билан аниқлаш мумкин. Бу r, φ ва z сонлар (учта сон) M нуқтанинг цилиндрик координаталари дейилади. 50-шаклдан нуқтанинг цилиндрик координаталари унинг декарт координаталари билан қуйидаги муносабатлар билан боғлангани кўринади:

$$\begin{cases} x = r \cos \varphi, \\ y = r \sin \varphi, \\ z = z, \end{cases} \quad (5.6)$$

бунда $r \geq 0$, $0 \leq \varphi \leq 2\pi$, $-\infty < z < \infty$. r, φ, z бўйича хусусий ҳосилаларни топамиз:

$$\frac{\partial x}{\partial r} = \cos \varphi, \quad \frac{\partial x}{\partial \varphi} = -r \sin \varphi, \quad \frac{\partial x}{\partial z} = 0,$$

$$\frac{\partial y}{\partial r} = \sin \varphi, \quad \frac{\partial y}{\partial \varphi} = r \cos \varphi, \quad \frac{\partial y}{\partial z} = 0,$$

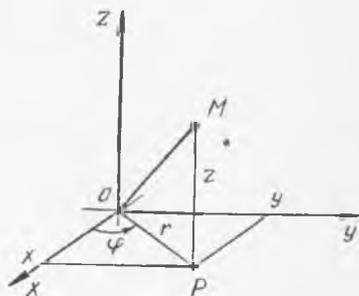
$$\frac{\partial z}{\partial r} = 0, \quad \frac{\partial z}{\partial \varphi} = 0, \quad \frac{\partial z}{\partial z} = 1,$$

бундан:

$$\begin{vmatrix} \cos \varphi & -r \sin \varphi & 0 \\ \sin \varphi & r \cos \varphi & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{vmatrix} = r.$$

(5.5) формула қуйидаги кўринишни олади:

$$\begin{aligned} & \iiint_{\omega} f(x, y, z) dx dy dz = \quad (5.7) \\ & = \iiint_{\bar{\omega}} f(r \cos \varphi, r \sin \varphi, z) r dr d\varphi dz. \end{aligned}$$



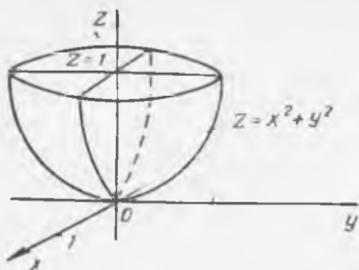
50- шакл

$$\iiint_{\omega} (x^2 + y^2) dx dy dz$$

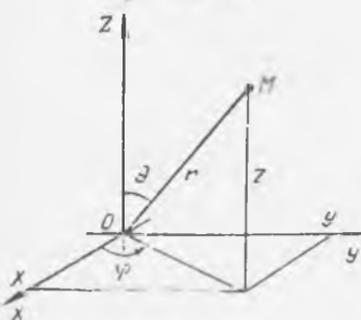
интегрални ҳисобланг, бунда ω соҳа $z = x^2 + y^2$ параболоид ва $z = 1$ текислик билан чегараланган.

Ечиш. ω интеграллаш соҳаси ва унинг Oxy текисликдаги D проекциясини ясаймиз (51-шакл).

Интегралда цилиндрик координаталарга ўтамыз: интеграл эстидаги $f(x, y, z) = x^2 + y^2$ функция $f(r \cos \varphi, r \sin \varphi, z) = r^2$ кўринишга олади, ω соҳа чегарасининг $z = x^2 + y^2$ ва $z = 1$ тенгламалари бундай ёзилади: $z = r^2$ ва $z = 1$, D соҳа чегарасининг $x^2 + y^2 = 1$ тенгламаси $r = 1$ бўлади. Шундай қилиб, уч ўлчовли интегрални цилиндрик координаталарда ёзиш ва (5.7) бўйича ҳисоблаш мумкин:



51-шакл.



52-шакл.

$$\begin{aligned} \iiint_{\omega} (x^2 + y^2) dx dy dz &= \\ &= \iiint_{\omega} r^2 \cdot r dr d\varphi dz = \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^1 dr \int_{r^2}^1 r^3 dz = \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^1 (r^3 \cdot z) \Big|_{r^2}^1 dr = \\ &= \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^1 r^3 (1 - r^2) dr = \int_0^{2\pi} \left(\frac{r^4}{4} - \frac{r^6}{6} \right) \Big|_0^1 d\varphi = \\ &= \int_0^{2\pi} \left(\frac{1}{4} - \frac{1}{6} \right) d\varphi = \frac{1}{12} \int_0^{2\pi} d\varphi = \frac{2\pi}{12} = \frac{\pi}{6}. \end{aligned}$$

2. Сферик координаталар. $Oxyz$ координаталар системасида M нуқтани қараймиз. M нуқтанинг фазодаги ҳолати унинг координаталар бошигача бўлган масофаси (M нуқта радиус-вектори узунлиги), радиус-вектор билан Oz ўқ орасидаги θ бурчак ҳамда нуқта радиус-векторининг Oxy ўққа проекцияси билан Ox орасидаги φ бурчак орқали аниқланади. Бу учта r, φ, θ сон M нуқтанинг сферик координаталари дейилади. 52-шаклдан M нуқтанинг сферик координаталари унинг x, y, z декарт координаталари билан қуйидаги муносабатлар орқали боғланганлиги кўриниб турибди:

$$x = r \sin \theta \cos \varphi,$$

$$y = r \sin \theta \sin \varphi,$$

$$z = r \cos \theta,$$

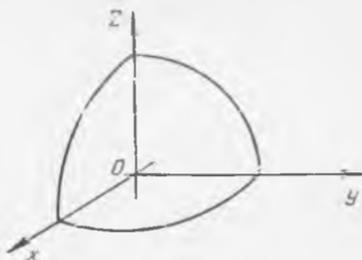
бунда $r \geq 0$, $0 \leq \varphi < 2\pi$, $0 \leq \theta \leq \pi$.

Алмаштириш якобинани

$$l = r^2 \sin \theta$$

эканини ҳисоблаш мумкин, шу сабабли (5.5) формула қуйидаги кўринишни олади:

$$\begin{aligned} & \iiint_{\omega} f(x, y, z) dx dy dz = \\ & = \int_0^{\omega} \int_0^{2\pi} \int_0^{\pi} f(r \sin \theta \cos \varphi, r \sin \theta \sin \varphi, r \cos \theta) r^2 \sin \theta dr d\varphi d\theta. \end{aligned} \quad (6.8)$$



53- шакл.

2- мисол. Радиуси R га тенг шар ҳажминини ҳисобланг.

Еч и ш. (2.1) формулага биноан ва изланаётган ҳажми V га тенг жисмнинг симметриклиги туфайли ҳажм қуйидаги формула бўйича ҳисобланади:

$$V = 8\bar{V} = 8 \iiint_{\omega} dx dy dz = 8 \int_0^{\omega} \int_0^{2\pi} \int_0^{\pi} r^2 \sin \theta dr d\varphi d\theta,$$

бунда \bar{V} — шар ҳажмининг саккиздан бир қисми (53- шакл):

$$0 \leq r \leq R,$$

$$0 \leq \varphi \leq \frac{\pi}{2}.$$

$$0 \leq \theta \leq \frac{\pi}{2}.$$

Демак,

$$\begin{aligned} V &= 8 \int_0^{\frac{\pi}{2}} d\varphi \int_0^{\frac{\pi}{2}} d\theta \int_0^R r^2 \sin \theta dr = \\ &= 8 \int_0^{\frac{\pi}{2}} d\varphi \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin \theta \cdot \frac{r^3}{3} \Big|_0^R d\theta = \frac{8}{3} \int_0^{\frac{\pi}{2}} d\varphi \int_0^{\frac{\pi}{2}} R^3 \sin \theta d\theta = \\ &= -\frac{8}{3} R^3 \int_0^{\frac{\pi}{2}} \cos \theta \Big|_0^{\frac{\pi}{2}} d\varphi = -\frac{8}{3} R^3 \int_0^{\frac{\pi}{2}} \left(\cos \frac{\pi}{2} - \cos 0 \right) d\varphi = \\ &= \frac{8}{3} R^3 \int_0^{\frac{\pi}{2}} d\varphi = \frac{8}{3} R^3 \cdot \varphi \Big|_0^{\frac{\pi}{2}} = \frac{4}{3} \pi R^3. \end{aligned}$$

Шундай қилиб, радиуси R га тенг шар ҳажми

$$V = \frac{4}{3} \pi R^3 \text{ (куб бирлик)}$$

дан иборат.

Ўз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Икки ўлчовли интегралда ўзгарувчи қандай алмаштирилади? Алмаштириш якобиани нима?

2. Икки ўлчовли интеграл қутб координаталарида қандай ифодаланади? Декарт координаталарини қутб координаталарига алмаштириш якобиани нимага тенг?

3. Қутб координаталарида икки ўлчовли интеграл икки қаррали интеграл ёрдамида қандай ҳисобланади?

4. Ҳч ўлчовли интегралда ўзгарувчилар қандай алмаштирилади? Алмаштириш якобиани нима?

5. Ҳч ўлчовли интеграл цилиндрик координаталарга қандай алмаштирилади? Декарт координаталарини цилиндрик координаталарга алмаштириш якобиани нимага тенг?

6. Ҳч ўлчовли интеграл сферик координаталарга қандай алмаштирилади? Декарт координаталарни сферик координаталарга қандай алмаштирилади? Декарт координаталарини сферик координаталарга алмаштириш якобиани нимага тенг?

7. 3525—3540, 3547—3558- масалаларни ечинг.

ЭГРИ ЧИЗИҚЛИ ИНТЕГРАЛЛАР ВА СИРТ ИНТЕГРАЛЛАРИ

1-§. Эгри чизиқли интегралларга олиб келадиган масалалар

Интеграллаш соҳаси бирор эгри чизиқ кесмаси бўлган ҳол учун аниқ интеграл тушунчасини умумлаштирамиз. Бу турдаги интеграллар эгри чизиқли интеграллар дейилади. Улар математиканинг турли бўлимларида қўлланилади. Эгри чизиқли интегралларнинг икки тури фарқ қилинади: биринчи турдаги ва иккинчи турдаги эгри чизиқли интеграллар. Бу тушунчаларга келтирувчи масалаларни қараб чиқамиз.

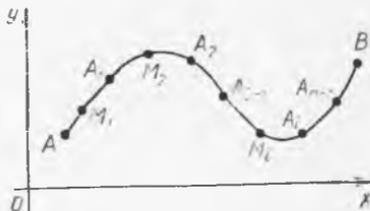
1. Эгри чизиқнинг массасини ҳисоблаш ҳақидаги масала. Фараз қилайлик, бирор AB ясси эгри чизиқда масса узлуксиз тақсимланган бўлсин. Агар эгри чизиқнинг ҳар бир M нуқтасидаги ρ зичлиги маълум бўлса, яъни $\rho = \rho(M)$ бўлса (бунда $\rho = \rho(M)$ — M нуқтанинг берилган узлуксиз функцияси), AB эгри чизиқнинг m массасини топамиз. Бунинг учун AB эгри чизиқни $A_1, A_2, \dots, A_{i-1}, A_i, \dots, A_{n-1}$ нуқталар билан n та ёйга (қисмга) ажратамиз (54-шакл). AB эгри чизиқни бўлиш натижасида ҳосил бўлган ёй узунлигининг энг каттасини d билан белгилаймиз ва бўлиниш диаметри деб атаймиз. Агар диаметр $d \rightarrow 0$ бўлса, у ҳолда ёйларга бўлиш сони $n \rightarrow \infty$ бўлади. $A_{i-1}A_i$ ёйларнинг ҳар бирида ихтиёрий равишда биттадан $M_i(x_i, y_i)$ нуқта танлаб оламиз ва унда эгри чизиқнинг зичлигини ҳисоблаймиз:

$$\rho_i = \rho(M_i) = \rho(\bar{x}_i, \bar{y}_i).$$

Агар эгри чизиқнинг ҳар бир қисмидаги ҳамма нуқталарда зичлиги ўзгармас ва унинг M_i нуқтадаги қийматига тенг бўлади деб фараз қилинса, у ҳолда ҳар бир ёйнинг m_i массаси тақрибан қуйидагига тенг бўлади:

$$m_i \approx \rho(M_i) \Delta l_i = \rho(\bar{x}_i, \bar{y}_i) \Delta l_i,$$

бунда Δl_i катталиқ $A_{i-1}A_i$ ёйнинг узунлиги. Ҳамма ёйларнинг массаларини қўшиб, AB эгри чизиқ m массасининг тақрибий қийматини ҳосил қиламиз:



54-шакл.

$$m \approx \sum_{i=1}^n \rho(M_i) \Delta l_i = \sum_{i=1}^n \rho(\bar{x}_i, \bar{y}_i) \Delta l_i. \quad (1.1)$$

Эгри чизик қанчалик кичикроқ бўлақларга ажратилса, бу тенглик шунчалик аниқ бўлади. Моддий эгри чизикнинг массаси бўлиниш диаметри d нолга интилганда (1.1) тенглик ўнг қисмининг лимитига тенг бўлади, яъни

$$m = \lim_{d \rightarrow 0} \sum_{i=1}^n \rho(M_i) \Delta l_i = \lim_{d \rightarrow 0} \sum_{i=1}^n \rho(x_i, y_i) \Delta l_i, \quad (1.2)$$

бунда

$$d = \max \Delta l_i.$$

Шундай қилиб, эгри чизикнинг массасини ҳисоблаш масаласи (1.2) лимитни ҳисоблаш масаласига олиб келиниди.

2. Кучнинг эгри чизик бўйлаб бажарган иши ҳақидаги масала. Фараз қилайлик, M моддий нуқта AB ясси эгри чизик бўйлаб ҳаракатланганда координата ўқларида ўзининг P ва Q проекциялари билан берилган $\vec{F} = \vec{F}(x, y)$ куч таъсирида, яъни

$$\vec{F} = \vec{F}(x, y) = P(x, y) \vec{i} + Q(x, y) \vec{j} \quad (1.3)$$

куч таъсирида A ҳолатдан B ҳолатга ўтган бўлсин. \vec{F} кучнинг \vec{AB} кўчиришда бажарган W ишини топамиз. AB эгри чизикни $A, A_1, A_2, \dots, A_{i-1}, A_i, \dots, A_{n-1}, B$ нуқталар билан яна n та қисмга (ёйга) бўламиз. Энг катта ёйнинг узунлигини d билан белгилаймиз ва уни бўлиниш диаметри деб атаймиз. Ҳар қайси қисмда (ёйда) ихтиёрий $M_i(\bar{x}_i, \bar{y}_i)$ нуқтани танлаймиз ва унда $\vec{F}_i = \{P_i, Q_i\}$ кучнинг қийматини топамиз, бунда

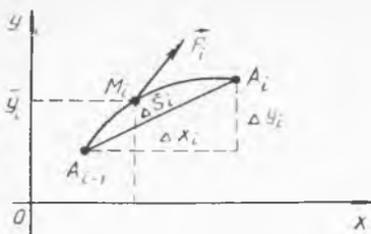
$$\vec{F}_i = \vec{F}_i(\bar{x}_i, \bar{y}_i), P_i = P(\bar{x}_i, \bar{y}_i), Q_i = Q(\bar{x}_i, \bar{y}_i).$$

Куч ёйнинг нуқталарида ўзгармас сақланади ва унинг таъсирида нуқта ёй бўйича эмас, балки бу ёйнинг ватари $\Delta \vec{S}_i = \vec{A}_{i-1} \vec{A}_i = \{\Delta x_i, \Delta y_i\}$ бўйлаб кўчади деб фараз қиламиз. Ҳар бир ёйдаги ишнинг тақрибий қиймати куч вектори \vec{F}_i ва кўчиш вектори $\Delta \vec{S}_i$ нинг скаляр кўпайтмасига тенг (55-шакл):

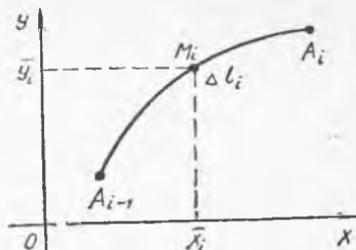
$$W_i = \vec{F}_i \cdot \Delta \vec{S}_i = P(\bar{x}_i, \bar{y}_i) \Delta x_i + Q(\bar{x}_i, \bar{y}_i) \Delta y_i.$$

Ҳосил қилинган қисм ишларни жамлаб AB эгри чизик бўйлаб \vec{F} куч бажарган тўлиқ ишнинг тақрибий қийматини ҳосил қиламиз:

$$W \approx \sum_{i=1}^n [P(\bar{x}_i, \bar{y}_i) \Delta x_i + Q(\bar{x}_i, \bar{y}_i) \Delta y_i]. \quad (1.4)$$



55- шакл.



56- шакл.

Моддий нуқтани AB эгри чизиқ бўйлаб кўчиришда \vec{F} куч бажарган иш учун d бўлиниш диаметри нолга интилганда (1.4) йиғиндининг лимитини қабул қиламиз, яъни

$$W = \lim_{d \rightarrow 0} \sum_{i=1}^n [P(\bar{x}_i, \bar{y}_i) \Delta x_i + Q(\bar{x}_i, \bar{y}_i) \Delta y_i]. \quad (1.5)$$

Бу ерда ҳам кучнинг бажарган ишини ҳисоблаш масаласи (1.5) лимитни ҳисоблашга келди.

Кейинчалик (1.2) ва (1.5) формулаларнинг ўнг қисмлари AB эгри чизиқ бўйлаб биринчи ва иккинчи тур эгри чизиқли интеграллар эканини кўраимиз.

2-§. Биринчи тур эгри чизиқли интеграл

1. Таърифи ва асосий хоссалари. Оху текисликда ҳар бир нуқтасида $f(x, y)$ функция берилган бирор AB силлиқ эгри чизиқни қараб чиқамиз. Бу эгри чизиқни $A, A_1, A_2, \dots, A_{i-1}, A_i, \dots, A_{n-1}, B$ нуқталар билан n та бўлакка (ёйларга) ажратамиз ва ҳар бир ёйда биттадан $M_i(\bar{x}_i, \bar{y}_i)$ нуқта танлаб оламиз. Бу нуқталарда берилган $f(x, y)$ функциянинг қийматларини ҳисоблаймиз ва қуйидаги йиғиндини тузамиз:

$$\sum_{i=1}^n f(M_i) \Delta l_i = \sum_{i=1}^n f(\bar{x}_i, \bar{y}_i) \Delta l_i, \quad (2.1)$$

бунда Δl_i катталик $A_{i-1}A_i$ ёйнинг узунлиги (56-шакл). (2.1) кўринишдаги йиғиндилар $f(x, y)$ функция учун AB ясси эгри чизиқ бўйлаб олинган *биринчи тур интеграл йиғиндилар* деб аталади.

Таъриф. Бўлиниш қисмларининг энг катта Δl_i узунлиги (унинг диаметри деб атаймиз) нолга интилган шартда (2.1) интеграл йиғиндининг лимити *биринчи тур эгри чизиқли интеграл* дейилади (ёки ёй узунлиги бўйича эгри чизиқли интеграл дейилади) ва

$$\int_{AB} f(x, y) dl$$

каби белгиланади. Шундай қилиб,

$$\int_{AB} f(x, y) dl = \lim_{d \rightarrow 0} \sum_{i=1}^n f(\bar{x}_i, \bar{y}_i) \Delta l_i, \quad (2.2)$$

бу ерда AB эгри чизиқни контур ёки интеграллаш йўли деб атаймиз. Агар $f(x, y)$ функция AB контурнинг ҳамма нуқталарида узлуксиз бўлса, бу лимит мавжуд бўлади. Биринчи тур эгри чизиқли интеграл AB интеграллаш йўлининг йўналишига боғлиқ бўлмайди, чунки Δl_i ёйнинг узунлиги A_{i-1} ёки A_i нуқталардан қайси бири ёйнинг боши учун ва қайси бири охири учун қабул қилинганига боғлиқ бўлмайди, яъни

$$\int_{AB} f(x, y) dl = \int_{BA} f(x, y) dl.$$

(2.2) ва (1.2) формулаларни таққослаб, зичлиги $\rho(x, y)$ бўлган моддий AB эгри чизиқнинг m массаси $\rho(x, y)$ зичликдан AB эгри чизиқ бўйича олинган биринчи тур эгри чизиқли интегралга тенг, яъни

$$m = \int_{AB} \rho(x, y) dl \quad (2.3)$$

бўлишини кўраемиз.

Агар AB контурнинг ҳамма нуқталарида интеграл остидаги $f(x, y) = 1$ бўлса, у ҳолда биринчи тур (2.2) эгри чизиқли интегралнинг қиймати сон жиҳатдан AB эгри чизиқнинг L узунлигига тенг бўлади, яъни

$$L = \int_{AB} dl. \quad (2.4)$$

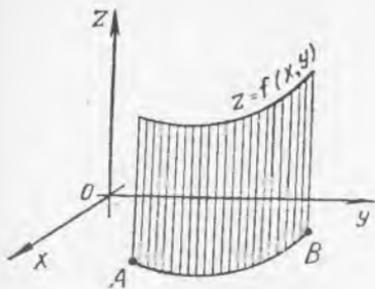
Агар AB эгри чизиқнинг ҳар бир нуқтасида интеграл остидаги функция $f(x, y) \geq 0$ бўлса, у ҳолда (2.2) эгри чизиқли интеграл сон жиҳатидан ясовчилари Oz ўқига параллел бўлган цилиндрик сирт бўлагининг S юзига тенг бўлади. Бу сиртнинг йўналтирувчиси AB контур бўлади, у юқоридан $z = f(x, y)$ сирт билан, пастдан $z = 0$ текислик билан чегараланган (57-шакл). Шундай қилиб,

$$S = \int_{AB} f(x, y) dl. \quad (2.5)$$

Яъни AB эгри чизиқ бўйича олинган эгри чизиқли интегралнинг геометрик маъноси ана шундан иборат.

Эгри чизиқли интегралнинг асосий хоссаларини биз санаб ўтамиз холос, чунки уларнинг исботи аниқ интегралнинг мос хоссалари исботига ўхшашдир.

1-хосса. Ўзгармас кўпайтувчини эгри чизиқли интеграл ишорасидан ташқарисига чиқариш мумкин, яъни агар k ўзгармас сон бўлса,



57- шакл.



58- шакл.

$$\int_{AB} k f(x, y) dl = k \int_{AB} f(x, y) dl.$$

2- хосса. Бир неча функциянинг алгебраик йиғиндисидан олинган эгри чизиқли интеграл қўшилувчилардан олинган (иккита қўшилувчи билан чекланамиз) эгри чизиқли интегралларнинг алгебраик йиғиндисига тенг:

$$\int_{AB} [f(x, y) \pm \varphi(x, y)] dl = \int_{AB} f(x, y) dl \pm \int_{AB} \varphi(x, y) dl.$$

3- хосса. Агар интеграллаш йўли AB бир неча қисмга бўлинса, у ҳолда бутун йўл бўйича олинган эгри чизиқли интеграл ҳар бир қисм бўйича (икки қисм билан чекланамиз) олинган эгри чизиқли интеграллар йиғиндисига тенг бўлади (58- шакл).

$$\int_{AB} f(x, y) dl = \int_{AC} f(x, y) dl + \int_{CB} f(x, y) dl.$$

Пировардида шуни қайд қиламизки, агар AB фазовий эгри чизиқ ва унда $f(x, y, z)$ функция аниқланган бўлса, у ҳолда ясси эгри чизиққа ўхшаш ҳолда бу фазовий эгри чизиқ бўйлаб биринчи тур эгри чизиқли интегрални аниқлаш мумкин, у қуйидагича белгиланади:

$$\int_{AB} f(x, y, z) dl. \quad (2.6)$$

2. Биринчи тур эгри чизиқли интегрални ҳисоблаш. $\int_{AB} f(x, y) dl$

эгри чизиқли интегрални ҳисоблаш аниқ интегрални ҳисоблашга келтирилади. Фараз қилайлик, ясси силлиқ AB эгри чизиқнинг параметрик тенгламаси

$$\begin{cases} x = x(t), \\ y = y(t) \end{cases}$$

кўринишда бўлсин, шу билан бирга x'_t, y'_t узлуксиз ҳосилалар мавжуд бўлсин. Фараз қилайлик, t параметр α дан β гача ўзгарадиган бўлсин, шу билан бирга $\alpha < \beta$. У ҳолда ёйнинг дифференциали

$$dl = \sqrt{x_t'^2 + y_t'^2} dt.$$

ва эгри чизикли интеграл аниқ интеграл орқали

$$\int_{AB} f(x, y) dl = \int_{\alpha}^{\beta} f(x(t), y(t)) \sqrt{x_t'^2 + y_t'^2} dt \quad (2.7)$$

формула бўйича фойдаланади. Жумладан, агар AB силлиқ эгри чизик $y = y(x)$ ошкор тенглама билан берилган бўлса (бунда $a \leq x \leq b$),

$$\int_{AB} f(x, y) dl = \int_a^b f(x, y(x)) \sqrt{1 + y'^2} dx \quad (2.8)$$

бўлади.

(2.6) фазовий эгри чизик бўйича олинган биринчи тур эгри чизикли интегрални ҳисоблаш техникаси ясси эгри чизик бўйича олинган интегрални ҳисоблаш техникасидан фарқ қилмайди, хусусан:

$$\int_{AB} f(x, y, z) dl = \int_{\alpha}^{\beta} f(x(t), y(t), z(t)) \sqrt{x_t'^2 + y_t'^2 + z_t'^2} dt, \quad (2.9)$$

бу ерда $x = x(t)$, $y = y(t)$, $z = z(t)$ тенгламалар AB эгри чизикнинг параметрик тенгламалари, шу билан бирга t параметр α дан β гача ўзгаради ($\alpha < \beta$).

1-мисол. Ушбу

$$\int_{AB} (x + y + z) dl$$

интегрални ҳисобланг, бунда AB — қуйидаги параметрик тенгламалар билан берилган винт чизик ўрамининг ёйи:

$$x = \cos t, \quad y = \sin t, \quad z = t, \quad \text{бунда } 0 \leq t \leq \frac{\pi}{2}.$$

Е чиш. (2.9) формулага кўра қуйидагиларни топамиз:

$$\begin{aligned} \int_{AB} (x + y + z) dl &= \int_0^{\pi/2} (\cos t + \sin t + t) \sqrt{(-\sin t)^2 + (\cos t)^2 + 1^2} dt = \\ &= \sqrt{2} \left(\sin \frac{\pi}{2} - \cos \frac{\pi}{2} + \frac{\pi^2}{8} \right) - \sqrt{2} (\sin 0 - \cos 0 + 0) = \\ &= \sqrt{2} \left(1 + 1 + \frac{\pi^2}{8} \right) = \sqrt{2} \left(2 + \frac{\pi^2}{8} \right). \end{aligned}$$

2-мисол. Интегрални ҳисобланг:

$$\int_{AB} x^2 dl,$$

бунда AB — $1 \leq x \leq 2$ бўлганда, $y = \ln x$ текис эгри чизикнинг ёйи.

Е чиш. (2.8) формуладан фойдаланиб, ҳосил қиламиз:

$$\int_{AB} x^2 dl = \int_1^2 x^2 \sqrt{1 + \left(\frac{1}{x}\right)^2} dx = \int_1^2 x \sqrt{x^2 + 1} dx = \frac{1}{2} \int_1^2 \sqrt{x^2 + 1} d(x^2 + 1) = \frac{1}{2} \cdot \frac{2}{3} (1 + x^2)^{3/2} \Big|_1^2 = \frac{1}{3} (5^{3/2} - 2^{3/2}) = \frac{1}{3} (\sqrt{5^3} - \sqrt{2^3}).$$

3-§. Иккинчи тур эгри чизиқли интеграл

1. Таърифи ва асосий хоссалари. Фараз қилайлик, *Oxy* текисликда йўналтирилган *AB* силлиқ эгри чизиқ берилган бўлсин, унда унинг *A* боши ва *B* охири ҳамда шу эгри чизиқдаги *P(x, y)* функция кўрсатилган бўлсин. Бу эгри чизиқни

$$A, A_1, A_2, \dots, A_{i-1}, A_i, \dots, A_{n-1}, B$$

нуқталар билан *A* дан *B* га қараб йўналишда ихтиёрий узунликдаги *n* та бўлакка (ёйга) бўламиз (59-шакл). Ҳар бир ёйда $M_i(x_i, \bar{y}_i)$ нуқтани танлаб оламиз. *P(x, y)* функциянинг шу нуқталардаги қийматларини ҳисоблаймиз. Ҳар бир ёй учун

$$P(\bar{x}_i, \bar{y}_i) \Delta x_i$$

кўпайтмани ҳисоблаймиз, бунда $\Delta x_i = \overline{A_{i-1}A_i}$ ёйнинг *Ox* ўқдаги проекцияси. Ёйнинг *Ox* ўқдаги проекцияси деганда бу ёй ватарининг *Ox* ўқдаги проекцияси тушунилади, яъни

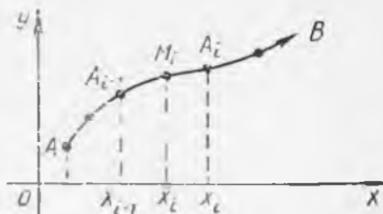
$$\Delta x_i = x_i - x_{i-1},$$

бунда x_i ва $x_{i-1} = \overline{A_{i-1}A_i}$ ватарининг A_i охири ва A_{i-1} бошининг абсциссалари. Ҳосил қилинган кўпайтмаларни қўшамиз:

$$\sum_{i=1}^n P(\bar{x}_i, \bar{y}_i) \Delta x_i. \quad (3.1)$$

(3.1) кўринишдаги йиғинди *P(x, y)* функция учун *AB* эгри чизиқ бўйича *x* координатага нисбатан иккинчи тур интеграл йиғинди дейилади. Иккинчи тур (3.1) интеграл йиғиндининг биринчи тур (2.1) интеграл йиғиндидан фарқи шундан иборатки, у ерда функциянинг қиймати бўлиниш қисмининг узунлигига кўпайтирилади, бу ерда эса бу қисмининг *Ox* ўқдаги проекциясига кўпайтирилади.

Таъриф. Энг катта бўлиниш қисмининг узунлиги нолга интилганда (3.1) интеграл йиғиндининг limiti *иккинчи тур эгри чизиқли интеграл* (ёки *x* координата бўйича эгри чизиқли интеграл) дейилади ва бундай белгиланади:



59-шакл.

$$\int_{\overrightarrow{AB}} P(x, y) dx \quad (3.2)$$

Бу ерда AB контур ёки интеграллаш йўли дейилади ва A нуқта шу контурнинг бошланғич, B эса охириги нуқтаси дейилади.

(3.1) интеграл йиғиндининг тузилишидан иккинчи тур эгри чизиқли интеграл ўз қийматини AB интеграллаш йўли ўзгарганда қарама-қаршисига алмаштириши келиб чиқади, яъни

$$\int_{\overrightarrow{AB}} P(x, y) dx = - \int_{\overleftarrow{BA}} P(x, y) dx \quad (3.3)$$

Ҳақиқатан ҳам, агар эгри чизиқнинг йўналиши ўзгартирилса, у ҳолда (3.1) йиғиндидаги Δx_i проекцияларнинг ишоралари ҳам ўзгаради. Демак, йиғиндининг ўзи ва унинг (3.2) лимити ишорасини ўзгартиради.

y координата бўйича иккинчи тур эгри чизиқли интеграл ҳам шунга ўхшаш аниқланади, у бундай белгиланади:

$$\int_{\overrightarrow{AB}} Q(x, y) dy \quad (3.4)$$

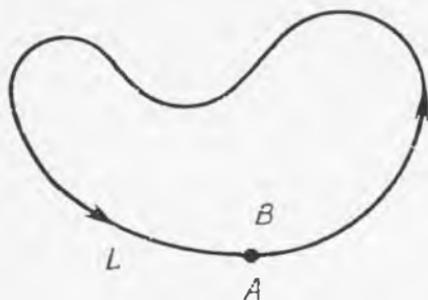
(3.2) ва (3.4) эгри чизиқли интегралларнинг йиғиндиси иккинчи тур умумий эгри чизиқли интеграл (ёки координаталар бўйича эгри чизиқли интеграл) дейилади ва бундай белгиланади:

$$\int_{\overrightarrow{AB}} P(x, y) dx + Q(x, y) dy \quad (3.5)$$

Агар $P(x, y)$ ва $Q(x, y)$ — \vec{F} кучнинг координаталар ўқидаги проекцияси бўлса, у ҳолда (1.5) муносабатдан иккинчи тур умумий эгри чизиқли интеграл шу кучнинг AB йўлдаги ишини ифодалаши келиб чиқади. Иккинчи тур эгри чизиқли интегралнинг механик маъноси шундан иборат.

Иккинчи тур эгри чизиқли интеграл биринчи тур эгри чизиқли интегралнинг ҳамма хоссаларига эга бўлади, бундан қуйидаги мустасно: интеграллаш контури йўналиши ўзгарганда интеграл (3.3) нинг ишораси ўзгаради.

Агар контурнинг охириги B нуқтаси бошланғич A нуқтаси билан устма-уст тушса, AB эгри чизиқ ёпиқ бўлади (60-шакл). Бу ҳолда (3.5) интегралда AB ёпиқ контур ҳар доим мушбат йўналишда айланиб ўтилади, бунда шу контур ичида ётувчи соҳа айланиб



60-шакл.

ўтувчи нуқтага нисбатан чап томонда қолади деб ҳисоблаймиз. Контурни айланиб ўтишнинг қарама-қарши йўналишини *манфий йўналиш* деб атаймиз.

Эгри чизиқли интегрални L ёпиқ контур бўйича белгилаш учун

$$\oint_L P(x, y) dx + Q(x, y) dy \quad (3.6)$$

белгидан фойдаланилади.

Пировардида, агар AB — фазовий эгри чизиқ ва унда $P(x, y, z)$, $Q(x, y, z)$, $R(x, y, z)$ функциялар аниқланган бўлса, ясси эгри чизиқ ҳолига ўхшаш бу фазовий эгри чизиқ бўйича олинган иккинчи тур эгри чизиқли интегрални аниқлаш мумкин. Интеграл бундай белгиланади:

$$\int_{AB} P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz. \quad (3.7)$$

2. Иккинчи тур эгри чизиқли интегрални ҳисоблаш. Иккинчи тур эгри чизиқли интегрални ҳисоблаш ҳам аниқ интегрални ҳисоблашга келтирилади.

Фараз қилайлик, AB силлиқ ясси эгри чизиқ

$$\begin{cases} x = x(t), \\ y = y(t) \end{cases}$$

параметрик тенгламалар билан берилган бўлсин, бунда t параметрнинг α дан β гача ўзгаришига эгри чизиқ бўйлаб бошланғич A нуқтадан охириги B нуқтага қараб ҳаракат мос келади. Бу ерда α миқдор β дан кичик бўлиши шарт эмас. У ҳолда $\int_{AB} P(x, y) dx$ эгри чизиқли интеграл

$$\int_{AB} P(x, y) dx = \int_{\alpha}^{\beta} P(x(t), y(t)) x'(t) dt \quad (3.8)$$

формула бўйича аниқ интеграл билан ифодаланади. $\int_{AB} Q(x, y) dy$ интеграл учун ҳам худди шунга ўхшаш формулани ҳосил қиламиз. Шундай қилиб, иккинчи тур умумий эгри чизиқли интеграл қуйидаги формулага кўра аниқ интеграл билан ифодаланади:

$$\begin{aligned} \int_{AB} P(x, y) dx + Q(x, y) dy = & \int_{\alpha}^{\beta} [P(x(t), y(t)) x'(t) + \\ & + Q(x(t), y(t)) y'(t)] dt. \end{aligned} \quad (3.9)$$

Агар ясси эгри чизиқ ушбу

$$y = y(x), \quad a \leq x \leq b$$

ошкор тенглама билан берилган бўлса, у ҳолда (3.9) тенглик

$$\int_{AB} P(x, y) dx + Q(x, y) dy = \int_a^b [P(x, y(x)) + Q(x, y(x)) y'(x)] dx \quad (3.10)$$

кўринишли олади, бу ерда a ва b катталиклар AB ёйининг A ва B учларининг абсциссалари. Иккинчи тур эгри чизиқли интегрални (3.7) эгри чизиқ бўйича ҳисоблаш техникаси ясси эгри чизиқ бўйича интегрални ҳисоблаш техникасидан фарқ қилмайди:

$$\int_{AB} P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz = \int_{\alpha}^{\beta} [P(x(t), y(t), z(t))x'(t) + Q(x(t), y(t), z(t))y'(t) + R(x(t), y(t), z(t))z'(t)] dt, \quad (3.11)$$

бу ерда $x = x(t)$, $y = y(t)$, $z = z(t)$ — AB эгри чизиқнинг параметрик тенгламалари, t параметр α дин β гача ўзгаради, бу эса эгри чизиқ бўйича A нуқтадан B нуқтагача йўналишга мос келади.

1-мисол. Интегрални ҳисобланг:

$$\int_{AB} (x + y) dx + (x - z) dy + (y + z) dz,$$

бу ерда AB — тўғри чизиқнинг $A(-1; 2; 0)$ нуқтадан $B(3; 1; 2)$ нуқтагача оралиқдаги кесмаси.

Ечиш. Аввал икки A ва B нуқта орқали ўтувчи тўғри чизиқ тенгламасини тузамиз:

$$\frac{x + 1}{4} = \frac{y - 2}{-1} = \frac{z}{2}.$$

Бу эгри чизиқнинг параметрик тенгламаси қуйидаги кўринишга эга бўлиши равшан:

$$x = 4t - 1, \quad y = -t + 2, \quad z = 2t.$$

Бунда A нуқта параметрнинг $t = 0$ қийматига мос келади, B нуқта эса параметрнинг $t = 1$ қийматига мос келади. Шундан сўнг $x'(t) = 4$, $y'(t) = -1$, $z'(t) = 2$ ларга эга бўламиз. (3.1) формуладан фойдаланиб, қуйидагини топамиз:

$$\begin{aligned} \int_{AB} (x + y) dx + (x - z) dy + (y + z) dz &= \int_0^1 [(4t - 1 - t + 2)4 + \\ &+ (4t - 1 - 2t)(-1) + (-t + 2 + 2t)2] dt = \int_0^1 [(3t + 1)4 - \\ &- (2t - 1) + (t + 2)2] dt = \int_0^1 (12t + 9) dt = (6t^2 + 9t) \Big|_0^1 = 6 + 9 = 15. \end{aligned}$$

2-мисол. Интегрални ҳисобланг:

$$\int_{AB} xy^2 dx + x^2y dy,$$

бунда AB — $y = x^2$ параболанинг $A(1; 1)$ нуқтасидан $B(2; 4)$ нуқтагача бўлган ёйдир.

Ечиш. x ни параметр учун қабул қилиб, (3.10) формулага кўра қуйидагини ҳосил қиламиз:

$$\int_{AB} xy^2 dx + x^2y dy = \int_1^2 (x \cdot x^4 + x^2 \cdot x^2 2x) dx = 3 \int_1^2 x^5 dx = \\ = \frac{1}{2} x^6 \Big|_1^2 = \frac{63}{2}.$$

3-мисол. Ёпиқ контур бўйича олинган қуйидаги эгри чизиқли интегрални ҳисобланг:

$$\int_L (x^2 + y^2) dy,$$

бунда L — учлари $A(0; 0)$, $B(2; 0)$, $C(2; 4)$, $D(0; 4)$ нуқталарда жойлашган (нуқталар айланиб ўтиш тартибида жойлаштирилган) тўрт бурчакнинг контури.

Ечиш. L контури айланиб ўтиш йўналиши шаклда кўрсатилган (61-шакл).

Интеграллаш контури L ни тўрт қисмга бўлиб, қуйидагини ҳосил қиламиз.

$$\int_L (x^2 + y^2) dy = \int_{AB} (x^2 + y^2) dy + \int_{BC} (x^2 + y^2) dy + \int_{CD} (x^2 + y^2) dy + \\ + \int_{DA} (x^2 + y^2) dy.$$

Ҳосил бўлган ифоданинг ўнг томонидаги ҳар бир интегрални ҳисоблаб чиқамиз: $\int_{AB} (x^2 + y^2) dy = 0$, чунки AB контурда $y=0$ ва $dy=0$.

BC контурининг тенгламаси $x=2$ бўлади, y параметр 0 дан 4 гача ўзгаради, шунинг учун қуйидагини ҳосил қиламиз:

$$\int_{BC} (x^2 + y^2) dy = \int_0^4 (4 + y^2) dy = \left(4y + \frac{1}{3} y^3 \right) \Big|_0^4 = 16 + \frac{64}{3} = \frac{112}{3}.$$

$\int_{CD} (x^2 + y^2) dy = 0$, чунки CD контурда $y=4$ ва $dy=0$. DA контур-

нинг тенгламаси $x=0$ бўлади, y параметр 4 дан 0 гача ўзгаради, шунинг учун қуйидагини ҳосил қиламиз:

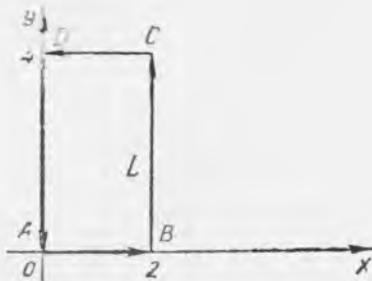
$$\int_{DA} (x^2 + y^2) dy = \int_4^0 (0 + y^2) dy = \frac{1}{3} y^3 \Big|_4^0 = -\frac{64}{3}.$$

Шундай қилиб, натижада қуйидагини ҳосил қиламиз:

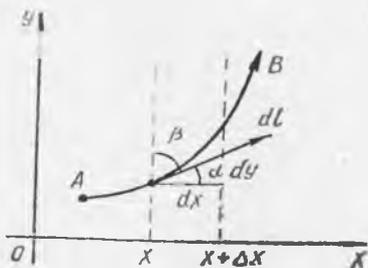
$$\int_L (x^2 + y^2) dy = \frac{112}{3} - \frac{64}{3} = 16.$$

Пировардида, биринчи ва иккинчи тур эгри чизиқли интеграллар орасидаги боғланишни кўрамиз.

AB эгри чизиққа $M(x, y)$ нуқтада ўтказилган йўналтирилган уринманинг координата ўқлари билан ҳосил қилган бур-



61-шакл.



62-шакл.

чакларин α ва β орқали белгилаймиз (уринманинг мусбат йўналиши учун нуқтанинг A дан B га қараб эгри чизиқ бўйлаб ҳаракат йўналишини қабул қиламиз) (62-шакл).

Шаклдан

$$dx = \cos \alpha \cdot dl, \quad dy = \cos \beta \cdot dl$$

муносабатни ҳосил қиламиз. Иккинчи тур эгри чизиқли интегралларда dx ва dy ни одинган муносабатлар билан алмаштириб, уларни биринчи тур эгри чизиқли интегралларга алмаштирамиз:

$$\int_{AB} P(x, y) dx = \int_{AB} P(x, y) \cos \alpha \, dl, \quad \int_{AB} Q(x, y) dy = \int_{AB} Q(x, y) \cos \beta \, dl,$$

$$\int_{AB} P(x, y) dx + Q(x, y) dy = \int_{AB} (P(x, y) \cos \alpha + Q(x, y) \cos \beta) dl. \quad (3.12)$$

Шундай қилиб, биз биринчи ва иккинчи тур эгри чизиқли интеграллар орасидаги боғланишни ифодаловчи формулаларни ҳосил қилдик.

AB фазовий эгри чизиқ бўлган ҳол учун ҳам шунга ўхшаш формула ўринли бўлади:

$$\int_{AB} P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz = \int_{AB} [P(x, y, z) \cos \alpha + Q(x, y, z) \cos \beta + R(x, y, z) \cos \gamma] dl, \quad (3.13)$$

бу ерда α, β, γ — AB эгри чизиққа ўтказилган йўналтирилган уринманинг координата ўқлари билан ташкил этган бурчаклари.

Ўз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Эгри чизиқнинг массаси қандай аниқланади?
2. Нуқтанинг куч таъсирида эгри чизиқ бўйлаб ҳаракатланишида бажарила инган иш қандай аниқланади?
3. Берилган чизиқ бўйича биринчи тур эгри чизиқли интеграл деб нимага айтилади?
4. Биринчи тур эгри чизиқли интегралнинг хоссаларини санаб ўтинг.
5. Интеграллаш контури йўналиши биринчи тур эгри чизиқли интегралнинг катталигига таъсир қиладими, тушунтиринг.
6. Агар интеграллаш контури тенгламаси параметрик кўринишида берилган бўлса, биринчи тур эгри чизиқли интеграл қандай ҳисобланади? Формуласи келтиринг.

7. Агар интеграллаш контури тенгламаси $y=y(x)$ ёки $x=x(y)$ кўринишда ошкор берилган бўлса, биринчи тур эгри чизиқли интеграл қандай ҳисобланади? Мисоллар келтиринг.

8. Эгри чизиқ бўйлаб олинган иккинчи тур эгри чизиқли интеграл деб шимага айтилади?

9. Интеграллаш контури йўналиши иккинчи тур эгри чизиқли интегралнинг катталигига қандай таъсир кўрсатади?

10. Интеграллаш контури ёпиқ бўлган ҳолда айланб ўтишининг мусбат йўналиши қандай белгиланади?

11. Агар интеграллаш контури тенгламаси параметрик кўринишда берилган бўлса, иккинчи тур эгри чизиқли интеграл қандай ҳисобланади? Формуласини келтиринг.

12. Агар интеграллаш контури тенгламаси $y=y(x)$ ёки $x=x(y)$ кўринишда ошкор берилган бўлса, иккинчи тур эгри чизиқли интеграл қандай ҳисобланади? Мисоллар келтиринг.

13. Биринчи ва иккинчи тур эгри чизиқли интеграллар ўзаро қандай боғланган?

14. 3770—3799, 3806—3821, 3869—3875- масалаларни ечинг.

4-§. Грин формуласи

Бу параграфда ёпиқ контур бўйича олинган иккинчи тур эгри чизиқли интеграл ҳамда шу контур билан чегараланган соҳа бўйича олинган икки ўлчовли интеграл орасидаги боғланишни кўрамиз.

Теорема. Агар $P(x, y)$ ва $Q(x, y)$ функциялар D соҳида ўзларининг биринчи тартибли хусусий ҳосилалари билан узлуксиз бўлса, y ҳолда

$$\int_L P(x, y) dx + Q(x, y) dy = \iint_D \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx dy \quad (4.1)$$

формула ўринли бўлади, бу ерда L — D соҳанинг чегараси (L) бўйича интеграллаш мусбат йўналишда амалга оширилади).

(4.1) формула Грин формуласи дейилади.

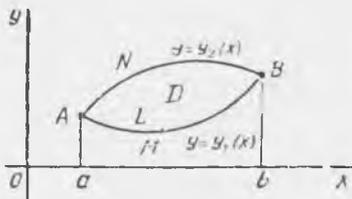
Исботи. Фараз қилайлик, L контур билан чегараланган D соҳа муvтазам бўлсин (10- боб, 3- §). Бу соҳа қуйидан AMB эгри чизиқ билан (унинг тенгламаси $y=y_1(x)$) юқоридан ANB эгри чизиқ билан чегараланган (унинг тенгламаси $y=y_2(x)$) бўлсин, шу билан бирга $y_1(x) \geq y_2(x)$ ва $a \leq x \leq b$ (63- шакл). Бундай D соҳани қуйидаги тенгензликлар системаси кўринишида ифодалаш мумкин:

$$\begin{cases} a \leq x \leq b, \\ y_1(x) \leq y \leq y_2(x) \end{cases}$$

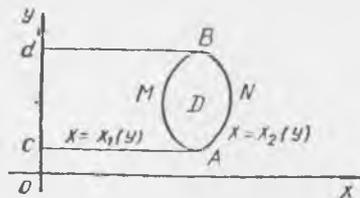
Иккала AMB ва ANB эгри чизиқлар биргаликда $AMBNA$ ёпиқ контурни ташкил этади.

Аввал $\iint_D \frac{\partial P}{\partial y} dx dy$ икки ўлчовли интегрални қараб чиқамиз ва

уни эгри чизиқли интегралга алмаштирамиз. Бунинг учун уни икки қаррали интеграл кўринишида ифодалаймиз:



63- шакл.



64- шакл.

$$\iint_D \frac{\partial P}{\partial y} dx dy = \int_a^b dx \int_{y_1(x)}^{y_2(x)} \frac{\partial P}{\partial y} dy = \int_a^b P(x, y) \Big|_{y_1(x)}^{y_2(x)} dx = \int_a^b [P(x, y_2(x)) - P(x, y_1(x))] dx = \int_a^b P(x, y_2(x)) dx - \int_a^b P(x, y_1(x)) dx. \quad (4.2)$$

(4.2) шунинг ўнг қисмида турган интегралларнинг ҳар бири иккинчи тур эгри чизиқли интеграл бўлиб, улар тегишли эгри чизиқ бўйича олинган:

$$\int_a^b P(x, y_2(x)) dx = \int_{A'NB} P(x, y) dx = - \int_{B'NA} P(x, y) dx,$$

$$\int_a^b P(x, y_1(x)) dx = \int_{AMB} P(x, y) dx.$$

Шундай қилиб, (4.2) ифодани бундай ёзиш мумкин:

$$\iint_D \frac{\partial P}{\partial y} dx dy = - \left[\int_{B'NA} P(x, y) dx + \int_{AMB} P(x, y) dx \right] = - \int_{B'NA MB} P'_1(x, y) dx,$$

яъни

$$\iint_D \frac{\partial P}{\partial y} dx dy = - \oint_L P(x, y) dx. \quad (4.3)$$

Ушбу

$$\iint_D \frac{\partial Q}{\partial x} dx dy = \oint_L Q(x, y) dy \quad (4.4)$$

формула ҳам худди шунга ўхшаш исботланади. Бу ерда L контур билан чегараланган D соҳа (64-шакл) қуйидаги тенгсизликлар системалари билан ифодаланади:

$$\begin{cases} c \leq y \leq d, \\ x_1(y) \leq x \leq x_2(y). \end{cases}$$

(4.4) тенгликдан (4.3) тенгликни ҳадма-ҳад айириб, изланаётган (4.1) формулани ҳосил қиламиз.

Грин формуласини исботлашда биз D соҳани мунтазам деб фараз қилган эдик. Бу формула чекли сондаги мунтазам соҳа-

ларга ажратиш мумкин бўлган ҳар қандай ёпиқ D соҳа учун ҳам ўринли бўлиб қолади.

Мисол. Грин формуласи ёрдамида қуйидаги эгри чизиқли интегрални ҳисобланг:

$$\int_L (x - y) dx + (x + y) dy,$$

бунда L — $x^2 + y^2 = R^2$ айланадир.

Ечиш. $P(x, y) = x - y$, $Q(x, y) = x + y$ функциялар ва уларнинг $\frac{\partial P}{\partial y} = -1$, $\frac{\partial Q}{\partial x} = 1$ хусусий ҳосилалари буту текстикда узлуксиз, демак, $x^2 + y^2 \leq R^2$ ёпиқ доирада ҳам узлуксиздир. Бинобарин, иш-ботланган теоремага кўра Грин формуласи берилган интегралда қўлланилиши мумкин. Шунинг учун қуйидагига эга бўламиз:

$$\begin{aligned} \int_L (x - y) dx + (x + y) dy &= \iint_D (1 - (-1)) dx dy = \\ &= 2 \iint_D dx dy = 2 \cdot S = 2\pi R^2, \end{aligned}$$

чунки $\iint_D dx dy = S$, бунда S — интеграллаш соҳасининг юзи. Бизнинг ҳолда бу доиранинг юзидир: $S = \pi R^2$.

Олинган натижани берилган интегрални бевосита ҳисоблаш билан текшириш мумкин. Бунинг учун айлананинг тенгламасини (интеграллаш контурини) параметрик кўрinishда ёзамиз:

$$x = R \cos t, \quad y = R \sin t,$$

бунда $0 \leq t \leq 2\pi$.

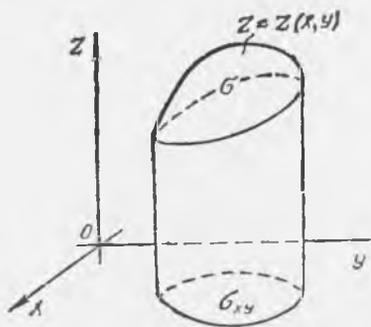
(3.9) формула бўйича эгри чизиқли интегрални ҳисоблаймиз:

$$\begin{aligned} \int_L (x - y) dx + (x + y) dy &= \int_0^{2\pi} [(R \cos t - R \sin t)(-R \sin t) + \\ &+ (R \cos t + R \sin t) R \cos t] dt = R^2 \int_0^{2\pi} (-\cos t \sin t + \sin^2 t + \\ &+ \cos^2 t + \sin t \cos t) dt = R^2 \int_0^{2\pi} dt = 2\pi R^2. \end{aligned}$$

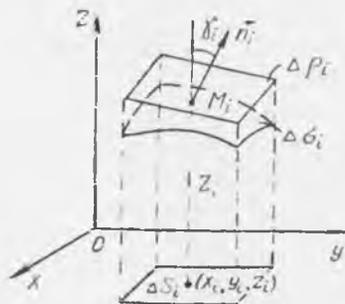
5-§. Биринчи тур сирт интеграли

1. Сиртнинг юзи. Сирт интеграли деб аталувчи тушунчани киритишдан олдин σ сиртнинг юзини ҳисоблаш ҳақидаги масалани ҳал қиламиз.

Фараз қилайлик, σ сирт $z = z(x, y)$ тенглама билан берилган бўлсин, унинг Oxy текстикдаги проекцияси σ_{xy} соҳа бўлади. Бу соҳада $z = z(x, y)$ функция узлуксиз ва $z'_x(x, y)$, $z'_y(x, y)$ узлуксиз ху-



65- шакл.



66- шакл.

сусий ҳосилаларга эга бўлиш. Сиртнинг юзини аниқлаш учун σ_{xy} соҳани ихтиёрий ΔS_i , $i = \overline{1, n}$ юзга n та қисмга бўламиз.

Сиртнинг Oxy текисликдаги проекцияси ΔS_i бўлган қисмини $\Delta \sigma_i$ билан белгилаймиз (65-шакл). Шундай қилиб, σ сирт ҳам n та бўлакка бўлинган бўлади. Ҳар бир ΔS_i қисмда биттадан ихтиёрий (x_i, y_i) нуқта танлаб оламиз, σ сиртда унга $M_i(x_i, y_i, z_i)$ нуқта мос келади, бунда $z_i = z(x_i, y_i)$. M_i нуқта орқали сиртга уришма текислик ўтказамиз (7-бобдаги (9.4) формула) (66-шакл):

$$z'_x(x_i, y_i)(x - x_i) + z'_y(x_i, y_i)(y - y_i) - (z - z_i) = 0,$$

бунда x, y, z — текислик инсталган нуқтасининг координаталари, $x_i, y_i, z_i = z(x_i, y_i)$ — уришма нуқтасининг координаталари, $\vec{n}_i = \{z'_x(x_i, y_i), z'_y(x_i, y_i), -1\}$ текисликка перпендикуляр вектор (шу текислиكنинг нормал вектори). Агар нормал \vec{n}_i вектор билан Oz ўқ орасидаги бурчакни γ_i билан белгиласак, у ҳолда маълум формулага кўра

$$\cos \gamma_i = \frac{1}{|\vec{n}_i|} = \frac{1}{\sqrt{1 + [z'_x(x_i, y_i)]^2 + [z'_y(x_i, y_i)]^2}}$$

ни ҳосил қиламиз ($\cos \gamma_i > 0$, чунки γ_i — ўткир бурчак).

M_i нуқтадаги уришма текислиكنинг ΔS_i га проекцияланадиган қисмининг юзини $\Delta \rho_i$ билан белгилаймиз, у ҳолда

$$\Delta S_i = \Delta \rho_i \cdot \cos \gamma_i,$$

бундан

$$\Delta \rho_i = \frac{\Delta S_i}{\cos \gamma_i} = \sqrt{1 + [z'_x(x_i, y_i)]^2 + [z'_y(x_i, y_i)]^2} \cdot \Delta S_i.$$

Ҳосил қилинган юзларни қўшиб, уришма текисликларнинг ҳамма бўлаклари ташкил қилган сиртнинг юзини ҳосил қиламиз:

$$\sum_{i=1}^n \sqrt{1 + |z'_x(x_i, y_i)|^2 + |z'_y(x_i, y_i)|^2} \cdot \Delta S_i \quad (5.1)$$

Бу йиғиндинин σ сиртининг юзига такрибан тенг деб ҳисоблаш мумкин. σ сирт юзининг аниқ қиймати учун ясалган сиртнинг ΔS_i юзчаларининг энг катта d диаметри нога иштилган шартдаги (5.1) юзининг лимити олинади. Агар бу юзининг катталигини S билан белгиласак,

$$S = \lim_{d \rightarrow 0} \sum_{i=1}^n \sqrt{1 + |z'_x(x_i, y_i)|^2 + |z'_y(x_i, y_i)|^2} \cdot \Delta S_i$$

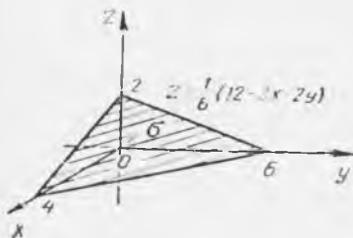
га эга бўламыз. Лимит белгиси остида турган йиғиндин

$$S = \iint_{\sigma_{xy}} \sqrt{1 + (z'_x(x, y))^2 + (z'_y(x, y))^2} dx dy \quad (5.2)$$

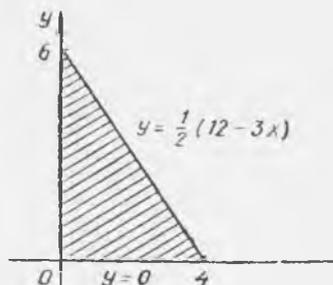
Шундай қилиб, (5.2) муносабат $z = z(x, y)$ тенглама билан берилган сиртнинг юзи ҳисобланадиган формулани ифодалайди. Бу ерда σ_{xy} — бу сиртнинг Oxy текисликдаги проекцияси.

1-мисол. $3x + 2y + 6z = 12$ текислиكنинг биринчи октаунда жойлашган қисмининг юзини ҳисобланг.

Ечиш. Қуйидагига эгамиз (67-шакл):



67-шакл.



68-шакл.

$$z = \frac{1}{6}(12 - 3x - 2y),$$

$$z'_x = -\frac{3}{6} = -\frac{1}{2}, \quad z'_y = -\frac{2}{6} = -\frac{1}{3}.$$

σ_{xy} соҳа Ox , Oy координата ўқлари ҳамда $y = \frac{1}{2}(12 - 3x)$ тўғри чизиқ билан чегараланган учбурчакдан иборат (68-шакл). Изланаётган S юзини (5.2) формула бўйича ҳисоблаймиз:

$$S = \iint_{\sigma_{xy}} \sqrt{1 + \left(-\frac{1}{2}\right)^2 + \left(-\frac{1}{3}\right)^2} dx dy = \iint_{\sigma_{xy}} \sqrt{\frac{49}{36}} dx dy =$$

$$\begin{aligned}
 &= \frac{7}{6} \iint_{\sigma_{xy}} dx dy = \frac{7}{6} \int_0^4 dx \int_0^{\frac{1}{2}(12-3x)} dy = \frac{7}{6} \int_0^4 y \Big|_0^{\frac{1}{2}(12-3x)} dx = \\
 &= \frac{7}{6} \int_0^4 \left(6 - \frac{3}{2}x\right) dx = \frac{7}{6} \left(6x - \frac{3x^2}{4}\right) \Big|_0^4 = \frac{7}{6} (24 - 12) = 14.
 \end{aligned}$$

2. **Биринчи тур сирт интегралининг таърифи ва асосий хоссалари.** Фараз қилайлик, силлиқ σ сиртда $f(x, y, z)$ функция берилган бўлсин (агар текислиkning ҳар бир нуқтасида вазияти нуқтадан нуқтага ўтганда узлуксиз ўзгарадиган уриима текислик мавжуд бўлса, сирт силлиқ дейилади). Бу сиртни юзлари $\Delta\sigma_i$ га тенг бўлган n та ихтиёрий қисмга бўламиз. Ҳар бир қисм сиртда ихтиёрий $M_i(x_i, y_i, z_i)$ нуқтани танлаб оламиз ва йиғиндини тузамиз:

$$\sum_{i=1}^n f(x_i, y_i, z_i) \Delta\sigma_i \quad (5.3)$$

(5.3) кўринишдаги йиғинди σ сиртда $f(x, y, z)$ функция учун *биринчи тур сирт интегрални йиғиндисини* дейилади.

Таъриф. $\Delta\sigma_i$ юзчаларнинг энг катта d диаметрининг узунлиги нолга интилгандаги (5.3) интеграл йиғиндининг limiti $f(x, y, z)$ функциянинг σ сирт бўйича олинган *биринчи тур сирт интегрални дейилади* ва бундай белгиланади:

$$\iint_{\sigma} f(x, y, z) d\sigma,$$

бунда σ — интеграллаш соҳаси.

Агар σ сиртда $f(x, y, z) \equiv 1$ бўлса, у ҳолда

$$\iint_{\sigma} d\sigma = S$$

бўлади, бунда S — σ сиртнинг юзи, яъни биринчи тур сирт интегрални ёрдамида сиртларнинг юзларини ҳисоблаш мумкин.

Бундан ташқари, улар ёрдамида сиртнинг m массасини аниқлаш мумкин. Агар масса тақсимланишининг сирт бўйича $\rho = \rho(x, y, z)$ зичлиги маълум бўлса, у ҳолда

$$m = \iint_{\sigma} \rho(x, y, z) d\sigma \quad (5.4)$$

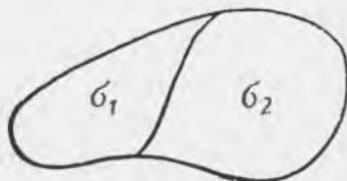
Энди сирт интегралининг асосий хоссаларини исботсиз келтираемиз.

1-хосса. Доимий кўпайтувчини сирт интегрални ишорасининг ташқарисига чиқариш мумкин, яъни

$$\iint_{\sigma} k f(x, y, z) d\sigma = k \iint_{\sigma} f(x, y, z) d\sigma,$$

бунда k — ўзгармас сон.

2-хосса. Бир неча функциянинг алгебраик йиғиндисидан олинган сирт интегрални қўшилувчилардан (икки қўшилувчи билан чекланамиз) сирт бўйича олинган интегралларнинг алгебраик йиғиндисига тенг:



69- шакл.

$$\int_{\sigma} [f(x, y, z) \pm q(x, y, z)] d\sigma = \int_{\sigma} f(x, y, z) d\sigma \pm \int_{\sigma} q(x, y, z) d\sigma.$$

3-хосса. Агар σ интеграллаш соҳаси бир неча қисмга бўлинса, у ҳолда бутун сирт бўйича олинган сирт интегрални ҳар бир қисм бўйича олинган (иккита қисм билан чекланамиз) сирт интеграллари йиғиндисига тенг бўлади (69-шакл):

$$\int_{\sigma} f(x, y, z) d\sigma = \int_{\sigma_1} f(x, y, z) d\sigma + \int_{\sigma_2} f(x, y, z) d\sigma.$$

3. Биринчи тур сирт интегралини ҳисоблаш. Биринчи тур сирт интегралини ҳисоблаш уни қаррали интегралга келтириш билан амалга оширилади. σ сирт $z = z(x, y)$ тенглама билан берилган бўлсин, бунда $z(x, y)$ функциянинг ўзи ва унинг $z'_x(x, y)$, $z'_y(x, y)$ хусусий ҳосилалари σ_{xy} ёпиқ соҳада узлуксиз бўлиб, бу соҳа σ сиртнинг Oxy текисликдаги проекциясидир. $f(x, y, z)$ функция σ сиртнинг ҳар бир нуқтасида узлуксиз бўлсин. Бу сиртнинг $\Delta\sigma_i$, $i = \overline{1, n}$ юзли n та қисмга бўламиз. Бу бўлинишларни Oxy текисликка проекциялаймиз. Мас ҳолда σ_{xy} соҳанинг ΔS_i , $i = \overline{1, n}$ юзли n та бўлакка бўлинишини ҳосил қиламиз. (5.2) формулага кўра сиртнинг ҳар бир бўлагининг $\Delta\sigma_i$ юзи қуйидагига тенг:

$$\Delta\sigma_i = \int \int_{\Delta\sigma_i} \sqrt{1 + [z'_x(x, y)]^2 + [z'_y(x, y)]^2} dx dy.$$

Бу қаррали интегралга ўрта қиймат ҳақидаги теоремани қўлланиб, ушбунни ҳосил қиламиз:

$$\Delta\sigma_i = \sqrt{1 + [z'_x(x_i, y_i)]^2 + [z'_y(x_i, y_i)]^2} \cdot \Delta S_i, \quad (5.5)$$

бунда ΔS_i — $\Delta\sigma_i$ сирт қисмининг Oxy текисликдаги проекциясининг юзи, x_i, y_i — ΔS_i соҳадаги бирорта нуқта, $\Delta\sigma_i$ қисм сиртдаги $x_i, y_i, z_i = z(x_i, y_i)$ координатали нуқтани M_i билан белгилаймиз, бунда (x_i, y_i) (5.5) формуладаги нуқта. σ сиртда $f(x, y, z)$ функция учун интеграл йиғиндини тузамиз:

$$\sum_{i=1}^n f(x_i, y_i, z_i) \Delta\sigma_i =$$

$$= \sum_{i=1}^n |f(x_i, y_i, z(x_i, y_i))| \sqrt{1 + [z'_x(x_i, y_i)]^2 + [z'_y(x_i, y_i)]^2} \Delta S_i \quad (5.6)$$

Бу тенгликнинг ўнг қисмида σ_{xy} соҳада узгүсиз бўлган

$$f(x, y, z(x, y)) \sqrt{1 + [z'_x(x, y)]^2 + [z'_y(x, y)]^2}$$

функциядан олинган каррати интеграл учун интеграл йиғилди жойлашган. Шунинг учун (5.6) тенглама ўнг қисмининг лимити биринчи тур сирт интегралига тенг:

$$\iint_{\sigma} f(x, y, z) d\sigma.$$

Бинобарин (5.6) тенгликда ΔS_i диаметрлардан энг каттасининг нолга интилгандаги лимитига ўтиб, қуйидагини ҳосил қиламиз:

$$\begin{aligned} & \iint_{\sigma} f(x, y, z) d\sigma = \\ & = \iint_{\sigma_{xy}} f(x, y, z(x, y)) \sqrt{1 + [z'_x(x, y)]^2 + [z'_y(x, y)]^2} dx dy. \end{aligned} \quad (5.7)$$

Бу формула σ сирт бўйича сирт интегралининг σ сиртининг Oxy текисликка σ_{xy} проекцияси бўйича олинган каррати интеграл орқали ифодасини беради.

σ сирт бўйича олинган интегрални шу сиртининг Oyz ёки Oxz текисликларга σ_{yz} ёки σ_{xz} проекцияларга бўйича олинган каррати интеграллар орқали ифодаловчи формулалар ҳам худди шунга ўхшаш ҳосил қилинади.

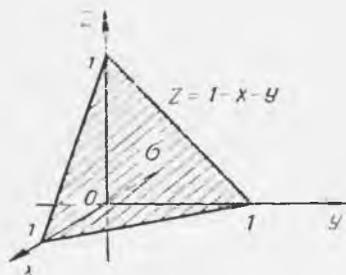
2-мисол. Биринчи тур сирт интегралини ҳисобланг:

$$\int_{\sigma} \frac{d\sigma}{(x+z+1)^2},$$

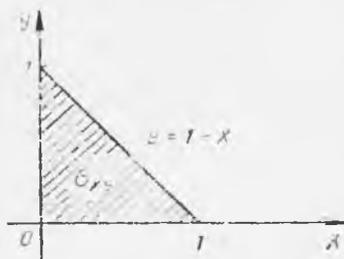
бунда σ сирт $x + y + z = 1$ текисликнинг биринчи октантда жойлашган қисми.

Ечиш. σ сирт

$$z = 1 - x - y$$



70-шакл.



71-шакл.

теңлама билан берилган (70-шакл). Бундан $z'_x = -1$, $z'_y = -1$ га эга бўламиз. Ox , Oy координата ўқлари ва $y = 1 - x$ тўғри чизиқ билан чегараланган учбурчак σ_{xy} интеграллаш соҳаси бўлади (71-шакл). Изланаётган интегрални (5.7) формула бўйича ҳисоблаймиз:

$$\begin{aligned} \iint_{\sigma} \frac{d\sigma}{(r+z+1)^2} &= \iint_{\sigma_{xy}} \frac{1 + (-1)^2 + (-1)^2}{(x+1-x-y+1)^2} dx dy = \sqrt{3} \iint_{\sigma_{xy}} \frac{dx dy}{(2-y)^2} = \\ &= \sqrt{3} \int_0^1 dx \int_0^{1-x} \frac{dy}{(2-y)^2} = \sqrt{3} \int_0^1 \frac{1}{2-y} \Big|_0^{1-x} dx = \sqrt{3} \int_0^1 \left(\frac{1}{2-1+x} - \right. \\ &\quad \left. - \frac{1}{2} \right) dx = \sqrt{3} \int_0^1 \left(\frac{1}{1+x} - \frac{1}{2} \right) dx = \sqrt{3} \left(\ln|1+x| - \right. \\ &\quad \left. - \frac{1}{2} x \right) \Big|_0^1 = \sqrt{3} \left(\ln 2 - \frac{1}{2} \right) = \frac{\sqrt{3}(\ln 4 - 1)}{2}. \end{aligned}$$

3-мисо.л. Агар

$$z^2 = x^2 + y^2 \quad (0 \leq z \leq 1)$$

конуссимон сиртнинг зичлиги ρ сиртнинг ҳар бир нуқтасида бу нуқтанинг конус ўқиғача масофасига пропорционал бўлса, шу конуссимон сиртнинг массасини топинг (72-шакл).

Ечиш. Конуснинг исталган $M(x_i, y_i)$ нуқтасидан унинг ўқиғача масофа

$$d = \sqrt{x^2 + y^2}$$

формула бўйича ҳисобланади, шунинг учун ρ зичлик

$$\rho = k \sqrt{x^2 + y^2}$$

қўриғида ёзилади, бунда k — пропорционаллик коэффициенти, доимий сон.

Шундай қилиб, юқоридаги конуссимон сиртнинг m массаси (5.4) формула бўйича ҳисобланади:

$$m = \int_{\sigma} \rho(x, y, z) d\sigma = \int_{\sigma} k \sqrt{x^2 + y^2} d\sigma.$$

σ конуссимон сирт

$$z = \sqrt{x^2 + y^2}$$

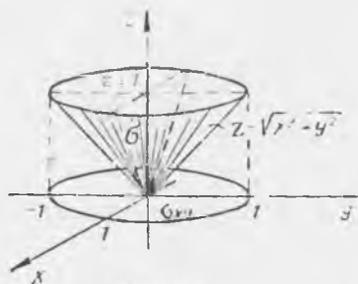
теңлама билан берилгани учун

$$z'_x = \frac{x}{\sqrt{x^2 + y^2}}, \quad z'_y = \frac{y}{\sqrt{x^2 + y^2}}$$

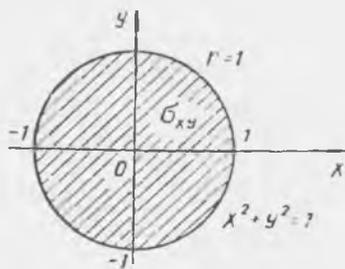
га эга бўламиз.

Изланаётган интеграл (5.7) формула бўйича ҳисобланади:

$$\begin{aligned} m &= \iint_{\sigma} k \sqrt{x^2 + y^2} d\sigma = \iint_{\sigma_{xy}} k \sqrt{x^2 + y^2} \sqrt{1 + \frac{x^2}{x^2 + y^2} + \frac{y^2}{x^2 + y^2}} dx dy = \\ &= k \int_{\sigma_{xy}} \sqrt{x^2 + y^2} \cdot \sqrt{2} dx dy = k \sqrt{2} \iint_{\sigma_{xy}} \sqrt{x^2 + y^2} dx dy, \end{aligned}$$



72-шакл.



73-шакл.

бу ерда σ_{xy} — радиуси 1 га тенг бўлган доира (73-шакл).

σ_{xy} соҳа бўйича ҳосил қилинган қаррали интегралда x ни $r \cos \varphi$ га, y ни $r \sin \varphi$ га, $dx dy$ ни $r dr d\varphi$ га алмаштириб, қутб координаталарига ўтамыз. Шундай қилиб, қуйидагини ҳосил қиламыз:

$$\begin{aligned}
 m &= k \sqrt{2} \iint_{\sigma_{xy}} \sqrt{x^2 + y^2} dx dy = k \sqrt{2} \iint_{\sigma_{xy}} \sqrt{r^2 \cos^2 \varphi + r^2 \sin^2 \varphi} r dr d\varphi = \\
 &= k \sqrt{2} \iint_{\sigma_{xy}} r^2 dr d\varphi = k \sqrt{2} \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^1 r^2 dr = k \sqrt{2} \left[\frac{r^3}{3} \right]_0^1 d\varphi = \\
 &= \frac{k \sqrt{2}}{3} \int_0^{2\pi} d\varphi = \frac{2\pi \sqrt{2}}{3} k.
 \end{aligned}$$

Уз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Грин теоремасини ифодаланг ва исботланг.
2. Қаррали интеграл ёрдамида сиртнинг юзини ҳисоблаш формуласини келтириб чиқаринг.
3. Биринчи тур сирт интегралнинг таърифини айтинг.
4. Биринчи тур сирт интегралнинг хоссаларини санаб ўтинг.
5. Биринчи тур сирт интегрални қандай ҳисобланади?
6. 3626—3639, 3822—3825, 3876—3886- масалаларни ечинг.

6 §. Иккинчи тур сирт интегралли

1. Бир томонлама ва икки томонлама сиртлар. Аввал сиртнинг томони тушунчасини киритамиз. σ силлиқ сиртда ихтиёрий M нуқтани оламиз ва ундан сиртга нормал қилиб \vec{n} векторни ўтказамиз. M нуқтадан ўтувчи ва сиртнинг чегаралари билан умумий нуқтага эга бўлмаган бирор ёпиқ контурни қараб чиқарамиз. Агар M нуқтани шу контур бўйича \vec{n} вектор билан бирга бу вектор σ сиртга доим нормал буладиган қилиб (74-шакл) узлуксиз кўчирилса, у ҳолда M нуқта бошланғич вазиятига нормалнинг ўша йўналиши билан ёки унга қарама-қарши йўналиши билан қайтиб келади.

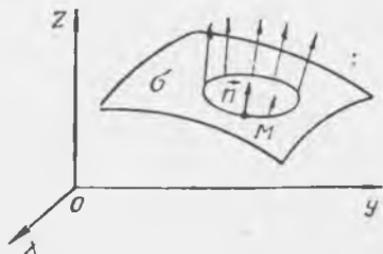
Биринчи ҳолда сирт икки томонлама сирт, иккинчи ҳолда бир томонлама сирт дейилади. Текислик, сфера, эллипсоид, ва умуман, $z = z(x, y)$ тенглама билан ифодаланган (бунда $z(x, y)$, $z'_x(x, y)$, $z'_y(x, y)$ — Oxy текислигининг бирор D соҳасидаги узлуксиз функциялар) исталган текислик икки томонлама сиртга мисол бўлади.

Мёбиус япроғи бир томонлама сиртга энг содда мисол бўлади. Бу сиртни ҳосил қилиш учун $ABCD$ тўғри тўртбурчакда AB ва CD томонларни A ва B нуқталар мос равишда, C ва D нуқталар билан устма-уст тушадиган қилиб елимланади (75-шакл). Мёбиус япроғининг нормал вектори унинг ўрта чизиги бўйлаб айланиб чиқишда йўналишини қарама-қаршисига ўзгартиради.

Бундан кейин биз фақат икки томонлама сиртларнигина қараймиз. Сиртнинг маълум томонини танлаш *сиртни ориентация қилиш дейилади*. Агар сирт ориентацияси танланган бўлса, у ҳолда сирт *ориентацияланган* дейилади.

Сирт чегарасининг ориентацияси тушунчаси сиртнинг томони тушунчаси билан боғлиқ. Агар σ — L контур билан чегараланган ориентацияланган, ўзини кесиб ўтадиган нуқталари бўлмаган сирт бўлса (76-шакл), у ҳолда бу контурни айланиб чиқиш йўналишини мусбат деб ҳисоблаймиз, агар бу контур бўйича ҳаракатланишда σ сирт айланаётган нуқтага инсбатан чап томонда қолса, юриш йўналишини мусбат деб ҳисоблаймиз (бунда \vec{n} нормалнинг охиридан контурни айланиб ўтиш соат милига қарши кузатилади). Контурни айланиб ўзининг қарама-қарши йўналиши манфий йўналиш дейилади.

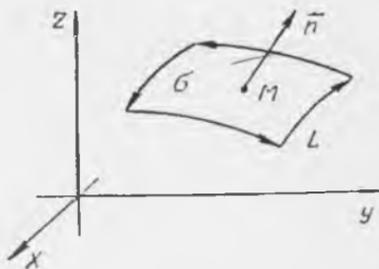
2. Асосий таърифлар ва хоссалар. Энди иккинчи тур сирт интегралнинг таърифига ўтамиз. Фараз қилайлик σ — силлиқ чегараланган ориентацияланган сирт бўлсин. Агар нормаллар Oz ўқи билан ўткир бурчаклар ташкил этса, u ҳолда сиртнинг устки томини тапланган деймиз, агар ўтмас бурчаклар ташкил этса, сиртнинг ост-



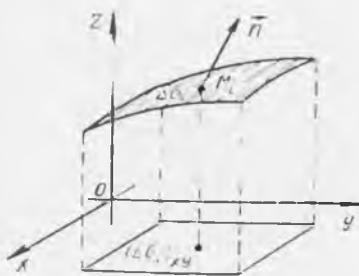
74-шакл.



75-шакл.



76-шакл.



77-шакл.

ки томони танланган дейлиэ. Бу сиртда $R(x, y, z)$ чекланган функцияни қараймиэ (77-шакл). Бу сиртти иктиёрни n та $\Delta\sigma_i$ қисмларга ажраталиэ ва $\Delta\sigma_i$ сиртнинг Oxy текисликдаги проекциясининг юэниэ ($\Delta\sigma_{xy}$) билан белгилаймиэ. Хар бир $\Delta\sigma_i$ қисм сиртда иктиёрни $M_i(\bar{x}_i, \bar{y}_i, \bar{z}_i)$ нуқтани белгилаймиэ. Бу нуқталарда $R(x, y, z)$ функциясини n қийматини ҳисоблаймиэ ва ҳуйндаги йнгииндини туэалиэ:

$$\sum_{i=1}^n R(\bar{x}_i, \bar{y}_i, \bar{z}_i) (\Delta\sigma_{xy}), \quad (6.1)$$

буида агар σ сиртнинг устки томони танланган бўлса, $(\Delta\sigma_{xy})$ ифода мусбат ишора билан олинади, агар сиртнинг остки томони танланган бўлса, у ҳолда бу ифода манфий ишора билан олинади. (6.1) кўрinishдаги йнгиинди σ сиртда $R(x, y, z)$ функция учун иккинчи тур сирт интеграли йнгииндиси дейилади. Иккинчи тур (6.1) интеграл йнгииндининг биринчи тур (5.3) интеграл йнгииндидан фарқи шундаки, у ерда функциянинг қиймати қисмий сиртнинг юэига кўнайитирилса, бу ерда бса функциянинг қиймати қисмий сирт юэининг Oxy текислигидаги проекциясига (мусбат ёки манфий ишора билан) кўнайитирилади.

Т а ў р и ф. (6.1) интеграл йнгииндининг $\Delta\sigma_i$ юэлар эиэ китта d диаметрининг узунлиги нолга интилгандаги лимити σ сиртнинг танланган томони бўйича x ва y координаталар бўйича $R(x, y, z)$ функциядан олинган *иккинчи тур сирт интеграли дейилади* ҳамда бундай белгиланади:

$$\iint_{\sigma} R(x, y, z) dx dy. \quad (6.2)$$

$P(x, y, z)$ функциядан y ва z координаталар бўйича олинган ва $Q(x, y, z)$ функциядан x ва z координаталар бўйича олинган иккинчи тур сирт интеграли шунга ўхшаш аниқланади:

$$\iint_{\sigma} P(x, y, z) dy dz, \quad \iint_{\sigma} Q(x, y, z) dx dz. \quad (6.3)$$

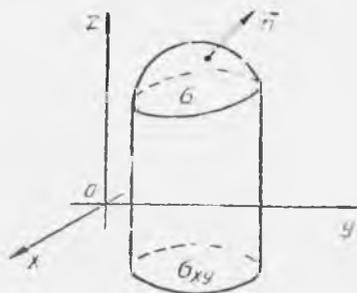
Бу интегралларнинг

$$\iint_{\sigma} P(x, y, z) dy dz + \iint_{\sigma} Q(x, y, z) dz dx + \iint_{\sigma} R(x, y, z) dx dy$$

йнгииндиси координаталар бўйича иккинчи тур умумий сирт интеграли дейилади ва бундай белгиланади:

$$\int_{\sigma} P(x, y, z) dy dz + Q(x, y, z) dz dx + R(x, y, z) dx dy. \quad (6.4)$$

Иккинчи тур сирт интегрални биринчи тур сирт интегрални эга бўлган ҳоссаларга эга, бироқ биринчи тур сирт интегралдан фарқли равишда сиртнинг томони ўзгарганда (яъни ориентация ўзгарганда) у ишорасини ўзгартиради.



78-шакл.

3. Иккинчи тур сирт интегралларни ҳисоблаш. Иккинчи тур сирт интеграллари қаррали интегралларга келтирилиб ҳисобланади. Фараз қилайлик ориентация қилинган (устки томонини танитаб оламиз) σ сиклик сирт $z = z(x, y)$ тенглама билан ифодаланган бўлсин, бу ерда $z(x, y)$ функция σ_{xy} ёниқ соҳада аниқланган бўлсин, σ_{xy} соҳа σ сиртнинг Oxy текисликдаги проецияси, $R(x, y, z)$ эса шу сиртнинг ҳар бир нуқтасидаги узлуксиз функция (78-шакл).

σ сиртнинг иккинчи n та $\Delta\sigma_i$ қисмга ажратамиз ва бу бўлишни Oxy текисликка проеция қиламиз. σ_{xy} соҳа мос ҳолда ΔS_i , $i = \overline{1, n}$ юзи n та қисмга бўлинади. Қуйидаги интеграл йиғиндини тузамиз.

$$\sum_{i=1}^n R(\bar{x}_i, \bar{y}_i, \bar{z}_i) \Delta S_i,$$

бу ерда ΔS_i ифода — $\Delta\sigma_i$ нинг Oxy текисликдаги проециясининг юзи, $\bar{z}_i = z(\bar{x}_i, \bar{y}_i)$ бўлгани учун

$$\sum_{i=1}^n R(\bar{x}_i, \bar{y}_i, \bar{z}_i) \Delta S_i = \sum_{i=1}^n R(\bar{x}_i, \bar{y}_i, z(\bar{x}_i, \bar{y}_i)) \Delta S_i \quad (6.5)$$

бўлади.

(6.5) тенгликнинг ўнг қисмида σ_{xy} соҳада узлуксиз бўлган $R(x, y, z(x, y))$ функция қаррали интегралнинг интеграл йиғиндиси жойлашган. (6.5) да $d \rightarrow 0$, да лимитга ўтиб

$$\iint_{\sigma} R(x, y, z) dx dy = \iint_{\sigma_{xy}} R(x, y, z(x, y)) dx dy \quad (6.6)$$

формулаи ҳосил қиламиз, бу формула x ва y координаталар бўйича иккинчи тур сирт интегрални қаррали интеграл орқали ифодалайди. Агар сиртнинг пастки қисми танилса, (6.6) нинг ўнг томонидаги интеграл олдида манфий ишора пайдо бўлади.

Қуйидаги формулаларнинг тўғрилиги ҳам худди шундай иботланади:

$$\iint_{\sigma} P(x, y, z) dy dz = \int_{\sigma_{yz}} P(x(y, z), y, z) dy dz,$$

$$\iint_{\sigma} Q(x, y, z) dx dz = \int_{\sigma_{xz}} Q(x, y(x, z), z) dx dz,$$

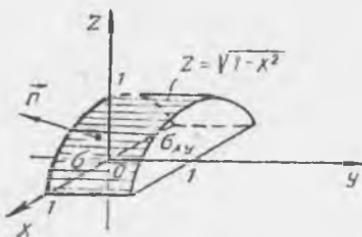
бу ерда σ сирт мос равишда $x = x(y, z)$ ёки $y = y(x, z)$ тенглама билан ифодаланган; σ_y ва σ_{xz} — σ сиртнинг Oyz ва Oxz текисликлардаги проекциялари.

1-мисол. Интегрални ҳисобланг:

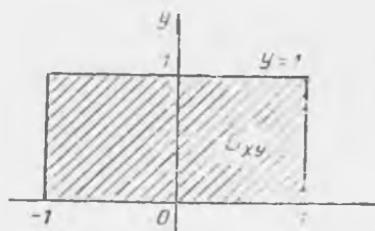
$$\int_{\sigma} (y^2 + z^2) dx dy,$$

бунда σ ифодаларда $z = \sqrt{1-x^2}$ цилиндрининг $y = 0$ ва $y = 1$ текисликлар билан кесиб олинган устки томони (79-шакл).

Ечиш. Берилган σ сиртнинг Oxy текисликдаги σ_{xy} проекцияси



79-шакл.



80-шакл.

$$\begin{cases} -1 \leq x \leq 1, \\ 0 \leq y \leq 1 \end{cases}$$

тенгсизликлар билан аниқланувчи тўғри тўртбурчак бўлади (80-шакл). (6.6) формула бўйича қуйидагиларни топамиз:

$$\begin{aligned} \iint_{\sigma} (y^2 + z^2) dx dy &= \iint_{\sigma_{xy}} [y^2 + (\sqrt{1-x^2})^2] dx dy = \\ &= \int_{\sigma_{xy}} (y^2 + 1 - x^2) dx dy = \int_{-1}^1 dx \int_0^1 (y^2 + 1 - x^2) dy = \\ &= \int_{-1}^1 \left(\frac{y^3}{3} + y - x^2 y \right) \Big|_0^1 dx = \int_{-1}^1 \left(\frac{4}{3} - x^2 \right) dx = \left(\frac{4}{3} x - \frac{x^3}{3} \right) \Big|_{-1}^1 = 2. \end{aligned}$$

2-мисол. Интегрални ҳисобланг:

$$\int_{\sigma} x dy dz + y dz dx + z dx dy,$$

бунда σ сирт $x+z-1=0$ текисликнинг $y=0$, $y=4$ текисликлар билан кесиб олтиган ва биринчи октантда ётган қисмининг устки томони (81-шакл).

Ечиш. Таърифга кўра

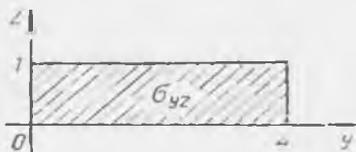
$$\iint_{\sigma} x dy dz + y dz dx + z dx dy =$$

$$= \iint_{\sigma} x dy dz +$$

$$+ \iint_{\sigma} y dz dx + \iint_{\sigma} z dx dy.$$

Унг томондаги интегралларнинг ҳар бирини ҳисоблаймиз (82, 83-шакллар):

$$\iint_{\sigma} x dy dz = \iint_{\sigma_{yz}} (1-z) dy dz = \int_0^1 dy \int_0^1 (1-z) dz = 2.$$



82-шакл.



83-шакл.

$$\iint_{\sigma} y dz dx = 0,$$

чунки σ сирт Oy ўқига параллелдир;

$$\iint_{\sigma} z dx dy = \iint_{\sigma_{xy}} (1-x) dx dy = \int_0^1 dy \int_0^{1-x} (1-x) dx = 2.$$

Шундай қилиб, қуйидаги ҳосил бўлади:

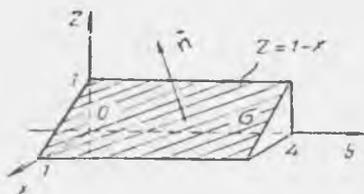
$$\iint_{\sigma} x dy dz + y dx dz + z dx dy =$$

$$= 2 + 0 + 2 = 4.$$

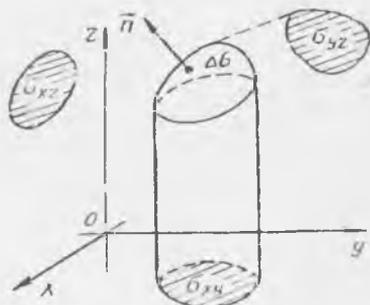
Пировардида биринчи ва иккинчи тур сирт интеграллари орасида боғлиқлик ўрнатамиз.

84-шаклдан $\Delta\sigma \cos \gamma$ кўпайтма $\Delta\sigma$ юзнинг Oxy текисликдаги проекцияси экани, яъни

$$\Delta\sigma_{xy} = \Delta\sigma \cos \gamma$$



81-шакл.



84-шакл.

келиб чиқади. Шунга ўхшаш:

$$\Delta\sigma_{xz} = \Delta\sigma \cos\beta, \quad \Delta\sigma_{yz} = \Delta\sigma \cos\alpha,$$

бу ерда $\Delta\sigma_{xy}$, $\Delta\sigma_{xz}$, $\Delta\sigma_{yz}$ нфодалар $\Delta\sigma$ юзчанинг тегишли координата текислигидаги проекциялари. Олинган (6.4) формулалар асосида иккинчи тур сирт интегралини биринчи тур сирт интегралига шаклида ёзиш мумкин:

$$\iint_{\sigma} P(x, y, z) dy dz + Q(x, y, z) dz dx + R(x, y, z) dx dy = \\ = \iint_{\sigma} (P(x, y, z) \cos\alpha + Q(x, y, z) \cos\beta + R(x, y, z) \cos\gamma) d\sigma. \quad (6.7)$$

Ўз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Қандай сирт икки томонли сирт дейилади? Қандайлари бир томонли сиртлар дейилади? Мисоллар келтиринг.
2. Сиртнинг ориентацияси қандай аниқланади?
3. Иккинчи тур сирт интегралининг таърифини айтинг.
4. Иккинчи тур сирт интегрални қандай ҳисобланади?
5. Биринчи ва иккинчи тур сирт интеграллари ўзаро қандай боғланган?
6. 3887—3893-масалаларни ечинг.

ВЕКТОР АНАЛИЗИ

1- §. Скаляр майдон

Физикада, механикадаги кўнгиша масалаларда скаляр ва вектор катталиклар билан иш кўришга тўғри келади.

Скаляр катталик ўзининг сон қиймати билан тўла ифодаланади (масалан, ҳажм, масса, зичлик, ҳарорат ва ҳоказолар).

Таъриф. Фазонинг бирор қисми (ёки бутун фазонинг) ҳар бир M нуқтасида бирор u скаляр миқдорининг сон қиймати аниқланган бўлса, бу миқдорнинг скаляр майдони берилган дейилади. Масалан, ҳарорат майдони, бир жинслимас муҳитда зичлик майдони, куч майдон потенциал.

Агар u катталик t вақтга боғлиқ бўлмаса, бу катталик *стационар* (ёки *барқарор*) катталик дейилади. Акс ҳолда майдон *нестационар* (ёки *барқарор бўлмаган*) майдон дейилади. Биз фақат стационар майдонларни қараб чиқамиз. Шундай қилиб, u скаляр катталик t вақтга боғлиқ бўлмасдан, балки фақат M нуқтанинг фазодаги ўрнига боғлиқ бўлади, яъни u катталик M нуқтанинг функцияси сифатида қаралади ва $u = u(M)$ кўринишида белгиланади. Бу функцияни *майдон функцияси* деб атаймиз.

Агар фазода $Oxyz$ координаталар системасини киритсак, у ҳолда ҳар бир M нуқта маълум x, y, z координаталарга эга бўлади ва u скаляр функция шу координаталарнинг функцияси бўлади:

$$u = u(x, y, z).$$

Шундай қилиб, биз уч ўзгарувчанли функциянинг физик талқинига келдик.

Текисликнинг қисмида (ёки бутун текисликда) аниқланадиган скаляр майдонни ҳам қараб чиқиши мумкин, унинг ҳар бир M нуқтасига u скаляр катталикнинг сон қиймати мос келади, яъни $u = u(M)$.

Агар текисликнинг Oxy координаталар системаси киритилса, у ҳолда ҳар бир M нуқта маълум x, y координаталарга эга бўлади ва u скаляр функция шу координаталарнинг функцияси бўлади:

$$u = u(x, y).$$

Скаляр майдонларнинг хоссаларини сатҳ сиртлари ёки сатҳ чизиқлари ёрдамида ўрганиш мумкин, улар шу майдонларнинг геометрик тасвири ҳисобланади.

1. Сатҳ сиртлари.

Таъриф. Скаляр майдоннинг *сатҳ сирти* деб фазоннинг шундай нуқталари тўпламига айтиладики, унда майдон функцияси $u = u(x, y, z)$ ўзгармас қийматга эга бўлади.

Бу сиртлар

$$u(x, y, z) = C$$

тенглама билан аниқлаиши равшан, бунда C — ўзгармас сон.

C га турли қийматлар бериб, сатҳ сиртлари оиласини ҳосил қиламиз. Бу сиртларда скаляр функция ўзгармас бўлиб қолади.

Агар, масалан, майдон

$$u = x^2 + y^2 + z^2$$

функция билан ифодаланган бўлса, у ҳолда маркази координаталар бошида бўлган

$$x^2 + y^2 + z^2 = C \quad (C > 0)$$

сфера сатҳ сирти вазифасини бажаради.

2. Сатҳ чизиқлари. Ясси скаляр майдон геометрик жиҳатдан сатҳ чизиқлари ёрдамида тасвирланади.

Таъриф. Ясси скаляр майдоннинг *сатҳ чизиғи* деб текисликнинг шундай нуқталари тўпламига айтиладики, унда $u = u(x, y)$ майдон функцияси ўзгармас қийматга эга бўлади.

Бу чизиқлар

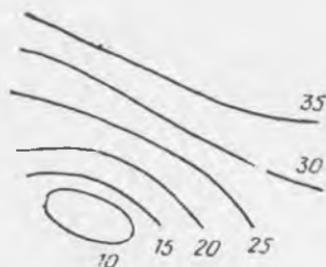
$$u(x, y) = C$$

тенглама билан аниқланади, бунда C — ўзгармас сон.

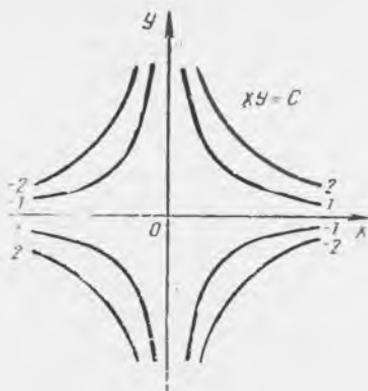
C га турли қийматлар бериб, сатҳ чизиқлари оиласини ҳосил қиламиз. Бу чизиқларда скаляр функция доимий бўлиб қолади. Шаклда сатҳ чизиқларининг бир-биридан тенг ораллиқлардан кейин келадиган u нинг маълум қийматларига мосларини чизиш қабул қилинган, масалан, $u = 10$, $u = 15$, $u = 20$, $u = 25$, $u = 30$, $u = 35$ (85-шакл).

Сатҳ чизиқлари бир-бирига қанчалик яқин қилиб чизилган бўлса, u шунчалик тез ўсиб боради.

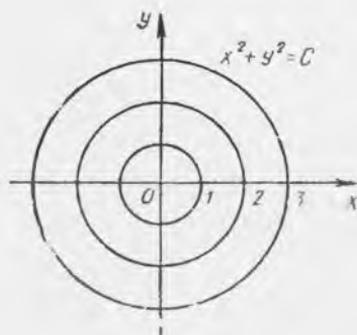
Агар, масалан, скаляр майдонлар $u = xy$ ёки $u = x^2 + y^2$ функциялар билан берилган бўлса, улар учун сатҳ чизиқлари вазифасини мос равишда гиперболалар ва концентрик айланалар оиласи бажаради (86, 87-шакллар).



85-шакл.



86- шакл.



87- шакл.

2-§. Берилган йўналиш бўйича ҳосила

Скаляр майдоннинг муҳим тушунчаси берилган йўналиш бўйича ҳосиладир. Фараз қилайлик, скаляр майдоннинг дифференциалланувчи функцияси $u = u(x, y, z)$ берилган бўлсин.

Бу майдондаги бирор $M(x, y, z)$ нуқтани ва шу нуқтадан чиқувчи бирор \vec{l} нурни қараймиз. Бу нурнинг Ox, Oy, Oz ўқлари билан ташкил қилган бурчакларини α, β, γ орқали белгилаймиз (88-шакл). Агар \vec{l}_0 бирлик вектор бу нур бўйича йўналган бўлса, у ҳолда қуйидагига эга бўламиз:

$$\vec{l}_0 = \vec{i} \cos \alpha + \vec{j} \cos \beta + \vec{k} \cos \gamma.$$

Фараз қилайлик, бирор $M_1(x + \Delta x, y + \Delta y, z + \Delta z)$ нуқта шу нурда ётган бўлсин. M ва M_1 нуқталар орасидаги масофани Δl билан белгилаймиз: $\Delta l = |MM_1|$. Скаляр майдон функцияси қийматлари айирмасини шу функциянинг \vec{l}_0 йўналишда шу нуқталардаги орттирмаси деб айтамыз ва $\Delta_l u$ билан белгилаймиз. У ҳолда

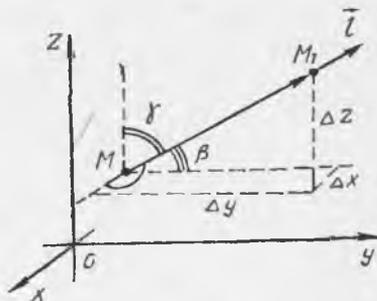
$$\Delta_l u = u(M_1) - u(M)$$

ёки

$$\Delta_l u = u(x + \Delta x, y + \Delta y, z + \Delta z) - u(x, y, z).$$

Таъриф. $u = u(x, y, z)$ функцияларнинг \vec{l} йўналиш бўйича $M(x, y, z)$ нуқтадаги ҳосиласи деб

$$\lim_{\Delta l \rightarrow 0} \frac{\Delta_l u}{\Delta l}$$



88- шакл.

лимитга айтилади, бу лимит $\frac{\partial u}{\partial l}$ тарзида белгиланади. Шундай қил-
диб,

$$\frac{\partial u}{\partial l} = \lim_{\Delta l \rightarrow 0} \frac{\Delta u}{\Delta l}$$

Агар M нуқта таъинланган бўлса, у ҳолда ҳосиланинг катталиги
фақат \vec{l} нурининг йўналишигагина боғлиқ бўлади.

\vec{l} йўналиш бўйича ҳосил хусусий ҳосилаларга ўхшаш u функ-
циянинг маъкур йўналишдаги ўзгариш тезлигини характерлайди. Ҳо-
силанинг \vec{l} йўналиш бўйича абсолют миқдори $\left| \frac{\partial u}{\partial l} \right|$ тезлигининг кат-
талигини аниқлайди, ҳосиланинг инчораси эса u функция ўзгариши-
нинг характерини аниқлайди: агар $\frac{\partial u}{\partial l} > 0$ бўлса, у ҳолда функция
бу йўналишда ўсади, агар $\frac{\partial u}{\partial l} < 0$ бўлса, камаяди.

Берилган йўналиш бўйича ҳосилани ҳисоблаш қуйидаги теорема
ёрдамида амалга оширилади.

Теорема. Агар $u(x, y, z)$ функция дифференциалланувчи бўл-
са, у ҳолда унинг ихтиёрий \vec{l} йўналиш бўйича ҳосиласи мавжуд
са қуйидагига тенг:

$$\frac{\partial u}{\partial l} = \frac{\partial u}{\partial x} \cos \alpha + \frac{\partial u}{\partial y} \cos \beta + \frac{\partial u}{\partial z} \cos \gamma$$

бу ерда $\cos \alpha, \cos \beta, \cos \gamma$ — \vec{l} векторнинг йўналтиричи косинус-
лари.

Исботи. u функция теореманинг шартига кўра дифференциал-
ланувчи бўлса, у ҳолда унинг $M(x, y, z)$ нуқтадаги Δu срттирмасини

$$\Delta u = \frac{\partial u}{\partial x} \Delta x + \frac{\partial u}{\partial y} \Delta y + \frac{\partial u}{\partial z} \Delta z + \epsilon \quad (2.1)$$

кўринишда ёзиш мумкин, бу ерда ϵ катталик $\rho = \sqrt{(\Delta x)^2 + (\Delta y)^2 + (\Delta z)^2}$
га нисбатан юқори тартибли чексиз кичик миқдор, яъни $\lim_{\rho \rightarrow 0} \frac{\epsilon}{\rho} = 0$
(7-боб, 4-§ га қараи).

Агар функция орттирмаси \vec{l} вектор йўналишидаги нур бўйлаб
қаралса, у ҳолда

$$\Delta u = \Delta l, \quad \rho = \Delta l,$$

$$\Delta x = \Delta l \cos \alpha, \quad \Delta y = \Delta l \cos \beta, \quad \Delta z = \Delta l \cos \gamma$$

Сўйиш равиши. N ҳолда (2.1) тенглик бундай кўринишни олади:

$$\Delta u = \frac{\partial u}{\partial x} \Delta l \cos \alpha + \frac{\partial u}{\partial y} \Delta l \cos \beta + \frac{\partial u}{\partial z} \Delta l \cos \gamma + \epsilon.$$

Тенгликнинг шкала қисмини Δl га бўламиз ва $\Delta l \rightarrow 0$ да лимитга
ўтамиз. Натичада

$$\frac{\partial u}{\partial l} = \frac{\partial u}{\partial x} \cos \alpha + \frac{\partial u}{\partial y} \cos \beta + \frac{\partial u}{\partial z} \cos \gamma, \quad (2.2)$$

чунки

$$\lim_{M \rightarrow 0} \frac{E}{M} = \lim_{\rho \rightarrow 0} \frac{E}{\rho} = 0.$$

$\frac{\partial u}{\partial x}$, $\frac{\partial u}{\partial y}$, $\frac{\partial u}{\partial z}$ хусусий ҳосилалар ва йўналишнинг косинуслар M га боғлиқ бўлмайди.

Шундай қилиб, теорема исботланди. (2.2) формулада, агар \vec{l} йўналиш координаталар ўқининг йўналишларидаги бири билан бир хати бўлса, у ҳолда бу йўналиш бўйича ҳосил тегинчи хусусий ҳосилга тенг, масалан, агар $\vec{l} = \vec{i}$ бўлса, у ҳолда $\alpha = 0$, $\beta = \gamma = \frac{\pi}{2}$ бўлади, шунинг учун $\cos \alpha = 1$, $\cos \beta = \cos \gamma = 0$ вт бинобарин,

$$\frac{\partial u}{\partial l} = \frac{\partial u}{\partial x}.$$

(2.2) формуладан кўринадикки, \vec{l} йўналишига қарама-қарши \vec{l}' йўналиш бўйича ҳосил \vec{l} йўналиш бўйича тескари ишора билан олинган ҳосиласига тенг.

Ҳақиқатан бунда, α , β , γ бурчаклар π га ўзгарини керак, натижада қуйидагини ҳосил қиламиз:

$$\begin{aligned} \frac{\partial u}{\partial l} &= \frac{\partial u}{\partial x} \cos(\pi + \alpha) + \frac{\partial u}{\partial y} \cos(\pi + \beta) + \frac{\partial u}{\partial z} \cos(\pi + \gamma) = \\ &= -\frac{\partial u}{\partial x} \cos \alpha - \frac{\partial u}{\partial y} \cos \beta - \frac{\partial u}{\partial z} \cos \gamma = -\frac{\partial u}{\partial l}. \end{aligned}$$

Бу йўналиш қарама-қаршига ўзгарганда u функциянинг ўзгарини тезлигининг абсолют миқдори ўзгармайди, унинг фақат йўналиши ўзгаради холос.

Агар, масалан, \vec{l} йўналишида функция ўсса, у ҳолда қарама-қарши \vec{l}' йўналишида у камаяди, ва аксинча.

Агар майдон текис бўлса, у ҳолда \vec{l} нурининг йўналиши унинг абсциссалар ўқиға оғини бурчаги α билан тўла аниқланади. \vec{l} йўналиш бўйича ҳосил учун формулани текис майдон ҳолида (2.2) формуладан олин мумкин, бунда

$$\beta = \frac{\pi}{2} - \alpha, \quad \gamma = \frac{\pi}{2}$$

деб олинади. У ҳолда

$$\frac{\partial u}{\partial l} = \frac{\partial u}{\partial x} \cos \alpha + \frac{\partial u}{\partial y} \sin \alpha.$$

Мисол. $u = xyz$ функциянинг $M(-1, 2, 4)$ нуқтада, шу нуқтадан $M_1(-3, 4, 5)$ нуқтаға томон йўналишидаги ҳосиласини топинг.

Е чи ш. $\overrightarrow{MM_1}$ векторни топамиз:

$$\overrightarrow{MM_1} = (-3 + 1)\vec{i} + (4 - 2)\vec{j} + (5 - 4)\vec{k} = -2\vec{i} + 2\vec{j} + \vec{k}$$

ва унга мос бирлик векторни ҳам топамиз:

$$\vec{l}_0 = \frac{\overrightarrow{MM_1}}{|\overrightarrow{MM_1}|} = \frac{-2\vec{i} + 2\vec{j} + \vec{k}}{\sqrt{(-2)^2 + 2^2 + 1^2}} = -\frac{2}{3}\vec{i} + \frac{2}{3}\vec{j} + \frac{1}{3}\vec{k}.$$

Шундай қилиб, \vec{l}_0 вектор қуйидаги йўналтирувчи косинусларга эга.

$$\cos \alpha = -\frac{2}{3}, \quad \cos \beta = \frac{2}{3}, \quad \cos \gamma = \frac{1}{3}.$$

Энди xyz функциянинг хусусий ҳосилаларини топамиз:

$$\frac{\partial u}{\partial x} = yz, \quad \frac{\partial u}{\partial y} = xz, \quad \frac{\partial u}{\partial z} = xy$$

ва уларни $M(-1, 2, 4)$ нуқтада ҳисоблаймиз:

$$\left. \frac{\partial u}{\partial x} \right|_M = 8, \quad \left. \frac{\partial u}{\partial y} \right|_M = -4, \quad \left. \frac{\partial u}{\partial z} \right|_M = -2.$$

Хусусий ҳосилаларнинг ва йўналтирувчи косинусларнинг топилган қийматларини (2.2) формулага қўямиз:

$$\frac{\partial u}{\partial l} = 8 \left(-\frac{2}{3} \right) - 4 \cdot \frac{2}{3} - 2 \cdot \frac{1}{3} = \frac{2}{3} (-8 - 4 - 1) = -\frac{26}{3}.$$

«—» ишора берилган йўналишда $u = xyz$ функция камайишини кўрсатади.

3-§. Скаляр майдон градиенти. Градиентни инвариант аниқлаш

Т а ъ р и ф: $u = u(x, y, z)$ дифференциалланувчи функция билан берилган скаляр майдоннинг $M(x, y, z)$ нуқтадаги градиенти деб, $\text{grad } u$ билан белгиланувчи векторга айтилиб, унинг проекциялари вазифасини шу функциянинг хусусий ҳосилалари қийматлари бажаради, яъни

$$\text{grad } u = \frac{\partial u}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial u}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial u}{\partial z} \vec{k}. \quad (3.1)$$

Градиентнинг прѐскциялари $M(x, y, z)$ нуқтани танлашга боғлиқ бўлади ва шу нуқтанинг координаталари ўзгариши билан ўзгаради. Бинобарин, $u(x, y, z)$ функция билан берилган скаляр майдоннинг ҳар бир нуқтасига маълум бир вектор — шу функциянинг градиенти мос қўйилади.

Градиентнинг таърифидан фойдаланиб, \vec{l} йўналиш бўйича ҳосилани фойдаловчи (2.2) формулани қуйидаги кўринишда ёзиш мумкин:

$$\frac{\partial u}{\partial l} = \text{grad } u \cdot \vec{l}_0, \quad (3.2)$$

бунда $\vec{l}_0 = \cos \alpha \cdot \vec{i} + \cos \beta \cdot \vec{j} + \cos \gamma \cdot \vec{k} = \vec{l}$ йўналишдаги бирлик вектор. Демак, берилган \vec{l} йўналиш бўйича ҳосилла функция градиенти билан шу u йўналишнинг \vec{l}_0 бирлик вектори кўпайтмасига тенг. Скаляр кўпайтма таърифидан фойдаланиб, (3.2) формуласи

$$\frac{\partial u}{\partial l} = |\text{grad } u| \cdot |\vec{l}_0| \cos \varphi$$

кўринишда ифодалаш мумкин, бунда φ — бирлик вектор \vec{l}_0 билан градиент орасидаги бурчак (89- шакл). $|\vec{l}_0| = 1$ бўлгани учун

$$\frac{\partial u}{\partial l} = |\text{grad } u| \cos \varphi \quad (3.3)$$

бўлади. Бундан йўналиш бўйича ҳосилла $\cos \varphi = 1$ бўлганда, яъни $\varphi = 0$ да энг катта қийматга эришади. Шу билан бирга бу энг катта қиймат $|\text{grad } u|$ га тенг, яъни бу ҳолда

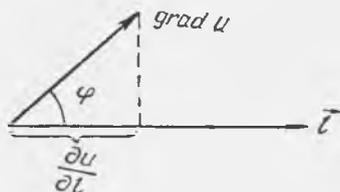
$$\max \left\{ \frac{\partial u}{\partial l} \right\} = |\text{grad } u| = \sqrt{\left(\frac{\partial u}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial y} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial z} \right)^2}. \quad (3.4)$$

Шундай қилиб, $|\text{grad } u|$ катталик $\frac{\partial u}{\partial l}$ ҳосилланинг M нуқтадаги мумкин бўлган энг катта қиймати бўлади, $\text{grad } u$ нинг йўналиши эса M нуқтадан чиқувчи шундай нурийннг йўналиши билан мос тушадики, u бўйлаб функция ҳаммасидан кўра тезроқ ўзгаради, яъни градиентнинг йўналиши функциянинг энг тез ортишидаги йўналишидир. Бу юқорида келтирилган градиентнинг координаталар системасидан фойдаланилган таърифи ўрнига энди бошқа, координаталар системасини тағлашга боғлиқ бўлмаган инвариант таърифини беришга имкон беради.

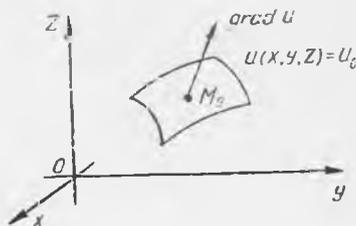
Таъриф. $u(x, y, z)$ скаляр майдоннинг градиенти деб, бу майдон ўзгаришининг энг катта тезлигини ифодаловчи векторга айтилади.

Агар $\cos \varphi = -1$ ($\varphi = \pi$) бўлса, u ҳолда йўналиш бўйича ҳосилла $|\text{grad } u|$ га тенг энг кичик қиймат бўлади. Бу йўналишда (қарама-қарши йўналишда) u функция ҳаммасидан тезроқ камаяди.

Агар $\cos \varphi = 0$ ($\varphi = \pm \frac{\pi}{2}$) бўлса, йўналиш бўйича ҳосилла нол



89- шакл.



90- шакл.

га тенг. Энди скаляр майдоннинг градиенти йўналиши билан сатҳ сиртлари оралигидаги боғланишни ўрнатамиз.

$u = u(x, y, z)$ функциянинг майдоннинг ҳар бир нуқтасидаги градиентининг йўналиши шу нуқтадан ўтувчи скаляр майдоннинг сатҳ текислигига ўтказилган нормалнинг йўналиши билан мос тушшини раёботлаймиз. Бунинг учун натижасини $M_0(x_0, y_0, z_0)$ нуқтага тақриб оламиз (90-шакл). Бу нуқтадан ўтувчи сатҳ сирти тенгламасини

$$u(x, y, z) = u_0$$

кўришида ёзилади, бунда $u_0 = u(x_0, y_0, z_0)$.

$M_0(x_0, y_0, z_0)$ нуқтадан шу текисликка ўтказилган нормалнинг тенгламасини тузимиз:

$$\frac{x - x_0}{\frac{\partial u}{\partial x} \Big|_{M_0}} = \frac{y - y_0}{\frac{\partial u}{\partial y} \Big|_{M_0}} = \frac{z - z_0}{\frac{\partial u}{\partial z} \Big|_{M_0}}$$

Бундан,

$$\frac{\partial u}{\partial x} \Big|_{M_0}, \frac{\partial u}{\partial y} \Big|_{M_0}, \frac{\partial u}{\partial z} \Big|_{M_0}$$

проекцияларга эга бўлган нормалнинг йўналишуви вектори $u(x, y, z)$ функциянинг $M_0(x_0, y_0, z_0)$ нуқтадаги градиенти бўлади.

Шундан қилиб, ҳар бир нуқтадаги градиент берилган нуқтадан ўтувчи сатҳ сиртига ўтказилган уринма текисликка перпендикуляр бўлади, яъни унинг текисликка проекцияси нолга тенг. Демак, берилган нуқтадан ўтувчи сатҳ сиртига уринма бўлган истаган йўналиш бўйича ҳосил нолга тенг. Яққоллик учун олинган натижани геометрик жиҳатдан тасвирлаймиз (91-шакл). Бунинг учун $M_0(x_0, y_0, z_0)$ нуқтада $\text{grad } u$ векторини ва бу вектор диаметр бўладиган сферани ясаймиз, M_0 нуқта — $u(x, y, z) = u_0$ сатҳ сирти билан уриниш нуқтаси. Қуйидагилар равиан:

$$\varphi < \frac{\pi}{2} \quad \text{бўлганда} \quad \frac{\partial u}{\partial l} = |\text{grad } u| \cos \varphi = |\vec{M}_0 \vec{M}_1|,$$

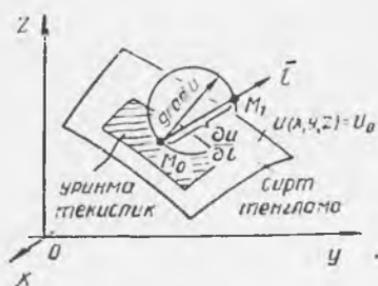
$$\varphi = \frac{\pi}{2} \quad \text{бўлганда} \quad \frac{\partial u}{\partial l} = 0,$$

чунки бу ҳолда \vec{l} йўналиши сатҳ сиртига ўтказилган уринманинг йўналиши билан мос тушади:

$$\frac{\partial u}{\partial l} = |\text{grad } u|, \quad \text{бунда} \quad \varphi = 0,$$

чунки бу ҳолда \vec{l} йўналиши нормалнинг ёки сатҳ сиртига ўтказилган $\text{grad } u$ нинг йўналишига мос келди.

Функция градиентининг баъзи хоссаларини кўрсатамиз:



91-шакл.

1) $\text{grad } Cu = C \text{ grad } u$, буҗта C — үзгармас катталык.

2) $\text{grad } (u_1 + u_2) = \text{grad } u_1 + \text{grad } u_2$.

3) $\text{grad } u_1 \cdot u_2 = u_1 \text{ grad } u_2 + u_2 \text{ grad } u_1$;

4) $\text{grad } f(u) = f'(u) \text{ grad } u$

Бу хоссалар функцияның ҳосласыны топыш қондалары билан мос түшыш равшан.

Мисол. $u = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2}$ функцияның $M(x, y, z)$ нуқтадагы градиентин ҳособлаыг.

Ечиш. Аввал хусусий ҳоссаларни ҳособлаымыз:

$$\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{2x}{2\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} = \frac{x}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} = \frac{x}{u}$$

$$\frac{\partial u}{\partial y} = \frac{2y}{2\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} = \frac{y}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} = \frac{y}{u}$$

$$\frac{\partial u}{\partial z} = \frac{2z}{2\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} = \frac{z}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} = \frac{z}{u}$$

(3.1) формулага мувофиқ ихтиёрый $M(x, y, z)$ нуқтадагы градиентиниғ ифодасы қуйыдагыча бўлады:

$$\text{grad } u = \frac{x}{u} \vec{i} + \frac{y}{u} \vec{j} + \frac{z}{u} \vec{k}.$$

Скаляр майдониниғ сатҳ сиртлари концентрик сфералардан иборат бўлганы учун $\text{grad } u$ унинг радиуси бўйлаб йуналган бўлады, шу билан бирга

$$|\text{grad } u| = \sqrt{\frac{x^2}{u^2} + \frac{y^2}{u^2} + \frac{z^2}{u^2}} = \frac{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}}{u} = \frac{u}{u} = 1,$$

яъни u функция үсшынниғ энг катта тезлиги 1 га тенг.

4-§. Вектор майдони

Кўпгина масалаларни ечишда скаляр катталыклардан ташқари вектор катталыкларга ҳам мурожаат қилишга тўғри келади. Агар скаляр катталык үзшынниғ сон қиймати билан тўла ифодаланса, вектор катталык учун бу старли бўлмайдн. Ушн ифодалаш учун яна бу катталыкниғ йуналышыннн ҳам (масалан, тезлик, куч) билиш зарур. Скаляр майдон тушунчасига ўхшаш вектор майдон тушунчаси ҳам киритиллади.

Таъриф. Ҳар бир M нуқтасига бирор \vec{a} вектор мос қўйылган фазаниғ бирор қисми (ёки бутун фазо) *вектор майдон* дейиллади.

Куч майдони (оғирлик кучи майдони), электр майдони, электромагнит майдон, оқаётган суюқлыкниғ тезликлари майдони вектор майдонга мисол бўла олади. Биз \vec{a} вектор фақат M нуқтаниғ вазиятига боғлиқ бўладиган ва вақтга боғлиқ бўлмайдиган $\vec{a} = \vec{a}(M)$ стационар майдонларни қараб чиқамыз.

Агар фазода $Oxyz$ координаталар системаси киритилса, у ҳолда ҳар бир M нуқта маълум x, y, z координаталарга эга бўлади ва \vec{a} вектор бу координаталарнинг функцияси бўлади, яъни $\vec{a} = \vec{a}(x, y, z)$. \vec{a} векторнинг координаталар ўқидаги проекцияларини P, Q, R билан белгилаймиз. Улар ҳам координаталарнинг функциялари ҳисобланади, яъни

$$P = P(x, y, z), \quad Q = Q(x, y, z), \quad R = R(x, y, z).$$

Шундай қилиб, бундай ёзиш мумкин:

$$\vec{a} = \vec{a}(M) = \vec{a}(x, y, z) = P\vec{i} + Q\vec{j} + R\vec{k}.$$

Агар P, Q, R — ўзгармас катталиклар бўлса, у ҳолда \vec{a} вектор ўзгармас бўлади, бундай вектор майдон бир жинсли дейилади, масалан, оғирлик кучи майдонни бир жинслидир.

Агар майдон текисликда берилган бўлса, яъни унинг проекцияларидан бири нолга тенг бўлиб, қолган проекциялари эса тегишли координатага боғлиқ бўлмаса, у ҳолда *текис (ясси) майдонни* ҳосил қиламиз, масалан,

$$\vec{a}(x, y) = P(x, y)\vec{i} + Q(x, y)\vec{j}.$$

Вектор чизиқлар. Вектор найчалари.

Таъриф. $\vec{a}(M)$ вектор майдоннинг *вектор чизиғи* деб шундай чизиққа айтиладики, унинг ҳар бир нуқтасида уринманинг йўналиши шу нуқтага мос келган $\vec{a}(M)$ векторнинг йўналиши билан бир хил бўлади.

Аниқ майдонларда вектор чизиқлар маълум физик маънога эга бўлади. Агар $\vec{a}(M)$ оқастган суюқликнинг тезликлари майдонни бўлса, у ҳолда вектор чизиқлар суюқликнинг оқиш чизиқлари бўлади, яъни суюқликнинг заррачалари ҳаракатланаётган чизиқлар бўлади.

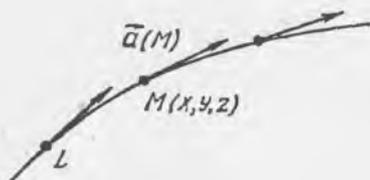
Агар $\vec{a}(M)$ электр майдон бўлса, у ҳолда вектор чизиқлар бу майдоннинг *куч чизиқлари* бўлади (92-шакл).

σ сирт бўлагининг нуқталари орқали ўтувчи ҳамма вектор чизиқлар тўплами *вектор найчалари* дейилади.

Вектор чизиқлар тенгламасини келтириб чиқарамиз.

Фараз қилайлик, вектор майдон

$$\vec{a} = \vec{a}(M) = P\vec{i} + Q\vec{j} + R\vec{k}$$



92-шакл.

функция билан аниқланган бўлсин, бунда P, Q, R лар x, y, z координаталарнинг функциялари. Агар вектор чизиқ ушбу

$$x = x(t), \quad y = y(t), \quad z = z(t)$$

параметрик тенгламага эга бўлса, у ҳолда бу чизиққа ўтказ

зилган урнининг йўналтирувчи вектори проекциялари $x'(t)$, $y'(t)$, $z'(t)$ ҳосилаларга ёки dx , dy , dz дифференциалларга пропорционал бўлади.

$\vec{a}(M)$ векторининг ва вектор чизиққа уринма қилиб йўналтирилган векторнинг колленеарлик шартини ёзиб, қуйидагини ҳосил қиламиз:

$$\frac{cx}{P} = \frac{dy}{Q} = \frac{dz}{R}. \quad (4.1)$$

(4.1) тенгламалар системаси $\vec{a}(M)$ майдоннинг вектор чизиқлари оқласи дифференциал тенгламалари системасини ифода қилади.

Шундай қилиб, $\vec{a}(M)$ майдоннинг вектор чизиқларини топиш ҳақидаги масала (4.1) системадаги интеграл эгри чизиқларини топишга тенг кучли.

(4.1) тенгламалар $\vec{a}(M)$ майдоннинг вектор чизиқлари дифференциал тенгламалари дейилади.

Мисол. Майдоннинг вектор чизиқларини топинг:

$$\vec{a}(M) = xi + yj + zk.$$

Ечиш. Вектор чизиқларининг дифференциал тенгламалари бундай кўринишга эга:

$$\frac{dx}{x} = \frac{dy}{y} = \frac{dz}{z}$$

ёки

$$\begin{cases} \frac{dx}{x} = \frac{dy}{y}, \\ \frac{dx}{x} = \frac{dz}{z}. \end{cases}$$

Бу системани интеграллаб, ҳосил қиламиз:

$$\ln |y| = \ln |x| + \ln C_1,$$

$$\ln |z| = \ln |x| + \ln C_2,$$

бундан:

$$y = C_1 x, \quad z = C_2 x,$$

бунда C_1 , C_2 — ихтиёрый докмийдир.

Координаталар бошидан чиқаётган нурлар вектор чизиқлари бўлиши равшан. Бу чизиқларнинг кононик тенгламалари бундай кўринишга эга:

$$x = \frac{y}{C_1} = \frac{z}{C_2}.$$

Ўз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Скаляр майдон деб нимага айтилади?
2. Сатҳ сирти, сатҳ чизиги деб нимага айтилади?
3. Йўналиш бўйича ҳосила учун формулани келтириб чиқаринг.

4. Скаляр майдон градиентининг таърифини координата шаклида ифода-ланг.
5. Йўналиш бўйича ҳосила градиент орқали қандай ифодаланади?
6. Градиентнинг инвариант таърифини айтинг.
7. Градиентнинг хоссаларини санаб ўтинг.
8. Вектор майдон деб нимага айтилади?
9. Вектор чизиқ деб нимага айтилади? Вектор найча деб нимага айтилади?
10. Вектор чизиқларнинг дифференциал тенгламаларини келтириб чиқаринг.
11. 3439—3444, 3451—3459, 4401—4404- масалаларни ечинг.

5-§. Сирт орқали ўтадиган вектор майдон оқими. Унинг тезликлар майдонидаги физик маъноси
Фараз қилайлик, *Oxyz* фазонинг *V* соҳасида

$$\vec{a}(M) = P(x, y, z)\vec{i} + Q(x, y, z)\vec{j} + R(x, y, z)\vec{k}$$

вектор майдон берилган бўлсин, бунда $P(x, y, z)$, $Q(x, y, z)$, $R(x, y, z)$ — шу соҳада узлуксиз бўлган функциялар.

Бу соҳада ориентирланган σ сиртни олампиз, унинг ҳар бир нуқтасида нормалнинг мусбат йўналиши

$$\vec{n}_0 = \cos \alpha \cdot \vec{i} + \cos \beta \cdot \vec{j} + \cos \gamma \cdot \vec{k}$$

бирлик вектор орқали аниқласин, бунда α, β, γ — нормал \vec{n}_0 нинг координаталар ўқлари билан ташкил қилган бурчаклари.

Таъриф. $\vec{a}(M)$ векторининг σ сирт орқали ўтувчи *П* оқими деб қуйидаги иккинчи тур сирт интегралига айтилади:

$$P = \iint_{\sigma} P(x, y, z) dy dz + Q(x, y, z) dz dx + R(x, y, z) dx dy. \quad (5.1)$$

11- бобдаги (6.7) муносабатни ҳисобга олиб, (5.1) формулани

$$P = \iint_{\sigma} \{ P(x, y, z) \cos \alpha + Q(x, y, z) \cos \beta + R(x, y, z) \cos \gamma \} d\sigma$$

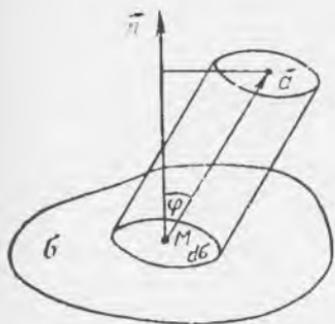
кўринишида ёки янада соддароқ

$$P = \iint_{\sigma} \{ \vec{a} \cdot \vec{n}_0 \} d\sigma \quad (5.2)$$

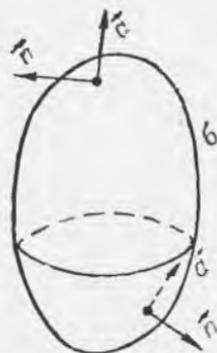
кўринишида ёзиш мумкин, чунки $P \cos \alpha + Q \cos \beta + R \cos \gamma = \vec{a} \cdot \vec{n}_0$.

Бу ерда $d\sigma$ ифода σ сирт юзигининг элементи. (5.2) формула \vec{a} векторининг *П* оқимини вектор ёзувида ифодалайди.

Вектор майдон оқимининг физик маъносини аниқлаймиз. Фараз қилайлик, $\vec{a}(M)$ вектор оқаётган суюқликнинг тезликлари майдонининг σ сирт орқали аниқласин. Бу тезлик вектори ҳар бир *M* нуқтада суюқлик зарчаси интилаётган йўналиш, вектор чизиқлари эса суюқликнинг оқим чизиқлари бўлади (93-шакл). σ сирт орқали вақт бирлиги ичида оқиб ўтаётган



93- шакл.



94- шакл.

суюқлик мйқдорини ҳисоблаймиз. Бунинг учун сиртда M нуқтани ва сиртининг $d\sigma$ элементини қайд қиламиз.

Вақт бирлигида бу элемент орқали оқиб ўтган суюқлик мйқдори асоси $d\sigma$ ва ясовчи \vec{a} бўлган цилиндрнинг ҳажми билан аниқланади. Бу цилиндрнинг баландлиги унинг ясовчисини \vec{n}_0 нормал бирлик векторига проекциялаш йўли билан ҳисоб қилинади. Шунинг учун цилиндрнинг ҳажми

$$\vec{a} \cdot \vec{n}_0 \cdot d\sigma$$

катталикка тенг бўлади. Вақт бирлиги ичида бутун σ сирт бўйича оқиб ўтган суюқликнинг тулиқ ҳажми ёки суюқлик мйқдори σ бўйича интеграллан натижасида ҳисоб булади:

$$\iint_{\sigma} \vec{a} \cdot \vec{n}_0 d\sigma.$$

Бу натижани (5.2) формула билан таққослаб, бундай хулоса чиқарамиз: σ сирт орқали ўтаётган \vec{a} тезлик вектори Π оқими шу сирт орқали вақт бирлиги ичида сирт ориентацияланган йўналишида оқиб ўтган суюқлик мйқдоридир. Векторлар оқимининг физик маъноси ана шундан иборат. σ сирт фазонинг бирор соҳасини чегараловчи ёниқ сирт бўлган ҳол айниқса катта қизиқиш уйғотади. Бу ҳолда n_0 нормал векторини доим фазонинг ташқи қисмига йўналтиришга шартлашиб оламиз (94-шакл). Нормал томонига қараб ҳаракат сиртининг тегишли жойида суюқлик ω соҳадан оқиб чиқишини аниқлатади, нормалнинг қарама-қарши томонига қараб ҳаракат эса суюқлик сиртининг тегишли жойида шу соҳага оқиб киришини аниқлатади. σ ёпиқ сирт бўйича олинган интегралнинг ўзи эса

$$\Pi = \iint_{\sigma} \vec{a} \cdot \vec{n}_0 d\sigma$$

кўринишда белгиланади ва ω сиртдан оқиб чиқаётган суюқлик билан унга оқиб кириётган суюқлик орасидаги фарқни беради.

Бунда, агар $P=0$ бўлса, ω соҳага ундан қанча суюқлик оқиб чиқиб кетса, шунча суюқлик оқиб киради.

Агар $P>0$ бўлса, у ҳолда ω соҳадан унга оқиб кирадиган суюқликдан кўпроқ сув оқиб чиқади.

Агар $P<0$ бўлса, бу ҳол қурдум (сток)лар борлигини кўрсатади, яъни суюқлик оқимдан узоқлашадиган жойлар борлигини кўрсатади (масалан, бугланади). Шундай қилиб, $\int_{\sigma} \vec{a} n_0 d\sigma$ интеграл манбаларнинг ва қурдумларнинг умумий қувватини беради.

6-§. Вектор майдоннинг ёпиқ сирт бўйича оқимини ҳажм бўйича олинган интеграл орқали ифодалаш ҳақидаги Остроградский теоремаси

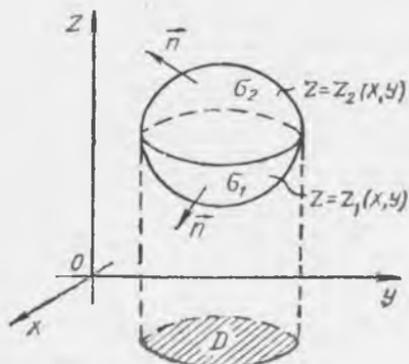
Ёпиқ сирт бўйича олинган сирт интегрални (вектор майдон оқими) ҳамда шу сирт билан чегараланган фазовий соҳа бўйича олинган уч қаррали интеграл орасидаги боғланишни аниқлаймиз.

Теорема. Агар

$$\vec{a}(M) = P(x, y, z)\vec{i} + Q(x, y, z)\vec{j} + R(x, y, z)\vec{k}$$

вектор майдон проекциялари ω соҳада ўзининг биринчи тартибли хусусий ҳосиласи билан бирга узлуксиз бўлса, у ҳолда σ ёпиқ сирт орқали \vec{a} вектор оқимини шу сирт билан чегараланган ω ҳажм бўйича уч қаррали интегрални қуйидаги формула бўйича шакл алмаштириши мумкин:

$$\begin{aligned} \iint_{\sigma} P(x, y, z)dy dz + Q(x, y, z) dz dx + R(x, y, z)dx dy = \\ = \iiint_{\omega} \left(\frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} + \frac{\partial R}{\partial z} \right) dx dy dz, \end{aligned} \quad (6.1)$$



95- шакл.

бу ерда интеграллаш σ сиртнинг ташқи томони бўйича амалга оширилади (сиртга ўтказилган нормал фазонинг ташқи қисмига йўналган).

(6.1) формула Остроградский формуласи дейилади.

Исботи. Фараз қилайлик. D соҳа — σ сиртнинг (ва ω соҳанинг) Oxy сиртдаги проекцияси бўлсин, $z = z_1(x, y)$ ва $z = z_2(x, y)$ эса шу сиртнинг σ_1 пастки ва σ_2 юқоридаги қисмларининг тенгламаси бўлсин (95- шакл). Ушбу

$$\iiint_{\omega} \frac{\partial R}{\partial z} dx dy dz$$

уч каррали интегрални сирт интегралга алмаштирамиз.

Бунинг учун уни икки каррали интегралга келтирамиз ва z бўйича интеграллаймиз. Бундан:

$$\begin{aligned} \iiint_{\omega} \frac{\partial R}{\partial z} dx dy dz &= \iint_D \left(\int_{z_1(x,y)}^{z_2(x,y)} \frac{\partial R}{\partial z} dz \right) dx dy = \iint_D \left(R(x, y, z) \Big|_{z_1(x,y)}^{z_2(x,y)} \right) dx dy = \\ &= \iint_D R(x, y, z_2(x, y)) dx dy - \iint_D R(x, y, z_1(x, y)) dx dy. \quad (6.2) \end{aligned}$$

D соҳа ҳам σ_1 сиртининг, ҳам σ_2 сиртининг Oxy текисликдаги проекцияси бўлгани учун (6.2) формуладаги икки каррали интегралларни уларга тенг бўлган 11-бобдаги (6.6) сирт интеграллари билан алмаштириш мумкин. Натижада қуйидагини ҳосил қиламиз:

$$\iiint_{\omega} \frac{\partial R}{\partial z} dx dy dz = \iint_{\sigma_2} R(x, y, z) dx dy - \iint_{\sigma_1} R(x, y, z) dx dy.$$

Иккинчи қўшилувчида σ_1 сиртининг ташқи томонини ички-сига алмаштириб, қуйидагини ҳосил қиламиз:

$$\begin{aligned} \iiint_{\omega} \frac{\partial R}{\partial z} dx dy dz &= \iint_{\sigma_1} R(x, y, z) dx dy + \iint_{\sigma_1} R(x, y, z) dx dy = \\ &= \oint_{\sigma} R(x, y, z) dx dy, \quad (6.3) \end{aligned}$$

бу ерда σ ёпиқ сиртининг ташқи томони олинади.

Қуйидаги формулалар ҳам худди шунга ўхшаш ҳосил қилинади:

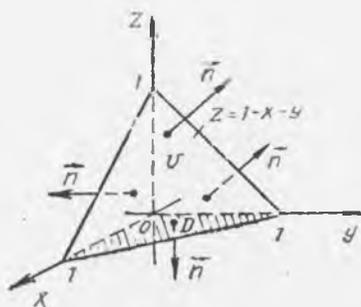
$$\iiint_{\omega} \frac{\partial P}{\partial x} dx dy dz = \oint_{\sigma} P(x, y, z) dy dz, \quad (6.4)$$

$$\iiint_{\omega} \frac{\partial Q}{\partial y} dx dy dz = \oint_{\sigma} Q(x, y, z) dx dz. \quad (6.5)$$

(6.3), (6.4), (6.5) тенгликларни ҳадма-ҳад қўшиб, Остроградскийнинг (6.1) формуласига келамиз, шуни исботлаш талаб қилинган эди. Бу формула теореманинг шартини қаноатлантирувчи соҳаларга бўлиш мумкин бўлган исталган ω фазовий соҳа учун тўғри бўлади. Бу формула ёрдамида ёпиқ сиртлар бўйича сирт интегралларини ҳисоблаш қулай бўлади.

М и с о л. Интегрални ҳисобланг:

$$\oint_{\sigma} x dy dz + y dz dx + z dx dy,$$



96-шакл.

буида σ қуйидаги

$x = 0, y = 0, z = 0, x + y + z = 1$ текисликлар билан чегараланган пирамиданинг ташқи томони (96-шакл).

Ечиш. Остроградский формуласидан фойдаланиб, қуйидагини ҳосил қиламиз:

$$\int_{\sigma} x dy dz + y dz dx + z dx dy = \int_{\omega} (1 + 1 + 1) dx dy dz =$$

$$\begin{aligned} &= 3 \int_{\omega} dx dy dz = 3 \int_0^1 dx \int_0^{1-x} dy \int_0^{1-x-y} dz = 3 \int_0^1 dx \int_0^{1-x} z \Big|_0^{1-x-y} dy = \\ &= 3 \int_0^1 dx \int_0^{1-x} (1-x-y) dy = 3 \int_0^1 \left(y - xy - \frac{y^2}{2} \right) \Big|_0^{1-x} dx = \\ &= 3 \int_0^1 \left(1-x - x(1-x) - \frac{(1-x)^2}{2} \right) dx = 3 \int_0^1 \left((1-x)^2 - \frac{(1-x)^2}{2} \right) dx = \\ &= \frac{3}{2} \int_0^1 (1-x)^2 dx = -\frac{3}{2} \frac{(1-x)^3}{3} \Big|_0^1 = \frac{3}{2} \cdot \frac{1}{3} = \frac{1}{2}. \end{aligned}$$

7-§. Вектор майдон дивергенцияси

Охуз фазонинг ω соҳасида

$$\vec{a}(M) = P(x, y, z) \vec{i} + Q(x, y, z) \vec{j} + R(x, y, z) \vec{k}$$

вектор майдон берилган бўлсин, унда $P(x, y, z), Q(x, y, z), R(x, y, z)$ функциялар дифференциалланувчи функциялар.

Таъриф. $\vec{a}(M)$ вектор майдонининг *дивергенцияси* (узоқлашувчи) деб M нуқтанинг скаляр майдонига айтилади, у $\operatorname{div} \vec{a}(M)$ кўринишида ёзилади ва

$$\operatorname{div} \vec{a}(M) = \frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} + \frac{\partial R}{\partial z} \quad (7.1)$$

формула билан аниқланади, бунда хусусий ҳосилалар M нуқтада ҳисобланади.

Дивергенциядан фойдаланиб, Остроградскийнинг (6.1) формуласини вектор шаклида қайта ёзиш мумкин:

$$\oint_{\sigma} \vec{a} n_0 d\sigma = \int_{\omega} \operatorname{div} \vec{a}(M) d\omega. \quad (7.2)$$

Уни бундай ифодалаш мумкин: ёпиқ сирт орқали ўтувчи (бу сирт ташқи n нормални йўналишида ориентирланган) a вектор майдон оқими шу сирт билан чегараланган ҳажм бўйича майдон дивергенциясидан олинган уч каррали интегралга тенг.

Дивергенцияни ҳисоблашда қуйидаги хоссалардан фойдаланилади:

$$1) \operatorname{div}(\vec{a}(M) + \vec{b}(M)) = \operatorname{div} \vec{a}(M) + \operatorname{div} \vec{b}(M);$$

$$2) \operatorname{div} C \vec{a}(M) = C \operatorname{div} \vec{a}(M), \text{ бунда } C - \text{ўзгармас сон};$$

$$3) \operatorname{div} u(M) \vec{a}(M) = u(M) \operatorname{div} \vec{a}(M) + \vec{a}(M) \operatorname{grad} u(M),$$

бунда $u(M)$ — скаляр майдонни аниқловчи функция.

1. Дивергенциянинг инвариант таърифи. Дивергенцияни (7.1) формула ёрдамида аниқлаш координата ўқларини танлаш билан боғлиқ. Остроградскийнинг (7.2) формуласидан фойдаланиб, дивергенциянинг координаталар ўқларини танлаш билан боғлиқ бўлмаган бошқа таърифини бериш мумкин.

Бу формуланинг ўнг қисмида уч каррали интеграл турибди. Ўрта қиймат ҳақидаги маълум теоремага кўра (10-боб, 2-§) бу интеграл V ҳажм билан интеграл ости функциясининг ω соҳанинг бирор M_1 нуқтасидаги қиймати кўпайтмасига тенг. Шунинг учун (7.2) Остроградский формуласини қуйидагича ёзиш мумкин:

$$\iiint_{\sigma} \vec{a} n d\sigma = V \operatorname{div} \vec{a}(M_1)$$

ёки

$$\operatorname{div} \vec{a}(M_1) = \frac{1}{V} \iiint_{\sigma} \vec{a} n d\sigma.$$

Агар ω соҳа M нуқтага тортилса ёки $V \rightarrow 0$ бўлса, у ҳолда M_1 нуқта M га интилади. Натижада лимитга ўтиб, қуйидагини ҳосил қиламиз:

$$\lim_{M_1 \rightarrow M} \operatorname{div} \vec{a}(M_1) = \lim_{V \rightarrow 0} \frac{1}{V} \iiint_{\sigma} \vec{a} n d\sigma$$

ёки

$$\operatorname{div} \vec{a}(M) = \lim_{V \rightarrow 0} \frac{\iiint_{\sigma} \vec{a} n d\sigma}{V} = \lim_{V \rightarrow 0} \frac{\Pi}{V}. \quad (7.3)$$

Энди дивергенциянинг координата ўқларини танлаш билан боғлиқ бўлмаган инвариант таърифини бериш мумкин.

Таъриф. M нуқтада вектор майдоннинг дивергенцияси деб, M нуқтани ўраб олган ёпиқ сирт орқали ўтувчи майдон оқимининг шу сирт билан чегараланган қисмининг V ҳажмига нисбатининг бу ҳажм нуқтага тортилгандаги, яъни $V \rightarrow 0$ даги лимитига айтилади.

2. Дивергенциянинг физик маъноси. (7.3) дивергенция тусунчасига физик талқин берамиз.

Фараз қилайлик, ω соҳада оқётган суюқликнинг тезликлари майдони a (M) берилган бўлсин. 5-§ да a (M) векторнинг σ ёпиқ сирт орқали ташқи нормал йуналишидаги P оқими шу сирт билан чегараланган вақт бирлиги ичида оқиб кирган ва оқиб чиққан суюқлик миқдорлари орасидаги айирмани ифодалаши аниқланган эди.

Ўшбу

$$\frac{P}{V} = \frac{\int_{\sigma} \vec{a} \cdot \vec{n} d\sigma}{V}$$

нисбат ҳажм бирлигига бўлинган суюқлик миқдорини аниқлайди, яъни манбанинг ($P > 0$ бўлганда) ёки қурдум ($P < 0$ бўлганда) ўртача ҳажмий қувватини ифодалайди. Бу нисбатнинг лимити

$$\lim_{V \rightarrow 0} \frac{\int_{\sigma} \vec{a} \cdot \vec{n} d\sigma}{V} = \operatorname{div} \vec{a}(M)$$

(7.3) дивергенция бўлиб, u берилган нуқтадаги суюқлик сарфининг ҳажм бирлигига нисбатини ифодалайди.

Агар $\operatorname{div} \vec{a}(M) > 0$ бўлса, суюқлик сарфи мусбат, яъни M нуқтани ўраб олган чексиз кичик сирт орқали ташқи нормал йуналишида суюқлик оқиб кирганидан кўпроқ оқиб чиқиб кетади. Бунда M нуқта манба бўлади.

Агар $\operatorname{div} \vec{a}(M) < 0$ бўлса, u ҳолда M нуқта қурдум бўлади. $\operatorname{div} \vec{a}(M)$ катталик манбанинг ёки қурдумнинг қувватини ифодалайди.

Агар $\operatorname{div} \vec{a}(M) = 0$ бўлса, u ҳолда M нуқтада на манба ва на қурдум бўлади. (7.2) вектор шаклида ёзилган Остроградский теоремаси оқётган суюқликнинг тезликлари майдонда ёпиқ сирт орқали оқувчи суюқликнинг оқими ҳамма манбалар ва қурдумлар қувватларининг йиғиндисига тенг бўлишини, яъни қаралаётган соҳада вақт бирлиги ичида пайдо бўладиган суюқлик миқдорига тенг бўлишини ифодалайди.

Ўз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Сирт орқали ўтувчи вектор оқими деб нимага айтилади?
2. Суюқликнинг тезликлари майдонда вектор оқимининг физик маъноси қандай?
3. Остроградский теоремасини ифодаланг ва исботланг.
4. Вектор майдон дивергенциясига координата шаклида таъриф беринг.
5. Дивергенциянинг хоссаларини санаб ўтинг.
6. Дивергенциянинг физик маъноси қандай?
7. Дивергенцияга инвариант таъриф беринг.
8. Остроградский теоремасини вектор шаклида ифода. ва унинг физик маъносини кўрсатинг.
9. 3896—2900, 4405—4408- масалаларни ечинг.

8- §. Соленоидли найчасимон майдонлар.
Соленоидли майдоннинг таърифи ва асосий хоссалари

7- § да нистаган \vec{a} вектор майдон $\text{div } \vec{a}$ ёрдамида скаляр майдонни вужудга келтириши аниқланган эди.

Таъриф. $\vec{a}(M)$ вектор майдоннинг дивергенцияси ω соҳанинг ҳар бир нуқтасида нолга тенг бўлса, яъни

$$\text{div } \vec{a}(M) = 0$$

бўлса, бу вектор майдон шу соҳада *соленоидли* (ёки *найчасимон*) майдон дейилади.

Шунинг учун соленоидли майдон учун Остроградский формуласига кўра

$$\iint_{\sigma} \vec{a} \cdot \vec{n}_0 d\sigma = 0, \quad (8.1)$$

формулани ҳосил қиламиз, бунда σ — ёпиқ сирт бўлиб, ω соҳани чегараловчи ташқи нормал йўналишида ориентирланган. Бу майдонда бирор σ_0 юзчани оламиз ва унинг чегарасининг ҳар бир нуқтасидан вектор чизиқлар ўтказамиз (97- шакл). Бу чизиқлар фазонинг вектор найча деб аталувчи (12- боб, 4- §) қисмини чегаралайди. Агар $\vec{a}(M)$ вектор оқабтгаи суюқликнинг тезликлари майдоннинг ташкил этса, у ҳолда суюқлик оқибди давомийда бундай найча бўйлаб уни кесиб ўтмасдан ҳаракатланади.

σ_0 юзча бирор σ_1 кесим ва найчанинг σ ён сирти билан чегараланган шундай найчанинг бирор қисмини куриб чиқамиз. (8.1) тенглик бундай ёпиқ сирт учун қуйидаги кўринишни олади:

$$\iint_{\sigma_0} \vec{a} \cdot \vec{n}_0 d\sigma + \iint_{\sigma_1} \vec{a} \cdot \vec{n}_0 d\sigma + \iint_{\sigma} \vec{a} \cdot \vec{n}_0 d\sigma = 0, \quad (8.2)$$

бу \vec{n}_0 — ташқи нормал бўйича йўналган бирлик вектор.

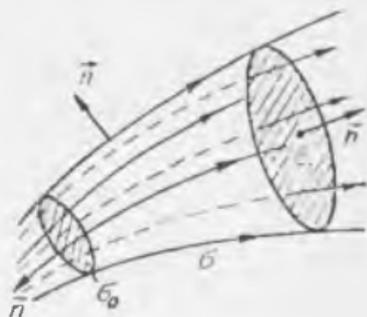
Найчанинг ён сиртида нормаллар \vec{a} вектор майдонига перпендикуляр бўлгани учун

$$\vec{a} \cdot \vec{n}_0 = 0$$

бўлади ва (8.2) тенгликдаги ушунчи қўшилувчи нолга тенг:

$$\iint_{\sigma} \vec{a} \cdot \vec{n}_0 d\sigma = 0.$$

Шунинг учун (8.2) формула бундай кўринишни олади:



97- шакл.

$$\int_{\sigma_2} \vec{a} \cdot \vec{n}_0 d\sigma + \int_{\sigma_1} \vec{a} \cdot \vec{n}_0 d\sigma = 0,$$

бундан

$$\int_{\sigma_0} \vec{a} \cdot \vec{n}_0 d\sigma = - \int_{\sigma_1} \vec{a} \cdot \vec{n}_0 d\sigma$$

келиб чиқади. σ_0 юзчадаги нормалнинг йўналишини ташқидан ичкига атайтириб,

$$\int_{\sigma_0} \vec{a} \cdot \vec{n}_0 d\sigma = \int_{\sigma_1} \vec{a} \cdot \vec{n}_0 d\sigma$$

муносабатини ҳосил қиламиз. Бу соленоидли майдонда вектор найчанинг ҳар бир кесимидан ўтказилган вектор чизиқлар йўналишидаги векторлар оқими бир хил булади, яъни манбасиз ва қурдумсиз майдонда (чунки $\operatorname{div} \vec{a}(M) = 0$) вектор найчанинг ҳар бир кесимидан бир хил миқдорда суюқлик оқиб ўтади. Соленоидли майдондаги вектор чизиқлар ҳеч қаерда йўқолмайди ва янгиси пайдо ҳам булмайди.

9- §. Вектор майдондаги чизиқли интеграл. Куч майдони бажарган иш. Вектор майдони циркуляцияси

Фараз қилайлик, ω соҳада вектор майдон

$$\vec{a}(M) = P(x, y, z) \vec{i} + Q(x, y, z) \vec{j} + R(x, y, z) \vec{k}$$

вектор орқали ҳосил қилинган бўлсин. Бу соҳада бирор L чизиқни оламиз ва унда маълум йўналишни танлаймиз.

Таъриф. Йўналган L чизиқ бўйича олинган ушбу

$$\int_L P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz$$

иккинчи тур эгри чизиқли интеграл ёки вектор шаклидаги

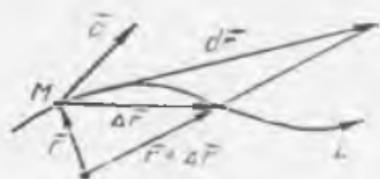
$$\int_L \vec{a} \cdot d\vec{r}$$

интеграл $\vec{a}(M)$ векторнинг L чизиқ бўйича олинган *чизиқли интеграл* дейилади (98- шакл).

Агар $\vec{a}(M)$ вектор куч майдони ҳосил қилса, \vec{a} векторнинг L чизиқ бўйича чизиқли интегрални маълум йўналишда L чизиқ бўйича бажариладиган ишга тенг бўлади.

Таъриф. Ёпиқ L контур бўйича чизиқли интеграл вектор циркуляцияси дейилади ва Ω билан белгиланади, яъни

$$\Omega = \int_L \vec{a} \cdot d\vec{r} = \int_L P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz$$



98- шакл.

11-бобдаги сирт интеграллари учун (4.1) Грин формуласига ўхшаш формула ўринли бўлиб, интегрални σ сирт бўйича ҳисоблаш масаласини бу сиртнинг чегараловчи L контур бўйича иккинчи тур эгри чизиқли интегрални ҳисоблашга келтиришга имкон беради.

Теорема. Агар $P(x, y, z)$, $Q(x, y, z)$, $R(x, y, z)$ функциялар ўзларининг биринчи тартибли хусусий ҳосилалари билан бирга σ соҳада узлуксиз бўлса, у ҳолда қуйидаги формула ўринли бўлади:

$$\begin{aligned} & \int_L P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz = \\ & = \int_{\sigma} \left[\left(\frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} \right) \cos \alpha + \left(\frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} \right) \cos \beta + \right. \\ & \quad \left. + \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) \cos \gamma \right] d\sigma, \end{aligned} \quad (10.1)$$

бу ерда $\cos \alpha$, $\cos \beta$, $\cos \gamma$ — бирлик вектор \vec{n}_0 нормалнинг σ сиртга йўналтирувчи косинуслари, L — бу сиртнинг чегараси.

(10.1) формула Стокс формуласи дейилади (99-шакл). Бу формулада L контур бўйича интеграллаш йўналиши σ сиртнинг танланган томони билан қуйидаги қонда бўйича мослаштирилади: n_0 нормалнинг охиридаи контурни айланиб ўтиш соат миёнага қарши йўналишда кузатилади (айланиб ўтишнинг бундан йўналиши 11-бобдаги 6-§ да мусбат йўналиш деб аталган).

Исботи. σ сирт ҳамма координата текисликларига бир қийматли проекцияланган. Бу сиртнинг теигламаси

$$z = z(x, y),$$

бу ерда $z(x, y)$ функция D_1 соҳада дифференциалланувчи функция бўлиб, у δ сиртнинг Oxy текисликдаги проекцияси бўлади.

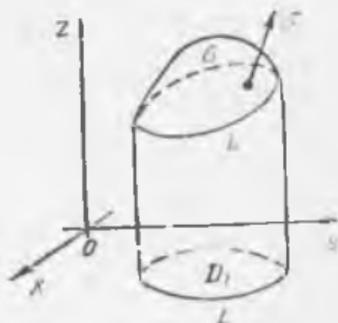
D_1 соҳанинг чегарасини L_1 билан белгилаймиз, шу билан бирга L_1 контур L нинг Oxy текисликдаги проекцияси бўлади.

σ сиртнинг юқори томонини танлаб оламиз, бунга мос ҳолда ундаги ориентацияни ҳам танлаб оламиз.

Ушбу

$$\int P(x, y, z) dx$$

эгри чизиқли интегрални аввал



99-шакл.

L_1 контур бўйича, кейин эса Грин формуласидан фойдаланиб D_1 соҳа бўйича каррали интегралга алмаштирамиз ва ниҳоят, σ сирт бўйича сирт интегралига алмаштирамиз.

Чегара σ сиртга тегишли бўлгани учун L контур нуқталарининг координаталари $z = z(x, y)$ тенгламани қаноатлантиради ва бинобарин, $P(x, y, z)$ функциянинг L даги қийматлари $P(x, y, z(x, y))$ функциянинг L_1 даги мос қийматларига тенг. L ва L_1 мос бўлинишларнинг Ox уқидаги проекциялари мос тушади, демак, L ва L_1 контур бўйича иккинчи тур эгри чиқиқин интеграллар учун интеграл йиғиндилар ҳам мос тушади. Шунинг учун

$$\int_L P(x, y, z) dx = - \int_{L_1} P(x, y, z(x, y)) dx.$$

Бунинг ўнг қисмига 11-бобдаги (4.1) Грин формуласини ва мураккаб функцияни дифференциаллаш қондасини қўллаб,

$$\int_L P(x, y, z) dx = - \iint_{D_1} \left(\frac{\partial P}{\partial y} + \frac{\partial P}{\partial z} \cdot \frac{\partial z}{\partial y} \right) dx dy$$

ни топамиз. $dx dy$ ни $dx dy = \cos \gamma d\sigma$ формула бўйича $d\sigma$ сиртининг элементи орқали алмаштириб, D_1 соҳа бўйича каррали интегрални сирт бўйича интегралга келтирамиз:

$$\int_L P(x, y, z) dx = - \iint_{\sigma} \left(\frac{\partial P}{\partial y} + \frac{\partial P}{\partial z} \cdot \frac{\partial z}{\partial y} \right) \cos \gamma d\sigma \quad (10.2)$$

Маълумки (7-боб, 9-§),

$$\frac{\partial z}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial z}{\partial y} \vec{j} - \vec{k}$$

вектор $z = z(x, y)$ сиртга перпендикуляр, ва бинобарин, \vec{n}_0 нормалнинг бирлик векторига коллинеар:

$$\vec{n}_0 = \cos \alpha \cdot \vec{i} + \cos \beta \cdot \vec{j} + \cos \gamma \cdot \vec{k}.$$

Шунинг учун бу векторларнинг коллинеарлик шarti бажарилиши керак:

$$\frac{\cos \alpha}{\frac{\partial z}{\partial x}} = \frac{\cos \beta}{\frac{\partial z}{\partial y}} = \frac{\cos \gamma}{-1}.$$

Демак,

$$\frac{\partial z}{\partial y} \cos \gamma = -\cos \beta.$$

Бу муносабатдан фойдаланиб, (10.2) ифодани бундай кўринишда қайта ёзамиз:

$$\int_L P(x, y, z) dx = \iint_{\sigma} \left(\frac{\partial P}{\partial z} \cos \beta - \frac{\partial P}{\partial y} \cos \gamma \right) d\sigma \quad (10.3)$$

Куйидаги формулалар шунга ўхшаш ҳосил қилинади:

$$\int_L Q(x, y, z) dy = \int_{\sigma} \left(\frac{\partial Q}{\partial x} \cos \gamma - \frac{\partial Q}{\partial z} \cos \alpha \right) d\sigma, \quad (10.4)$$

$$\int_L R(x, y, z) dz = \int_{\sigma} \left(\frac{\partial R}{\partial y} \cos \alpha - \frac{\partial R}{\partial x} \cos \beta \right) d\sigma. \quad (10.5)$$

(10.3), (10.4), (10.5) формулаларни қўшиб, Стокс формуласига келамиз:

$$\int_L P(x, y, z) dx - Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz = \int_{\sigma} \left[\left(\frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} \right) \cos \alpha + \left(\frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} \right) \cos \beta + \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) \cos \gamma \right] d\sigma \quad (10.6)$$

Уни куйидаги кўринишда қайта ёзиш мумкин:

$$\int_L P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz = \int_{\sigma} \left[\left(\frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} \right) dy dz + \left(\frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} \right) dz dx + \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx dy \right] \quad (10.7)$$

Хусусан, агар σ соҳа L контур билан чегараланган Oxy текислигининг соҳаси бўлса, у ҳолда $dz dx$ ва $dy dz$ бўйича интеграллар нолга айланади ва Стокс формуласи (11-бобдаги) (4.1) Грин формуласига ўтади.

Стокс формуласи эгри чизиқли интегралларни ёпиқ контур бўйича сирт интеграллари ёрдамида ҳисоблашга имкон беради.

Мисол. Ўшбу

$$\vec{a} = xy \vec{i} + yz \vec{j} + xz \vec{k}$$

вектор майдонининг $2x - 3y + 4z - 12 = 0$ текислигининг координата текисликлари билан кесилиш чизиги бўйича Π циркуляциясини ҳисобланг.

Ечиш. σ текислигининг юқори томонини шунингдек, шу томонга мос келган $ABCA$ берк контурини айланиб чиқиш йўналишини қараб чиқамиз (100-шакл). Ўшбуга эга бўламиз:

$$P = xy, \quad Q = yz, \quad R = xz,$$

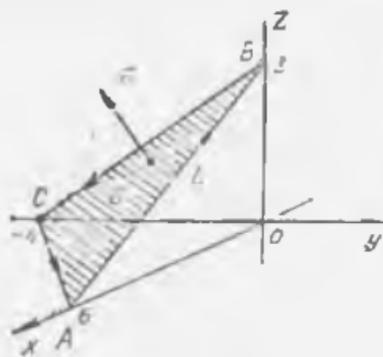
хусусий ҳосилларини топамиз:

$$P_y = x, \quad P_z = 0, \quad Q_x = 0, \quad Q_z = y, \quad R_x = z, \quad R_y = 0.$$

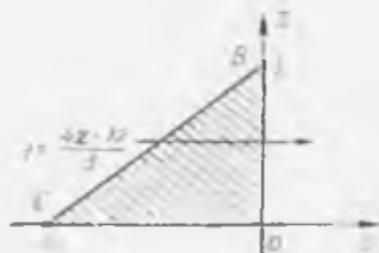
Бу ифодаларни (10.7) Стокс формуласига қўямиз:

$$\Pi = \oint_L xy dx + yz dy + xz dz = - \int_{\sigma} \int y dy dz + z dx dz + x dx dy.$$

σ сирт бўйича олинган интегрални бу сиртнинг координата те-



100- шакл.



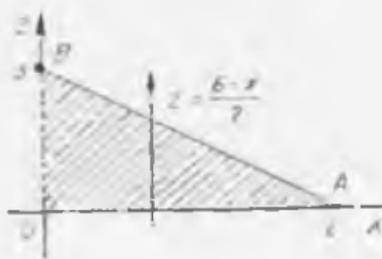
101- шакл.

кисликларидаги проекциялари бўлган қаррали интеграллар билан ифодалаймиз:

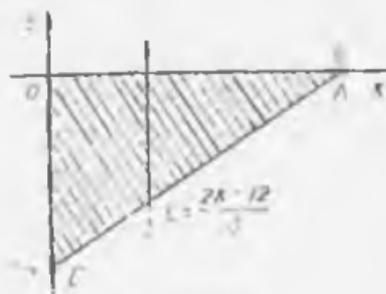
$$\begin{aligned} \iint_{\sigma} y \, dy \, dz &= \iint_{\Delta ABC} y \, dy \, dz = \int_0^3 dz \int_{\frac{4z-12}{3}}^0 y \, dy = \int_0^3 \frac{y^2}{2} \Big|_{\frac{4z-12}{3}}^0 dz = \\ &= -\frac{1}{2} \int_0^3 \left(\frac{4z-12}{3} \right)^2 dz = -\frac{1}{2} \cdot \frac{1}{9} 4^2 \int_0^3 (z-3)^2 dz = \\ &= -\frac{8}{9} \frac{(z-3)^3}{3} \Big|_0^3 = -\frac{8}{27} \cdot 27 = -8 \quad (101\text{- шакл}). \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \iint_{\sigma} z \, dx \, dz &= - \iint_{\Delta ABC} z \, dx \, dz = - \int_0^6 dx \int_0^{\frac{6-x}{2}} z \, dz = - \int_0^6 \frac{z^2}{2} \Big|_0^{\frac{6-x}{2}} dx = \\ &= -\frac{1}{2} \int_0^6 \frac{(6-x)^2}{4} dx = -\frac{1}{8} \frac{(6-x)^3}{3} \Big|_0^6 = -\frac{6^3}{8 \cdot 3} = -9 \quad (102\text{- шакл}). \end{aligned}$$

$$\iint_{\sigma} x \, dx \, dy = \iint_{\Delta ABC} x \, dx \, dy = \int_0^6 dx \int_{\frac{2x-12}{3}}^0 y \, dy = \int_0^6 xy \Big|_{\frac{2x-12}{3}}^0 dx =$$



102- шакл.



103- шакл.

$$= - \int_0^6 \frac{x(2x-12)}{3} dx = - \frac{1}{3} \int_0^6 (2x^2 - 12x) dx = - \frac{1}{3} \left(\frac{2}{3} x^3 - 6x^2 \right) \Big|_0^6 =$$

$$= - \frac{1}{3} (4 \cdot 36 - 36 \cdot 6) = - \frac{1}{3} \cdot 36 \cdot 2 = 24 \quad (103\text{-шакт}).$$

Шундай қилиб,

$$\Pi = -(-8 - 9 + 24) = -7.$$

11-§. Вектор майдон уюрмаси

Фараз қилайлик, *Охуз* фазонинг ω соҳасида қуйидаги вектор майдон берилган бўлсин:

$$\vec{a}(M) = P(x, y, z) \vec{i} + Q(x, y, z) \vec{j} + R(x, y, z) \vec{k}.$$

Таъриф. $\vec{a}(M)$ вектор майдоннинг уюрмаси (ёки ротори) деб M нуқтанинг $\text{rot } \vec{a}(M)$ билан белгиланадиган ва

$$\text{rot } \vec{a}(M) = \left(\frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} \right) \vec{i} + \left(\frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} \right) \vec{j} + \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) \vec{k} \quad (11.1)$$

формула билан аниқланадиган вектор майдонга айтилади, бунда хусусий ҳосилаларни $M(x, y, z)$ нуқтада топамиз.

Мисол. Ушбу

$$\vec{a}(M) = z^2 \vec{i} + x^2 \vec{j} + y^2 \vec{k}$$

вектор майдоннинг уюрмасини топиш.

Ечиш. $P = z^2$, $Q = x^2$, $R = y^2$ га эгамиз. Хусусий ҳосилаларни топамиз:

$$\frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} = 2y, \quad \frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} = 2z, \quad \frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} = 2x.$$

Демак,

$$\text{rot } \vec{a} = 2y \vec{i} + 2z \vec{j} + 2x \vec{k}.$$

Уюрма тушунчасидан фойдаланиб, (10.7) Стокс формуласини вектор шаклида қайта ёзиш мумкин:

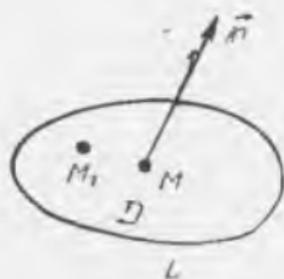
$$\int_L \vec{a} \, d\vec{r} = \int_{\sigma} \vec{n} \, \text{rot } \vec{a} \, d\sigma \quad (11.2)$$

ва бундай ифодалаш мумкин: \vec{a} векторнинг σ сиртни чегараловчи L контурини айланиб чиқишнинг мусбат йўналиши бўйича циркуляцияси $\text{rot } \vec{a}$ векторнинг шу сирт орқали ўтадиган оқимига тенг.

Уюрманинг таърифидан фойдаланиб, қуйидаги хоссаларнинг тўғри эканига ишонч ҳосил қилиш мумкин:

$$1) \text{rot}(\vec{a} - \vec{b}) = \text{rot } \vec{a} - \text{rot } \vec{b};$$

$$2) \text{rot}(C\vec{a}) = C \text{rot } \vec{a}, \text{ бунда } C - \text{ўзгармас скаляр.}$$



104-шакл.

3) $\text{rot}(\vec{u}\vec{a}) = u\text{rot}\vec{a} + (\text{grad } u) \times \vec{a}$, бунда $u = u(M)$ скаляр майдонни аниқловчи функция.

1. Уюрманинг инвариант таърифи. Уюрманинг юқорида берилган таърифи координаталар системасини танлашга боғлиқ. Энг ш уюрмали майдонга инвариант таъриф берамиз:

Фараз қилайлик, \vec{n} — нутієрий белгилашган бирлик вектор ва D эса M нуқтани ўз ичига олган L чегарали ясси шакл бўлиб, у \vec{n} векторга перпендикуляр

бўлиши. (11.2) Стокс формуласини

$$\int_L \vec{a} d\vec{r} = \int_D \text{rot}_n \vec{a} d\sigma$$

кўринишда ёзамиз, чунки $\vec{n} \cdot \text{rot} \vec{a} = \text{rot}_n \vec{a}$ (104-шакл).

Ўрта қиймат ҳақидаги теоремага мувофиқ:

$$\int_L \vec{a} d\vec{r} = S \text{rot}_n \vec{a}(M_1),$$

бундан $\text{rot}_n \vec{a}(M_1) = \frac{1}{S} \oint_L \vec{a} d\vec{r}$, бу ерда S юз — D соҳанинг юзи,

M_1 — бу соҳадаги бирор нуқта.

Охириги тенгликда D соҳани M нуқтага тортиб (ёки $S \rightarrow 0$ да), лимитга ўтамиз, бунда M_1 нуқта M нуқтага интилади:

$$\lim_{M_1 \rightarrow M} \text{rot}_n \vec{a}(M_1) = \lim_{S \rightarrow 0} \frac{1}{S} \oint_L \vec{a} d\vec{r}$$

ёки

$$\text{rot}_n \vec{a}(M) = \lim_{S \rightarrow 0} \frac{1}{S} \oint_L \vec{a} d\vec{r} = \lim_{S \rightarrow 0} \frac{\Pi}{S}.$$

Таъриф. Вектор майдон *уюрмаси* деб, шундай векторга айтиладики, унинг бирор нуналишга бўлган проекцияси шу нуналишга перпендикуляр бўлган D ясси юзининг L контур бўйича вектор майдон циркуляциясининг S юзининг катталигига нисбатига тенг, бунда юзининг ўлчамлари нолга интилади ($S \rightarrow 0$), юзининг ўзи эса нуқтага тортилади.

2. Уюрманинг физик маъноси. Вектор майдон уюрмаси тушунчасининг физик талқинини берамиз. Қаттиқ jismining қўзғалмас нуқта атрофидаги ҳаракатини қараб чиқамиз. Кинематикада тезликлар майдонини \vec{v} исталган моментда

$$\vec{v} = \vec{\omega} \times \vec{r}$$

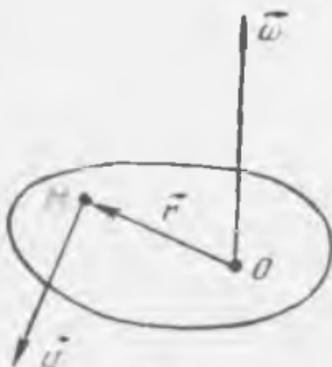
формула билан аниқланади, бунда $\vec{\omega}$ сний бурчак тезлик, \vec{r} — жисмнинг ихтиёрый M нуқтасининг радиус-вектори (105-шакл).

Агар

$$\vec{r} = x\vec{i} + y\vec{j} + z\vec{k},$$

$$\vec{\omega} = \omega_x\vec{i} + \omega_y\vec{j} + \omega_z\vec{k}$$

экинчи маълум бўлса, у ҳолда қуйидагига эга бўламиз:



105-шакл.

$$\vec{v} = \begin{vmatrix} \vec{i} & \vec{j} & \vec{k} \\ \omega_x & \omega_y & \omega_z \\ x & y & z \end{vmatrix} = (\omega_y z - \omega_z y)\vec{i} - (\omega_z x - \omega_x z)\vec{j} + (\omega_x y - \omega_y x)\vec{k}$$

Энди $\text{rot } \vec{v}$ векторининг проекцияларини топамиз:

$$\text{pr}_x(\text{rot } \vec{v}) = \frac{\partial}{\partial y} (\omega_x y - \omega_y x) - \frac{\partial}{\partial z} (\omega_z x - \omega_x z) = \omega_x + \omega_x = 2\omega_x,$$

$$\text{pr}_y(\text{rot } \vec{v}) = \frac{\partial}{\partial z} (\omega_y z - \omega_z y) - \frac{\partial}{\partial x} (\omega_x y - \omega_y x) = \omega_y + \omega_y = 2\omega_y,$$

$$\text{pr}_z(\text{rot } \vec{v}) = \frac{\partial}{\partial x} (\omega_z x - \omega_x z) - \frac{\partial}{\partial y} (\omega_x y - \omega_y x) = \omega_z + \omega_z = 2\omega_z.$$

Шундай қилиб,

$$\text{rot } \vec{v} = 2\omega_x\vec{i} + 2\omega_y\vec{j} + 2\omega_z\vec{k} = 2\vec{\omega}$$

экинчи ҳосил қилдик.

Демак, \vec{v} тезлик майдони уюмаси қаттиқ жисм айланишининг сний бурчак тезлиги векторига коллинеар вектордир:

$$\text{rot } \vec{v} = 2\vec{\omega}.$$

Ўз-ўзини текшириш учун саволлар

- 1 Қандай майдон соленоидли майдон дейилади?
- 2 Соленоидли майдоннинг хоссабини ифodalang.
- 3 Чизиқли интеграл деб нимага айтилади?
- 4 Векторнинг циркуляцияси деб нимага айтилади?
- 5 Стокс теоремасини ифodalang ва исботланг.
- 6 Вектор майдон уюмасини координата шаклида таърифланг.
- 7 Вектор майдон уюмасининг таърифини аниқланг.
- 8 Стокс теоремасини вектор шаклида ифodalang.
- 9 Вектор майдон уюмасининг физик маъноси қандай?
10. 3894—3895, 4450—4465- масалаларни ечинг.

12-§. Чизиқли интегралнинг интеграллаш йўлига боғлиқ бўлмаслиги шартлари

Фараз қилайлик, қуйидаги вектор майдон берилган бўлсин:

$$\vec{a} = P(x, y, z)\vec{i} + Q(x, y, z)\vec{j} + R(x, y, z)\vec{k}.$$

Бундан кейин P, Q, R функциялар ўзларининг бириинчи тартиб-ли хусусий ҳосилаларни билан бирга ёки $Oxyz$ фазонинг ҳаммасида, ёки фазонинг бирор ω соҳасида ўзлуксиз бўлади деб фараз қиламиз.

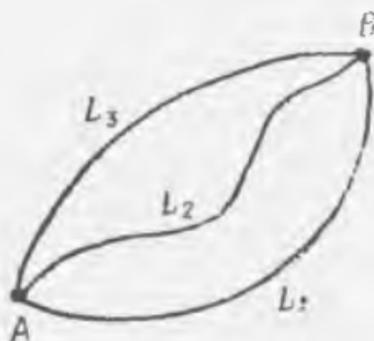
Фараз қилайлик A ва B нуқталар ω соҳанинг иккита ихтиёрий нуқтаси бўлсин. ω соҳада ётувчи ва A ҳамда B нуқталарни туташтирувчи турли эгри чизиқларни караб чиқамиз (106-шакл). Агар

$$\int_L P(x, y, z)dx + Q(x, y, z)dy + R(x, y, z)dz$$

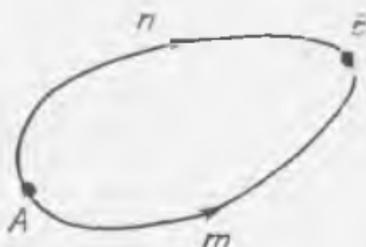
чизиқли интеграл бу йўллارининг ихтиёрийси бўйича айни бир хил қийматлар қабул қилса, у интеграллаш йўлига боғлиқ бўлмайди дейилади.

Чизиқли интегралнинг интеграллаш йўлига боғлиқ бўлмаслик шартлари қуйидаги теоремалар билан берилади.

1-теорема. *Ушбу*



106-шакл.



107-шакл.

$$\int_L P(x, y, z)dx + Q(x, y, z)dy + R(x, y, z)dz$$

чизиқли интеграл бирор ω соҳада интеграллаш йўлига боғлиқ бўлмаслиги учун бу соҳада ётган истаган ёниқ контур бўйича олинган интеграл нолга тенг бўлиши зарур ва етарlidir.

Исботи. Етарлилигини. Фараз қилайлик, ω соҳада ётувчи истаган L ёниқ контур учун

$$\int_L P(x, y, z)dx + Q(x, y, z)dy + R(x, y, z)dz = 0$$

булсин. Чизикни интегралнинг интеграллаш йулига боғлиқ эмаслигини кўрсатамиз.

Хақиқатан, A ва B нуқталар ω соҳага тегишли булган нуқталар булсин. Бу нуқталарни ω соҳада ётувчи иккита турли AmB ва AnB эгри чизиклар билан туташтирамиз (107-шакл). Қуйидагича булишини кўрсатамиз:

$$\int_{AnB} P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz - \int_{AmB} P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz.$$

AnB ва AmB ёйлар $AmBnA$ ёпиқ контурни ҳосил қилади. Эгри чизикли интегралларнинг хоссаларини ҳисобга олиб, ушбуни ҳосил қиламиз.

$$\begin{aligned} \int_{AmBnA} P(x, y, z) dx - Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz &= \int_{AmB} P(x, y, z) dx + \\ &+ Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz + \int_{BnA} P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + \\ &+ R(x, y, z) dz = \int_{AmB} P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz - \\ &- \int_{AnB} P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz, \end{aligned}$$

чунки

$$\begin{aligned} \int_{BnA} P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz &= \\ &= - \int_{AnB} P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz. \end{aligned}$$

Бироқ

$$\int_{AmBnA} P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz = 0$$

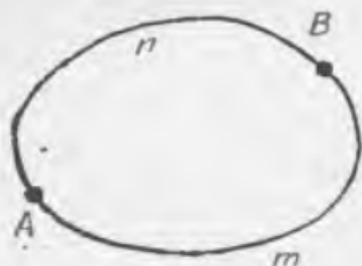
интеграл ёпиқ контур бўлича олинган интегралдир. Демак,

$$\int_{AmB} P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz - \int_{AnB} P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz = 0$$

Бундан

$$\begin{aligned} \int_{AmB} P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz &= \\ &= \int_{AnB} P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz \end{aligned}$$

эқацияни ҳосил қиламиз.



108-шакл.

Шундай қилиб, чизиқли интеграл интеграллаш йўлига боғлиқ бўлмаслигини исботладик.

З а р у р л и г и. Фараз қилайлик ω соҳада

$$\int P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz$$

чизиқли интеграл интеграллаш йўлига боғлиқ бўлмасин.

Шу соҳада ётувчи истаган ёпиқ

контур бўйича олинган интеграл нолга тенг бўлишини кўрсатамиз.

Ҳақиқатан ω соҳада ётувчи ихтиёрий ёпиқ контурни қараб чиқамиз ва унда иккита ихтиёрий A ва B нуқтани оламиз (108-шакл). У ҳолда

$$\begin{aligned} \int_{AmBnA} P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz &= \int_{AmB} P(x, y, z) dx + \\ &+ Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz + \int_{BnA} P(x, y, z) dx + \\ &+ Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz = \int_{AmB} P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + \\ &+ R(x, y, z) dz - \int_{AnB} P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + \\ &+ R(x, y, z) dz = 0, \end{aligned}$$

чунки шартга кўра

$$\begin{aligned} \int_{AmB} P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz &= \\ &= \int_{AnB} P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz. \end{aligned}$$

Шундай қилиб, истаган ёпиқ контур бўйича олинган интеграл нолга тенг. Теорема исботланди.

Қуйидаги теорема амалда қўллаишиш учун қулай бўлган шартларни беради, бу шартлар бажарилганда чизиқли интеграл интеграллаш йўлига боғлиқ бўлмайди.

Теоремани ифодалашдан олдин фазода бир боғламли соҳа тушувичасини киритамиз.

Т а ʼ р и ф. Агар ω соҳада ётувчи ихтиёрий L ёпиқ контур учун шу соҳада ётувчи σ сирт мавжуд бўлиб, унинг учун L контур чегара бўлса, фазонинг ω соҳаси **бир боғламли соҳа** дейилади. Бу ҳолда L контурга ω соҳага тўла тегишли бўлган σ сиртни тортиш мумкин дейилади. Масалан, куб, шар, бутун фазо бир боғламли соҳа бўлади. Торнинг («тешкулча») ичи бир боғламли бўлмаган соҳа ҳисобланди.

2-теорема: $\vec{a} = P(x, y, z) \vec{i} - Q(x, y, z) \vec{j} + R(x, y, z) \vec{k}$ вектор-функциянинг

$$\int_L P(x, y, z) dx - Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz \quad (12.1)$$

чизикли интегрални бир боғлиқли ω соҳада интеграллаш йўлига боғлиқ бўлмаслиги учун бу соҳанинг ҳамма жойида

$$\operatorname{rot} \vec{a} = \vec{0} \quad (12.2)$$

бўлиши зарур ва етарлидир.

Етарлилигини исботлаш билан чегараланамиз.

Исботи. Етарлилиги.

Фараз қилайлик, ω соҳада $\operatorname{rot} \vec{a} = \vec{0}$ бўлсин.

ω соҳада ётувчи исталган L ёпиқ контур бўйича олинган ушбу чизикли интеграл нолга тенг бўлсин:

$$\int P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy - R(x, y, z) dz = 0.$$

ω соҳада L контур билан чегараланган σ сиртни қараймиз (соҳанинг бир боғламлилиги сабабли бундай соҳа доим топилди). Стокс формуласига кўра

$$\int_L \vec{a} d\vec{r} = \int_{\sigma} \vec{n} \operatorname{rot} \vec{a} d\sigma$$

ω соҳада, жумладан, σ сиртда $\operatorname{rot} \vec{a} = \vec{0}$ тенглик ўринли бўлади. Шунинг учун

$$\int_{\sigma} \vec{n} \operatorname{rot} \vec{a} d\sigma = 0.$$

демак,

$$\int_L \vec{a} d\vec{r} = 0$$

ёки

$$\int_L P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz = 0.$$

Шундай қилиб, ω соҳада исталган L ёпиқ контур бўйича олинган чизикли интеграл нолга тенг. 1-теоремага асосан чизикли интеграл интеграллаш йўлига боғлиқ эмаслигини ҳулоса қиламиз,

$$\operatorname{rot} \vec{a} = \left(\frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} \right) \vec{i} + \left(\frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} \right) \vec{j} + \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) \vec{k}$$

бўлгани учун 2-теоремани қуйидагича ифодалаш мумкин: *ушбу*

$$\int_L P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz$$

чизиқли интеграл бир боғламни соҳада интеграллаш йўлига боғлиқ бўлмаслиги учун шу соҳанинг ҳар бир нуқтасида

$$\frac{\partial R}{\partial y} = \frac{\partial Q}{\partial z}, \quad \frac{\partial P}{\partial z} = \frac{\partial R}{\partial x}, \quad \frac{\partial Q}{\partial x} = \frac{\partial P}{\partial y} \quad (12.3)$$

муносабат бажарилмиши зарур ва етарлидир.

1-мисол. Ушбу

$$\int_L (2xy + z^2) dx + (x^2 + z) dy + (y + 2xz) dz$$

чизиқли интеграл интеграллаш йўлига боғлиқ бўлиши-бўлмаслигини текширинг.

Ечиш. 2-теореманинг (12.2) ёки (12.3) шартларини текшираемиз. Бундан қуйидагига эга бўламиз:

$$P = 2xy + z^2, \quad Q = x^2 + z, \quad R = y + 2xz$$

Бундан

$$\begin{aligned} \frac{\partial P}{\partial y} &= 2x, & \frac{\partial Q}{\partial x} &= 2x, & \frac{\partial P}{\partial x} &= 2z, \\ \frac{\partial P}{\partial z} &= 2z, & \frac{\partial Q}{\partial z} &= 1, & \frac{\partial R}{\partial y} &= 1. \end{aligned}$$

Бинобарин

$$\frac{\partial R}{\partial y} = \frac{\partial Q}{\partial z} = 1, \quad \frac{\partial P}{\partial z} = \frac{\partial R}{\partial x} = 2z, \quad \frac{\partial Q}{\partial x} = \frac{\partial P}{\partial y} = 2x,$$

бундан

$$\operatorname{rot} \vec{a} = \vec{0}$$

Шунинг учун берилган чизиқли интеграл интеграллаш йўлига боғлиқ бўлмайди.

2-мисол. Ушбу

$$\int_L y dx - x dy + z dz$$

чизиқли интеграл интеграллаш йўлига боғлиқ бўлиши ёки бўлмаслигини текширинг.

Ечиш. (12.2) ёки (12.3) шартларини текшираемиз. $P = y$, $Q = -x$, $R = z$ га эгамиз. Бундан:

$$\begin{aligned} \frac{\partial P}{\partial y} &= 1, & \frac{\partial Q}{\partial x} &= -1, & \frac{\partial R}{\partial x} &= 0, \\ \frac{\partial P}{\partial z} &= 0, & \frac{\partial Q}{\partial z} &= 0, & \frac{\partial R}{\partial y} &= 0. \end{aligned}$$

Бинобарин,

$$\frac{\partial R}{\partial y} = \frac{\partial Q}{\partial z} = 0, \quad \frac{\partial P}{\partial z} = \frac{\partial R}{\partial x} = 0, \quad \frac{\partial P}{\partial y} \neq \frac{\partial Q}{\partial x}.$$

бундан ушбуга эга бўламиз:

$$\operatorname{rot} \vec{a} = \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) \vec{k} = -2\vec{k} \neq \vec{0}.$$

Шунинг учун берилган чиқиқли интегрални интеграллаш мумкин эмаслиги боғлиқ бўлади.

13-§. Потенциал майдон. Потенциаллик шартлари

Таъриф. Агар

$$\vec{a}(M) = P(x, y, z)\vec{i} + Q(x, y, z)\vec{j} + R(x, y, z)\vec{k}$$

вектор майдоннинг уюмчаси ω соҳанинг ҳамма нуқталарида нолга тенг бўлса, бу майдон шу соҳада *потенциал* (ёки *градиентли*, ёки *уюмчасиз*) *майдон* дейилади.

Потенциал майдоннинг таърифига кўра майдоннинг ҳар бир нуқтаси учун

$$\begin{aligned} \operatorname{rot} \vec{a} = & \left(\frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} \right) \vec{i} + \left(\frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} \right) \vec{j} + \\ & + \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) \vec{k} = \vec{0} \end{aligned} \quad (13.1)$$

бўлади, яъни қуйидаги айниятлар ўринли бўлади:

$$\frac{\partial R}{\partial y} = \frac{\partial Q}{\partial z}, \quad \frac{\partial P}{\partial z} = \frac{\partial R}{\partial x}, \quad \frac{\partial Q}{\partial x} = \frac{\partial P}{\partial y} \quad (13.2)$$

Шунинг учун (13.2) айниятларининг бажариллиши вектор майдоннинг потенциаллиги шarti бўлади.

Шу айниятлар (12.1) чиқиқли интегралнинг L ёпиқ контур бўлишча нолга айлалиши учун зарур ва етарлидир, шунингдек, унинг интеграллаш йўлига боғлиқ бўлмаслигининг зарурий ва етарли шартидир.

Таъриф. Граденти $\vec{a}(x, y, z)$ скаляр майдонни вужудга келтирувчи $u(x, y, z)$ скаляр функция шу вектор майдоннинг *потенциал функцияси* (ёки *потенциали*) дейилади.

Шундай қилиб, потенциал майдон

$$\operatorname{grad} u = \frac{\partial u}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial u}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial u}{\partial z} \vec{k} = \vec{a}$$

муносабат билан ифодаланади, бунда

$$\vec{a} = P(x, y, z)\vec{i} + Q(x, y, z)\vec{j} + R(x, y, z)\vec{k}$$

бўлиб, шу билан бирга $\operatorname{rot} \vec{a} = \vec{0}$ ёки $\operatorname{rot} \operatorname{grad} u = \vec{0}$.

Мисол. Ушбу

$$\vec{a} = (x^2 - 2yz) \cdot \vec{i} + (y^2 - 2xz) \cdot \vec{j} + (z^2 - 2xy) \vec{k}$$

майдон потенциал майдон бўлиши ёки бўлмаслигини текшириш.

Ечиш $P = x^2 - 2yz$, $Q = y^2 - 2xz$, $R = z^2 - 2xy$ бўлгани учун бу ерда хусусий ҳосилларни топамиз:

$$\frac{\partial P}{\partial y} = -2z, \quad \frac{\partial Q}{\partial x} = -2z, \quad \frac{\partial R}{\partial x} = -2y,$$

$$\frac{\partial P}{\partial z} = -2y, \quad \frac{\partial Q}{\partial z} = -2x, \quad \frac{\partial R}{\partial y} = -2x.$$

Қуйидагилар равшан,

$$\frac{\partial R}{\partial y} = \frac{\partial Q}{\partial z} = -2x; \quad \frac{\partial P}{\partial z} = \frac{\partial R}{\partial x} = -2y, \quad \frac{\partial Q}{\partial x} = \frac{\partial P}{\partial y} = -2z,$$

яъни (13.2) шарт балкарилади, шунинг учун берилган майдон потенциал майдондир.

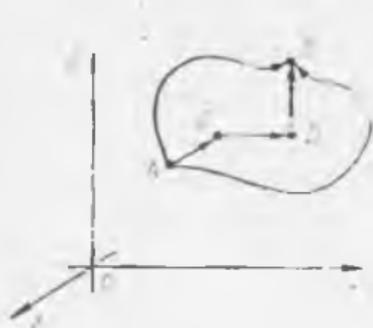
14-§. Потенциал майдон ҳолида чизиқли интегрални ҳисоблаш

Агар ω фазовий соҳа бир боғламли бўлса, у ҳолда потенциал майдондаги чизиқли интеграл интеграллаш йўлига боғлиқ бўлмасдан, балки шу йўлнинг бошланғич A ҳамда охириги B нуқталарининг координаталарига боғлиқ бўлади ва $u(x, y, z)$ функциянинг шу нуқталардаги ортирмасига тенг бўлади, яъни

$$\int_{AB} P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz = u(x_B, y_B, z_B) - u(x_A, y_A, z_A), \quad (14.1)$$

бу ерда AB йўл — $A(x_A, y_A, z_A)$ нуқтадан $B(x_B, y_B, z_B)$ нуқтагача истиёрый интеграллаш йўли. Одатда булай йўл тарзида $ACDB$ синик чизиқ олинади, унинг AC , CD ва DB бўғинлари координаталар ўқиға параллел (109-шакл). Бу ҳолда потенциални ҳисоблаш формуласи қуйидаги кўринишга эга бўлади:

$$u(x, y, z) = \int_A^B P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz =$$



109-шакл.

$$= \int_{x_A}^x P(x, y_0, z_0) dx + \int_{y_0}^y Q(x, y, z_0) dy + \int_{z_0}^z R(x, y, z) dz, \quad (14.2)$$

бунда

$$A(x_0, y_0, z_0), \quad C(x, y_0, z_0),$$

$$D(x, y, z_0), \quad B(x, y, z),$$

$$\vec{AC} = (x - x_0)\vec{i}, \quad \vec{CD} = (y - y_0)\vec{j},$$

$$\vec{DB} = (z - z_0)\vec{k}$$

Агар потенциал майдон куч майдони бўлса, у ҳолда бундай майдонда нуқтани кўчиришда бажарилган иш майдоннинг бир A нуқтасидан иккинчи B нуқтасига кўчириш йўлига боғлиқ бўлмайдиган ва (14.1) формула бўйича ҳисобланиши мумкин.

Потенциал вектор майдонда бир боғламли соҳада ётган ҳар қандай L ёпиқ эгри чизиқ бўйича ширкуляция нолга тенг. Куч майдони учуи бу майдон кучларининг ҳар қандай L ёпиқ эгри чизиқ бўйича бажарган иши нолга тенг бўлади.

Мисол. Ушбу

$$\vec{a} = (x^2 - 2yz)\vec{i} - (y^2 - 2xz)\vec{j} - (z^2 - 2xy)\vec{k}$$

майдоннинг потенциалини топинг.

Еч иш. Бу векторнинг майдони потенциал эканини кўрсатган эдик (13-§ даги мисолда).

У (x, y, z) потенциални (14.2) формула бўйича топамиз:

$$\begin{aligned} u(x, y, z) &= \int_{x_0}^x (x^2 - 2y_0z_0) dx + \int_{y_0}^y (y^2 - 2xz_0) dy + \int_{z_0}^z (z^2 - 2xy) dz = \\ &= \left(\frac{1}{3}x^3 - 2y_0z_0x \right) \Big|_{x_0}^x + \left(\frac{1}{3}y^3 - 2xz_0y \right) \Big|_{y_0}^y + \left(\frac{1}{3}z^3 - 2xyz \right) \Big|_{z_0}^z = \\ &= \left(\frac{1}{3}x^3 + \frac{1}{3}y^3 + \frac{1}{3}z^3 \right) - 2y_0z_0x - 2xz_0y - 2xyz - \frac{1}{3}x_0^3 + \\ &+ 2y_0z_0x_0 - \frac{1}{3}y_0^3 + 2xz_0y_0 - \frac{1}{3}z_0^3 + 2xyz_0 = \left[\frac{1}{3}(x^3 + y^3 + \right. \\ &\left. + z^3) - 2xyz \right] - \left[\frac{1}{3}(x_0^3 + y_0^3 + z_0^3) - 2x_0y_0z_0 \right]. \end{aligned}$$

Ўз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Чизиқли интегралнинг интеграллаш йўлига боғлиқ бўлмаслиги нимгани билдиради?

2. Чизиқли интегралнинг интеграллаш йўлига боғлиқ бўлмаслиги унинг исталган контур бўйича нолга тенглигига эквивалент эканини кўрсатинг.

3. Чизиқли интегралнинг интеграллаш йўлига боғлиқ бўлмаслигининг зарурий ва етарли шарти ҳақидаги теоремани ифодаланг ва исботлаңг.

4. Қандай майдон потенциал майдон дейилади?

5. Майдон потенциаллигининг шартлари қандай?

6. Потенциал деб нимага айтилади? У қандай ҳисобланади?

7. 4430 - 4437- масалаларни счинг.

15-§. Гамильтон оператори (Набла оператори)

Вектор анализнинг grad, div, rot дифференциал амалларини символлик ∇ вектор ёрдамида (Набла-вектор — Гамильтон оператори) ифодалани қулайлир:

$$\nabla = \frac{\partial}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial}{\partial z} \vec{k}.$$

Бу векторни v ёки бу (скаляр ёки вектор) катталikka қўлланиш-ни бундай тушунимоқ керак: вектор алгебра қондаларига кўра бу векторни берилган катталikka кўпайтириш амалини бажариш лозим, сўнгра $\frac{\partial}{\partial x}$, $\frac{\partial}{\partial y}$, $\frac{\partial}{\partial z}$ символларнинг бу катталikka кўпайтиришни тегишли ҳосилани топиш сифатида қараш керак.

Бу вектор билан амаллар бажариш қондаларини қараб чиқамиз:

1. ∇ набла векторнинг $u(M)$ скаляр функцияга кўпайтмаси шу функциянинг градиентини беради:

$$\begin{aligned} \nabla u &= \left(\frac{\partial}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial}{\partial z} \vec{k} \right) u = \frac{\partial u}{\partial x} \vec{i} + \\ &+ \frac{\partial u}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial u}{\partial z} \vec{k} = \text{grad } u. \end{aligned}$$

Шундай қилиб, $\nabla u = \text{grad } u$.

2. ∇ набла-векторнинг

$$\vec{a}(M) = P(x, y, z) \vec{i} + Q(x, y, z) \vec{j} + R(x, y, z) \vec{k}$$

вектор функция билан скаляр кўпайтмаси шу функциянинг дивергенциясини беради:

$$\begin{aligned} \nabla \cdot \vec{a} &= \left(\frac{\partial}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial}{\partial z} \vec{k} \right) \cdot (P(x, y, z) \vec{i} + \\ &+ Q(x, y, z) \vec{j} + R(x, y, z) \vec{k}) = \\ &= \frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} + \frac{\partial R}{\partial z} = \text{div } \vec{a}. \end{aligned}$$

Шундай қилиб, $\nabla \cdot \vec{a} = \text{div } \vec{a}$.

3. ∇ набла-векторнинг

$$\vec{a}(M) = P(x, y, z) \vec{i} + Q(x, y, z) \vec{j} + R(x, y, z) \vec{k}$$

вектор функцияга вектор кўпайтмаси шу функциянинг уюрмасини беради:

$$\begin{aligned} \nabla \times \vec{a} &= \begin{vmatrix} \vec{i} & \vec{j} & \vec{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ P & Q & R \end{vmatrix} = \left(\frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} \right) \vec{i} + \\ &+ \left(\frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} \right) \vec{j} + \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) \vec{k} = \text{rot } \vec{a}. \end{aligned}$$

Шундай қилиб, $\nabla \times \vec{a} = \text{rot } \vec{a}$.

Градиент, дивергенция, уюрман олиш амаллари биринчи тартибли дифференциал вектор амаллардир.

16-§. Вектор майдондаги иккинчи тартибли амаллар

Вектор майдондаги иккинчи тартибли амалларни қўраимиз. Шунинг айтиб ўтиш керакки, $\text{grad} u$, $\text{rot} a$ амаллари вектор майдонларини вужудга келтиради, $\text{div} a$ амали эса скаляр майдонни вужудга келтиради. Қўрсатишга ариқ амалларнинг қўйидаги комбинациялари бўлиши мумкин: $\text{div grad} u$, $\text{grad div} a$, $\text{rot rot} a$, $\text{div rot} a$, булар иккинчи тартибли амаллар дейилади. Улардан энг мумкинларини қараб чиқамиз.

$$1. \text{div rot} a = 0.$$

Ҳақиқатан ҳам, агар вектор майдон

$$\vec{a} = P(x, y, z) \vec{i} + Q(x, y, z) \vec{j} + R(x, y, z) \vec{k}$$

бўлса, у ҳолда иккинчи тартибли аралаш ҳосилаларнинг тенглиги учун

$$\begin{aligned} \text{div rot} \vec{a} &= \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial z} \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) \\ &= \frac{\partial^2 R}{\partial x \partial y} - \frac{\partial^2 Q}{\partial x \partial z} + \frac{\partial^2 P}{\partial y \partial z} - \frac{\partial^2 R}{\partial y \partial x} + \frac{\partial^2 Q}{\partial x \partial z} - \frac{\partial^2 P}{\partial z \partial y} = 0 \end{aligned}$$

бўлади. Шу натижанинг ўзини набла-оператор

$$\text{div rot} \vec{a} = \nabla \cdot (\nabla \wedge a)$$

ёрдамида ҳам олиш мумкин, чунки бу ерда учта векторнинг аралаш қўпайтмасини ҳосил қиламиз: $\nabla \cdot \nabla a$ ва a , буларнинг иккитаси бир хил. Бундай қўпайтма нолга тенг бўлиши равшан.

$$2. \text{rot grad} u = 0.$$

Ҳақиқатан,

$$\text{grad} u = \frac{\partial u}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial u}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial u}{\partial z} \vec{k}$$

бўлгани учун иккинчи тартибли аралаш қўпайтмаларнинг тенглиги туфайли:

$$\begin{aligned} \text{rot grad} u &= \vec{i} \left[\frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{\partial u}{\partial z} \right) - \frac{\partial}{\partial z} \left(\frac{\partial u}{\partial y} \right) \right] - \vec{j} \left[\frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial u}{\partial z} \right) - \frac{\partial}{\partial z} \left(\frac{\partial u}{\partial x} \right) \right] \\ &= \frac{\partial}{\partial x} \left[\frac{\partial u}{\partial z} \right] + \vec{k} \left[\frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial u}{\partial y} \right) - \frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{\partial u}{\partial x} \right) \right] \\ &= \vec{i} \left[\frac{\partial^2 u}{\partial x \partial z} - \frac{\partial^2 u}{\partial z \partial y} \right] - \vec{j} \left[\frac{\partial^2 u}{\partial x \partial z} - \frac{\partial^2 u}{\partial z \partial x} \right] \\ &+ \vec{k} \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} - \frac{\partial^2 u}{\partial y \partial x} \right) = \vec{0}. \end{aligned}$$

Шу натижанинг ўзини ∇ набла-оператор ёрдамида ҳам олиш мумкин:

$$\text{rot grad} u = \nabla \cdot \nabla u = (\nabla \cdot \nabla) u = \vec{0},$$

Чунки бир хат векторларнинг вектор қўйилмаси нол векторга тенг.

$$3. \operatorname{div} \operatorname{grad} u = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2}$$

Ҳақиқатан ҳам,

$$\operatorname{grad} u = \frac{\partial u}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial u}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial u}{\partial z} \vec{k}$$

булгани учун

$$\begin{aligned} \operatorname{div} \operatorname{grad} u &= \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial u}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{\partial u}{\partial y} \right) + \frac{\partial}{\partial z} \left(\frac{\partial u}{\partial z} \right) = \\ &= \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} \end{aligned} \quad (16.1)$$

бўлади.

(16.1) тенгликнинг унг томони символик тарзда бундай белгиланади:

$$\Delta u = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2}$$

ёки

$$\Delta u = \left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} \right) u.$$

Бунда

$$\Delta = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} \quad (16.2)$$

символ *Лаплас оператори* дейилади. Бу операторни ∇ векторнинг скаляр квадрати тарзида қараш табиийдир.

Ҳақиқатан ҳам

$$\nabla \cdot \nabla = \left(\frac{\partial}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial}{\partial y} \right)^2 + \left(\frac{\partial}{\partial z} \right)^2 = \Delta.$$

Шунинг учун (16.2) тенглик ∇ оператор ёрдамида

$$\operatorname{div} \operatorname{grad} u = \nabla (\nabla u) = \nabla^2 u$$

кўринишида ёзилади. Шунинг айтиб ўтиш керакки,

$$\Delta u = 0$$

тенглама *Лаплас тенгламаси* дейилади. $\Delta u = 0$ шартни баъқарувчи $u(x, y, z)$ скаляр майдон *Лаплас майдони* ёки *гармоник майдон* дейилади.

17-§. Лаплас оператори, унинг цилиндрик ва сферик координаталарда ифодаланиши

Аввалги параграфда биз Лаплас операторининг декарт координаталаридаги ифодасини ҳосил қилган эдик:

$$\Delta = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2}. \quad (17.1)$$

Бу операторнинг цилиндрлик координаталардаги ифодасини топамиз:

$$x = r \cos \varphi, \quad y = r \sin \varphi, \quad z = z.$$

Бунинг учун $u = u(x, y, z)$ мураккаб функциядан (бунда $x = r \cos \varphi$, $y = r \sin \varphi$, $z = z$) эркин узгарувчилар бўйича олдинги биринчи ва иккинчи тартибли хусусий ҳосилаларни топамиз:

$$\frac{\partial u}{\partial r} = \frac{\partial u}{\partial x} \cos \varphi + \frac{\partial u}{\partial y} \sin \varphi, \quad (17.1)$$

$$\frac{\partial u}{\partial \varphi} = -r \sin \varphi \frac{\partial u}{\partial x} + r \cos \varphi \frac{\partial u}{\partial y}, \quad (17.2)$$

$$\frac{\partial^2 u}{\partial r^2} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \cos^2 \varphi + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \sin^2 \varphi + 2 \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} \cos \varphi \sin \varphi, \quad (17.3)$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} = & \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} r^2 \sin^2 \varphi - \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} r^2 \cos^2 \varphi - \frac{\partial u}{\partial x} r \cos \varphi - \frac{\partial u}{\partial y} r \sin \varphi - \\ & - 2 \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} r^2 \sin \varphi \cos \varphi. \end{aligned} \quad (17.4)$$

(17.3) ни r^2 га қўпайтириб ва (17.4) билан қўшиб,

$$r^2 \frac{\partial^2 u}{\partial r^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} = \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \right) r^2 - r \left(\frac{\partial u}{\partial x} \cos \varphi + \frac{\partial u}{\partial y} \sin \varphi \right)$$

ифодани ҳосил қиламиз, у эса (17.1) ни қўлланилгандан (сўнг қуйидаги кўринишни олади:

$$r^2 \frac{\partial^2 u}{\partial r^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} + r \frac{\partial u}{\partial r} = r^2 \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \right)$$

ёки

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = \frac{\partial^2 u}{\partial r^2} + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial u}{\partial r}$$

Бундан,

$$\Delta u = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} = \frac{\partial^2 u}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial u}{\partial r} + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2}$$

келиб чиқishi равшан. Энди Лаплас операторини цилиндрлик координаталарда ёзиш мумкин:

$$\Delta = \frac{\partial^2}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2}{\partial \varphi^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2}. \quad (17.5)$$

Худди шунга ўхшаш Лаплас оператори учун ифодани сферик координаталарда келтириб чиқариш мумкин:

$$x = r \sin \theta \cos \varphi,$$

$$y = r \sin \theta \sin \varphi,$$

$$z = r \cos \theta.$$

$u = u(x, y, z)$ мураккаб функциядан эркин узгарувчилар бўйича биринчи ва иккинчи тартибли хусусий ҳосилаларни топамиз:

$$\frac{\partial u}{\partial r} = \frac{\partial u}{\partial x} \sin \theta \cos \varphi + \frac{\partial u}{\partial y} \sin \theta \sin \varphi + \frac{\partial u}{\partial z} \cos \theta =$$

$$= \sin \theta \left(\frac{\partial u}{\partial x} \cos \varphi + \frac{\partial u}{\partial y} \sin \varphi \right) + \frac{\partial u}{\partial z} \cos \theta, \quad (17.6)$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial u}{\partial \varphi} &= -\frac{\partial u}{\partial x} r \sin \theta \sin \varphi - \frac{\partial u}{\partial y} r \sin \theta \cos \varphi = \\ &= -r \sin \theta \left(-\frac{\partial u}{\partial x} \sin \varphi + \frac{\partial u}{\partial y} \cos \varphi \right), \end{aligned} \quad (17.7)$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial u}{\partial \theta} &= \frac{\partial u}{\partial x} r \cos \theta \cos \varphi + \frac{\partial u}{\partial y} r \cos \theta \sin \varphi - \frac{\partial u}{\partial z} r \sin \theta = \\ &= r \cos \theta \left(\frac{\partial u}{\partial x} \cos \varphi + \frac{\partial u}{\partial y} \sin \varphi \right) - \frac{\partial u}{\partial z} r \sin \theta, \end{aligned} \quad (17.8)$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 u}{\partial r^2} &= \sin^2 \theta \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \cos^2 \varphi + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \sin^2 \varphi \right) + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} \cos^2 \theta + \\ &+ 2 \sin^2 \theta \sin \varphi \cos \varphi \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + 2 \sin \theta \cos \theta \cos \varphi \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial z} + \\ &+ 2 \sin \theta \cos \theta \sin \varphi \frac{\partial^2 u}{\partial y \partial z}. \end{aligned} \quad (17.9)$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} &= r^2 \sin^2 \theta \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \sin^2 \varphi + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \cos^2 \varphi \right) - \\ &- r \sin \theta \left(\frac{\partial u}{\partial x} \cos \varphi + \frac{\partial u}{\partial y} \sin \varphi \right) - 2r^2 \sin^2 \theta \sin \varphi \cos \varphi \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y}, \end{aligned} \quad (17.10)$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 u}{\partial \theta^2} &= -r \sin \theta \left(\frac{\partial u}{\partial x} \cos \varphi + \frac{\partial u}{\partial y} \sin \varphi \right) + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} r^2 \sin^2 \theta - \\ &- \frac{\partial u}{\partial z} r \cos \theta + r^2 \cos^2 \theta \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \cos^2 \varphi + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \sin^2 \varphi \right) + \\ &+ 2r^2 \cos^2 \theta \sin \varphi \cos \varphi \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} - 2r^2 \sin \theta \cos \theta \cos \varphi \frac{\partial^2 u}{\partial z \partial x} - \\ &- 2r^2 \cos \theta \sin \theta \sin \varphi \frac{\partial^2 u}{\partial y \partial z}. \end{aligned} \quad (17.11)$$

(17.10) ни $r^2 \sin^2 \theta$ га, (17.11) ни r^2 га бўлиб, ва натижани (17.9) билан қўшиб, қуйидаги ифодани ҳосил қиламиз:

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 u}{\partial r^2} + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 u}{\partial \theta^2} &= \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} - \\ &- \frac{1}{r} \left[\sin \theta \left(\frac{\partial u}{\partial x} \cos \varphi + \frac{\partial u}{\partial y} \sin \varphi \right) + \cos \theta \frac{\partial u}{\partial z} \right] - \\ &- \frac{1}{r \sin \theta} \left(\frac{\partial u}{\partial x} \cos \varphi + \frac{\partial u}{\partial y} \sin \varphi \right). \end{aligned}$$

Бу ифода (17.6), (17.8) лар татбиқ қилингандан сўнг

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 u}{\partial r^2} + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 u}{\partial \theta^2} &= \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \\ &+ \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} - \frac{2}{r} \frac{\partial u}{\partial r} - \frac{\operatorname{ctg} \theta}{r^2} \frac{\partial u}{\partial \theta} \end{aligned}$$

кўринишга олади. Бундан

$$\Delta u = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} = \frac{\partial^2 u}{\partial r^2} + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} +$$

$$+ \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 u}{\partial \theta^2} + \frac{2}{r} \frac{\partial u}{\partial r} + \frac{\operatorname{ctg} \theta}{r^2} \frac{\partial u}{\partial \theta}$$

келиб чиқади. Энди Лаплас операторини сферик координаталарда ёзиш мумкин:

$$\Delta = \frac{\partial^2}{\partial r^2} + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial^2}{\partial \varphi^2} + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} +$$

$$+ \frac{2}{r} \frac{\partial}{\partial r} + \frac{\operatorname{ctg} \theta}{r^2} \frac{\partial}{\partial \theta}$$

Ўз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Гамильтон оператори нима?
2. Гамильтон оператори билан амал қоидаларини кўрсатинг.
3. Иккинчи тартибли ҳамма мумкин бўлган дифференциал вектор амалларини санаб ўтинг.
4. Лаплас оператори нима?
5. Лаплас операторининг цилиндрик координаталардаги ифодасини келтириб чиқаринг.
6. Лаплас операторининг сферик координаталардаги ифодасини келтириб чиқаринг.

МАТЕМАТИК ФИЗИКА ТЕНГЛАМАЛАРИ

1-§. Математик физика тенгламаларининг асосий турлари

Математик физиканинг иккинчи тартибли асосий дифференциал тенгламалари икки ўзгарувчиلىк номаълум $u(x, y)$ функция ва унинг хусусий ҳосилаларига нисбатан чиқиқли бўлиб, бундай тенгламаларнинг умумий кўриниши қуйидагича бўлади:

$$A \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + B \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + C \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + D \frac{\partial u}{\partial x} + E \frac{\partial u}{\partial y} + Fu = f(x, y), \quad (1.1)$$

бу ерда A, B, C, D, E ва F лар умуман x ва y ларга боғлиқ бўлиб, хусусан ўзгармаслардир, $f(x, y)$ эса берилган функция. Агар тенгламанинг энг қисмидаги $f(x, y)$ функция нолга тенг бўлса, у ҳолда бу тенглама иккинчи тартибли бир жинсли чиқиқли хусусий ҳосилали тенглама дейилади:

$$A \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + B \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + C \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + D \frac{\partial u}{\partial x} + E \frac{\partial u}{\partial y} + Fu = 0. \quad (1.2)$$

Агар (1.2) тенгламанинг берилган соҳасида:

$B^2 - 4AC > 0$ бўлса, (1.2) тенглама гиперболик,

$B^2 - 4AC = 0$ бўлса, (1.2) тенглама параболик,

$B^2 - 4AC < 0$ бўлса, (1.2) тенглама эллиптик турга тегишли бўлади.

Торнинг кундаланг тебраниши, металл стерженнинг узунлигига тебраниши, симдаги электр тебранишлар, айланувчи цилиндрдаги айланма тебранишлар, газнинг тебранишлари каби масалалар гиперболик турдаги энг содда тўлқин тенгласи

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \quad (1.3)$$

га олиб келади.

Иссиқликнинг тарқалиш жараёни, ғовак муҳитда суюқлик ва газнинг оқини масаласи, эҳтимоллар назариясининг баъзи масалалари параболик турдаги энг содда иссиқлик тарқалиш тенгласи (Фурье тенгласи)

$$\frac{\partial u}{\partial t} = a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \quad (1.4)$$

га олиб келади.

Электр ва магнит майдонлари ҳақидаги масалаларни, стационар иссиқлик ҳолат ҳақидаги масалаларни, гидродинамика,

диффузия ва шунга ухшаш масалаларни ечиш эллиптик турлагли Лаплас тенгламаси

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0 \quad (1.5)$$

га олиб кетали.

Биз (1.3), (1.4) ва (1.5) тенгламаларда изланаётган функция u иккита ўзгарувчига боғлиқ бўлган ҳолни келтирдик. Агар изланаётган функция учта эркин ўзгарувчига боғлиқ бўлса, тўлқин тенгламаси:

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = a^2 \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \right) \quad (1.3')$$

иссиқлик тарқалиш тенгламаси:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = a^2 \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \right) \quad (1.4')$$

Лаплас тенгламаси эса:

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} = 0 \quad (1.5')$$

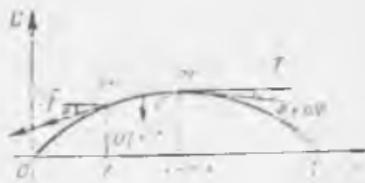
кўринишда бўлади. Умуман кўп ўзгарувчилик функция учун тегишли бўлган тенгламаларни қараш мумкин.

Келтирилган (1.3)—(1.5) тенгламаларга нисбатан қўйиладиган масалаларнинг турлари, умумий ва хусусий ечимларининг (мавжудлиги, ягоналиги, устворлиги) хусусияти, бериладиган бошланғич ва чегаравий шартларнинг моҳиятлари қўйида келтирилган параграфларда кўриладиган масалалар орқали тушуштирилади.

2-§. Тор тебранишлари тенгламасини келтириб чиқариш. Бошланғич ва четки шартлар

Узулиги l га тенг бўлган эгилювчан ва эластик ип (тор) берилган бўлиб, унинг учлари тўғри бурчакли декарт координаталарида $x=0$ ва $x=l$ нуқталарга бириктирилган деб фараз қиламиз. Агар таранг тортилган торни дастлабки ҳолатидан четлаштириб, сунгра ўз ҳолатига қўйиб юборсак ёки унинг нуқталарига бирор тезлик берсак, y ҳолда торнинг нуқталари ҳаракатга келади, яъни тор тебрана бошлайди. Биз исталган моментда тор шаклини аниқлаш ҳамда торнинг ҳар бир нуқтаси вақтга боғлиқ равишда қандай қонун билан ҳаракатланишини аниқлаш масаласини кураимиз.

Тор нуқталари бошланғич ҳолатидан кичик четланишларга эга деб қараб, тор нуқталарининг ҳаракати Ox ўққа перпендикуляр ва бир текисликда вужудга келади, деб фараз қиламиз. U ҳолда торнинг тебраниш жараёни битта $u(x, t)$ функция орқали ифода этилади, бунда x тор нуқта-



116-сүрач

сининг t моментдаги силжиш миқдорини билдиради (110-шакл). Торнинг барча нуқталарида тараиглик T бир хил деб фараз қиламиз. Торнинг MM' элементига таъсир этувчи кучларнинг Ou ўқдаги проекцияси:

$$\begin{aligned} T \sin(\varphi - \Delta\varphi) - T \sin\varphi &\approx T \operatorname{tg}(\varphi \pm \Delta\varphi) - T \operatorname{tg}\varphi = \\ &= T \left[\frac{\partial u}{\partial x} \pm \Delta x \cdot \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - \frac{\partial u}{\partial x} \right] = T \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} (\pm \Delta x) \Delta x \approx \\ &\approx T \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} dx, \quad 0 < \theta < 1 \end{aligned} \quad (2.1)$$

(бу ерда бурчак φ кичик бўлгани учун $\operatorname{tg}\varphi \approx \sin\varphi$ ва квадрат қавсдаги ифодага Лагранж теоремасини татбиқ этдик). Ҳаракат тенгламасини ҳосил қилиш учун MM' элементига қўйилган ташқи кучни инерция кучига тенглаш керак. Торнинг MM' элементига t моментда тенг таъсир этувчи куч

$$F \approx g(x, t) \cdot \widetilde{MM}' \approx g(x, t) dx. \quad (2.2)$$

Бу ерда $\widetilde{MM}' \approx x_2 - x_1 = dx$, $g(x, t)$ — тор бўйлаб узлуксиз тақсимланган, Ou ўқига параллел кучлар зичлиги. Торнинг чизиқли зичлиги ρ бўлса, MM' элементининг массаси $\rho \cdot \widetilde{MM}' = \rho dx$ бўлади. Элементнинг тезлашиши $\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}$ га тенг. Демак, Даламбер принципига кўра (2.1) ва (2.2) формулаларни ҳисобга олиб, ушбу тенгликка эга бўламиз:

$$\rho dx \cdot \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = T \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} dx + g(x, t) dx.$$

dx га қисқартириб ва тенгликнинг иккала қисмини ρ га бўлиб ҳамда $\frac{T}{\rho} = a^2$ деб белгилаб, ҳаракатнинг қуйидаги тенгламасига келамиз:

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{1}{\rho} g(x, t). \quad (2.3)$$

Бу тенглама торнинг *мажбурий тебраниш тенгламаси* ёки бир ўлчовли *тўлқин тенгламаси* дейилади.

Агар $g(x, t) = 0$ булса, (2.3) тенглама ташқи куч таъсир этмагандаги *бир жинсли эркин тебраниш тенгламаси* дейилади.

Оддий дифференциал тенгламаларда умумий ечимдан хусусий ечимларни олиш учун ихтиёрий ўзгармасларни аниқлаш керак эди. Бунинг учун бошланғич шартлардан фойдаланар эдик. Бу ерда ҳам тор ҳаракатини тўла аниқлаш учун

$$\frac{\partial u}{\partial t} = a^2 \frac{\partial u}{\partial x} \quad (2.4)$$

тенгламанинг ўзининга старли эмас. Яна қўшимча иккита чегаравий ($x=0$ ва $x=l$) шарт ҳамда бошланғич ($t=0$) моментдаги шарт берилиши керак. Чегаравий ва бошланғич шартлар тўғрисида *четки шартлар* деб аталади. Масалан, $x=0$ ва $x=l$ да

торнинг учлари қўзғалмас бўлсин. У ҳолда l қандай бўлганда ҳам ушбу тенгликлар бажарилиши керак:

$$u(0, t) = 0, \quad u(l, t) = 0. \quad (2.5)$$

Бу тенгликлар масаланинг чегаравий шартларидир. Бошланғич момент ($t=0$) да тор маълум шаклга эга бўлиб, унинг ҳар бир нуқтаси тезлиги аниқланган бўлсин, яъни

$$\begin{aligned} u(x, 0) &\equiv u|_{t=0} = f(x), \\ u_t(x, 0) &\equiv \frac{\partial u}{\partial t} \Big|_{t=0} = F(x) \end{aligned} \quad (2.6)$$

Бу шартлар тенгламанинг бошланғич шартларидир.

3-§. Торнинг тебраниш тенгламасини Даламбер усули билан ечиш

Биз юқорида торнинг учлари қўзғалмас деб фараз қилган эдик, яъни торнинг узунлиги чекланган эди. Энди торнинг узунлиги жуда катта бўлсин. Унинг ўртасидан бирор тезлик берсак, унг ва чап томонга тулқинлар пуналади. Натижада торнинг учларига тўғри тулқинлар бориб, сўнг тескари тулқинлар қайтади. Биз акслаган тескари тулқинларни ҳисобга олмаймиз, яъни чексиз бўлган торнинг тебраниш масаласини кўраемиз. Бир жинсли (2.4) тенгламани (2.6) бошланғич шартларда ечамиз. Бу ерда $f(x)$ ва $F(x)$ функциялар бутун сонлар ўқида берилган. $u(x, t)$ функция учун чегаравий шартлар бўлмайди. Масалада фақат бошланғич шартлар берилса, бундай масала Коши масаласи дейилади. Уни Даламбер усули билан ечамиз. Тенгламанинг умумий ечимини иккита ихтиёрий функциялар ёғиндиси сифатида қилираемиз:

$$u(x, t) = \varphi(x - at) + \psi(x + at). \quad (3.1)$$

Бу φ ва ψ функцияларининг иккинчи тартибли ҳосилалари мавжуд бўлсин. У вақтда, кетма-кет ҳосилалар олсак,

$$u_x = \varphi'(x - at) + \psi'(x + at), \quad u_{xx} = \varphi''(x - at) + \psi''(x + at),$$

$$u_t = -a\varphi'(x - at) + a\psi'(x + at),$$

$$u_{tt} = a^2\varphi''(x - at) + a^2\psi''(x + at)$$

лар ҳосил бўлиб, натижа (2.4) тенгламани қаноатлантиради. Демак, (3.1) функция умумий ечим бўлади. (2.6) бошланғич шартлардан фойдаланиб, φ ва ψ номаълум функцияларни топамиз:

$t = 0$ да

$$\begin{cases} \varphi(x) + \psi(x) = f(x), \\ -a\varphi'(x) + a\psi'(x) = F(x) \end{cases} \quad (3.2)$$

системага келамиз. Иккинчи тенгламани 0 дан x гача бўлган эраликда интегралласак,

$$-a [\varphi(x) - \varphi(0)] + a [\psi(x) - \psi(0)] = \int_0^x F(x) dx$$

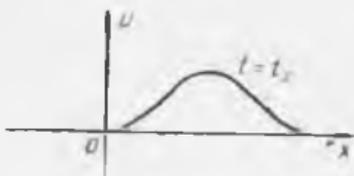
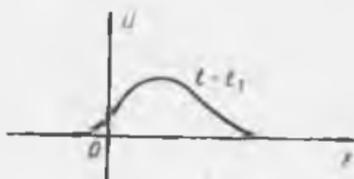
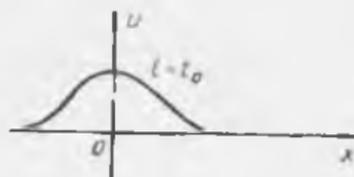
ёки

$$-\varphi(x) + \psi(x) = \frac{1}{a} \int_0^x F(x) dx + C \quad (3.3)$$

кўринишдаги шифога келамиз. Бу ерда $C = -\varphi(0) + \psi(0) - \frac{1}{a} \int_0^0 F(x) dx$ ўзгармас сон. (3.2) ва (3.3) тенгламалардан $\varphi(x)$, $\psi(x)$ номуалум функцияларини аниқлаймиз:

$$\begin{aligned} \varphi(x) &= \frac{1}{2} f(x) - \frac{1}{2a} \int_0^x F(x) dx - \frac{C}{2}, \\ \psi(x) &= \frac{1}{2} f(x) + \frac{1}{2a} \int_0^x F(x) dx + \frac{C}{2}. \end{aligned} \quad (3.4)$$

Бу формулаларда аргумент x ни $x-at$ ва $x+at$ ларга а.м.ш.тириб, (3.1) формулага қўйсак, $u(x, t)$ функция топилади:



III-шакл.

$$\begin{aligned} u(x, t) &= \frac{1}{2} f(x-at) - \\ &- \frac{1}{2a} \int_0^{x-at} F(x) dx + \frac{1}{2} f(x+at) + \\ &+ \frac{1}{2a} \int_0^{x+at} F(x) dx = \frac{f(x-at) + f(x+at)}{2} + \\ &+ \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} F(x) dx. \end{aligned} \quad (3.5)$$

Бу (3.5) формулага тор тебранинг тенгламаси учун Коши масаласининг Даламбер усули билан ечилиши дейилади.

Олинган (3.5) ечимнинг физик маъносини аниқлаш учун $u(x, t)$ ечимга кирган $\varphi(x-at)$ ва $\psi(x+at)$ функцияларини алоҳида-алоҳида текширамиз. $\varphi(x-at)$ функциянинг олиб, t га $t-t_0$, $t-t_1$, $t-t_2$ ва ҳокимзо усулнинг қўйилганларини бериб, унинг графигини ясайми: (III-шакл).

Шаклдаи кўринадики, иккинчи график биринчисига нисбатан at_1 миқдорга, учинчиси at_2 ва ҳасказо миқдорга ўнг томонга сурилган. Агар бу графикларнинг проекцияларини нивбат билан экранга туширсак, гўё уларнинг юқсридаги биринчиси ўнг томонга «чоғиб» ўтаётгандек бўлади. Торнинг бундай четланиши *тўлқин* деб аталади. Теги-

ламадаги $a = \frac{1}{v} \frac{T}{\rho}$ коэффициент эса *тўлқинларнинг тарқалиш тезлиги* дейилади. Энди $\psi(x+at)$ функцияни кўрайлик. t га $t_1 < t_1 < t_0$ қийматларни берсак, III-шаклдаги графикларда биринчиси пастдагиси бўлиб, тўлқин ўнгдан чапга a тезлик билан тарқалади. Энди Даламбер формуласи (3.5) ёрдамида елинган ечимни текшираемиз. Икки ҳолни кўраемиз. Биринчисида тор нуқталарининг бошланғич тезлиги нолга тенг бўлиб, тор бошланғич четланиш ҳисобига тебрансин, яъни $F(x) = 0$ деб олсак, (3.5) формуладан қуйидаги ечимни ҳосил қилаемиз:

$$u(x, t) = \frac{f(x-at) + f(x+at)}{2}. \quad (3.6)$$

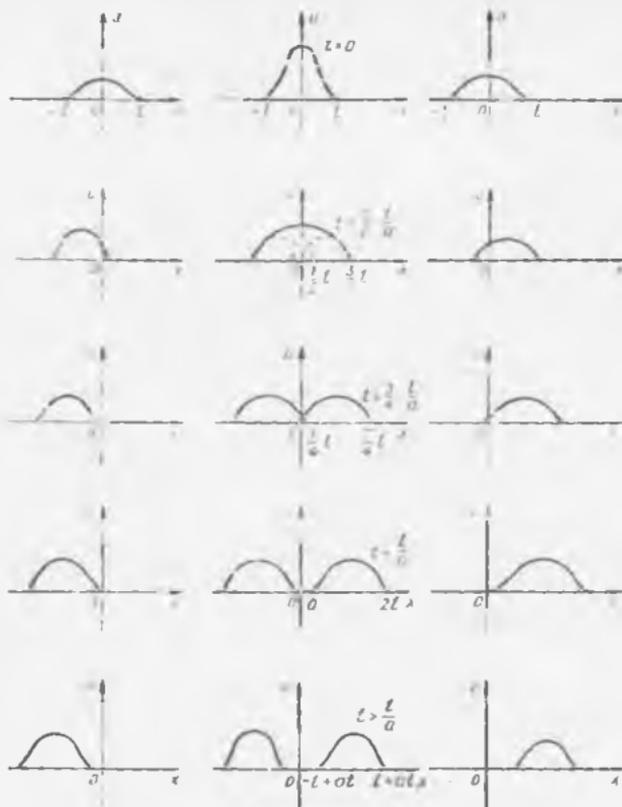
Бу ерда $f(x)$ берилган функциядир. Формуладан кўринадики, ечим $u(x, t)$ икки та тўлқин йиғиндисидан иборат: биринчи $\frac{1}{2} f(x-at)$ тўлқин a тезлик билан ўнг томонга, иккинчи $\frac{1}{2} f(x+at)$ тўлқин шу тезлик билан чап томонга тарқаладиган тўлқинлардир.

$\frac{1}{2} f(x-at)$ тўғри тўлқин, $\frac{1}{2} f(x+at)$ эса тескари тўлқин деб аталади. Бошланғич $t=0$ моментда иккала тўлқин профили устма-уст тушади. Фараз қилаемиз, бошланғич моментда $f(x)$ функция $(-l, l)$ интервалда нолга тенг бўлмасин ҳамда жуфт функция бўлсин.

III-шаклдаги чап устунда $\frac{1}{2} f(x+at)$ тўлқиннинг чап томонга тарқалиши, ўнг устунда эса вақтнинг турли моментларида $\frac{1}{2} f(x-at)$ тўлқиннинг ўнг томонга тарқалиши, ўртадаги устунда эса тўлқинлар йиғиндиси, яъни тор нуқталари умумий четланиши кўрсатилган. $t < \frac{l}{a}$ моментда иккала тўлқинлар бир-бири билан устма-уст тушади; $t = \frac{l}{a}$ моментдан бошлаб бу тўлқинлар устма-уст тушмайди ва турли томонга қараб узоқлашади.

Энди иккинчи ҳолни кўраемиз. Торнинг бошланғич четланиши нол бўлсин ва бошланғич моментда тор нуқталари бошланғич тезлик олиши натижасида тебрансин. Бу ҳолда тор бўйлаб импульс тўлқинлар тарқалади. (3.5) формулага $f(x)=0$ ни қўйиб, $u(x, t)$ функция учун қуйидаги ифодани оламиз:

$$u(x, t) = \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} F(x) dx = \Phi(x+at) - \Phi(x-at), \quad (3.7)$$



112-шакл.

бу ерда

$$\Phi(x) = \frac{1}{2a} \int_0^x F(x) dx. \quad (3.8)$$

Бу формуладан кўриладики, ечим $u(x, t)$ юқоридagi каби, тўғри $u_1 = -\Phi(x - at)$ ва тескари $u_2 = \Phi(x + at)$ тўлқинлардан иборат экан. Бошланғич $t = 0$ моментда $u_1 = -\Phi(x)$, $u_2 = \Phi(x)$ бўлиб, $u(x, 0) = 0$ бўлади. Агар $F(x)$ $(-l, l)$ интервалда аниқланган бўлиб, $F(x) = v_0$ бошланғич ўзгармас тезликка эга бўлса, у вақтда

$\Phi(x) = \frac{1}{2a} \int_0^x v_0 dx = \frac{v_0}{2a} x$ бўлиб, бу ерда $-l \leq x \leq l$ бўлади.

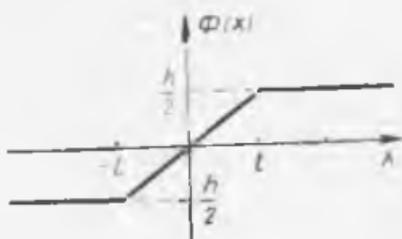
$x > l$ қийматларда $\Phi(x) = \frac{1}{2a} \int_0^l v_0 dx = \frac{v_0 l}{2a} = \frac{h}{2}$ ва $x < -l$ қиймат-

$$\text{ларда } \Phi(x) = \frac{1}{2a} \int_0^{-x} v_0 dx =$$

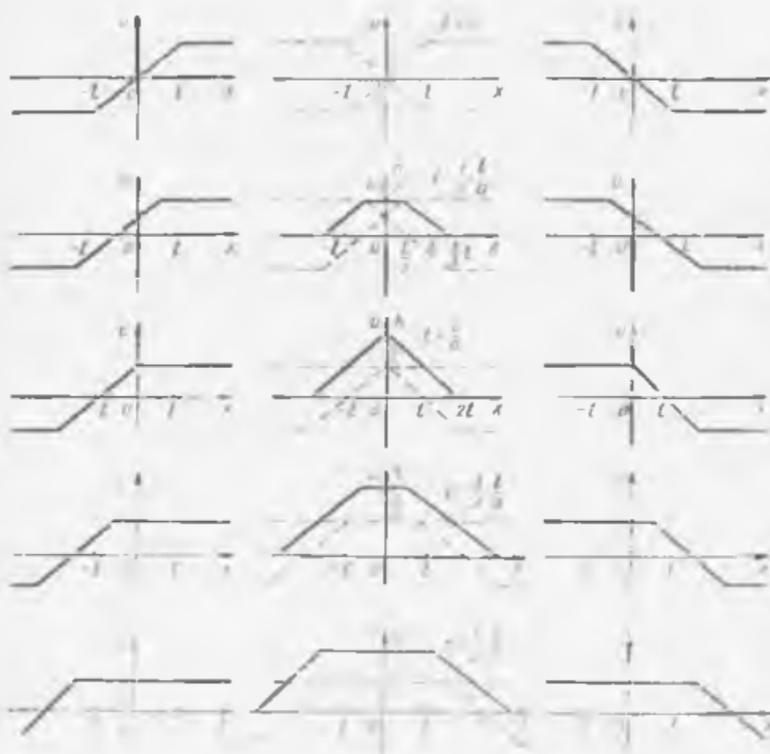
$$= -\frac{v_0 x}{2a} = -\frac{h}{2} \text{ бўлади. Бу ерда}$$

$$h = \frac{v_0 l}{a} \text{ бўлиб, } \Phi(x) \text{ узлуксиз}$$

ва тоқ функциядир (113-шакл).



113-шакл.

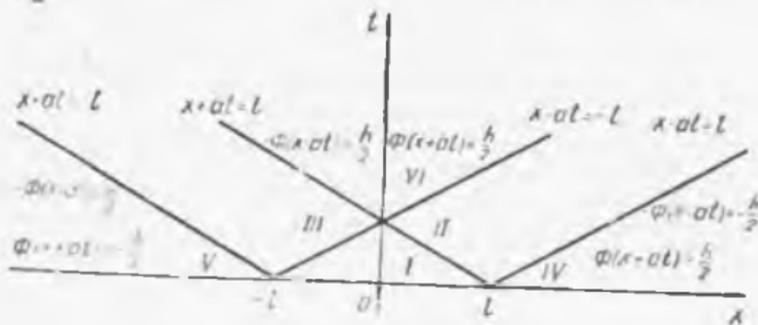


114-шакл.

Энди $u(x, t)$ ечимнинг t нинг турли қийматларидаги графигини ясай-
миз. 114-шаклда чап устунда тескари тўлқин $u_2 = \Phi(x + at)$ нинг
турли моментдаги ҳолати, ўнг устунда тўғри тўлқин $u_1 = -\Phi(x - at)$
нинг графиги, ўрта устунда эса тор нуқталари умумий четланши
графиги келтирилган. Биринчи ҳолдан фарқли ўлароқ, $t = 0$ да
 $u(x, 0) = 0$ бўлиб, t катталашishi билан нуқта юқорига кўтарилади,
чунки (3.7) формуладаги интеграллаш интервали кенгайди. $t = \frac{l}{a}$
бўлганда

$$u\left(0, \frac{l}{a}\right) = \frac{1}{2a} \int_{-l}^l v_0 dx = \frac{v_0 l}{a} = h$$

хосия бўлади. $t > \frac{l}{a}$ бўлганда ҳам $u(0, t) = h$ бўлади, чунки $(-l, l)$ дан ташқарида $F(x)$ нолга тенг. Шунинг учун четлашиш функцияси $u(0, t)$ шаклда ўзгармас бўлиб қолади. Мисол учун $x_1 = \frac{l}{2}$ бўлсин. У ҳолда t нинг $\frac{l}{2a}$ дан кичик қийматларида тескари ва тўғри тўлқинларнинг биргаликда таъсири натижасида нуқта кўтарилиб боради. $t > \frac{l}{2a}$ моментда тескари тўлқин четлашиши бу нуқтада доимий $\frac{h}{2}$ га тенг бўлиб, нуқта тўғри тўлқин таъсирида юқорига кўтарилишни давом этади. $t > \frac{3l}{2a}$ моментда иккала тўлқиннинг четлашиши $\frac{h}{2}$ га тенг бўлади ва $u\left(\frac{l}{2}, t\right)$ функциянинг қиймати h га тенг бўлади. Шундай қилиб, $u(x, t)$ функциянинг графиги t нинг турли қийматларида қуйидагича булар экан. $t = 0$ да $u = 0$ — тўғри чизиқ; $0 < t < \frac{l}{a}$ да чизиқ профили трапеция шаклида бўлиб, унинг юқори асоси кўтарилиб, катталиги камаяди. $t = \frac{l}{a}$ да профил учбурчак ва $t > \frac{l}{a}$ да профил кеңгайдиган трапеция кўринишда бўлади (114-



115-шакл

шакл). Шундай қилиб, торга берилган $(-l, l)$ интервалдаги бошланғич тезланиш натижасида тор тебраниб, h баландликка кўтарилади ва вақт ўтиши билан шу баландликда қолади (силжишнинг қолдиғи). $0x$ текислигини олиб, $x - at = \pm l$ ва $x + at = \pm l$ — характеристик тўғри чизиқларни юқори ярим текисликда чизамиз (115-шакл). $\Phi(x)$ функциянинг ифодасидан фойдаланиб, тескари тўлқин $\Phi(x+at)$

нинг II, IV ва VI зоналардаги четланиши $\frac{h}{2}$ ўзгармасга тенглиги келиб чиқади. III, V ва VI зоналарда тўғри тўлқин $-\Phi(x-at)$ нинг четланиши ҳам $\frac{h}{2}$ га тенг. Шунинг учун VI зона еилжиш қолдиғидан иборат бўлиб, бу зснага мос келган функциямыз $u(x,t) = -\Phi(x+at) - \Phi(x-at) = h$ бўлади. IV зонада тўғри тўлқини четланиши $-\frac{h}{2}$ га тенг; шунақа четланиш V зонада тескари тўлқинда мавжуд. Шунинг учун IV ва V зоналар тер нуқталари учун сокин зоналар бўлади. Нуқта текислигининг IV зонасидан VI зонасига ўтганда тўғри тўлқинининг четланиши $-\frac{h}{2}$ дан $\frac{h}{2}$ гача ўзгаради.

Шу мулоҳазалардан фўйдаланиб, $x_0 > l$ бўлганда $u(x_0, t)$ функциянинг куйидаги ифодасини ёзмаиз:

$$u(x_0, t) = \begin{cases} 0, & 0 \leq t < \frac{x_0 - l}{a}, \\ \frac{h}{2} \left(1 - \frac{x_0 - at}{l} \right), & \frac{x_0 - l}{a} < t < \frac{x_0 + l}{a}, \\ h, & t > \frac{x_0 + l}{a}. \end{cases}$$

1-мисол. $\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$ тенгламани $u|_{t=0} = x^2$, $\frac{\partial u}{\partial t}|_{t=0} = 0$ бўлган бошланғич шартларда ечинг:

Ечиш. Бу ерда $a = 1$, $f(x) = x^2$, $F(x) = 0$ эканини ва (3.5) формулани ҳисобга олиб ёзмаиз:

$$u(x, t) = \frac{f(x-t) + f(x+t)}{2},$$

аммо $f(x) = x^2$ бўлганлиги учун $f(x-t) = (x-t)^2$, $f(x+t) = (x+t)^2$ бўлиб, $u(x, t) = \frac{(x-t)^2 + (x+t)^2}{2} = x^2 + t^2$ бўлади.

2-мисол. $\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = 4 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$ тенгламани $u|_{t=0} = 0$, $\frac{\partial u}{\partial t}|_{t=0} = x$ шартларда ечинг.

Ечиш. Бу ерда $a = 2$, $f(x) = 0$, $F(x) = x$ эканини ҳисобга олиб, (3.5) формулани ёзмаиз:

$$u(x, t) = \frac{1}{4} \int_{x-2t}^{x+2t} z dz = \frac{1}{8} z^2 \Big|_{x-2t}^{x+2t} = \frac{1}{8} [(x+2t)^2 - (x-2t)^2] = xt.$$

4-§. Торнинг тебраниш тенгламасини ўзгарувчиларни ажратиш усули (Фурье усули) билан ечиш

Биз икки томонидан маҳкамланган торнинг эркин тебраниш тенгламаси

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \quad (4.1)$$

нинг бошлангич шартлар

$$u \Big|_{t=0} = f(x), \quad \frac{\partial u}{\partial t} \Big|_{t=0} = F(x) \quad (4.2)$$

ва четки шартлар

$$u \Big|_{x=0} = 0, \quad u \Big|_{x=l} = 0 \quad (4.3)$$

берилгандаги хусусий ечимини топамиз. Бунинг учун Фурье усулидан фойдаланамиз. (4.1) тенгламанинг (айнан иолга тега бўлмаган) хусусий ечимини иккита $X(x)$ ва $T(t)$ функциялар қўпайтмаси шаклида қидирамиз:

$$u(x, t) = X(x) \cdot T(t). \quad (4.4)$$

Бу қийматлардан ҳосилалар олиб, (4.1) тенгламага қўйиб, ушбуни ҳосил қиламиз:

$$X(x) T'(t) = a^2 X'(x) T(t)$$

ва бу тенгликнинг ҳадларини $a^2 X T$ га бўлиб,

$$\frac{T'(t)}{a^2 T(t)} = \frac{X'(x)}{X(x)} \quad (4.5)$$

тенгликни ҳосил қиламиз. Бу тенглик ўзгармас сонга теги бўлгандагина ўринли бўлади. Уни $-\lambda$ билан белгилаймиз. Шундай қилиб,

$$\frac{T'}{a^2 T} = \frac{X'}{X} = -\lambda.$$

Бу тенгликлардан иккита тенглама ҳосил бўлади:

$$X'' + \lambda X = 0, \quad (4.6)$$

$$T'' + a^2 \lambda T = 0. \quad (4.7)$$

Бу тенгламаларнинг умумий ечимларини топамиз. Характеристик тенгламанинг илдизлари комплекс бўлганлиги учун

$$X(x) = A \cos \sqrt{\lambda} x + B \sin \sqrt{\lambda} x, \quad (4.8)$$

$$T(t) = C \cos a \sqrt{\lambda} t + D \sin a \sqrt{\lambda} t \quad (4.9)$$

ечимларга эга бўламиз. Бунда A, B, C, D — ихтиёрый ўзгармас сонлар. $X(x)$ ва $T(t)$ лар учун топилган ифодаларни (4.4) тенгликка қўямиз:

$$u(x, t) = (A \cos \sqrt{\lambda} x + B \sin \sqrt{\lambda} x) (C \cos a \sqrt{\lambda} t + D \sin a \sqrt{\lambda} t). \quad (4.10)$$

Энди A ва B ўзгармас сонларни (4.3) шартлардан фойдаланиб топамиз. (4.8) га $x=0$ ва $x=l$ қийматларни қўйсақ,

$$0 = A + B, \quad 0 = A \cos \sqrt{\lambda} l + B \sin \sqrt{\lambda} l$$

тенгсизликлар ҳосил бўлади, биринчисидан $A=0$, иккинчисидан $B \sin \sqrt{\lambda} l = 0$ эканлиги келиб чиқади. $B \neq 0$, чунки ақс ҳолда $X=0$ бўлиб, $u=0$ бўлиб қолади. Бу шартга эди. Шунинг учун

$$\sin \bar{\lambda} l = 0$$

бўлиши керак, бундан $\bar{\lambda} = \frac{n\pi}{l}$ ($n = 1, 2, 3, \dots$) хос қийматларни топамиз. Уларга мос келадиган хос функциялар

$$X = B \sin \frac{n\pi}{l} x \quad (4.11)$$

тенглик билан ифодаланadi. Топилган $\bar{\lambda}$ нинг ифодасини (4.9) га қўйсак, у

$$T(t) = C \cos \frac{an\pi}{l} t + D \sin \frac{an\pi}{l} t \quad (n = 1, 2, \dots) \quad (4.12)$$

қўришни олади. n нинг ҳар бир қиймати учун топилган ифодаларни (4.4) га қўйиб, чегаравий шартларни қаноатлантирувчи $u_n(x, t)$ ечимларни ҳосил қиламиз:

$$u_n(x, t) = \left(C_n \cos \frac{an\pi}{l} t + D_n \sin \frac{an\pi}{l} t \right) \cdot \sin \frac{n\pi}{l} x.$$

Тенглама физикли ва бир жинсли бўлгани учун ечимларнинг йиғиндисини ҳам ечим бўлади ва шунинг учун

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} \left(C_n \cos \frac{an\pi}{l} t + D_n \sin \frac{an\pi}{l} t \right) \sin \frac{n\pi}{l} x \quad (4.13)$$

қатор билан ёзилган функция ҳам (4.1) тенгламанинг ечими бўлади. C_n ва D_n узгармас сонларни аниқлаш учун ёсшлангич (4.2) шартдан фойдаланамиз. $t = 0$ бўлганда

$$f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} C_n \sin \frac{n\pi}{l} x \quad (4.14)$$

бўлиб, $f(x)$ функциянинг $(0, l)$ интервалда Фурье қаторига ёйилмаси мавжуд деб фараз қилсак,

$$C_n = \frac{2}{l} \int_0^l f(x) \sin \frac{n\pi}{l} x dx \quad (4.15)$$

га тенг бўлади. (4.13) тенгликдан t бўйича ҳосил олиб, $t = 0$ да

$$F(x) = \sum_{n=1}^{\infty} D_n \frac{an\pi}{l} \sin \frac{n\pi}{l} x$$

тенгликни ҳосил қиламиз. Бу қаторнинг Фурье коэффициентларини аниқлаймиз:

$$D_n \frac{an\pi}{l} = \frac{2}{l} \int_0^l F(x) \sin \frac{n\pi}{l} x dx$$

$$D_n = \frac{2}{an\pi} \int_0^l F(x) \sin \frac{n\pi}{l} x dx. \quad (4.16)$$

Шундай қилиб, биз C_n ва D_n коэффициентларни аниқтадик, демак чегаравий ва бошланғич шартларни қаноатлантирувчи (4.1) тенгламанинг ечими булган $u(x, t)$ функцияни аниқтадик. Фурье усули математик физиканинг кўп масалаларини ечишда жуда қўл келади.

Изоҳ. Агар юқорида $-\lambda$ ўрнига $+\lambda = k^2$ ифодани олсак, тенгламанинг умумий ечими (4.8):

$$X = Ae^{kx} + Be^{-kx}$$

бўлиб, чегаравий (4.2) шартларни қаноатлантирмайди.

Хос функцияни $u_k(x, t) = \{C_k \cos \frac{ak\pi}{l} t + D_k \sin \frac{ak\pi}{l} t\} \sin \frac{k\pi x}{l}$ кўринишда ҳосил қилган эдик. Уни шаклан ўзгартирсак,

$$u_k(x, t) = F_k \sin \frac{k\pi x}{l} \cdot \sin \left(\frac{k\pi a}{l} t + \varphi_k \right) \quad (4.17)$$

кўринишга келади. Бу ерда $F_k = \sqrt{C_k^2 + D_k^2}$ ва $\operatorname{tg} \varphi_k = \frac{C_k}{D_k}$. (4.17)

формуладан кўриндики, тўрнинг бунда нуқталарга бир хил $\omega_k = \frac{k\pi a}{l}$ частота ва φ_k фаз билан гармоник тазбирлар экан. Тазбирнинг амплитудаси $F_k \sin \frac{k\pi x}{l}$ га тенг булади, у x га боғлиқ экан. $k=1$ булганда (4.17) формуладан биринчи гармоника учун

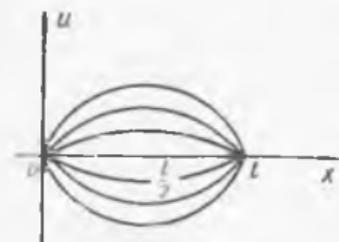
$$u_1(x, t) = F_1 \sin \frac{\pi x}{l} \sin \left(\frac{\pi a}{l} t + \varphi_1 \right)$$

формулаи ҳосил қилдик. $x=0$ ва $x=l$ булганда қўзғалмас нуқталар торнинг четлари бўлиб, $x = \frac{l}{2}$ да торнинг четлангани энг катта бўлиб, F_1 га тенг булади (116-шкъл). $k=2$ булганда

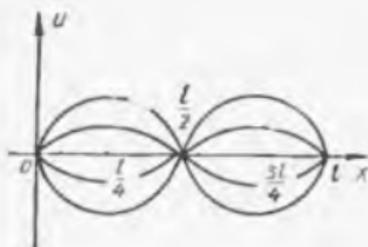
$$u_2(x, t) = F_2 \sin \frac{2\pi x}{l} \sin \left(\frac{2\pi a}{l} t + \varphi_2 \right)$$

бўлиб, қўзғалмас нуқта учта булади: $x=0$, $x = \frac{l}{2}$, $x=l$. Амплитуда энг катта қийматиға иккита $x = \frac{l}{4}$ ва $x = \frac{3l}{4}$ нуқтада эришади (117-шкъл).

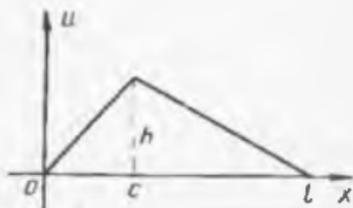
Умуман $\sin \frac{k\pi x}{l} = 0$ тенгламанинг илдизлари қанча булса, $[0, l]$ кесмада шунча қўзғалмас нуқталар булади



116-шкъл.



117- шакл.



118- шакл.

(улар тугун нуқталар дейлади) Тугун нуқталар орасида шундай битта нуқта мавжуд бўладики, бу нуқтада четланиш максимумга эришади; бундай нуқталар «тутамлик» нуқталари дейлади. Торнинг энг кичик ўз частотаси

$$\omega_1 = \frac{\pi a}{l} = \frac{\pi}{l} \sqrt{\frac{T}{\rho}} \quad (4.18)$$

га тенг бўлади, бунда T — тор таранглиги, ρ — zichлиги.

(4.18) формуладан кўринадики, таранглик T қанча катта бўлиб, тор қанча сингил (l ва ρ лар кичик) бўлса, овоз шунча юқори бўлар экан. Қолган ω_k частоталарга мос келган овозлар обертон ёки гармоникалар дейлади.

1-мисол. Четлари $x=0$ ва $x=l$ мақкамланган тор берилган бўлиб, тор нуқталарининг бошланғич тезлиги нолга тенг. Бошланғич четланиши учи (c, h) нуқтада бўлган учбурчак шаклида бўлса (118-шакл), торнинг тебранишлари торнинг (T_0 — таранглик, ρ — zichлик ва

$a = \sqrt{\frac{T_0}{\rho}}$ лар берилган).

Ечиш. $f(x) = u|_{t=0}$ функциянинг аналитик ифодаси берилган (118-шакл):

$$f(x) = \begin{cases} \frac{hx}{c}, & 0 \leq x \leq c, \\ \frac{h(l-x)}{l-c}, & c \leq x \leq l. \end{cases}$$

Масаланинг шэрти буйинча $F(x) = \frac{\partial u}{\partial t} \Big|_{t=0} = 0$, демак (4.16) га асосан ечимда барча D_k коэффициентлар нолга тенг. C_k коэффициентларини (4.15) формула ёрдамида топаемиз:

$$C_k = \frac{2}{l} \int_0^l f(x) \sin \frac{k\pi x}{l} dx = \frac{2}{l} \left[\frac{h}{c} \int_0^c x \sin \frac{k\pi x}{l} dx + \right. \\ \left. + \frac{h}{l-c} \int_c^l (l-x) \sin \frac{k\pi x}{l} dx \right].$$

Хар бир интегрални булаклаб интеграллаймиз ва ушбу натижага келамиз:

$$\int_0^c x \sin \frac{k \pi x}{l} dx = -\frac{lx}{k \pi} \cos \frac{k \pi x}{l} \Big|_0^c + \frac{l^2}{k^2 \pi^2} \sin \frac{k \pi x}{l} \Big|_0^c =$$

$$= -\frac{lc}{k \pi} \cos \frac{k \pi c}{l} + \frac{l^2}{k^2 \pi^2} \sin \frac{k \pi c}{l},$$

$$\int_c^l (l-x) \sin \frac{k \pi x}{l} dx = \frac{l(l-c)}{k \pi} \cos \frac{k \pi c}{l} + \frac{l^2}{k^2 \pi^2} \sin \frac{k \pi c}{l}.$$

Шундай қилиб,

$$C_k = \frac{2hl^2}{k^2 \pi^2 c(l-c)} \sin \frac{k \pi c}{l}$$

эқанини аниқладик. C_k нинг ифодасини (4.13) формулага қўямиз ва ушбу ечимни оламиз:

$$u(x, t) = \frac{2hl^2}{\pi^2 c(l-c)} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k^2} \sin \frac{k \pi c}{l} \sin \frac{k \pi x}{l} \cos \frac{k \pi at}{l}.$$

Агар торнинг ўртасидан тортилган бўлса, яъни $c = \frac{l}{2}$ бўлса, $\frac{k \pi c}{l} = \frac{k \pi}{2}$ бўлиб, k нинг барча жуфт қийматларида $\frac{1}{2}$ нуқта қўзғалмас нуқта бўлади. Шунинг учун ечимда тоқ гармоникалар бўлади, яъни

$$u(x, t) = \frac{8h}{\pi^2} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{(2n-1)^2} \sin \frac{(2n-1) \pi x}{l} \cos \frac{(2n-1) \pi at}{l}.$$

2-ми с о л. Юқоридаги 1-ми с о л шартда торнинг бошланғич шакли парабола бўлиб, у тор ўртаси $\frac{l}{2}$ га нисбатан симметрик ва максимал четланиши h га тенг (119-шакл). Тор тебранишини аниқланг.
Е ч и ш. Параболанинг тенгламаси

$$f(x) = \frac{4h}{l^2} x(l-x)$$

бўлиб, (4.13) формуладаги коэффициентлардан $D_k = 0$, C_k эса қуйидаги формула ёрдамида ҳисобланади:

$$C_k = \frac{8h}{l^2} \int_0^l x(l-x) \sin \frac{k \pi x}{l} dx.$$

Бу интегрални икки марта булаклаб интеграллаймиз ва ушбу натижага келамиз:



119-шакл.

$$C_k = \frac{164}{k^3 \pi^3} (1 - \cos k \pi)$$

Бундан кўриндики k жуфт бўлса, $C_k = 0$. $k = 2n$ га бўлса,

$$C_k = \frac{324}{(2n+1)^3 \pi^3}; \quad (n = 0, 1, 2, \dots)$$

Ечим эса қуйидаги кўринишга эга бўлади:

$$u(x, t) = \frac{324}{\pi^3} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{(2n+1)^3} \sin \frac{(2n+1) \pi x}{l} \cos \frac{(2n+1) \pi x t}{l}$$

5-§. Торнинг мажбурий тебраниши

Юқорида кўрилган Фурье усули торнинг мажбурий тебраниш тенгламаси (2.3) ни ҳам ечиш учун қулай эканлигини кўрамиз. Торнинг ташқи куч таъсирида мажбурий тебраниши масаласи бир жинсли бўлмаган тебранма ҳаракат тенгламасига олиб келган эди (2-§):

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + G(x, t). \quad (5.1)$$

Бу ерда $G(x, t) = \frac{1}{\rho} g(x, t)$ белгилаш киритдик.

Бошланғич ва чегаравий шартларни торнинг эркин тебранишидаги каби қабул қиламиз:

$$u \Big|_{t=0} = f(x), \quad \frac{\partial u}{\partial t} \Big|_{t=0} = F(x)$$

ва

$$u \Big|_{x=0} = u \Big|_{x=l} = 0.$$

Чизиқли бир жинсли бўлмаган иккинчи тартибли оддий дифференциал тенгламаларни ечишга ўхшаш, (5.1) тенгламанинг ечимини иккита функциянинг йиғиндиси кўринишда қидирамиз:

$$u(x, t) = v(x, t) + w(x, t) \quad (5.2)$$

Бу ердаги $v(x, t)$ функцияни шундай танлаб оламизки, у бир жинсли $\frac{\partial^2 v}{\partial t^2} = a^2 \frac{\partial^2 v}{\partial x^2}$ тенгламани бошланғич $v \Big|_{t=0} = f(x)$, $\frac{\partial v}{\partial t} \Big|_{t=0} = F(x)$ ва чегаравий $v \Big|_{x=0} = v \Big|_{x=l} = 0$ шартларда қаноатлантирсин. $w(x, t)$ функция эса бир жинсли эмас.

$$\frac{\partial^2 w}{\partial t^2} = a^2 \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} + G(x, t) \quad (5.3)$$

тенгламани эса қуйидаги бошланғич ҳамда чегаравий

$$w \Big|_{t=0} = \frac{\partial w}{\partial t} \Big|_{t=0} = 0, \quad w \Big|_{x=0} = w \Big|_{x=l} = 0$$

шартларни қаноатлантирсин. $v(x, t)$ торнинг эркин тебранишнинг ифода-
лагани учун унчаг тенгламасни юқоридаги бошланғич ва чегаравий
шартларида ечиши баён этдик (4-§ га қаранг). Биз бир жинсли бўлма-
ган тенгламадан $w(x, t)$ функцияни аниқлашни кўрсатамиз. $w(x, t)$ функ-
цияни бир жинсли масала ечимдаги хос $\sin \frac{k\pi x}{l}$ функциялар бўйи-
ча қатор кўринишда излаймиз.

$$w(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} \gamma_k(t) \sin \frac{k\pi x}{l}, \quad (5.4)$$

бу ерда $\gamma_k(t)$ ҳозирча номаълум t га боғлиқ функция $w(x, t)$ функ-
ция чегаравий шартларни қаноатлантиради. Ҳақикатан, $x=0$ да
 $w(0, t) = 0$, $x=l$ да ҳам $w(l, t) = 0$. Барча (5.4) даги хос функ-
циялар нолга тенг бўлади.

Агар (5.4) қаторда $\gamma_k(0) = 0$ ва $\dot{\gamma}_k(0) = 0$ бўлсин деб талаб қи-
лишса, $w(x, t)$ функция учун бошланғич шартлар ҳам бажарилади.

(5.4) қатордан x ва t лар бўйича икки марта хусусий ҳосилалар
олиб, (5.3) тенгламага қўямиз. Натижада:

$$\sum_{k=1}^{\infty} \left[\gamma_k(t) + \frac{k^2 \pi^2 a^2}{l^2} \gamma_k(t) \right] \sin \frac{k\pi x}{l} = G(x, t). \quad (5.5)$$

Энди $G(x, t)$ функцияни $(0, l)$ интервалда x аргументли синуслар
бўйича Фурье қаторига ёямиз:

$$G(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} g_k(t) \sin \frac{k\pi x}{l}, \quad (5.6)$$

бу ерда

$$g_k(t) = \frac{2}{l} \int_0^l G(x, t) \sin \frac{k\pi x}{l} dx \quad (5.7)$$

(интегралда t ўзгармас).

Агар $G(x, t) = G(x)$ бўлса, $g_k(t)$ функция ўзгармас бўлади. Агар
 $G(x, t) = G(t)$ бўлса,

$$g_k(t) = \frac{2G(t)}{l} \int_0^l \sin \frac{k\pi x}{l} dx = \begin{cases} \frac{4}{k\pi} G(t), & k \text{ — тоқ бўлса,} \\ 0, & k \text{ — жуфт бўлса.} \end{cases} \quad (5.8)$$

(5.5) ва (5.6) ёйилманинг хос функциялари олдидаги коэффи-
циентларини тенглаштирамиз ва номаълум $\gamma_k(t)$ функциялар
учун ушбу тенгламаларга эга бўламиз:

$$\gamma_k(t) + \frac{k^2 \pi^2 a^2}{l^2} \gamma_k(t) = g_k(t). \quad (5.9)$$

Бу тенгламани

$$\gamma_k(0) = 0, \quad \dot{\gamma}_k(0) = 0 \quad (5.10)$$

бошланғич шартларда ечамыз. (5.9) га мос келгән бир жинсли тенгламаның умумий ечми

$$A_k \cos \frac{k \pi a t}{l} + B_k \sin \frac{k \pi a t}{l}$$

күринишдә булалар. Бир жинсли булмаган (5.9) тенгламаның хусусий ечимини $g_k(t)$ функцияга қарап, таңлаб олиш усули, яъни аниқ-мас коэффициентлар усули ёки ўзгармасни вариациялаш усули ёрдамида аниқлаш мумкин. Нәтижада, бошланғич шартлардан фойдаланиб, ушбу ечимга эга буламиз:

$$\gamma_k(t) = \frac{l}{k \pi a} \int_0^t g_k(\tau) \sin \frac{k \pi a (t - \tau)}{l} d\tau \quad (5.11)$$

Топилган $\gamma_k(t)$ ларни (5.4) га қўйиб, қидрилайётган $w(x, t)$ функцияни аниқлаймиз.

1-мисол. Оғирлик кучи таъсирида торның мажбурий тебранишини топинг.

Ечиш. Бу ҳолда $G(x, t) = -g$ бўлиб, масала соддалашади. (5.8) формулага кўра

$$g_k = -\frac{2g}{l} \int_0^l \sin \frac{k \pi x}{l} dx = -\frac{2g}{k \pi} (1 - \cos k \pi),$$

бундан

$$g_{2n} = 0, \quad g_{2n+1} = -\frac{4g}{(2n+1)\pi}$$

(5.9) тенглама иккига ажралади:

Жуфт индекслар учун

$$\dot{\gamma}_{2n} + \frac{(2n)^2 \pi^2 a^2}{l^2} \gamma_{2n} = 0, \quad \gamma_{2n}|_{t=0} = 0 \quad \text{ва} \quad \dot{\gamma}_{2n}|_{t=0} = 0.$$

Тоқ индекслар учун

$$\dot{\gamma}_{2n+1} + \frac{(2n+1)^2 \pi^2 a^2}{l^2} \gamma_{2n+1} = -\frac{4g}{(2n+1)\pi} \quad (5.12)$$

Юқоридаги тенгламадаги $\gamma_{2n}(t)$ функцияның берилган бошланғич шартлардаги ечми айнан нол булалар. Иккинчи (5.12) тенгламаның хусусий ечми

$$-\frac{4gl^2}{(2n+1)^2 \pi^2 a^2}$$

га, умумий ечимни эса

$$A_{2n+1} \cos \frac{(2n+1)\pi a t}{l} + B_{2n+1} \sin \frac{(2n+1)\pi a t}{l} - \frac{4gl^2}{(2n+1)^2 \pi^2 a^2}$$

га тенг бўлади. (5.10) бошланғич шартлардан фойдаланиб, A_{2n+1} ва B_{2n+1} ларни топамиз:

$$A_{2n+1} = \frac{4g l^2}{(2n+1)^3 \pi^3 a^2}, \quad B_{2n+1} = 0$$

Натижада $v_{2n+1}(t)$ ушбу кўринишда олади:

$$v_{2n+1}(t) = -\frac{4gl^2}{(2n+1)^3 \pi^3 a^2} \left[1 - \cos \frac{(2n+1) \pi a t}{l} \right] \quad (5.13)$$

Топилган (5.13) ифодани (5.4) формулага қўйсақ, мазсалининг жавобига эга бўламиз:

$$w(x, t) = -\frac{4gl^2}{\pi^3 a^2} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{(2n+1)^3} \left[1 - \cos \frac{(2n+1) \pi a t}{l} \right] \sin \frac{(2n+1) \pi x}{l}$$

Ечимдаги айирув ишораси тебраниш бошланишида тор нуқталари пастга четланишнинг кўрсатади.

$$x = \frac{l}{2} \quad \text{ва} \quad t = \frac{l}{a} \quad \text{да}$$

$$\sin \frac{(2n+1) \pi}{l} \cdot \frac{l}{2} = (-1)^n, \quad \cos \frac{(2n+1) \pi a}{l} \cdot \frac{l}{a} = -1$$

эканлигини ҳисобга олсак,

$$|w|_{\max} = \left| w \left(\frac{l}{2}, \frac{l}{a} \right) \right| = \frac{8gl^2}{\pi^3 a^2} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{(2n+1)^3} = \frac{8gl^2}{\pi^3 a^2} \cdot \frac{\pi^3}{32} = \frac{gl^2}{4a^2}$$

ҳосил бўлади. Торнинг ўртасида $t = \frac{l}{a}$ моментда энг катта четланиш

юз берар экан. Кейинги энг катта четланиш тор ўртасида $t = \frac{3l}{a}$ моментда юз беради ва ҳоказо.

2-мисол. Зичлик функцияси $g(x, t) = A \rho \sin \omega t$, x га боғлиқ бўлмаган (ρ — торнинг чизиқли зичлиги) тегиш тақсимланган куч торга таъсир этади. Бошланғич шартсиз ва теаликсиз бўлган торнинг мажбурий тебранишини топиш.

Ечиш. $G(x, t) = \frac{g(x, t)}{\rho} = A \sin \omega t$ бўлиб, y x га боғлиқ бўлмаганлиги учун (5.8) формуладан фойдаланамиз. У ҳолда

$$g_{2n}(t) = 0, \quad g_{2n+1}(t) = \frac{1A}{(2n+1)\pi} \sin \omega t.$$

Юқоридаги биринчи мисол каби бу ерда ҳам $v_{2n}(t) = 0$ бўлиб, $v_{2n+1}(t)$ эса (5.11) формулага кўра қуйидагига тенг:

$$v_{2n+1}(t) = \frac{4A}{(2n+1)^2 \pi^3 a} \int_0^t \sin \omega \tau \sin \frac{(2n+1) \pi a (t-\tau)}{l} d\tau.$$

$\frac{(2n+1)\pi a}{l} = \omega_{2n+1}$ деб белгилаш киритамиз ва интеграллаш амалини бажарамиз. У вақтда

$$y_{2n+1}(t) = \frac{4At}{(2n+1)^2 \pi^2 a} \frac{\omega_{2n+1} \sin \omega t - \omega \sin \omega_{2n+1} t}{\omega_{2n+1}^2 - \omega^2}$$

ифодага эга бўламиз. Бу ерда барча n лар учун $\omega_{2n+1} \neq \omega$ (резонанс ҳолати қатнашмайди) деб фараз қиламиз. $y_{2n+1}(t)$ нинг топилган ифодасини умумий формула (5.4) га қўйиб, масала ечимига келамиз:

$$w(x, t) = \frac{4lA}{\pi^2 a} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{(2n+1)^2} \frac{\omega_{2n+1} \sin \omega t - \omega \sin \omega_{2n+1} t}{\omega_{2n+1}^2 - \omega^2} \sin \frac{k\pi x}{l}$$

Йиғиндининг бирор k қўниматида частоталар $\omega_{2k+1} = \omega$ га тенг бўлиб қолса, ўша ҳаддч

$$\begin{aligned} &= \frac{2lA}{\pi^2 a (2k+1)^2} \frac{\omega_{2k+1} t \cos \omega_{2k+1} t - \sin \omega_{2k+1} t}{\omega_{2k+1}} = \\ &= \frac{2l^2 A}{\pi^2 a^2 (2k+1)^2} (\sin \omega_{2k+1} t - \omega_{2k+1} t \cos \omega_{2k+1} t) \end{aligned}$$

ҳад билан алмаштириш керак. Мустақил текшириб кўришни ўқувчига ҳавола қиламиз.

6-§. Қаршилик кўрсатувчи муҳитда торнинг тебраниши

Шу вақтгача торнинг тебранишида атроф-муҳитнинг қаршилигини ҳисобга олмасдан келган эдик. Натижада сўнмайдиغان тебранишлар ҳосил бўлган эди. Энди торнинг қаршилик кўрсатувчи муҳитдаги тебранишини кўрайлик. Қаршилик кучи ҳаракат тезлигига пропорционал деб қабул қиламиз. У вақтда торнинг MM' чексиз кичик бўлагига (2-§, 110-шаклга қаранг) таъсир этувчи қаршилик кучи қўнидаги кўринишда бўлади:

$$F_{\text{қаршилик}} = \alpha \frac{\partial u}{\partial t} dx, \quad (6.1)$$

бу ерда α — пропорционаллик коэффициент. Бу ерда ҳам (2.3) тенгламани келтириб чиқаришдаги мулоҳазаларни такрорлаб, фақат қаршилик кучини ҳаракат йўналишига тескари йўналганлигини ҳисобга олиб, ушбу тенгламага келамиз:

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - 2m \frac{\partial u}{\partial t} + \frac{1}{\rho} g(x, t). \quad (6.2)$$

Бу ерда $2m = \frac{\alpha}{\rho}$ (қолган белгилашлар (2.3) тенгламадагининг ўзиндир). Эркин тебранишлар билан чегаралансак, у ҳолда (6.2) тенгламанинг кўриниши қўнидагича бўлади:

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} + 2m \frac{\partial u}{\partial t} = a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}. \quad (6.3)$$

Бошланғич ва четки шартлар аввалги кўринишда қоладч, яъни

$$u \Big|_{t=0} = f(x), \quad \frac{\partial u}{\partial t} \Big|_{t=0} = F(x), \quad u \Big|_{x=0} = u \Big|_{x=l} = 0. \quad (6.4)$$

(6.3) тенгламанинг ечимни (6.4) шартларда Фурье усули билан қидирамиз. Тенгламанинг ечимини $u(x, t) = X(x) T(t)$ кўринишда ёзиб, 4-§ даги каби амалларни бажариб, ушбу тенгликка келамиз:

$$\frac{1}{a^2} \left(\frac{T'' + 2mT'}{T} \right) = \frac{X'}{X}. \quad (6.5)$$

Бу ердаги $X(x)$ функция учун четки шартлар қаршиликсиз муҳитдаги каби ўзгаришсиз қолганлиги учун (6.5) тенглик ўринли бўлиши мумкин, агар икки томони $-\lambda_k^2$ га тенг бўлса, демак $\lambda_k = \frac{k\pi}{l}$ ($k = 1, 2, 3, \dots$) хос сонларга мос келган $X_k(x)$ хос функциялар (4.11) га кўра (коэффициентлар бирга тенг деб олинди):

$$X_k(x) = \sin \frac{k\pi x}{l} \quad (6.6)$$

формула билан аниқланади. $T_k(t)$ функцияни аниқлаш учун ушбу тенгламани ҳосил қиламиз:

$$T_k'' + 2mT_k' + \left(\frac{k\pi a}{l} \right)^2 T_k = 0. \quad (6.7)$$

Унинг характеристик тенгламаси

$$r^2 + 2mr + \left(\frac{k\pi a}{l} \right)^2 = 0$$

нинг илдизлари $r_{1,2} = -m \pm \sqrt{m^2 - \left(\frac{k\pi a}{l} \right)^2}$ бўлади. Ишқаланиш коэффициенти етарлича кичик бўлганлиги учун $\left(m < \frac{\pi a}{l} \right)$ дискриминат манфий бўлади.

$\left(\frac{k\pi a}{l} \right)^2 - m^2 = q_k^2$ деб белгиласак, $r_{1,2} = -m \pm iq_k$ бўлади. У вақтда (6.7) тенгламанинг умумий ечими қуйидагига тенг:

$$T_k(t) = e^{-mt} (a_k \cos q_k t + b_k \sin q_k t).$$

Топилган $X_k(x)$ ва $T_k(t)$ лардан хусусий ечимлар тузамиз:

$$u_k(x, t) = e^{-mt} (a_k \cos q_k t + b_k \sin q_k t) \sin \frac{k\pi x}{l}.$$

Бундан кўринадики, ҳар бир тўлқин e^{-mt} га кўпайтирилганлиги учун сунувчан бўлади. Хусусий ечимлар йиғиндиси

$$u(x, t) = e^{-mt} \sum_{k=1}^{\infty} (a_k \cos q_k t + b_k \sin q_k t) \sin \frac{k\pi x}{l}$$

ни оламыз ва a_k, b_k коэффициентларни берилган (6.4) шартлардан фойдаланиб аниқлаймиз. $t = 0$ бўлганда

$$u \Big|_{t=0} = \sum_{k=1}^{\infty} a_k \sin \frac{k\pi x}{l} = f(x)$$

бўлиб, бу ердан

$$a_k = \frac{2}{l} \int_0^l f(x) \sin \frac{k\pi x}{l} dx.$$

Энди $\frac{\partial u}{\partial t}$ ҳосилани ҳисоблаб, t ўрнига нол қўямиз:

$$\frac{\partial u}{\partial t} \Big|_{t=0} = \sum_{k=1}^{\infty} (-m a_k + b_k q_k) \sin \frac{k\pi x}{l} = F(x)$$

бўлиб, бундан

$$-m a_k + b_k q_k = \frac{2}{l} \int_0^l F(x) \sin \frac{k\pi x}{l} dx$$

бўлади га

$$b_k = \frac{2}{q_k l} \int_0^l F(x) \sin \frac{k\pi x}{l} dx + \frac{m}{q_k} a_k.$$

Мисол. 4-§ даги 1-мисолни муҳит қаршилигини ҳисобга олиб ечинг. Мисолни ечганда ишқаланиш коэффициенти $m = \frac{\alpha}{\rho} < \frac{\pi a}{l}$ бўлсин.

Ечиш. Бошланғич тезлик $F(x) = 0$ бўлганлиги учун $b_k = \frac{m}{q_k} a_k$ бўлади. Бу ерда $q_k = \sqrt{\left(\frac{k\pi a}{l}\right)^2 - m^2}$. Энди a_k ни ҳисоблаймиз:

$$a_k = \frac{2}{l} \int_0^l f(x) \sin \frac{k\pi x}{l} dx = \frac{2}{l} \left[\frac{h}{c} \int_0^c x \sin \frac{k\pi x}{l} dx + \right. \\ \left. + \frac{h}{l-c} \int_c^l (l-x) \sin \frac{k\pi x}{l} dx \right].$$

Бўлаклар интеграллаймиз. Натижада

$$a_n = \frac{2hl^2}{k^2 \pi^2 c (l-c)} \sin \frac{k\pi c}{l}$$

Масаланинг ечими қуйидаги қуринишга эга бўлади:

$$u(x, t) = \frac{2hl^2}{\pi^2 c (l-c)} \cdot e^{-\rho t} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k^2} \sin \frac{k\pi c}{l} \sin \frac{k\pi x}{l} \left(\cos q_k t + \frac{m}{q_k} \sin q_k t \right)$$

7-§. Металл стерженда иссиқлик тарқалиш тенгламаси

Узунлиги l га тенг бир жинсли металл стерженни қараймиз (120-шақл). Металл стерженнинг ён сирти ташқи муҳитга иссиқлик ўтказмайди ҳамда кўндаланг кесимининг барча нуқталарда иссиқлик бир хил деб фарз қиламиз. Абсцисса ўқини металл стержен ўқи бўйлаб йуналтирамиз. У ҳолда u иссиқлик x координата ва t вақтнинг функцияси бўлади. $\frac{\partial u}{\partial x}$ хусусий ҳосила эса Ox бўйлаб йуналган иссиқлиқнинг ўзгариш тезлигини билдирди. Абсциссалар x_1 ва x_2 ($x_2 - x_1 = \Delta x$) бўлган кесимлар орасидаги кичик бўлагини кураемиз. x_1 кесимдан Δt вақтда ўтадиган иссиқлик миқдори:

$$\Delta Q_1 = -k \frac{\partial u}{\partial x} \Big|_{x=x_1} S \Delta t \quad (7.1)$$

x_2 абсциссали кесим учун ўша миқдорнинг ўзи

$$\Delta Q_2 = -k \frac{\partial u}{\partial x} \Big|_{x=x_2} S \Delta t \quad (7.2)$$

бўлади. Бу формула тажриба йўли билан топилган бўлиб, унда k —иссиқлик ўтказувчанлик коэффициенти, S —қаралаётган металл стержен кўндаланг кесми юзи.

Δt вақтда металл стерженнинг Δx бўлагига оқиб кирган иссиқлик миқдори $\Delta Q_1 - \Delta Q_2$ га тенг бўлади, яъни

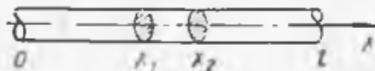
$$\begin{aligned} \Delta Q_1 - \Delta Q_2 &= \left| -k \frac{\partial u}{\partial x} \Big|_{x=x_1} S \Delta t \right| - \left| \frac{\partial u}{\partial x} \Big|_{x=x_2} S \Delta t \right| \approx \\ &\approx k \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \Delta x S \Delta t \end{aligned} \quad (7.3)$$

(бу ерда $\frac{\partial u}{\partial x} \Big|_{x=x_1} - \frac{\partial u}{\partial x} \Big|_{x=x_2}$ айрмага нисбатан Лагранж теоремасини қўладик). Шу Δt вақт ичида металл стержен Δx бўлакчасининг иссиқлиги Δu га кўтарилади. Иссиқлик оқими қуйидагига тенг:

$$\Delta Q_1 - \Delta Q_2 = c \rho \Delta x S \Delta u$$

ёки

$$\Delta Q_1 - \Delta Q_2 \approx c \rho \Delta x S \frac{\partial u}{\partial t} \Delta t. \quad (7.4)$$



120-шақл.

Бунда c —металл стержен ясалган модданинг иссиқлик сифими, ρ —металл стержен ясалган модда

нинг зичлиги ($\rho \Delta x S = \rho \Delta V$ — металл стержен элементининг мас-саси).

(7.3) ва (7.4) формулаларни тенглаштириб, ушбуни ҳосил қиламиз:

$$k \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \Delta x S \Delta t = c \rho \Delta x S \frac{\partial u}{\partial t} \Delta t$$

ёки

$$\frac{\partial u}{\partial t} = a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}. \quad (7.5)$$

Бу ерда $a^2 = \frac{k}{c\rho}$ деб белгиланган. (7.5) тенглама бир жинсли металл стерженда иссиқликнинг тарқалиш тенгламаси дейилади. Бу тенгламанинг ечими тула аниқ бўлиши учун $u(x, t)$ функция масаланинг физик шартларига мос четки шартларни қаноатлантириш керак. Четки шартлар турлича бўлиши мумкин. Масалан, $0 \leq t \leq T$ учун бошланғич шарт:

$$u(x, 0) = u|_{t=0} = f(x). \quad (7.6)$$

$f(x)$ — берилган функция. Четки шартлар $x=0$ ва $x=l$ бўлганда металл стержен учларида доимий ҳарорат сақланса:

$$u(0, t) = u|_{x=0} = \bar{u}_0, \quad u|_{x=l} = \bar{u}_l \quad (7.7)$$

бўлади. \bar{u}_0 ва \bar{u}_l лар берилган сонлар. Агар металл стержен учларида муҳит билан ҳарорат алмашиб турса, четки шартлар қуйидагича бўлади:

$$\begin{aligned} k \frac{\partial u}{\partial x} \Big|_{x=0} &= h_0 \left\{ u \Big|_{x=0} - \bar{u}_0 \right\}, \\ -k \frac{\partial u}{\partial x} \Big|_{x=l} &= h_l \left\{ u \Big|_{x=l} - \bar{u}_l \right\}, \end{aligned} \quad (7.8)$$

бу ерда $\bar{u}_0(t)$, $\bar{u}_l(t)$ — ташқи муҳитнинг берилган ҳароратлари, h_0 ва h_l — ташқи иссиқлик алмашмиш коэффициентлари. h_0 — металл стерженнинг чап охиридаги, h_l — ўнг охиридаги коэффициентлар.

Агар металл стерженнинг баъзи бутакларида иссиқлик ҳосил бўлса ёки иссиқлик ютилса, у ҳолда металл стержен ичида иссиқлик манбаи мавжуд бўлади. Иссиқлик ҳосил бўлиши (ёки ютилиши)ни иссиқлик манбаининг зичлиги $F(x, t)$ орқали ифодалаш мумкин, яъни кичик Δx бўлагидан кичик Δt вақт oralнигида қуйидаги миқдорда иссиқлик ажралиб чиқади:

$$F(x, t) \Delta x \Delta t. \quad (7.9)$$

(Агар $F(x, t) < 0$ бўлса, иссиқлик ютилади). Масалан, металл стержендан доимий электр токи ўтказилганда ундан иссиқлик ажралади ва бу ҳолда $F(x, t) = \text{const} = I^2 R$. Бунда I — ток, R — металл стержен узунлик бирлигидаги қаршиллик.

Шундай қилиб, иссиқлик тарқалиш тенгламасини келтириб

чиқаришда (7.9) ифодани ҳам ҳисобга олсак, кўрилатган бўлакда иссиқлик баланси тенгламаси қуйидагича бўлади ((7.5) га қараи):

$$k \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \Delta x S \Delta t + F(x, t) \Delta x \Delta t = c\rho \Delta x S \frac{\partial u}{\partial t} \Delta t.$$

Тенгликнинг иккала қисмини $S \Delta x \Delta t$ га бўлсак,

$$c\rho \frac{\partial u}{\partial t} = k \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{1}{S} F(x, t)$$

ҳосил бўлади. Энди бу тенгликни $c\rho$ га бўлиб, $\frac{1}{c\rho S} F(x, t) = g(x, t)$ деб белгиласак, бир жинсли бўлмаган

$$\frac{\partial u}{\partial t} = a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + g(x, t) \quad (7.10)$$

тенгламага келамиз. Бу ерда $a = \sqrt{\frac{k}{c\rho}}$ — ҳарорат ўтказувчанлик коэффициентиди.

8- §. Чегараланмаган металл стерженда иссиқлик тарқалиши

Ингичка, ён сирти иссиқдан изоляцияланган, етарли даражада узун, иссиқлик ўтказувчи металл стержен тенгламаси, иссиқлик манбаларисиз бўлганда, ушбу кўринишга эга бўлади:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}. \quad (8.1)$$

Бу тенгламада фақат бошланғич шарт берилди:

$$u|_{t=0} = f(x). \quad (8.2)$$

$f(x)$ функция бутун сонлар ўқида ($-\infty < x < \infty$) аниқлангандир. $u(x, t)$ функция учун четки шарт қўйилмайди. (8.1) тенгламани (8.2) шартда ечиш масаласи Коши масаласи дейилади ёки бошланғич шarti берилган масала дейилади.

(8.1) тенгламани соддалаштирамиз. Бунинг учун t ўрнига янги ўзгарувчини киритамиз:

$$\tau = a^2 t. \quad (8.3)$$

У ҳолда

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial u}{\partial \tau} \cdot \frac{d\tau}{dt} = a^2 \frac{\partial u}{\partial \tau}$$

бўлади ва (8.1) тенглама ушбу кўринишни олади:

$$\frac{\partial u}{\partial \tau} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}. \quad (8.4)$$

Бу тенглама металл стерженнинг физик хоссасига боғлиқ эмас. $t=0$ бўлганда $\tau=0$ бўлганлиги учун бошлангич шарт

$$u|_{\tau=0} = f(x) \quad (8.5)$$

бўлади. Бу тенгламани ечиш учун Фурьеннинг ўзгарувчиларини ажратиш усули ва хусусий ечимлар суперпозициясидан фойдаланамиз. Бу усул икки қисмдан иборат. Аввал (8.4) тенгламанинг ечимини $X(x) \cdot T(\tau)$ кўринишда қидирамиз. Бу кўпайтмадан ҳосилалар олиб, (8.4) тенгламага қўйсақ,

$$\frac{T'(\tau)}{T(\tau)} = \frac{X''(x)}{X(x)} \quad (8.6)$$

тенглик ҳосил бўлади. Тенгликнинг ўнг қисми τ га, чап қисми x га боғлиқ бўлмагани учун бу тенглик ўзгармас c га тенг бўлганда ўринли бўлади. У ҳолда (8.6) тенглама қуйидаги иккита тенгламага ажралади:

$$\frac{T'(\tau)}{T(\tau)} = c, \quad \frac{X''(x)}{X(x)} = c. \quad (8.7)$$

Булардан биринчисининг умумий ечими:

$$T(\tau) = Ce^{c\tau}.$$

Металл стерженнинг бирорта кесимида $u(x, t) = X(x) \cdot T(\tau)$ иссиқлик чексизга интилиши ($\tau \rightarrow \infty$ да) мумкин эмас. Шунинг учун $c = -\lambda^2$ деб оламиз:

$$T(\tau) = Ce^{-\lambda^2\tau}.$$

Иккинчи $X''(x) + \lambda^2 X(x) = 0$ тенгламанинг умумий ечими

$$X(x) = A \cos \lambda x + B \sin \lambda x.$$

Демак, (8.4) тенгламанинг хусусий ечими қуйидагига тенг:

$$u = (\alpha \cos \lambda x + \beta \sin \lambda x) e^{-\lambda^2\tau}. \quad (8.8)$$

Бу ерда $\alpha = AC$ ва $\beta = BC$, λ лар ихтиёрий ўзгармас сонлар. (8.8) формула λ нинг аввалдан берилган ҳар бир қийматида (8.4) тенгламанинг ечими бўлади. Демак, λ нинг ҳар бир қийматида турли α ва β ларни аниқлаш мумкин, яъни α ва β лар λ нинг ихтиёрий функциялари $\alpha = \alpha(\lambda)$, $\beta = \beta(\lambda)$ бўлади. У ҳолда хусусий ечимлар оиласи ушбу кўринишни олади:

$$u_\lambda(x, \tau) = [\alpha(\lambda) \cos \lambda x + \beta(\lambda) \sin \lambda x] e^{-\lambda^2\tau} \quad (8.9)$$

Бу ерда λ параметр $-\infty$ дан $+\infty$ гача қийматларини олади. Шу ерда Фурье усулининг Сиринчи қисми ниҳоясига етади. Фурье усулининг иккинчи қисми—хусусий ечимлар $u_\lambda(x, \tau)$ суперпозицияси қуйидагидан иборат.

Берилган (8.4) тенглама қизиқли ва бир жинсли. Унинг чексиз кўп хусусий ечимлари мавжуд ва бу ечимлар узлуксиз ўзгарувчи λ параметрга ёсғлиқ эканлини икқисрида кўрсатдик.

$u_\lambda(x, \tau)$ — хусусий ечмларнинг интегралли ҳам (8.4) тенгламанинг ечими бўлади.

$$u(x, \tau) = \int_{-\infty}^{\infty} u_\lambda(x, \tau) d\lambda = \int_{-\infty}^{\infty} [\alpha(\lambda) \cos \lambda x + \beta(\lambda) \sin \lambda x] e^{-\lambda^2 \tau} d\lambda. \quad (8.10)$$

Бошланғич (8.5) шартдан фойдаланиб, номуълум $\alpha(\lambda)$ ва $\beta(\lambda)$ ларни аниқлаймиз:

$$u|_{\tau=0} = \int_{-\infty}^{\infty} [\alpha(\lambda) \cos \lambda x + \beta(\lambda) \sin \lambda x] d\lambda = f(x). \quad (8.11)$$

Бу ерда берилган $f(x)$ функцияга бутун Ox ўқида абсолют интегралланувчи ва $\int_{-\infty}^{\infty} |f(x)| dx$ яқинлашувчи дэб қараш мумкин. ($f(x)$ функция — иссиқликнинг бошланғич тақсимоти.) Иккинчи талаб ҳам ўринли, чунки стерженнинг иссиқлик энергияси чекли, хосмас интеграл яқинлашувчи. У ҳолда, $f(x)$ функциянинг Фурье интегралли:

$$f(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} d\lambda \int_{-\infty}^{\infty} f(\xi) \cos \lambda(\xi - x) d\xi = \int_{-\infty}^{\infty} \left\{ \left(\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(\xi) \cos \lambda \xi d\xi \right) \cos \lambda x + \left(\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(\xi) \sin \lambda \xi d\xi \right) \sin \lambda x \right\} d\lambda.$$

Бу тенгликни (8.11) билан таққослаб, ушбуни ҳосил қиламиз:

$$\begin{aligned} \alpha(\lambda) &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(\xi) \cos \lambda \xi d\xi, \\ \beta(\lambda) &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(\xi) \sin \lambda \xi d\xi. \end{aligned} \quad (8.12)$$

$f(x)$ — чегараланган бўлганлиги учун $\alpha(\lambda)$ ва $\beta(\lambda)$ лар ҳам чегараланган:

$$|\alpha(\lambda)| \leq \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} |f(\xi)| d\xi, \quad |\beta(\lambda)| \leq \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} |f(\xi)| d\xi.$$

(8.12) дан топилган $\alpha(\lambda)$ ва $\beta(\lambda)$ ларни (8.10) ечимга қўйсак, (8.4) тенглама ва (8.5) бошланғич шартни қаноатлантирувчи функцияни ҳосил қиламиз:

$$\begin{aligned} u(x, \tau) &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} d\lambda \int_{-\infty}^{\infty} f(\xi) [\cos \lambda x \cos \lambda \xi + \sin \lambda x \sin \lambda \xi] e^{-\lambda^2 \tau} d\xi = \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} d\lambda \int_{-\infty}^{\infty} f(\xi) \cos \lambda(x - \xi) e^{-\lambda^2 \tau} d\xi. \end{aligned} \quad (8.13)$$

Шу билан чегараланмаган металл стерженда иссиқликнинг тарқалиш масаласи ечилади.

Энди (8.13) интегралларда интеграллаш тартибини ўзгартирамиз:

$$u(x, \tau) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(\xi) \left\{ \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\lambda^2 \tau} \cos \lambda(x - \xi) d\lambda \right\} d\xi \quad (8.14)$$

Катта қавс ичидаги интегрални ҳисоблаймиз: $\lambda = \frac{\sigma}{\sqrt{\tau}}$ алмаштираш ба-
жарамиз ва $\frac{x - \xi}{\sqrt{\tau}} = \omega$ деб белгилаш киритамиз, натижада

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-\lambda^2 \tau} \cos \lambda(x - \xi) d\lambda = \frac{1}{\sqrt{\tau}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\sigma^2} \cos \sigma \omega d\sigma = \frac{1}{\sqrt{\tau}} I(\omega)$$

ҳосил бўлади. Бу ерда

$$I(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\sigma^2} \cos \sigma \omega d\sigma$$

бўлиб, $I(0) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\sigma^2} d\sigma = \sqrt{\pi}$ — Пуассон интегралидир. $I(\omega)$ функ-
циядан ҳосила олиб, интегрални бўлак-бўлак интегралласак, қуйидаги
дифференциал тенгламага келамиз: $I'(\omega) = -\frac{\omega}{2} I(\omega)$. Тенгламанинг

умумий ечими $I(\omega) = C e^{-\frac{\omega^2}{4}}$ га тенг бўлиб, ихтиёрий $I(0) = \sqrt{\pi} = C$ ўз-
гармасни топиб, ўрнига қўйсак, $I(\omega) = \sqrt{\pi} e^{-\frac{\omega^2}{4}}$ бўлади. Интеграл эса

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-\lambda^2 \tau} \cos \lambda(x - \xi) d\lambda = \frac{1}{\sqrt{\tau}} I(\omega) = \sqrt{\frac{\pi}{\tau}} e^{-\frac{(x - \xi)^2}{4\tau}}$$

га тенг бўлади. Бу қийматни (8.14) формулага қўямиз:

$$u(x, \tau) = \frac{1}{2\sqrt{\pi\tau}} \int_{-\infty}^{\infty} f(\xi) e^{-\frac{(x - \xi)^2}{4\tau}} d\xi \quad (8.15)$$

Энди $\tau = a^2 t$ эканини ҳисобга олсак,

$$u(x, t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi t}} \int_{-\infty}^{\infty} f(\xi) e^{-\frac{(x - \xi)^2}{4a^2 t}} d\xi \quad (8.16)$$

бўлиб, берилган $\frac{\partial u}{\partial t} = a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$ тенгламанинг $u|_{t=0} = f(x)$ бошланғич
шартни қансатлантирувчи ечими бўлади.

Агар $|x - x_0| < \varepsilon$ қийматда $f_\varepsilon(x) = u_0$ ўзгармас, $|x - x_0| > \varepsilon$ да 0 га тенг бўлса, яъни бошланғич иссиқлик тақсимоли иссиқлик импульсидан иборат бўлса, у ҳолда қуйидаги интеграл ҳосил бўлади ва унга ўрта қиймат ҳақидаги теоремани қўллаб, ушбуга эга бўламиз:

$$u(x, t) = \frac{u_0}{2a\sqrt{\pi t}} \int_{x_0-\varepsilon}^{x_0+\varepsilon} e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2t}} d\xi = \frac{2\varepsilon u_0}{2a\sqrt{\pi t}} e^{-\frac{(x-x_0)^2}{4a^2t}} = \frac{\theta_0}{\text{Spc}} \cdot \frac{1}{2a\sqrt{\pi t}} e^{-\frac{(x-x_0)^2}{4a^2t}}$$

Бу ерда $\xi = x_0 - \varepsilon < \xi < x_0 + \varepsilon$ интервалдаги ихтиёрний нуқта ($2\varepsilon u_0 = \frac{\theta_0}{\text{Spc}}$ га тенг). Агар юборилган иссиқлик миқдори $\theta_0 = \text{Spc}$ бўлса,

$$u(x, t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi t}} e^{-\frac{(x-x_0)^2}{4a^2t}} \quad (8.17)$$

$\varepsilon \rightarrow 0$ да $\xi \rightarrow x_0$ вэ (8.17) ечим нуқтада иссиқлик импульсига ўтади, яъни параметр $\xi = x_0$ қийматдаги фундаментал ечимга айланади:

$$u(x, t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi t}} e^{-\frac{(x-x_0)^2}{4a^2t}}$$

Бу функциянинг графигини t нинг берилган турли мусбат қийматларнда чизсак, Гаусс эгри чизиқларнинг ҳосил қиламиз ($u(x, t)$ функция ва унинг графиги эҳтимоллар назариясида муҳим рол ўйнайди).

1- м и с о л. Иссиқликнинг бошланғич тақсимоли:

$$f(x) = \begin{cases} u_0, & \text{агар } x_1 < x < x_2 \text{ бўлса,} \\ 0, & \text{агар } x < x_1 \text{ ёки } x > x_2 \text{ бўлса} \end{cases}$$

(121-шакл).

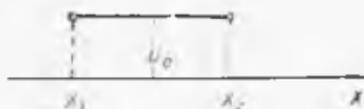
(8.16) формуладан фойдаланиб, масаланинг ечимини ёзамиз:

$$u(x, t) = \frac{u_0}{2a\sqrt{\pi t}} \int_{x_1}^{x_2} e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2t}} d\xi. \quad (8.18)$$

Бу функцияни қуйидаги эҳтимоллар интеграллари орқали ифодалаймиз (14-бобга қ.)

$$\Phi(z) = \frac{2}{\sqrt{\pi t}} \int_0^z e^{-\mu^2} d\mu. \quad (8.19)$$

Ҳақиқатан, (8.18) ечимда $\frac{x-\xi}{2a\sqrt{t}} = \mu$



121-шакл.

алмаштириш бажарамиз. $d\xi = -2a\sqrt{t}d\mu$ эканини ҳисобга олиб, ушбу-га эга бўламиз:

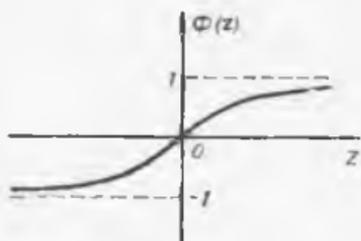
$$u(x, t) = -\frac{u_0}{\sqrt{\pi}} \int_{\frac{x-x_1}{2a\sqrt{t}}}^{\frac{x-x_2}{2a\sqrt{t}}} e^{-\mu^2} d\mu = \frac{u_0}{\sqrt{\pi}} \int_0^{\frac{x-x_1}{2a\sqrt{t}}} e^{-\mu^2} d\mu - \frac{u_0}{\sqrt{\pi}} \int_0^{\frac{x-x_2}{2a\sqrt{t}}} e^{-\mu^2} d\mu =$$

$$= \frac{u_0}{2} \left[\Phi\left(\frac{x-x_1}{2a\sqrt{t}}\right) - \Phi\left(\frac{x-x_2}{2a\sqrt{t}}\right) \right]. \quad (8.20)$$

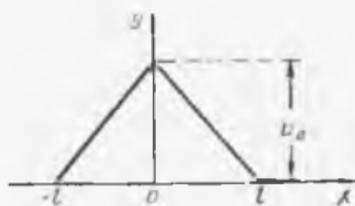
$\Phi(z)$ функция учун махсус жадвал мавжуд. Унинг графиги 122-шаклда берилган.

2-мисол. Иссиқликнинг бошланғич тақсимоти:

$$f(x) = \begin{cases} u_0 \left(1 - \frac{x}{l}\right), & 0 \leq x \leq l, \\ u_0 \left(2 + \frac{x}{l}\right), & -l \leq x \leq 0, \\ 0, & |x| \geq l \text{ ва } |x| \leq -l \end{cases}$$



122-шакл.



123-шакл.

бўсин (123-шакл). У ҳолда (8.16) формуладан:

$$u(x, t) = \frac{u_0}{2a\sqrt{\pi t}} \int_{-l}^0 \left(1 + \frac{\xi}{l}\right) e^{\frac{(x-\xi)^2}{4a^2 t}} d\xi + \frac{u_0}{2a\sqrt{\pi t}} \int_0^l \left(1 - \frac{\xi}{l}\right) e^{\frac{(x-\xi)^2}{4a^2 t}} d\xi.$$

$\frac{x-\xi}{2a\sqrt{t}} = \mu$, $d\xi = -2a\sqrt{t}d\mu$ алмаштириш бажарамиз. Натижада ечим қуйидаги кўринишга келади:

$$u(x, t) = \frac{u_0}{\sqrt{\pi}} \left\{ \left(1 + \frac{x}{l}\right) \int_{\frac{x+l}{2a\sqrt{t}}}^{\frac{x}{2a\sqrt{t}}} e^{-\mu^2} d\mu + \left(1 - \frac{x}{l}\right) \int_{\frac{x-l}{2a\sqrt{t}}}^{\frac{x}{2a\sqrt{t}}} e^{-\mu^2} d\mu - \right.$$

$$\begin{aligned}
& -2 \frac{x}{l} \sqrt{l} \int_{\frac{x-l}{2a\sqrt{l}}}^{\frac{x+l}{2a\sqrt{l}}} \mu e^{-\mu^2} d\mu + 2 \frac{x}{l} \sqrt{l} \int_{\frac{x-l}{2a\sqrt{l}}}^{\frac{x}{2a\sqrt{l}}} \mu e^{-\mu^2} d\mu \Big\} = \\
& = \frac{u_0}{2} \left\{ \left(1 + \frac{x}{l}\right) \left[\Phi\left(\frac{x+l}{2a\sqrt{l}}\right) - \Phi\left(\frac{x}{2a\sqrt{l}}\right) \right] + \right. \\
& + \left. \left(1 - \frac{x}{l}\right) \left[\Phi\left(\frac{x}{2a\sqrt{l}}\right) - \Phi\left(\frac{x-l}{2a\sqrt{l}}\right) \right] \right\} + u_0 \frac{a}{l} \sqrt{l} \left\{ e^{-\frac{(x+l)^2}{4a^2 l}} - e^{-\frac{x^2}{4a^2 l}} - \right. \\
& - \left. e^{-\frac{x^2}{4a^2 l}} + e^{-\frac{(x-l)^2}{4a^2 l}} \right\} = \frac{u_0}{2} \left\{ \left(1 + \frac{x}{l}\right) \Phi\left(\frac{x+l}{2a\sqrt{l}}\right) - \right. \\
& - 2 \frac{x}{l} \Phi\left(\frac{x}{2a\sqrt{l}}\right) - \left. \left(1 - \frac{x}{l}\right) \Phi\left(\frac{x-l}{2a\sqrt{l}}\right) \right\} + \\
& + u_0 \frac{a}{l} \sqrt{l} \left\{ e^{-\frac{(x+l)^2}{4a^2 l}} - 2e^{-\frac{x^2}{4a^2 l}} + e^{-\frac{(x-l)^2}{4a^2 l}} \right\}
\end{aligned}$$

9-§. Фазода иссиқликнинг тарқалиши

Уч уловчан фазода нотекис қиздирилган жисм берилган бўлсин. Унинг ҳар бир нуқтасидаги иссиқлик t пайтда $u(x, y, z, t)$ функция орқали аниқланади. Иссиқлик майдони — скаляр майдон бўлиб, биз анализда унинг стационар майдон бўлган ҳолини кўрган эдик, яъни иссиқлик вақтга боғлиқ эмас эди. Бу ерда скаляр майдон ностационар бўлган ҳолни, яъни t га боғлиқ бўлган ҳолни кўрамиз. Агар t нинг тайин қийматида $u(x, y, z, t)$ иссиқлик бир хил қийматларни қабул қилса, изотермик сирт (юксаклик сирти) ҳосил булади. Бу сирт вақт ўзгариши билан ўзгаради. Иссиқлик u нинг энг катта ўзгариш тезлиги u функция градиенти йўналишида булади:

$$\text{grad } u = \frac{\partial u}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial u}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial u}{\partial z} \vec{k}.$$

Изотермик сиртнинг ҳар бир нуқтасида градиент шу сиртга ўтказилган ва иссиқликнинг ортиб бориши томонига қараб йўналган нормал билан устма-уст тушади ва унинг модули қуйидагига тенг булади:

$$|\text{grad } u| = \frac{\partial u}{\partial n}.$$

Изотермик сиртнинг кичик булагини $\Delta\sigma$ дан Δt вақт ичида ўтадиган иссиқлик оқими

$$\Delta Q = -k \frac{\partial u}{\partial n} \Delta\sigma \Delta t \quad (9.1)$$

формула билан аниқланади: буида $k = \text{const}$ — қаралаётган муҳитнинг иссиқлик утказувчанлик коэффициентини (жисми бир жинсли ва изотроп деб ҳисоблаймиз). Майдон назариясидан маълумки, нормал вектор йўналиши бўйича олинган ҳосил $\text{grad } u$ нинг шу нормалга туширилган проекциясига тенг, яъни

$$\frac{\partial u}{\partial n} = \text{grad } u \cdot \vec{n}$$

\vec{n} — нормал бўйича йўналган бирлик вектор. $\frac{\partial u}{\partial n}$ нинг ифодасини (9.1) формулага қўйиб, ушбунни ҳосил қиламиз:

$$\Delta Q = -k \vec{n} \cdot \text{grad } u \Delta \sigma \Delta t \quad (9.2)$$

Бу формулада $-k \text{grad } u = \vec{A}$ деб олам, $A_n = \text{пр}_n \vec{A} = -k \vec{n} \cdot \text{grad } u$ бўлиб, иссиқлик оқими $\Delta Q = A_n \Delta \sigma \Delta t$ бўлади. Жисм S сирт билан чегараланган бўлса, ундан чиқаётган иссиқлик оқими Δt вақтда қуйидагига тенг бўлади:

$$Q = \Delta t \cdot \int_S A_n d\sigma, \quad (9.3)$$

бунда A_n \vec{A} векторининг ташқи нормалга проекцияси (124-шакл).

(9.3) формуладаги сирт интегралига Остроградский — Гаусс теоремасини қўлаймиз:

$$\int_S A_n d\sigma = \iiint_V \text{div } \vec{A} dV.$$

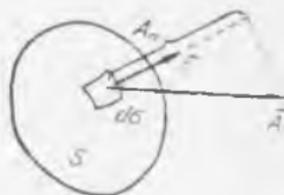
Бу ерда V S сирт билан чегараланган жисмнинг ҳажми ва $\text{div } \vec{A} = -k \text{div grad } u = -k \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} \right) = -k \Delta u$. $\Delta = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2}$ — Лаплас оператори дейилади.

V ҳажмга кирувчи Q_1 иссиқлик миқдори бу ҳажмдаги модда ҳароратини кўтаришга кетади ((9.3) формуладаги Q нинг шунорасига тескари бўлади) ва ушбуга тенг бўлади:

$$Q_1 = \iiint_V k \Delta u dV. \quad (9.4)$$

Фараз қилайлик, жисмда иссиқлик манбалари мавжуд бўлсин. Уларнинг зичлиги $F(x, y, z, t)$ бўлсин. Δ ҳолат $(t, t + \Delta t)$ оралиқда жисмнинг қаралаётган қисмидан Q_2 миқдорда иссиқлик ажралади ва бу иссиқлик (юқори тартибли чексиз кичик миқдор аниқлигида)

$$Q_2 = \Delta t \iiint_V F(x, y, z, t) dV \quad (9.5)$$



(24-шакл)

формула ёрдамида аниқланади. У ҳолда ΔV ҳажмдаги иссиқлик миқдори $Q_1 + Q_2$ йиғиндига тенг бўлади. Бу иссиқлик миқдорини бошқача йўл билан, S сирт билан чегараланган жисм нуқтасидаги иссиқликнинг ўзгаришини ҳисобга олган ҳолда ҳисоблаймиз. (x, y, z) нуқтада Δt вақт оралиғида иссиқлик қуйидаги миқдорга ўзгаради:

$$u(x, y, z, t + \Delta t) - u(x, y, z, t) = \frac{\partial u}{\partial t} \Delta t.$$

ΔV элементар ҳажми қараймиз. Δt вақтда нуқтанинг ҳарорати $\frac{\partial u}{\partial t} \Delta t$ га кўтарилган бўлса, ΔV элемент ҳароратини шу даражага кўтаришга сарф бўлган иссиқлик миқдори қуйидагига тенг бўлиши равишан:

$$c \rho \Delta V \frac{\partial u}{\partial t} \Delta t,$$

бунда c — модданинг солинштира иссиқлик сифими, ρ — зичлиги. V ҳажмда ҳарорат кўтарилишига сарф бўлган иссиқликнинг умумий миқдори бундай бўлади:

$$Q_3 = \Delta t \iiint_V c \rho \frac{\partial u}{\partial t} dV = Q_1 + Q_2. \quad (9.6)$$

Демак,

$$\iiint_V c \rho \frac{\partial u}{\partial t} dV = \iiint_V k \Delta u dV + \iiint_V F(x, y, z, t) dV.$$

Бундан

$$\iiint_V (c \rho \frac{\partial u}{\partial t} - k \Delta u - F) dV = 0 \quad (9.7)$$

бўлиб,

$$c \rho \frac{\partial u}{\partial t} - k \Delta u - F = 0 \quad (9.8)$$

тенгламани ҳосил қиламиз. Икки томонини $c \rho$ га бўлиб юборамиз, у ҳолда

$$\frac{\partial u}{\partial t} = a^2 \Delta u + \frac{1}{c \rho} F \quad (9.9)$$

чизиқли бир жинсли бўлмаган иссиқлик тарқалиш тенгламасига келамиз. Агар жисмда иссиқлик маъбалари мавжуд бўлмаса, $F = 0$ бўлиб, тенглама бир жинсли тенгламага айланади:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = a^2 \Delta u = a^2 \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} \right). \quad (9.10)$$

Бу ерда $a = \sqrt{\frac{k}{c \rho}}$ — ҳарорат ўтказувчанлик коэффициенти. Бу тенгламанинг бошланғич шarti

$$u(x, y, z, 0) = u|_{t=0} = f(x, y, z), \quad (9.11)$$

чегаравий шарт

$$-k \frac{\partial u}{\partial n} \Big|_{\Gamma} = h [u|_{\Gamma} - \bar{u}]. \quad (9.12)$$

кўринишда бўлиши мумкин. Бу ерда Γ — сиртнинг чегараси, h — иссиқлик алмашиниш коэффициенти, \bar{u} — ташқи муҳит ҳарорати.

Агар жисм иссиқликдан изоляцияланган бўлса, $h=0$ бўлиб, чегаравий шарт

$$\frac{\partial u}{\partial n} \Big|_{\Gamma} = 0. \quad (9.13)$$

Агар иссиқлик алмашиниш коэффициенти жуда катта бўлса ($h \rightarrow \infty$ бўлса), (9.12) формуладан

$$u|_{\Gamma} = \bar{u} \quad (9.14)$$

келиб чиқади, яъни жисм чегарасидаги иссиқлик ташқи муҳит ҳароратига тенг бўлади.

(9.10) тенгламадан ҳарорат z га боғлиқ бўлмаса, текисликда иссиқлик тарқалиш тенгласи:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = a^2 \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \right)$$

ҳосил бўлади. Агар u функция z га ҳам, y га ҳам боғлиқ бўлмаса, металл стерженда иссиқлик тарқалиш тенгласи ҳосил бўлади:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$$

10-§. Лаплас тенгласига келтириладиган масалалар. Четки масалаларни ифодалаш

Бу параграфда

$$\Delta u = 0 \quad (10.1)$$

Лаплас тенгласига келтириладиган баъзи масалалар қаралади. Тенгламанинг декарт, цилиндрик ва сферик координатала-риндаги кўриниши қуйидагича:

$$\Delta u = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} = 0, \quad (10.2)$$

$$\Delta u = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} = 0, \quad (10.2')$$

$$\Delta u = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial u}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} = 0. \quad (10.2'')$$

Лаплас тенгламасини қаноатлантирувчи u функциялар гармоник функциялар деб аталади.

I. Бир жинсли жисмда иссиқликнинг стационар тақсимооти масаласи. σ сирт билан чегараланган бир жинсли V ҳажмли жисм берилган бўлсин. Жисмнинг турли нуқталарида иссиқлик манбалари бўлмаса, $F=0$ бўлиб, (9.10) тенглама

$$\frac{\partial u}{\partial t} = a^2 \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} \right)$$

ни ҳосил қилган эдик. Агар жараён стационар (урнашган) бўлса, яъни ҳарорат вақтга боғлиқ бўлмасдан, балки жисм нуқталарининг координаталарига боғлиқ бўлса, у ҳолда $\frac{\partial u}{\partial t} = 0$ бўлади ва u ҳарорат

Лаплас тенгламаси

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} = 0 \quad (10.3)$$

ни қаноатлантиради. Бу (10.3) тенгламаннинг четки масаласида σ сиртдаги ҳарорат берилиши керак:

$$u|_{\sigma} = f(M).$$

Шундай қилиб, V ҳажм ичида (10.3) тенгламаин қаноатлантирувчи ва σ сиртнинг ҳар бир M нуқтасида берилган

$$u|_{\sigma} = f(M) \quad (10.4)$$

қийматни қабул қилувчи $u(x, y, z)$ функцияни топиш керак. Бу масала Дирихле масаласи ёки (10.3) тенглама учун биринчи четки масала деб аталади.

Агар сиртнинг ҳар бир нуқтасида ҳарорат эмас, балки иссиқлик оқими берилган бўлиб, у $\frac{\partial u}{\partial n}$ (нормал вектор йўналишидаги ҳосила) га пропорционал бўлса, сиртда (10.4) четки шарт ўрнига қуйидаги шартга эга бўламиз:

$$\frac{\partial u}{\partial n}|_{\sigma} = g(M). \quad (10.5)$$

(10.3) тенгламанинг (10.5) четки шартни қаноатлантирувчи ечимини топиш масаласи Нейман масаласи ёки иккинчи четки масала деб аталади.

Агар иссиқлик тарқалиши z га боғлиқ бўлмаса, масала текисликдаги Лаплас тенгламасига келади. Четки шартлар текисликдаги контурда бажарилади.

II. Суюқлик ёки газнинг потенциал оқими. Узлуксизлик тенгламаси. σ сирт билан чегараланган Ω ҳажм ичида суюқлик оқадиган бўлсин. ρ — суюқлик зичлиги бўлсин. Суюқлик тезлигини

$$\vec{v} = v_x \vec{i} + v_y \vec{j} + v_z \vec{k} \quad (10.6)$$

билан белгилаймиз, бунда v_x, v_y, v_z — вектор \vec{v} нинг координата ўқларидagi компоненталари. Ω ҳажмдан s сирт билан чегаралаingan кичик ω ҳажм ажратамиз. Δt вақт ичидаги s сиртнинг ҳар бир Δs элементи орқали $\Delta Q = \rho \vec{v} n \Delta s \Delta t$ миқдорда суюқлик оқиб ўтади. Суюқликнинг умумий Q миқдори қуйидаги интеграл билан ифодаланади:

$$Q = \Delta t \iint_s \rho \vec{v} \cdot \vec{n} ds. \quad (10.7)$$

Бунда $d\vec{s} = \vec{n} ds$ бўлиб, \vec{n} — ташқи нормал бўйича йўналган бирлик вектордир. Иккинчи томондан t пайтда ω ҳажмдаги суюқлик миқдори бундан бўлади:

$$\iiint_{\omega} \rho d\omega.$$

Δt вақт ичида суюқлик миқдори, зичликининг ўзгаришига биноан, қуйидаги миқдорга ўзгаради:

$$Q = \iiint_{\omega} \Delta t \rho d\omega \approx \Delta t \iiint_{\omega} \frac{\partial \rho}{\partial t} d\omega. \quad (10.8)$$

ω ҳажмда манбалар йўқ деб фараз қилсак, (10.7) ва (10.8) ифодаларни тенглаш мумкин. Δt га қисқартириб, ушбуга эга бўламиз:

$$\iint_s \rho \vec{v} \cdot \vec{n} ds = \iiint_{\omega} \frac{\partial \rho}{\partial t} d\omega. \quad (10.9)$$

Тенгликнинг чап қисмидаги сирт интегралини Остроградский формуласига кўра алмаштирадик, (10.9) тенглик бундай кўринишни олади:

$$\iiint_{\omega} \operatorname{div}(\rho \vec{v}) d\omega = \iiint_{\omega} \frac{\partial \rho}{\partial t} d\omega$$

ёки

$$\begin{aligned} \iiint_{\omega} \left(\frac{\partial \rho}{\partial t} - \operatorname{div}(\rho \vec{v}) \right) d\omega &= 0 \\ \frac{\partial \rho}{\partial t} - \operatorname{div}(\rho \vec{v}) &= 0 \end{aligned} \quad (10.10)$$

бўлиб, $\operatorname{div}(\rho \vec{v})$ ни очиб ёзсак,

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} - \frac{\partial(\rho v_x)}{\partial x} - \frac{\partial(\rho v_y)}{\partial y} - \frac{\partial(\rho v_z)}{\partial z} = 0 \quad (10.10)$$

сиқиладиган суюқлик оқимининг узлуксизлик тенгламаси ҳосил бўлади. \vec{v} ни қуйидагича қабул қиламиз:

$$\vec{v} = -\frac{k}{\rho} \text{grad } p,$$

бунда p — босим, k — ўтказувчанлик коэффициенти, $\frac{\partial p}{\partial t} \approx \lambda \frac{\partial p}{\partial t}$, $\lambda = \text{const}$. Буни (10.10) узлуксизлик тенгламасига қўйсак,

$$-\lambda \frac{\partial p}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial x} \left(k \frac{\partial p}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(k \frac{\partial p}{\partial y} \right) + \frac{\partial}{\partial z} \left(k \frac{\partial p}{\partial z} \right)$$

ни ҳосил қиламиз. Агар k ўзгармас сон бўлса, тенглама

$$\frac{\partial p}{\partial t} = -\frac{k}{\lambda} \Delta p \quad (10.11)$$

кўринишни олади. Бу иссиқлик ўтказувчанлик тенгламасига ўхшайди. (10.10) тенгламада суyoқлик сиқилмаса, $\rho = \text{const}$ ва $\frac{\partial \rho}{\partial t} = 0$ бўлиб, тенглама

$$\text{div } \vec{v} = 0$$

кўринишни олади. Агар ҳаракат потенциал бўлса,

$$\vec{v} = \text{grad } \varphi$$

бўлиб, (10.10) тенглама ушбу кўринишни олади:

$$\text{div grad } \varphi = 0$$

ёки

$$\frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \varphi}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \varphi}{\partial z^2} = 0, \quad (10.12)$$

яъни \vec{v} тезлигининг φ потенциал функцияси Лаплас тенгламасини қаноатлантираётган экан.

Кўпинча \vec{v} тезлигини $\vec{v} = -k_1 \text{grad } p$ деб қабул қилиш мумкин, бунда p — босим, k_1 — ўзгармас сон. У ҳолда p босимга нисбатан Лаплас тенгламаси ҳосил бўлади:

$$\frac{\partial^2 p}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 p}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 p}{\partial z^2} = 0. \quad (10.13)$$

(10.12) ёки (10.13) тенгламалар учун четки шартлар қуйидагича берилиши мумкин:

1. σ сиртда излаётган p функциянинг қийматлари — босимлар берилади:

$$p|_{\sigma} = f(M).$$

Бу Дирихле масаласи.

2. σ сиртда $\frac{\partial p}{\partial n}$ — нормал бўйича ҳосила қийматлари берилади — оқим сирт орқали берилади:

$$\frac{\partial p}{\partial n} \Big|_{\sigma} = g(M).$$

Бу Нейман масаласи.

3. σ сиртининг бир қисмида p — босимлар, яна бир қисмида ҳосилла $\frac{dp}{dn}$ берилди. Бу Дирихле — Нейман масаласи.

III. Стационар электр токининг потенциали. Бирор V ҳажмин тўлдирувчи бир жишли муҳитдан ҳар бир нуқтасидаги зичлиги $\vec{T}(x, y, z)$ вектор бўлган электр токи ўтсин. Ток зичлиги вақтга боғлиқ эмас ва V ҳажмида ток манбалари йўқ деб фараз қиламиз. U вақтда \vec{T} векторининг оқими волга тенг бўлади:

$$\iint \vec{T} d\vec{S} = 0.$$

Остроградский формуласини куллас,

$$\iint \vec{T} d\vec{S} = \iiint \operatorname{div} \vec{T} dV = 0 \text{ дан } \operatorname{div} \vec{T} = 0 \quad (10.14)$$

деган ҳулосага келамиз. Агар муҳитнинг утказувчанлигини λ деб, электр кучини \vec{E} деб белгиласак, ток зичлиги умумланган Ом қонунига кура:

$$\vec{T} = \lambda \vec{E} \quad (10.15)$$

бўлади. Жараён стационар бўлгани учун векторлар майдони \vec{E} уюрмасиздир, яъни $\operatorname{rot} \vec{E} = 0$, демак, векторлар майдони потенциал майдондир. Шундай скаляр функция мавжудки, ушбу тенглик уринти бўлади:

$$\vec{E} = \operatorname{grad} \varphi. \quad (10.16)$$

(10.15) га (10.16) ифодани қўямиз:

$$\vec{T} = \lambda \operatorname{grad} \varphi. \quad (10.17)$$

(10.17) ни (10.14) га қўйиб,

$$\lambda \operatorname{div} (\operatorname{grad} \varphi) = 0$$

ёки

$$\frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \varphi}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \varphi}{\partial z^2} = 0 \quad (10.18)$$

Лаплас тенгламасини ҳосил қиламиз. Ушбу берилган четки шартларда ечиб, φ скаляр функцияни, сўнгра (10.16) дан \vec{E} ни, (10.15) дан \vec{T} ни топамиз.

11-§. Дирихле масаласини ҳалқа учун ечиш

$k_1: x^2 + y^2 = R_1^2$ ва $k_2: x^2 + y^2 = R_2^2$ айланалар билан чегараланган D соҳада (ҳалқада) Лаплас тенгламасининг ушбу

$$u = u_1, \quad (11.1)$$

$$u = u_2 \quad (11.2)$$

чегаравий шартлари берилган таги ечимини топамиз. Бунда u_1 ва u_2 — узгармас сонлар.

Лаплас тенгламасининг цилиндрик координаталарда езилган ((10.2')) тенгламасидан z ва φ ларга боғлиқ бўлмаган тенгламани ёзамиз:

$$\frac{\partial^2 u}{\partial r^2} - \frac{1}{r} \frac{\partial u}{\partial r} = 0.$$

Бу тенгламани интеграллаб, ушбунди топамиз:

$$u = c_1 \ln r + c_2. \quad (11.3)$$

((11.1) ва ((11.2) чегаравий шартлари c_1 ва c_2 ларни топамиз:

$$\begin{cases} u_1 = c_1 \ln R_1 + c_2 \\ u_2 = c_1 \ln R_2 + c_2 \end{cases}$$

Системадан $c_1 = \frac{u_2 - u_1}{\ln \frac{R_2}{R_1}}$, $c_2 = \frac{u_1 \ln R_2 - u_2 \ln R_1}{\ln \frac{R_2}{R_1}}$ ларнинг қийматини

((11.3) га қўйиб, масаланинг ечимини ҳосил қиламиз:

$$u = \frac{u_2 \ln \frac{r}{R_1} - u_1 \ln \frac{r}{R_2}}{\ln \frac{R_2}{R_1}} \quad (11.4)$$

12-§. Дирихле масаласини доира учун ечиш

$x^2 + y^2 = R^2$ доира берилган бўлиб, унинг айланасида бирор $f(\varphi)$ функция берилган бўлсин (φ — қутб бурчаги).

Лаплас тенгламасини қутб координаталарида ((10.2')) да $z=0$ деб) ёзамиз:

$$\frac{\partial^2 u}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial u}{\partial r} + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} = 0. \quad (12.1)$$

Функциянинг доира айланасидаги қиймати берилган:

$$u|_{r=R} = f(\varphi). \quad (12.2)$$

Ечимни

$$u = \Phi(\varphi) \cdot R(r) \quad (12.3)$$

деб фараз қилиб, Фурье усулидан фойдаланамиз. Ҳосилчалар оlib, ((12.1) тенгламага қўямиз:

$$r^2 \Phi(\varphi) R''(r) + r \Phi(\varphi) R'(r) + \Phi''(\varphi) R(r) = 0$$

Ўзгарувчиларни ажратамиз:

$$\frac{\Phi''(\varphi)}{\Phi(\varphi)} = -\frac{r^2 R''(r) + r R'(r)}{R(r)} = -k^2 \quad (12.4)$$

Бундан иккинчи тенглама χ сит бўлади:

$$\Phi'(\varphi) - k^2 \Phi(\varphi) = 0, \quad (12.5)$$

$$r^2 R''(r) + r R'(r) - k^2 R(r) = 0. \quad (12.6)$$

Биринчи (12.5) тенгламанинг умумий ечим:

$$\Phi(\varphi) = A \cos k\varphi + B \sin k\varphi, \quad (12.7)$$

иккинчи (12.6) тенгламанинг ечимини $R(r) = r^m$ кўришида излаймиз. Бу ерда m ни топниш керак. r^m ни (12.6) тенгламага қўйиб, ушбуни ҳосил қиламиз:

$$r^2 m(m-1)r^{m-2} + rmr^{m-1} - k^2 r^m = 0$$

ёки

$$m^2 - k^2 = 0.$$

Бундан $m = \pm k$ экани кўришади. Хусусий ечимлар r^k ва r^{-k} бўлиб, умумий ечим:

$$R = Cr^k + Dr^{-k} \quad (12.8)$$

бўлади. (12.7) ва (12.8) ларни (12.3) формулага қўйсак, ушбу ҳосил бўлади:

$$u_k = (A_k \cos k\varphi + B_k \sin k\varphi)(C_k r^k + D_k r^{-k}). \quad (12.9)$$

Биз доирада узлуксиз ва чекли ечимни излаймиз. $r = 0$ бўлганда (12.9) формулада $D_k = 0$ булиши керак. Агар $k = 0$ бўлса, (12.5), (12.6) тенгламалардан:

$$\Phi''(\varphi) = 0, \quad r R''(r) + R'(r) = 0.$$

Буларни интеграллаш ва $u_0 = (A_0 + B_0 \varphi)(C_0 + D_0 \ln r)$ ни ҳосил қиламиз, (12.9) билан $k = 0$ да солиштириб, $B_0 = 0$, $D_0 = 0$ эканини топамиз. У вақтда $u_0 = \frac{a_0}{2}$ бўлади. Бу ерда $\frac{a_0}{2} = A_0 C_0$ деб белгиладик. $k = 1, 2, \dots, n, \dots$ мусбат кинматлар билан чегараланамиз.

Ечимлар йиғиндиси яна ўз нобатида ечим бўлгани учун

$$u(r, \varphi) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n \cos n\varphi + b_n \sin n\varphi) r^n. \quad (12.10)$$

Бу ерда $a_n = C_n \cdot A_n$, $b_n = C_n \cdot B_n$ деб белгилаш қиритдик. Энди ихтиёрини a_n ва b_n ўзгирмасларини четки (12.2) шартдан топамиз: $r = R$ да (12.10) дан

$$f(\varphi) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n \cos n\varphi + b_n \sin n\varphi) R^n. \quad (12.11)$$

Бу тенгламани

$$a_n = \frac{1}{\pi R^n} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \cos nt \, dt, \quad b_n = \frac{1}{\pi R^n} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \sin nt \, dt \quad (12.12)$$

коэффицентларни аниқлаб, (12.10) га қўямиз. Тригонометрик алмаш-
тиришни бажариб, ушбунни ҳосил қиламиз:

$$\begin{aligned} u(r, \varphi) &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \, dt + \frac{1}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \cos n(t - \varphi) \, dt \left(\frac{r}{R}\right)^n = \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \left[1 + 2 \sum_{n=1}^{\infty} \left(\frac{r}{R}\right)^n \cos n(t - \varphi) \right] dt = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \left[1 + \right. \\ &\quad \left. - 2 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{e^{in(t-\varphi)} + e^{-in(t-\varphi)}}{2} \left(\frac{r}{R}\right)^n \right] dt = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \left[1 + \right. \\ &\quad \left. + \sum_{n=1}^{\infty} \left(\frac{r e^{i(t-\varphi)}}{R}\right)^n + \sum_{n=1}^{\infty} \left(\frac{r}{R} \cdot e^{-i(t-\varphi)}\right)^n \right] dt = \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \left[1 + \frac{\frac{r}{R} e^{i(t-\varphi)}}{1 - \frac{r}{R} e^{i(t-\varphi)}} + \frac{\frac{r}{R} e^{-i(t-\varphi)}}{1 - \frac{r}{R} e^{-i(t-\varphi)}} \right] dt = \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \left[\frac{1 - \left(\frac{r}{R}\right)^2}{1 - 2\frac{r}{R} \cos(t - \varphi) + \left(\frac{r}{R}\right)^2} \right] dt = \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \frac{R^2 - r^2}{R^2 - 2Rr \cos(t - \varphi) + r^2} dt. \end{aligned} \quad (12.13)$$

Бу (12.13) формула *Пуассон интеграл*и дейилади. Дирихле-
нинг доира учун қўшилган масаласининг $u(r, \varphi)$ ечими Пуассон
интегралига келди. Бу формула (12.1) тенгламини қаноатлан-
тиради ҳамда $r \rightarrow R$ да $u(r, \varphi) \rightarrow f(\varphi)$, яъни ечим бўлади.

Уз-узини текшириш учун саволлар

1. Иккинчи тартибли бир жинсли хусусий ҳосилалар тенгламаларининг тур-
ларини айтинг.
2. Бошланғич ва четки шартлар нима?
3. Даламбер усулини баён қилинг.
4. Фурье усулини тушунтириб беринг.
5. Тенглама учун Коши масаласини тушунтириб беринг.
6. Дирихле масаласини ифодаланг.
7. Нейман масаласи қандай қўйилади?
8. Тенгламани Фурье усули билан ечишда ечим қандай кўринишда бў-
лади?

ЭХТИМОЛЛИК НАЗАРИЯСИ ВА МАТЕМАТИК СТАТИСТИКА

1-§. Ҳодисалар алгебраси

Эҳтимоллик назарияси асосенда математиканинг бошқа бўлимларидаги каби бирор бошланғич тушунчалар ва таърифлар ётади. Унда ишлатиладиган асосий тушунчалардан бири ҳодисадир.

Эҳтимоллик назариясида ҳодиса деб синов (тажриба) натижасида, яъни маълум шартлар мажмуи амалга ошиши натижасида рўй бериши мумкин бўлган ҳар қандай фактни айтилади. Ҳодисаларни одатда A , B , C ва ҳ. к. ҳарфлари билан белгиланади.

Ҳодисаларга мисоллар:

1. Тундан бир марта уқ отишда нишонга теккизиш (тажриба — уқ отиш, ҳодиса — уқниги нишонга тегиши).

2. Танганин уч марта ташлашда икки марта герб тушиши (тажриба — танганин уч марта ташлаш, ҳодиса — икки марта герб тушиши).

3. Бирор физик катталиқни ўлчашда берилган чегараларда ўлчаш хатолигининг пайдо бўлиши (тажриба — физик катталиқни ўлчаш, ҳодиса — берилган чегараларда хатолиқнинг юз бериши).

Берилган тажрибада рўй бериши мумкин бўлган барча ҳодисалар туплами ҳодисалар майдони S дейлади. S га яна бу тажрибада муқаррар рўй берадиган U ҳодиса ва бу тажрибада рўй бериши мумкин бўлмаган V ҳодиса ҳам киритилади. Мисалан, битта уйин соққасини ташлашда U камда бир очко чиқиши, V етти очко чиқиши.

Агар A ҳодиса рўй берганида B ҳодиса муқаррар рўй берса, A ҳодиса B ҳодисани эргаштиради ёки A дан B келиб чиқади деб айтилади, бу факт бундан белгиланади:

$$A \subset B. \quad (1.1)$$

Тажриба 36 қартали дастадаи битта қартани тортишдан иборат бўлсин. A ҳодиса «гиштин» қарта, B ҳодиса эса қизил-белгили қартанинг чиқишидан иборат бўлсин. U ҳолда равшанки, $A \subset B$.

Агар $A \subset B$ ва бир вақтда $B \subset A$ бўлса, у ҳолда A ва B ҳодисалар эквивалент ёки тенг кучли деб аталади. Бу факт бундай белгиланади:

$$A = B. \quad (1.2)$$

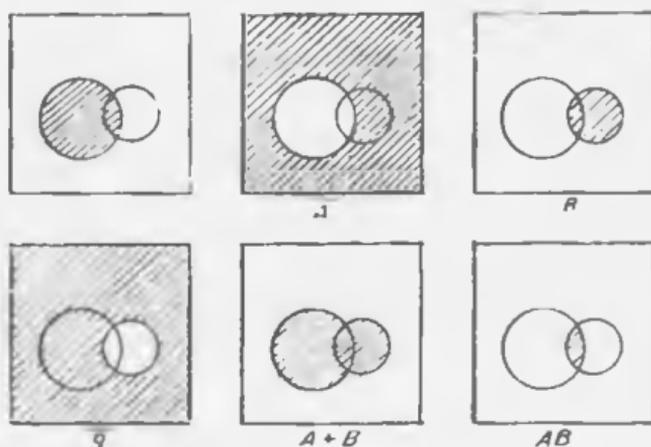
A ҳодисанинг руй бермаслигидан иборат ҳодиса унга тес-карр ҳодиса деб аталади ва A билан белгиланади. A билан \bar{A} ҳодисалар қарама-қарши ҳодисалар дейилади.

Қарама-қарши ҳодисаларга мисоллар: ўқ узишда нишонга теккизиш ва хато кетказиш, асбобнинг бирор вақт интервали ичида ишдан чиқиши ва шу вақт интервалида бўзилмасдан ишлаши.

Ҳодисалар майдонида қушиш ва айриш амаллари аниқланади. Иккита A ва B ҳодисадан камида биттасининг руй беришидан иборат ҳодиса уларнинг *йиғиндиси* деб аталади ва $A + B$ билан белгиланади.

A ва B ҳодисаларининг биргаликда руй беришидан иборат ҳодиса уларнинг *кўпайтмаси* деб аталади ва AB билан белгиланади.

1-мисол. Тажриба дастадаи битта қартани тортиш ҳодисасидан иборат. A ҳодиса «дама» қартасининг, B ҳодиса эса «чилдин» қартасининг чиқишидан иборат бўлсин. У ҳолда $C = A + B$ ҳодиса чиққан қарта «дама» ёки «чилдин» бўлишини, $E = AB$ эса чиққан қарта «чилдин дама» бўлишини билдиради.



125- шакл.

2-мисол (Вьенн диаграммаси). Тажриба квадрат (125-шакл) ичида таваккалига нуқта танлашдан иборат. A орқали «танланган нуқта чапдаги айлана ичида ётибди» ҳодисасини, B орқали эса «танланган нуқта унгдаги айлана ичида ётибди», ҳодисасини белгиләймиз. У ҳолда A , \bar{A} , B , $A + B$ ва AB ҳоди-

салар танланган нуқтанинг тегишли шаклларидаги штрихланган соҳаларга тушишини билдиради.

Ҳодисаларни қўшиш ва қулайтириш амаллари қуйидаги хоссаларга эга:

- 1) $A \cup B = B \cup A$; $AB = BA$.
- 2) $(A \cup B) \cap C = A \cap C \cup (B \cap C)$; $(AB)C = A(BC)$.
- 3) $A(B \cap C) = AB \cap AC$.
- 4) $A \cup V = A$; $A \cap U = A$.
- 5) $A \cup \bar{A} = U$; $A \cap \bar{A} = V$.
- 6) $A \cap \bar{B} = \overline{AB}$; $\overline{AB} = \bar{A} \cup \bar{B}$.

Шундай қилиб, ҳодисалар алгебрасида қўшиш ва апиришнинг одатдаги барча хоссалари бажарилади, шу билан бирга ҳол родини V мумкин бўлмаган ҳодиса, бир родини эса U муқаррар ҳодиса бажаради.

1-таъриф. S ҳодисалар мандонидаги A ва B ҳодисалар учун $AB = V$, яъни уларнинг бир вақтда рўй бериши мумкин бўлмас, улар *биргаликдамас ҳодисалар* деб аталади.

Мисол. Тажриба ўзини соққасини ташлашдан иборат. A ҳодиса 4 очко чиқиши, B ҳодиса эса 3 га қаррали очколар чиқиши бўлсин. Бу ҳодисаларнинг биргаликдамаслиги равшан.

2-таъриф. Агар $A_1 + A_2 + \dots + A_n = U$, яъни бу тажрибада A_1, A_2, \dots, A_n ҳодисалардан ҳеч бўлмаганда биттаси рўй берса, бу ҳодисалар *ҳодисаларнинг тула гуруҳини ҳосил қилади* дейилади.

Ҳар иккитаси биргаликдамас ҳодисалар тула гуруҳини, яъни $A_1 + A_2 + \dots + A_n = U$, $A_i A_j = V$ ($i \neq j$) тенгликлар билан аниқланадиган ҳодисалар гуруҳини энг кўп текширишга тўғри келади.

2-§. Эҳтимолликнинг классик таърифи

Эҳтимоллик назариясида ҳодисалар гуруҳидаги ҳар бир A ҳодисага таъин $P(A)$ сон — бу ҳодиса рўй бериш имконининг объектив даражасини аниқ эттирадиган A ҳодиса эҳтимоллиги мос қўйилади. Эҳтимолликлар S дап биргаликдамас ва тенг имкониятли A_1, A_2, \dots, A_n ҳодисалар тула гуруҳини ажратиш мумкин бўлган ва классик схема деб аталадиган ҳолда энг оддий аниқланади. Тенг имкониятчилик шунини билдирадики, A_1, A_2, \dots, A_n ҳодисаларнинг ҳеч бири рўй беришда қолганларидан ҳеч бир объектив устуңликка эга эмас (масалан, ўйин соққасининг симметрик ва бир жинслигидан 1, 2, 3, 4, 5, 6 очколардан исталганининг чиқиши тенг имкониятчилиги келиб чиқади). Айтилган A_1, A_2, \dots, A_n ҳодисалар тажрибанинг элементар натижалари (ёки имкониятлари, ҳолатлари) деб аталади.

Эҳтимолликнинг классик таърифи. A ҳодиса $A_1, A_2,$

1, лардан бирор m таси амалга ошганда руи берсин. U ҳолда

$$P(A) = \frac{m}{n} \quad (2.1)$$

сон A ҳодисанинг эҳтимоллиги деб аталади. Бошқача айтганда, A ҳодисанинг эҳтимоллиги тажрибанинг қулайлик берувчи натижалари сонини унинг барча натижалари сонига нисбатига тенг.

Бу ердан, хусусан, исталган A ҳодиса учун

$$0 \leq P(A) \leq 1 \quad (2.2)$$

бўлиши келиб чиқади ва, буидан ташқари,

$$P(U) = 1; P(V) = 0. \quad (2.3)$$

Бу ҳоссаларнинг ноботини ўқувчига машқ сифатида тавсия қиламиз.

1-мисол. Иккита ўйин соққаси ташланади. Чикқан очколар сонининг 7 га тенг бўлш эҳтимоллиги қанча?

Ечиш. Ўйин соққаси олтига турли усул билан тушиши мумкин. Уларнинг ҳар бири иккинчи соққа тушишидаги олтига усул билан комбинацияланади. Шундай қилиб, жами элементар натижалар сони $6 \cdot 6 = 36$ га тенг. A ҳодисага (очколар сони 7 га тенг) қулайлик туғдирувчи элементар натижалар сонини санаймиз. Агар биринчи ва иккинчи соққаларда мос равишда 1 ва 6, 2 ва 5, 3 ва 4, 4 ва 3, 5 ва 2, 6 ва 1 очколар чиқса, очколар йиғиндиси 7 га тенг бўлади, яъни A ҳодисага қулайлик туғдирувчи жами 6 та натижа бор. Демак, изланаётган эҳтимоллик қуйидагига тенг: $P(A) = 6/36 = 1/6$.

2-мисол. Танланма ҳақида масала. N та буюмдан иборат партиядо M та стандарт буюм бор. Партиядан таваккалига n та буюм олинади. Бу n та буюм ичида роса m та стандарт буюм борлигининг эҳтимоллигини тоиниг.

Ечиш. Тажрибанинг мумкин бўлган элементар натижалари жами N та буюмдан n тасини олиш мумкин бўлган усуллар сонига, яъни N та элементдан n тадан гуруҳланглар сони C_N^n га тенг. Таваккалига олинган n та буюм ичида m та стандарт буюм чиқиш ҳодисасини A орқали белгилатаймиз. Стандарт буюмлар M та бўлганлиги учун m та стандарт буюмни олиш усуллари сони C_M^m га тенг. Қолган $n - m$ та буюм эса ностандарт бўлиши долім: $n - m$ та ностандарт буюмни $N - M$ та ностандарт буюмлар ичидан эса C_{N-M}^{n-m} усул билан олиш мумкин. Демак, A ҳодисага қулайлик туғдирувчи натижалар сони $C_M^m \cdot C_{N-M}^{n-m}$ га тенг. Шунинг учун изланаётган эҳтимоллик қуйидагига тенг:

$$P = \frac{C_M^m \cdot C_{N-M}^{n-m}}{C_N^n} \quad (2.4)$$

3-§. Геометрик эҳтимоллик

Эҳтимолликнинг классик таърифида элементар натижалар сони чекли деб фараз қилинади. Амалиётда эса кўпинча мумкин бўлган натижалари сони чексиз бўлган таърибалар учради. Бундай ҳолларда классик таърифни қўллашиб бўлмайди. Бироқ бундай ҳолларда баъзан эҳтимолликни ҳисоблашнинг бошқача усулидан фойдаланиш мумкин бўлиб, бунда ҳам аввалгидек баъзи ҳодисаларнинг тенг имкониятлилик тушунчаси асосий аҳамиятга эга бўлиб қолаверади.

Эҳтимолликнинг геометрик таърифи деб аталадиган усулдан тасодифий нуқтанинг бирор соҳанинг исталган қисмига тушиш эҳтимоллиги бу соҳанинг ўлчовига (узунлигига, юзига, ҳажмига) пропорционал бўлиб, унинг шакли ва жойлашишига боғлиқ бўлмаган ҳолда фойдаланиш мумкин.

Аниқлик мақсадида якки ўлчовли ҳол билан чекланамиз. Теъдилликда юзи S_1 га тенг бирор D соҳа берилган бўлиб, унда юзи S_d га тенг d соҳа жойлашган бўлсин (126-шакл). D соҳага таварқалига нуқта ташланади. Буида бу нуқтанинг D соҳанинг исталган қисмига тушиш эҳтимоллиги бу соҳанинг юзига тўғри пропорционал ва унинг шакли, жойлашишига эса боғлиқ эмас деб фараз қилинади. Бундай ҳолда бу нуқтанинг S_d соҳага тушиш эҳтимоллиги

$$P = \frac{S_d}{S_1} \quad (3.1)$$

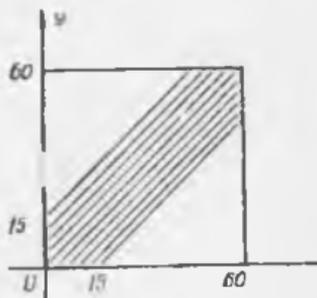
формула билан аниқланади.

1 мисол. Квадратга ички доира чизилган. Квадратга таварқалига ташланган нуқтанинг доира ичига тушиш эҳтимоллиги қанча?

Ечиш. r орқали доира радиуси узунлигини белгилаймиз. У ҳолда доира юзи $S_d = \pi r^2$ га, квадратнинг юзи эса $S_{\text{кв}} = 4r^2$ га тенг. Илтимосдан эҳтимоллик эса $P = \frac{\pi}{4}$ га тенг.



126- шакл.



127- шакл.

2-мисол. Учрашув ҳақидаги масала. A ва B кишилар бирор жойда соат 12 билан соат 13 орасида учрашувга келишиди. Учрашув жойнга келган киши шеригини 15 минут давомида кутади, кейин эса кетиб қолади. Агар кўрсатилган соат давомида улардан ҳар бирининг келиш пайтлари тасодифий ва боғлиқмас бўлса, яъни бирининг келиш пайти иккинчисининг келиш пайтига таъсир этмаса, бу кишиларнинг учрашиш эҳтимоллигини топинг.

Ечиш. A кишининг келиш вақтини x орқали, B кишининг келиш вақтини эса y орқали белгилаймиз. Учрашув бўлиши учун

$$|y - x| \leq 15$$

бўлиши зарур ва кифоядир. x ва y ни текисликда декарт координаталари сифатида ифодалаймиз (127-шакл), масштаб бирлиги сифатида 1 минутни танлаймиз. Барча мумкин булган натижалар томони 60 га тенг квадратнинг нуқталари билан тасвирланди, учрашувга қулайлик тугдирувчи натижалар эса штрихланган соҳада жойлашади. Изланаётган эҳтимоллик эса штрихланган соҳа юзининг бутун квадрат юзига нисбатига тенг, яъни

$$P = \frac{60^2 - 2 \cdot 0,5 \cdot 45^2}{60^2} = 0,4375.$$

4-§. Ҳодисанинг нисбий частотаси

n та бир хил тажрибалар кетма-кет ўтказилган бўлиб, уларнинг ҳар бирида A ҳодиса рўй берган ёки рўй бермаган бўлсин.

Таъриф. A ҳодисанинг берилган тажрибалар кетма-кетлигидаги нисбий частотаси деб A ҳодиса рўй берган тажрибалар сонининг ўтказилган барча тажрибалар сонига нисбати айтилади.

A ҳодисанинг нисбий частотасини $P^*(A)$ орқали белгиласак,

$$P^*(A) = \frac{m}{n} \quad (4.1)$$

бўлади, бу ерда m — шу A ҳодисанин n та тажрибада рўй бериш сон, n — жами тажрибалар сон.

Мисол. Буюмлар сифатини назорат қилиш учун партидаи таваккалга 100 та буюм олинди, улар ичида 4 та буюм яроқсиз чиқди. Яроқсизлик нисбий частотасини топинг.

Ечиш. A орқали яроқсиз буюм чиқишдан иборат ҳодисани белгиласак, қуйидагига эга бўламиз: $m=4$, $n=100$ ва $P^*(A)=0,04$.

Нисбий частотанинг баъзи хоссаларини себотсиз келтириб ўтамиз:

1) Исталган ҳодисанинг нисбий частотаси бирдан ортиқ бўлмаган маъниймас сон, шу билан бирга $P^*(U)=1$, $P^*(\emptyset)=0$.

2) $P^*(A \cup B) = P^*(A) + P^*(B)$, бу ерда A ва B — биргалк-
дамас ҳодисалар.

Ҳодисанинг тажрибадан олдин аниқланадиган эҳтимоллигидан фарқли ўлароқ ҳодисанинг нисбий частотаси тажрибадан кейин топилди.

5-§. Эҳтимолликнинг статистик таърифи

Айтайлик, бирор тажриба чекланишсиз такрорланади ва ҳар бир тажрибадан сунг қаралаётган ҳодисанинг нисбий частотаси барча ўтказилган тажрибалар серияси бўйича ҳисобланади. Бунда ушбу нарса пайқалади: бошида, ўтказилган тажрибалар бўлганида, ҳар бир тажрибанинг тасодифий натижаси ҳодиса нисбий частотасини сезиларли ўзгартиради. Бироқ тажрибалар сон ортиб бориши билан ҳар бир янги тажриба натижасининг таъсири камая боради. Масалан, мингинчи тажрибанинг натижаси нисбий частотани 0,001 дан камга ўзгартиради. Ҳодисанинг нисбий частотаси гўё тасодифий бўлмай қолади ва бирор сон атрофида турғунлашади. Ана шу сонни қаралаётган ҳодисанинг статистик эҳтимоллиги деб аталади.

Масалан, агар биз бир ёки бир неча оила ва ҳатто бирор кичик аҳолисини ўрганиш билан чекланадиган бўлсак, янги туғилган чақалоқларнинг жинси бўйича тақсимоли ҳар қандай бўлиши мумкин. Аҳолиси кўп бўлган катта ҳудудни ўрганиладиган бўлса, иш бутунлай бошқача бўлади. Бунда қиз ва урил болалар туғилиши нисбий частотасининг турғунлиги тўлиқ намоён бўлади, шу билан бирга у турли ҳудудлар учун бир хил бўлиб чиқади.

Швед статистикаси маълумотлари бўйича 1935 йилда қиз болалар туғилиши нисбий частотаси ойлар бўйича ушбу жадвалда кўрсатилганидек тақсимланган.

Ой	Туғилган қиз болалар нисбий частотаси
Январ	0,486
Феврал	0,489
Март	0,490
Апрел	0,471
Май	0,482
Ҳюни	0,478
Июл	0,462
Август	0,484
Сентябр	0,485
Октябр	0,491
Ноябр	0,482
Дектябр	0,478
Йил бўйича	0,4826

Бу нисбий частоталар 0,482 сон атрофида тебраниб туради. Юқорида баён қилинганга асосан 0,482 сонини қиз болалар туғилиши статистик эҳтимоллиги деб ҳисоблаш мумкин.

6-§. Амалда мумкинмас ҳодисалар

Амалда мумкинмас ҳодиса деб, эҳтимоллиги нолга аниқ тенг бўлмаган, бироқ унга жуда яқин бўлган ҳодисага айтилади.

Амалда мумкинмас ҳодисалар эҳтимоллик назариясида катта аҳамиятга эга, бу фаннинг барча амалий татбиқлари ана шуларга асосланади, буни амалий ишонч принципи деган қондага амал қилиниб, уни бундай таърифлаш мумкин:

Агар A ҳодисанинг берилган тажрибада эҳтимоллиги жуда кичик бўлса, у ҳолда бу тажрибани бир марта ўтказишнинг A ҳодиса рўй бериши деб амалий ишонч ҳосил қилиш мумкин.

Бошқача айтганда, агар A ҳодисанинг эҳтимоллиги берилган тажрибада жуда кичик бўлса, бу тажрибани ўтказишга киришаётганда гўё бу ҳодиса умуман мумкинмас деб, унинг рўй беришига куз тутмасдан иш олиб боравериш керак.

Амалий ишонч принципи математика воситалари билан исботланиши мумкин эмас; у инсониятнинг бутун амалий тажрибаси билан тасдиқланади.

Ҳодисани амалда мумкинмас деб ҳисоблаш мумкин бўлиши учун унинг эҳтимоллиги қанчалик кичик бўлиши керак деган масалани ҳар бир алоҳида ҳолда тадқиқотчининг ўзи амалий мулоҳазалардан келиб чиқиб ҳал қилади.

Масалан, отишда портлаткичнинг ишламай қолиш эҳтимоллиги $0,01$ бўлса, биз портлаткичнинг ишламай қолишини амалда мумкинмас ҳодиса деб ҳисоблашимиз мумкин. Бироқ саърада парашютнинг очилмай қолиш эҳтимоллиги ҳам $0,01$ га тенг бўлса, биз уни амалда мумкинмас ҳодиса деб қарамаймиз. Ҳозир ва парашютни катта ишончли қилишга ҳаракат қилишимиз зарур.

Ўз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Қандай ҳодисалар тасодифий, муқаррар ва мумкинмас ҳодиса деб аталади? Бундай ҳодисаларга мисоллар келтириш.
2. Ҳодисалар тўла гуруҳи таърифини айтиб бериш ва мисоллар келтириш.
3. Ҳодисаларнинг биргаликдамаслик таърифини айтиш ва мисоллар келтириш.
4. Қандай ҳодисалар эквивалент ҳодисалар деб аталади?
5. Ҳодисаларнинг йиғиндиси ва кўпайтмаси деб нимага айтилади? Мисоллар келтириш.
6. Ўзени диаграммасини ифодалайдиган мисолни баён қилиш.
7. Ҳодисаларни кўпини ва кўпайтириш амалларининг асосий хосса-ларини кўрсатиш.
8. Эҳтимолликнинг классик таърифини айтиб бериш. Унинг асосий хосса-ларини ифода-ланг.
9. Тавдарица ҳақидаги масаланинг кўйиллигини таърифлаш ва бу масала-нинг ечимини берадиган формулани ёзиш.
10. Геометрик эҳтимоллик таърифини айтиб бериш.
11. Учрашув ҳақидаги масалани баён қилиш ва унинг ечилиш усулини кўрсатиш.
12. Ҳодисанинг нисбий частотаси деб нимага айтилади? Мисол келтириш.
13. Нисбий частотанинг хоссаларини кўрсатиш.
14. Статистик эҳтимоллик тушунчаси қандай киритилади?
15. Ҳодисаларнинг амалда мумкинмаслик принципи нимадан иборат? Мисол келтириш.
16. Амалий ишонч принципи нимадан иборат? Мисол келтириш.
17. 14.35—14.41, 14.66—14.159- масалаларни ечиш.

7-§. Биргаликдамас ҳодисалар учун эҳтимолликни қўшиш теоремаси

1-теорема. *Иккита биргаликдамас A ва B ҳодиса йиғиндисининг эҳтимоллиги бу ҳодисалар эҳтимолликлари йиғиндисига тенг, яъни*

$$P(A \cup B) = P(A) + P(B). \quad (7.1)$$

Бу теоремани синовлар схемаси учун исботлаймиз. Тажрибанинг мумкин бўлган натижалари n та синовда келтирилсин, биз уларни иккол бўлиши учун n та нуқта кўринишда тасвирлаймиз:



Бу n та ҳолдан m таси A ҳодисага, k таси B ҳодисага қулайлик тугдирсин. У ҳолда

$$P(A) = \frac{m}{n}, \quad P(B) = \frac{k}{n}$$

A ва B ҳодисалар биргаликдамаслиги сабабли, бир вақтда A ҳодисага ҳам, B ҳодисага ҳам қулайлик тугдирувчи ҳоллар йўқ. Демак, $A + B$ ҳодисага $m + k$ та ҳол қулайлик тугдирди ва

$$P(A + B) = \frac{m+k}{n} = \frac{m}{n} + \frac{k}{n} = P(A) + P(B).$$

Бу шунчи исботлаш талаб этилган эди.

1-ми со л. Агар қабул қилиш шартларига қўра 50 та буюмдан кўни билан битта буюм яроқсиз бўлганда қабул қилиши мумкин бўлса, ичда 5 та яроқсиз бўлган 100 та буюмдан таваққалига ярми олиб текширилганда бу партиясининг ҳаммаси қабул қилиниш эҳтимолигини тошинг.

Ечиш. A орқали 50 та буюмни текширилганда битта ҳам яроқсиз буюм чиқмаганлиги ҳодисасини, B орқали эса фақат битта яроқсиз буюм чиққанлиги ҳодисасини белгилаймиз.

Қабул шартларига қўра, агар $A + B$ ҳодиса юз берса, буюмлар партиясини қабул қилинади. A ва B ҳодисаларининг биргаликдамаслигининг ҳамда (2.4) формуласини ҳисобга олсак, қўнидагини ҳосил қиламиз:

$$P = P(A + B) = P(A) + P(B) = \frac{C_{49}^0}{C_{100}^0} + \frac{C_5^1 \cdot C_{99}^0}{C_{100}^1} = 0,181$$

Шундай қилиб, қабул шартлари бўйича бу буюмлар партиясини 0,181 эҳтимоллик билан қабул қилиниши мумкин.

Қўниш теоремасини ихтиёрини сондаги биргаликдамас ҳодисалар бўлган ҳолга ҳам умумлаштирилиши мумкин.

2-теорема. Агар A_1, A_2, \dots, A_n ҳодисаларнинг ҳар иккитаси биргаликдамас бўлса, у ҳолда ушбу формула уринли:

$$P(A_1 + A_2 + \dots + A_n) = P(A_1) + P(A_2) + \dots + P(A_n). \quad (7.2)$$

Исботи. Учта биргаликдамас A_1, A_2, A_3 ҳодисани қарайлик. 1-теоремага кўра

$$P(A_1 + A_2 + A_3) = P((A_1 + A_2) + A_3) = P(A_1 + A_2) + P(A_3) - P(A_3) = P(A_1) + P(A_2) - P(A_3).$$

Умумий ҳолда теорема математик индукция усули билан исботланши мумкин.

1-натижа. Агар A_1, A_2, \dots, A_n ҳодисалар ҳар иккитаси биргаликдамас ҳодисалар тула гуруҳини ҳосил қилса, у ҳолда улар эҳтимолликлари йиғиндиси 1 га тенг:

$$P(A_1) + P(A_2) + \dots + P(A_n) = 1. \quad (7.3)$$

Исботи. Бир томондан, A_1, A_2, \dots, A_n ҳодисалар гуруҳи тула бўлганлиги учун

$$P(A_1 + A_2 + \dots + A_n) = P(U) = 1.$$

Иккинчи томондан, A_1, A_2, \dots, A_n ҳодисаларнинг ҳар иккитаси биргаликдамаслиги сабабли

$$P(A_1 + A_2 + \dots + A_n) = P(A_1) + P(A_2) + \dots + P(A_n).$$

Бу иккита формулани таққослаб,

$$P(A_1) + P(A_2) + \dots + P(A_n) = 1$$

ни ҳосил қиламиз, шунинг исботлаш талаб қилинган эди.

2-натижа. Қарама-қарши ҳодисалар эҳтимолликлари йиғиндиси 1 га тенг:

$$P(A) + P(\bar{A}) = 1. \quad (7.4)$$

Бу натижа 1-натижанинг хусусий ҳоли, дарҳақиқат, A ва \bar{A} ҳодисалар тула гуруҳ ҳосил қилади ва биргаликдамас.

Эҳтимоллик назариясининг амалий татбиқларида 2-натижа муҳим аҳамиятга эга.

Амалиётда кўпинча A ҳодисанинг эҳтимоллигини ҳисоблашдан кўра \bar{A} ҳодисанинг эҳтимоллигини ҳисоблаш осонроқ бўлади. Бу ҳолларда $P(\bar{A})$ ни ҳисобланади ва

$$P(A) = 1 - P(\bar{A}) \quad (7.5)$$

ни тошилади.

2-мисол. 7 та оқ ва 3 та қора шар солинган идишдан тавкаликга 5 та шар олинади. Олинган шарлар ичида ҳеч бўлмаганда битта қора шар бўлиш эҳтимоллигини топинг.

Ечиш. A орқали олинган 5 та шар ичида ҳеч бўлмаганда биттаси қора шар бўлиш ҳодисасини белгилаймиз. У ҳолда \bar{A} ҳодиса олинган шарлар ичида битта ҳам қора шар йўқлигини

билдирад. $P(\bar{A})$ ни топамиз. Мавжуд шарлар ичидан 5 та шарни C_{10}^5 та усул билан олиш мумкин. 7 та оқ шардан 5 та шарни C_7^5 та усул билан олиш мумкин. Шу сабабли

$$P(\bar{A}) = \frac{C_7^5}{C_{10}^5} = 0,083,$$

бундан $P(A) = 1 - P(\bar{A}) = 0,917$

8-§. Биргаликда ҳодисалар учун эҳтимолликларни қушиш теоремаси

Биргаликдамас ҳодисалар учун эҳтимолликларни қушиш теоремасидан фойдаланиб, биргаликда ҳодисалар учун эҳтимолликларни қушиш теоремасини исботлаймиз.

Теорема. *Иккита биргаликдаги ҳодисадан ҳеч бўлмаганда бирининг рўй бериш эҳтимоллиги бу ҳодисалар эҳтимолликлари йиғиндисидан уларнинг биргаликда рўй бериш эҳтичоллигини айирилганига тенг:*

$$P(A + B) = P(A) + P(B) - P(AB). \quad (8.1)$$

Исботи. A , B ва $A+B$ ҳодисаларни қуйидагича биргаликдамас ҳодисалар йиғиндисидан фойдаланамиз:

$$A = A(B + \bar{B}) = AB + A\bar{B}, \quad B = B(A + \bar{A}) = AB + \bar{A}B,$$

$$A + B = AB + \bar{A}B + AB.$$

Биргаликдамас ҳодисалар учун эҳтимолликларни қушиш теоремасига кўра

$$P(A) = P(AB) + P(A\bar{B}),$$

$$P(B) = P(AB) + P(\bar{A}B),$$

$$P(A + B) = P(AB) + P(\bar{A}B) + P(AB).$$

Бу учта тенгликдан (8.1) формуласини осон ҳосил қиламиз:

$$P(A + B) = P(AB) + P(\bar{A}B) + P(AB) = P(AB) + P(\bar{A}B) + P(AB) + P(AB) - P(AB) = P(A) + P(B) - P(AB)$$

Теорема исбот қилинди.

(8.1) формула содда геометрик талқинга эга (128-шакл).

Учта биргаликдамас ҳодиса йиғиндисининг эҳтимоллиги ушбу формула буйича ҳисобланади:

$$P(A + B + C) = P(A) + P(B) + P(C) - P(AB) - P(AC) - P(BC) + P(ABC)$$



9-§. Эҳтимолликларни қўпайтириш теоремаси

Эҳтимолликларни қўпайтириш теоремасини бачи эйтишдан аввал боглиқмас ва боглиқ ҳодисалар ҳақидаги ушбу муҳим тушунчани баён этамиз.

1-таъриф. Агар A ҳодисанинг эҳтимоллиги B ҳодисанинг рўи берган ёки рўи бермаганлигига боглиқ бўлмаса, A ҳодиса B ҳодисага боглиқмас дейилади.

2-таъриф. Агар A ҳодисанинг эҳтимоллиги B ҳодисанинг рўи берган ёки бермаганлигига боглиқ равишда ўзгарса, A ҳодиса B ҳодисага боглиқ дейилади.

1-мисол. Омборда 500 дона лампа бўлиб, улардан 100 таси бир заводда ва 400 таси бошқа заводда тайёрланган. Биринчи заводда тайёрланган лампаларнинг 80 фонзи маълум стандартни қаноатлантирсин, иккинчи завод маҳсулоти учун бу 60 фонз бўлсин. A ҳодисанинг — омбордан тасодиқий олинган оlingан лампанинг стандарт шартларини қаноатлантириш эҳтимоллигини топинг.

Стандарт лампалар жами сони биринчи заводда тайёрланган 80 та лампадан ва иккинчи заводда тайёрланган $400 \cdot 0,60 = 240$ та лампадан иборат, яъни 320 та тенг, демак, $P(A) = 320 : 500 = 0,64$.

Ҳисоблашда олинган лампа қайси завод маҳсулоти эканлиги ҳақидаги ҳеч қандай тахмин қилинмади. Агар бу ҳолдаги тахмин қилинса, у ҳолда бизни қизиқтираётган эҳтимоллик ўзгаради. Масалан, олинган лампа биринчи заводда тайёрланган (B ҳодиса) деб фараз қилайлик. Бу ҳолда унинг стандарт бўлиш эҳтимоллиги энди 0,64 эмас, балки 0,80 бўлади. Бундан A ҳодиса B ҳодисага боглиқ деб хулоса чиқарамиз.

3-таъриф. A ҳодисанинг B ҳодиса рўи берди деган шартда ҳисобланган эҳтимоллиги A ҳодисанинг B ҳодиса рўи бермиш шартдаги шартли эҳтимоллиги деб аталади ва $P(A/B)$ билан белгиланади.

Олдинги мисолда $P(A) = 0,64$, $P(A/B) = 0,80$.

A ҳодисанинг B ҳодисага боглиқмаслик шартини ушбу

$$P(A/B) = P(A) \quad (9.1)$$

формула орқали, боглиқлик шартини эса

$$P(A/B) \neq P(A) \quad (9.2)$$

формула орқали ёзиш мумкин.

Қўпайтириш теоремаси. A ва B ҳодисалар қўпайтмасининг эҳтимоллиги бу ҳодисалардан бирининг эҳтимоллигини иккинчи ҳодисанинг биринчи ҳодиса рўи берди деган шартда шартли эҳтимоллигига қўпайтмасига тенг:

$$P(AB) = P(A)P(B/A). \quad (9.3)$$

Исботи. Теоремани классик схема учун исбот қиламиз.

Биз уларни кўрғазмалли бўлиши учун нуқталар кўринишига тасвирлаймиз.



A ҳодисага m та ҳол, B ҳодисага эса k та ҳол қулайлик туғдирсин. Бу A ва B ҳодисалар биргаликда деб фараз қилайлик, демак, умуман айтганда, A ҳодисага ҳам, B ҳодисага ҳам қулайлик туғдирадиган ҳоллар бор. Бундай ҳоллар сони l та бўлсин. У ҳолда

$$P(A|B) = \frac{l}{k}, \quad P(A) = \frac{m}{n}.$$

$P(B|A)$ ни, яъни B ҳодисасининг A ҳодиса рўй берди деган шартдаги шартли эҳтимоллигини ҳисоблаймиз.

Агар A ҳодиса рўй берган бўлса, у ҳолда илгариги мумкин бўлган n та ҳолдан A ҳодисага қулайлик туғдирадиган фақат m та ҳол қолади. Улардан l та ҳол B ҳодисага қулайлик туғдиради. Демак,

$$P(B|A) = \frac{l}{m}.$$

Энди теореманинг исботини яқунлаймиз:

$$P(A|B) = \frac{l}{k} = \frac{m}{n} \cdot \frac{l}{m} = P(A)P(B|A)$$

Шуни исботлаш талаб қилинган эди.

Изоҳ. $AB = BA$ эканини ҳисобга олсак, (9.3) формуласи бундай кўринишда ёзиш ҳам мумкин:

$$P(A|B) = P(B)P(A|B). \quad (9.4)$$

Қулайтириш теоремасидан қилиб чиқадиган натижаларни келтирамиз.

1-натижа. Агар A ҳодиса B ҳодисага боғлиқ бўлмаса, у ҳолда B ҳодиса ҳам A ҳодисага боғлиқ бўлмайди.

Исботи. (9.3) ва (9.4) формулаларни таққослаб,

$$P(A)P(B|A) = P(B)P(A|B)$$

ни ҳосил қиламиз.

$P(A|B) = P(A)$ эканини ҳисобга олсак, бу ердан

$$P(A)P(B|A) = P(B)P(A)$$

ни ҳосил қиламиз. Бу тенгликдан $P(A) \neq 0$ деб фараз қилиб,

$$P(B|A) = P(B)$$

ни ҳосил қиламиз, бу эса B ҳодиса A ҳодисага боғлиқ эмаслигини билдиради.

Бу натижадан ҳодисаларнинг биргаликда ва биргаликдамаслиги узаро эквивалент эканлиги келиб чиқади. Шунинг учун муносабат билан бундай таърифни киритамиз.

4-таъриф. Агар иккита ҳодисадан бирининг руи бериши иккинчисининг руи бериш эҳтимоллигини ўзгартирмаса, бу ҳодисалар *боғлиқмас* деб аталади.

2-натижа. Иккита боғлиқмас ҳодиса кўпайтмасининг руи бериш эҳтимоллиги бу ҳодисалар эҳтимолликларининг кўпайтмасига тенг:

$$P(AB) = P(A)P(B). \quad (9.5)$$

Исботи. $P(AB) = P(A)P(B|A) = P(A)P(B)$, шунинг исботлаш талаб қилинган эди.

Агар A ва B ҳодисалар боғлиқмас бўлса, у ҳолда эҳтимолликларни қўшиб умумий қондаси (8-§ даги (8.1) формула) A ва B ҳодисаларнинг йиғиндиси эҳтимоллигини бевосита A ва B ҳодисаларнинг эҳтимолликлари орқали топиш имконини беради:

$$P(A+B) = P(A) + P(B) - P(A)P(B) \quad (9.6)$$

2-мисол. Иккита мерган бир-бирига боғлиқмас равишда битта нишонга қарата ўқ узишмоқда. Нишонга теккизиш эҳтимоллиги биринчи мерган учун $P(A_1) = 0,9$, иккинчи мерган учун $P(A_2) = 0,8$. Агар нишоннинг яқсон қилиниши учун битта ўқнинг тегиши қиёя қилса, нишоннинг яқсон қилиниш эҳтимоллигини топиш.

Ечиш. A_1 ва A_2 ҳодисалар (нишонни биринчи ва иккинчи мерган ўриши) боғлиқмас, шунинг учун изланаётган эҳтимолликни ҳисоблашда (9.6) формулани қўлаймиз:

$$P(A_1 + A_2) = 0,9 + 0,8 - 0,9 \cdot 0,8 = 0,98.$$

Эҳтимолликларни кўпайтириш теоремаси исталган сондаги эҳтимолликлар учун умумлаштирилиши мумкин, чунончи ушбу теорема ўринли.

1-теорема. Қунидаги формула ўринли

$$P(A_1 A_2 \dots A_n) = P(A_1) P(A_2|A_1) P(A_3|A_1 A_2) \dots P(A_n|A_1 A_2 \dots A_{n-1}). \quad (9.7)$$

Теореманинг исботи математик индукция усули билан bajarиллади.

3-мисол. 100 та деталдан иборат гуруҳ танланма изорат қилинмоқда. Бутун гуруҳнинг яроқсизлик шarti текшириляётган бешта деталдан ҳеч бўлмаганда биттасининг яроқсиз бўлишидир. Агар гуруҳда 5% яроқсиз детал бор бўлса, бу гуруҳнинг қабул қилинамаслик эҳтимоллиги қанча?

Ечиш. Деталлар гуруҳи қабул қилинишидан иборат қарама-қарши A ҳодисанинг эҳтимоллигини топамиз. Бу ҳодиса бешта деталнинг кўпайтмаси бўлади: $A = A_1 A_2 A_3 A_4 A_5$, бу

ерда A_k ($k = 1, 2, 3, 4, 5$) текширилган k -детал сифатли эканлигини билдиради.

Сўнгра $P(A_1) = 95/100$ га эгамиз, чунки барча деталлар 100 та, яроқлилари эса 95 та, 1 ҳодиса рўй берганидан сўнг 99 та детал қолади, улар орасида 94 таси яроқли, шунинг учун $P(A_2, A_1) = 94/99$. Шунга ўхшаш, қуйидагиларни толамиз: $P(A_3, A_1, A_2) = 93/98$, $P(A_4, A_1, A_2, A_3) = 92/97$ ва $P(A_5, A_1, A_2, A_3, A_4) = 91/96$ (9.7) формуладан $P(A) = \frac{95}{100} \cdot \frac{94}{99} \cdot \frac{93}{98} \cdot \frac{92}{97} \cdot \frac{91}{96} = 0,77$.

Изданаётган эҳтимоллик: $p = P(A) = 1 - P(\bar{A}) = 0,23$. Энди ушбу таърифни киритамиз:

5- таъриф. Бир неча ҳодисалардан исталган бири қолганларининг исталган гунамининг кўпайтмасига боғлиқ бўлмаса, бу ҳодисалар *биргаликда боғлиқмас* деб аталади.

Бу таърифга асосан (9.7) формуладан ушбу теоремани ҳосил қиламиз:

2-теорема. Агар A_1, A_2, \dots, A_n ҳодисалар биргаликда боғлиқмас бўлса, у ҳолда бу ҳодисалар кўпайтмасининг эҳтимоллиги улар эҳтимолликларининг кўпайтмасига тенг:

$$P(A_1 A_2 \dots A_n) = P(A_1) P(A_2) \dots P(A_n). \quad (9.8)$$

Хусусий ҳолда, A_1, A_2, \dots, A_n ҳодисалар бир хил p эҳтимолликка эга бўлганда (9.8) формула қуйидагини беради:

$$P(A_1 A_2 \dots A_n) = p^n. \quad (9.9)$$

10- §. Ҳеч бўлмаганда битта ҳодисанинг рўй бериш эҳтимоллиги

Бу эҳтимоллиқни биз аслида (8.2) формула орқали ҳисоблашимиз мумкин. Бироқ ҳодисалар сонини ҳали унча катта бўлмагандаёқ, бу формуладан фойдаланиш катта ҳисоблаш ишлари билан боғлиқ. Шу сабабли бу эҳтимоллиқни ҳисоблаш учун бошқа формуладан фойдаланилади.

Теорема. Биргаликда боғлиқмас бўлган A_1, A_2, \dots, A_n ҳодисаларнинг ҳеч бўлмаганда биттасининг рўй беришидан иборат A ҳодисанинг эҳтимоллиги

$$P(A) = P(A_1 + A_2 + \dots + A_n) = 1 - q_1 q_2 \dots q_n \quad (10.1)$$

га тенг, бунда $q_i = P(\bar{A}_i)$

Исботи. $A = A_1 + A_2 + \dots + A_n$ бўлганлиги учун $\bar{A} = \bar{A}_1 \bar{A}_2 \dots \bar{A}_n$. (7.5) ва (9.8) формулалардан фойдаланиб, қуйидагини ҳосил қиламиз: $P(\bar{A}) = 1 - P(A) = 1 - P(\bar{A}_1 \bar{A}_2 \dots \bar{A}_n) = 1 - P(\bar{A}_1) P(\bar{A}_2) \dots P(\bar{A}_n) = 1 - q_1 q_2 \dots q_n$. Шунинг исботлаш талаб қилинган эди.

Хусусан, A_1, A_2, \dots, A_n ҳодисалар p га тенг бир хил эҳтимол-

түгэл эга бўлса, у ҳолда улардан ҳеч бўлмаганда биттасининг рүй бериш эҳтимолини

$$P(4) = 1 - q^n \quad (q = 1 - p) \quad (10.2)$$

га тенг.

1-мисол. Учта тўпдан отишда нишонга теккизиш эҳтимолини мос равишда $p_1=0,4$, $p_2=0,6$, $p_3=0,7$, нишон яқсон қилинади учун битта ўқининг тегиши кифоя қилса, учала тўпдан бир йўла отишда нишонининг яқсон қилиниши эҳтимолини топиш.

Ечиш. A_1 , A_2 ва A_3 ҳодисалар нишонни мос равишда биринчи, иккинчи ва учинчи тўплардан уришни билдирсин. Бу ҳодисалар биргаликда боғлиқмаслиги равшан (ҳар бир тўпдан нишонга теккизиш эҳтимолини бошқа тўплардан отиш натижаларига боғлиқмас). Сунгра $q_1=1-p_1=0,6$, $q_2=1-p_2=0,4$, $q_3=1-p_3=0,3$. Излапастган эҳтимолини (10.1) формуладан топамиз:

$$P(4) = 1 - q_1 q_2 q_3 = 1 - 0,6 \cdot 0,4 \cdot 0,3 = 0,928.$$

2-мисол. Системада муҳим қурилма бўлиб, у n та элементдан иборат ва уларнинг ҳар бирининг бузилмасдан ишлаш эҳтимолини (ишончлилиги) p га тенг. Агар бу элементлардан ҳеч бўлмаганда биттаси ишласа, қурилма ишлайди. Бу қурилманинги ишончлилиги берилган P дан ортқ бўлиши учун у нечта элементга эга бўлиши керак?

Ечиш. Бу қурилманинги фақат барча элементлари ишдан чиққанидагина унинг бузилиши рүй беради. Элементларининг ишдан чиққанини боғлиқмас ҳодисалар деб, n та элементнинг ҳаммасини ишдан чиққини эҳтимолини топиш: у $(1-p)^n$ га тенг. Шунинг учун қурилманинги бузилмасдан ишлаш эҳтимолини $1 - (1-p)^n$ га тенг. Энди масала $1 - (1-p)^n > P$ тенгсизликини қапоатлаштирадиган n сонинг топишдан иборат, бу тенгсизлик

$$n > \frac{\lg(1-P)}{\lg(1-p)}$$

га тенг кучли. Масалан, элементнинг ишончлилиги $p=0,8$ га, система қурилмасининг талаб қилинаётган ишончлилиги эса $P=0,99$ га тенг бўлса, у ҳолда

$$n > \frac{\lg 0,01}{\lg 0,2} = \frac{-2}{-0,699}, \text{ яъни } n \geq 3.$$

Шундай қилиб, бу шартларда система учта элементга эга бўлиши кифоя.

Ўз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Биргаликдамас ҳодисалар учун эҳтимолиликларни қўшиш теоремасини таърифлаб бериш.

2. Биргаликдамас ҳодисалар учун эҳтимолиликларни қўшиш теоремасининг асосий натижаларини айтиб бериш.

3. Биргаликда ҳодисалар учун эҳтимолликларни қушиш теоремасини қўриқлаб бериш.

4. Ҳодисанинг шартли эҳтимолиги деб нимага айтилади?

5. Иккита ҳодисанинг боғлиқмаслиги таърифини айтиб бериш. Қандай ҳодисалар биргаликда боғлиқмас деб аталади?

6. Эҳтимолликларни қўшайтириш теоремасини айтиб бериш.

7. Қўшайтириш теоремасининг натижасини айтиш ва мисол келтириш.

8. Хеч бўлмаганда битта ҳодисанинг рўй бериш эҳтимолигини ҳисоблаш ҳақидаги теоремани айтиб бериш. Мисол келтириш.

9. 14.160—14.224- масалаларни ечинг.

11-§. Тула эҳтимоллик формуласи

Бирор A ҳодиса биргаликдамас ҳодисаларнинг тула гурӯҳи ҳисоб қилинадиган H_1, H_2, \dots, H_n ҳодисаларнинг (улар гин тезда) деб аталади) бири билан рўй бериши мумкин бўлсин. Бу гипотезаларнинг эҳтимолликлари маълум, яъни $P(H_1), P(H_2), \dots, P(H_n)$ белгиланган. Бу гипотезаларнинг ҳар бири амалга ошганида A ҳодисанинг рўй бериш шартли эҳтимолликлари ҳам маълум, яъни $P(A|H_1), P(A|H_2), \dots, P(A|H_n)$ эҳтимолликлар белгиланган. A ҳодисанинг эҳтимолининг ҳисоблаш талаб қилинади.

Бу ҳолда ушбу формула ўринли бўлишини исботлаймиз:

$$P(A) = P(H_1)P(A|H_1) + P(H_2)P(A|H_2) + \dots + P(H_n)P(A|H_n). \quad (11.1)$$

Исботи. H_1, H_2, \dots, H_n гипотезалар тула гурӯҳ бўлганлиги учун $A = AU = A(H_1 + H_2 + \dots + H_n) = AH_1 + AH_2 + \dots + AH_n$. H_1, H_2, \dots, H_n гипотезалар биргаликдамас, шунинг учун AH_1, AH_2, \dots, AH_n ҳодисалар ҳам биргаликдамас. Буларга қўшилш теоремаси, кейин қўшайтириш теоремасини қўллаб, қуйидагини ҳисоб қиламиз:

$$\begin{aligned} P(A) &= P(AH_1) + P(AH_2) + \dots + P(AH_n) \\ &= P(H_1)P(A|H_1) + P(H_2)P(A|H_2) + \dots + P(H_n)P(A|H_n). \end{aligned}$$

ана шунини исботлаш талаб қилинган эди.

Мисол. Имтиҳон билетлари пачида талаба билмайдиганлари ҳам бор. Қайси ҳолда талаба учун у биладиган билетни олиши эҳтимолиги катта бўлади: у билетни биринчи бўлиб олгандами ёки иккинчи бўлиб олгандами?

Ечиш. n — барча билетлар сони ва k — талаба биладиган билетлар сони бўлсин. A орқали талаба ўзи биладиган билетни олиш ҳодисасини белгилаймиз. Агар талаба билетни биринчи бўлиб оладиган бўлса, у ҳолда бизни қизиқтираётган эҳтимоллик $P(A) = k/n$ га тенг.

Агар «бизнинг» талабамиз билетни иккинчи бўлиб оладиган бўлса, биз бу ерда табиий ушбу иккита гипотезани қўямиз:

H_1 — биринчи талаба «бизнинг» талаба биладиган билетни олди.

H_2 — биринчи талаба «бизнинг» талаба билмайдиган билетни олди.

Бу гипотезаларнинг эҳтимолликларини топамиз:

$$P(H_1) = \frac{k}{n}, \quad P(H_2) = \frac{n-k}{n}.$$

Ҳодисанинг H_1 ва H_2 гипотезалардаги шартли эҳтимолликлари

$$P(A|H_1) = \frac{k-1}{n-1}, \quad P(A|H_2) = \frac{k}{n-1}$$

га тенг (11.1) формулага кўра A ҳодисанинг тўла эҳтимоллигини топамиз:

$$P(A) = \frac{k}{n} \cdot \frac{k-1}{n-1} + \frac{n-k}{n} \cdot \frac{k}{n-1} = \frac{k}{n}$$

Шундай қилиб, бизни қизиқтираётган эҳтимоллик иккала ҳолда ҳам бир хил экан.

12-§. Гипотезалар теоремаси (Бейес формуллари)

Масаланинг қўйилиши. Биргаликдамас H_1, H_2, \dots, H_n гипотезалар тўла гуруҳи берилган. Бу гипотезаларнинг ҳар бирининг эҳтимоллиги $P(H_1), P(H_2), \dots, P(H_n)$ маълум. Тажриба ўтказилди ва унинг натижасиди A ҳодиса рўй берди, бу ҳодисанинг ҳар бир гипотеза бўйича эҳтимоллиги, яъни $P(A|H_1), P(A|H_2), \dots, P(A|H_n)$ маълум. A ҳодиса рўй бериши муносабати билан гипотезаларнинг эҳтимолликларини қанга баҳолаш, бошқача айтганда, $P(H_1|A), P(H_2|A), \dots, P(H_n|A)$ шартли эҳтимолликларини топиш талаб қилинади.

Бу қўйилган масалага ушбу гипотезалар теоремаси жавоб беради.

Гипотезалар теоремаси. *Масала шартларидаги синовдан кейинги гипотезалар эҳтимолликлари ушбу формулалар бўйича ҳисобланади:*

$$P(H_i|A) = \frac{P(H_i)P(A|H_i)}{\sum_{k=1}^n P(H_k)P(A|H_k)} \quad (i = 1, 2, \dots, n) \quad (12.1)$$

Исботи. Қўпайтириш теоремасидан:

$$P(A|H_i) = P(A)P(H_i|A) \quad \text{ва} \quad P(AH_i) = P(H_i)P(A|H_i).$$

Бу формуллаларни таққослаб,

$$P(A)P(H_i|A) = P(H_i)P(A|H_i)$$

ни ҳисоб қиламиз, бундан

$$P(H_i|A) = \frac{P(H_i)P(A|H_i)}{P(A)}.$$

$P(A)$ ич (11.1) тула эҳтимоллик формуласи ёрдамида ишлатиб, ишботланаётган формулани ҳосил қиламиз:

$$P(H_i | A) = \frac{P(H_i) \cdot P(A | H_i)}{\sum_{k=1}^n P(H_k) \cdot P(A | H_k)} \quad (i = 1, 2, \dots, n).$$

Хусусан, тажриба ўтказилишидан олдин барча гипотезалар тенг эҳтимоллик, яъни $P(H_1) = P(H_2) = \dots = P(H_n)$ бўлса, у олда (12.1) формула ушбу қуринишни олади:

$$P(H_i | A) = \frac{P(A | H_i)}{\sum_{k=1}^n P(A | H_k)}$$

Мисол. Телевизорга ўрнатилган лампа иккита партиядан бирига $p_1 = 0,4$ ва $p_2 = 0,6$ эҳтимоллик билан тегишли бўлсин. Лампанинг t соат давомида ишлаш вақти бу партиялар учун мос равишда 0,9 ва 0,7 га тенг. Телевизорга ўрнатилган лампа t соат бузилмасдан ишлаган бўлса, унинг биринчи партияга тегишли бўлиш эҳтимоллигини топинг.

Ечиш. Иккита гипотезани қараймиз:

H_1 — лампа биринчи партияга тегишли;

H_2 — лампа иккинчи партияга тегишли.

Тажрибадан олдин бу гипотезаларнинг эҳтимолликлари:

$$P(H_1) = 0,4; \quad P(H_2) = 0,6.$$

Тажриба натижасида A ҳодиса рўй берган — лампа t соат бузилмасдан ишлаган. A ҳодисанинг H_1 ва H_2 гипотезалардаги шартли эҳтимолликлари қуйидагига тенг:

$$P(A | H_1) = 0,9; \quad P(A | H_2) = 0,7.$$

(12.1) формуладан H_1 гипотезанинг тажрибадан кейинги эҳтимоллигини толамиз:

$$P(H_1 | A) = \frac{0,4 \cdot 0,9}{0,4 \cdot 0,9 + 0,6 \cdot 0,7} = 0,462.$$

13-§. Боғлиқмас синовлар кетма-кетлиги. Бернулли формуласи

Габори. Такрорланадиган синовлардан ҳар бирини ўткизишда бу натижадан олдин эҳтимолнинг t бошқа синовларда қандай натижалар бўлишига боғлиқ бўлмаса, алар **боғлиқмас синовлар кетма-кетлигини ҳосил қилади** денилади.

Мисол. Учин соққасини ташлашдан иборат тажриба ўтказилмоқда. Ҳар бир ташлашда у ёки бу сонда очколар чиқиш эҳтимолининг бошқа ташлашларда қандай очко чиққанлигига боғлиқмаслиги равшан, бинобарин биз бу ерда боғлиқмас синовлар кетма-кетлигига эгамиз.

Энди қуйидагича қўйилган масалани қарайлик: бир хил ша-

роғида ўтказиладиган n та боғлиқмас синовнинг ҳар бирида A ҳодиса $P(A) = p$ эҳтимоллик билан рўй берса, унинг бу n та синовда роса m марта рўй бериш эҳтимоллигини топинг.

Иланиётган эҳтимоллиқни $P_n(m)$ билан белгилаймиз. Масалан, $P_n(2)$ — боғлиқмас 3 та синовда A ҳодиса роса 2 марта рўй бериш эҳтимоллиғидир. Бу эҳтимоллиқни бевосита ҳисоблаш мумкин:

$$P_n(2) = P(A\bar{A}\bar{A}) + P(\bar{A}A\bar{A}) + P(\bar{A}\bar{A}A) + P(A\bar{A}A) + P(\bar{A}AA) + P(\bar{A}A\bar{A}) = 3p^2q.$$

Умумий ҳолда $P_n(m)$ эҳтимоллик Бернулли формуласи деб аталадиган ушбу формула билан ҳисобланади:

$$P_n(m) = C_n^m p^m q^{n-m}, \quad (13.1)$$

бу ерда $q = 1 - p$. Бу формулави исботлаймиз.

n та боғлиқмас синовда A ҳодисанинг роса m марта маълум тартибда, масалан,

$$\underbrace{A A \dots A}_m \underbrace{\bar{A} \bar{A} \dots \bar{A}}_{n-m}$$

комбинацияда рўй бериш эҳтимоллиғи боғлиқмас ҳодисаларни кўнайириш теоремасига кўра $p^m q^{n-m}$ га тенг. Равшанки, A ҳодисанинг яна m марта, бирок бошқача тартибда рўй бериш эҳтимоллиғи яна шундай бўлади. A ҳодиса m марта турли тартибда учрайиши бунга ўхшаш комбинациялар сонини гурuhlашдан сони C_n^m га тенг. Бизни қизиқтираётган B ҳодиса — A ҳодисанинг n та боғлиқмас синовда роса m марта рўй бериши ажраладиган бу комбинацияларнинг ҳаммасини биргаликдамас ҳодисалардир. Шунинг учун биргаликдамас ҳодисаларни қўшни теоремасига кўра

$$P_n(m) = P(B) = C_n^m p^m q^{n-m}$$

эди шунини исботлаш талаб қилинган эди.

Аусусин, $P_n(n) = p^n$ ва $P_n(0) = q^n$, буларни боғлиқмас ҳодисаларни қўнайириш теоремасига кўра ҳам бевосита ҳисоб қилиш мумкин.

1-мисол. Ҳар бир деталнинг стандарт бўлиш эҳтимоллиғи $p = 0.8$ бўлса, таваккалга олинган 5 та деталдан роса 2 тасининг стандарт бўлиш эҳтимоллигини топинг.

Ечиш. Иланиётган эҳтимоллиқни $n = 5$, $m = 2$, $p = 0.8$ ва $q = 0.2$ да Бернулли формуласидан топамиз:

$$P_5(2) = C_5^2 \cdot 0.8^2 \cdot 0.2^3 = \frac{5!}{2!3!} \cdot 0.00512 = 0.0512$$

2-мисол. Автобаза нормал ишлаши учун йўлда камидан 8 та автомашина юриши керак. Базада 10 та машина бор. Ҳар бир автомашинанинг йўлга чиқмаслик эҳтимоллиғи 0.1 га тенг. Автобазанинг эртага нормал ишлаш эҳтимоллигини топинг.

Ечиш. Агар йўлга 8 та машина (A ҳодиса), ёки туққизта машина (B ҳодиса), ёки 10 та машина (C ҳодиса) чиқса, авто-

база нормал ишлайди (E ҳодиса). Эҳтимолликларни қўшиш теоремасига кура $P(E) = P(A + B + C) = P(A) + P(B) + P(C)$. Ҳар бир қўшилувчининг Бернулли формуласи бўйича топиб, натижада қуйидагини ҳосил қиламиз:

$$P(E) = C_{10}^0 0,9^{10} 0,1^0 + C_{10}^1 0,9^9 0,1^1 + \dots + C_{10}^{10} 0,9^0 0,1^{10} = 0,1937 + 0,3874 + \dots + 0,3487 + 0,9298.$$

3-мисол. Бирор корхонада битта деталнинг нуқсонли бўлиш эҳтимоллиги 0,005 га тенг. 10 000 та деталдан иборат партияда: а) роса 40 та нуқсонли детал; б) қўни билан 70 та нуқсонли детал бўлиш эҳтимоллиги қанча?

Биринчи саволга жавобга $P_n(m) = C_n^m p^m q^{n-m}$ формула орқали жавоб берилади ва бунда $p = 0,005$, $q = 0,995$, $n = 10\,000$, $m = 40$ деб олинади; демак, иزلанаётган эҳтимоллик

$$P_n(m) = P_{10\,000}(40) = \frac{10\,000!}{40! 9960!} (0,005)^{40} (0,995)^{9960}.$$

Иккинчи саволга жавоб бериш учун эҳтимолликларни қўшиш теоремасидан фойдаланамиз. Иزلанаётган эҳтимоллик ушбу йиғинди билан ифодаланади:

$$P(0 \leq m \leq 70) = P(m=0) + P(m=1) + \dots + P(m=70)$$

$$= \sum_{m=0}^{70} P_{10\,000}(m) = \sum_{m=0}^{70} C_{10\,000}^m (0,005)^m (0,995)^{10\,000-m}$$

Шундай қилиб, биз иккала саволга ҳам жавобни олдик. Бироқ бу ерда талаб қилинадиган ҳисоблашларни амалда бажариш жуда қийин. Бу ва бунга ўхшаш масалалар Муавр — Лапласнинг локал ва интеграл теоремаларида бериладиган формулалар ёрдамида ечилади.

14-§. Муавр — Лапласнинг лимит теоремалари

Муавр — Лапласнинг локал теоремаси. Агар A ҳодисанинг рўй бериш эҳтимоллиги ҳар бир синовда узгармас ва p ($0 < p < 1$) га тенг бўлса, n ҳолда етиригича катта n лар учун

$$P_n(m) \approx \frac{1}{\sqrt{npq}} \varphi(x), \quad (14.1)$$

би ерда

$$\varphi(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-\frac{x^2}{2}}, \quad x = \frac{m - np}{\sqrt{npq}}.$$

Муавр — Лапласнинг интеграл теоремаси. Агар A ҳодисанинг n та боғлиқмас синовда рўй бериш эҳтимоллиги ўзгармас ва p ($0 < p < 1$) га тенг бўлса, n ҳолда стартича катта n ларда A ҳодисанинг m_1 тадан m_2 тагача рўй бериш эҳтимоллиги $P(m_1 \leq m \leq m_2)$ тақрибан

$$P(m_1 \leq m \leq m_2) \approx \Phi(x_2) - \Phi(x_1) \quad (14.2)$$

га тенг, бу ерда

$$\Phi(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^x e^{-t^2/2} dt, \quad x_1 = \frac{m_1 - np}{\sqrt{npq}}, \quad x_2 = \frac{m_2 - np}{\sqrt{npq}}$$

Бу иккала теоремани исботсиз қабул қыламиз.

1-изох. Синовлар сонини қанчалик катта бўлса, (14.1) ва (14.2) формулалар шунчалик яхшироқ яқинлашишлар беради.

2-изох. $q(x)$ ва $\Phi(x)$ функциялар учун жадваллар бор, лекин улар фақат аргументнинг мусбат қийматлари учун тузилган, чунки $q(x)$ жуфт, $\Phi(x)$ эса тоқ функциядир.

Мисол. (14.1) ва (14.2) формулалардан фойдаланиб, олдинги параграф 3-мисолидаги эҳтимоллиكنи ҳисобланг.

Ечинин. Мисалнинг биринчи қисми учун: $p = 0,005$, $q = 0,995$, $n = 10000$, $m = 40$ га эгамиз. Шу сабабли

$$\begin{aligned} \sqrt{npq} &= \sqrt{10000 \cdot 0,005 \cdot 0,995} = 7,05; & x_1 &= \frac{m - np}{\sqrt{npq}} \\ & & &= \frac{40 - 10000 \cdot 0,005}{7,05} = -1,42; \\ q(-1,42) &= q(1,42) = 0,1456 \end{aligned}$$

Шундан қилиб,

$$P_{10000}(40) = \frac{0,1456}{7,05} = 0,0206.$$

Мисалнинг иккинчи қисми учун $p = 0,005$, $q = 0,995$, $n = 10000$, $m_1 = 0$, $m_2 = 70$ га эгамиз. Шунинг учун

$$\begin{aligned} \sqrt{npq} &= 7,05; & x_1 &= \frac{m_1 - np}{\sqrt{npq}} = \frac{0 - 10000 \cdot 0,005}{7,05} \\ & & &= -7,09; & x_2 &= \frac{70 - 50}{7,05} = 2,81. \end{aligned}$$

Шундан қилиб,

$$\begin{aligned} P(0 \leq m \leq 70) &= P_{10000}(0; 70) = \Phi(2,81) - \Phi(-7,09) = \\ &= \Phi(2,81) - \Phi(7,09) = 0,4977 + 0,5 = 0,9977. \end{aligned}$$

15-§. Полиномал схема

Полиномал схема биномал схеманинг (Бернулли схемасининг) умумлашмасидир. Агар Бернулли схемасида 2 та ҳодиса: A ва \bar{A} қаралган бўлса, полиномал схемада n та ҳодиса қаралади.

Мисалнинг қўйилишини. Тажриба шундан иборатки, ўзгармас шароитларда n та боғлиқмас синовлар ўтказилган ва уларнинг ҳар бирида k та гуна гуруҳ ҳосил қилвдиган k га A_1, A_2, \dots, A_k ҳодисасининг ҳаёт ёки ҳал руй бериши мумкин, бунда бу ҳодисаларнинг

устунлари бирлаштирилади, бунда мос эҳтимолликлар қўшилади.

2- мисол. Агар X тасодифий миқдорнинг тақсимот қонуни

$$X = \left\{ \begin{array}{c|c|c|c} -3 & -2 & 1 & 3 \\ \hline 0,2 & 0,1 & 0,4 & 0,3 \end{array} \right.$$

эса, $Y = X^2$ тасодифий миқдорнинг тақсимот қонунини ёзинг.

Ечиш. $Y = X^2$ учун ёрдамчи жадвал бундай бўлади:

$$Y = \left\{ \begin{array}{c|c|c|c} 9 & 4 & 1 & 9 \\ \hline 0,2 & 0,1 & 0,4 & 0,3 \end{array} \right. \quad \text{Д.} \quad Y = X^2 = \left\{ \begin{array}{c|c|c|c} 1 & 4 & 9 \\ \hline 0,4 & 0,1 & 0,5 \end{array} \right.$$

II. Иккита тасодифий миқдорнинг йиғиндиси ва кўпайтмаси. Ушбу иккита тасодифий миқдор берилган бўлсин:

$$X = \left\{ \begin{array}{c|c|c|c} x_1 & x_2 & \dots & x_n \\ \hline p_1 & p_2 & \dots & p_n \end{array} \right. \quad \text{ё} \quad Y = \left\{ \begin{array}{c|c|c|c} y_1 & y_2 & \dots & y_n \\ \hline q_1 & q_2 & \dots & q_n \end{array} \right.$$

I- таъриф. X ва Y тасодифий миқдорларнинг йиғиндиси $Z = X + Y$ кўринишдаги қийматларни $p_{ij} = P(X = x_i, Y = y_j)$ эҳтимоллик билан қабул қилганига Z тасодифий миқдорга айтилади.

Бунда $p_{ij} = P(X = x_i, Y = y_j)$ ифода X миқдор x_i қийматга, Y миқдор эса y_j қийматини қабул қилиш эҳтимоллигини, ёки бошқача айтганда, $X = x_i$ ва $Y = y_j$ ҳодисаларининг биргаликда руш бериш эҳтимоллигини ифодалайди.

Шундай қилиб, агар барча мумкин бўлган қийматлар турлича бўлса, у ҳолда $Z = X + Y$ тасодифий миқдор ушбу кўринишдаги тақсимотга эга бўлади:

$$Z = X + Y = \left\{ \begin{array}{c|c|c|c|c} x_1 + y_1 & x_1 + y_2 & x_2 + y_1 & x_2 + y_2 & \dots \\ \hline p_{11} & p_{12} & p_{21} & p_{22} & \dots \end{array} \right. \quad (18.2)$$

Агар бир хил қийматли йиғиндилар бор бўлса, у ҳолда (18.2) кўринишдаги ёрдамчи жадвал тузиб олинади ва бир қийматли устунлар мос эҳтимолликларни қўшиш билан бирлаштирилади.

Тасодифий миқдорларнинг кўпайтмаси қўшишга ўхшаш аниқланади, бироқ бунда (18.2) жадвалнинг юқори сатрида йиғиндилар ўрнига мос кўпайтмалар туради.

2- таъриф. Агар X ва Y тасодифий миқдорлар учун исталган $X = x_i$ ва $Y = y_j$ ҳодисалар жуфти боғлиқмас бўлса, у ҳолда X ва Y боғлиқмас тасодифий миқдорлар деб аталади.

Ўздуксиз X ва Y тасодифий миқдорларнинг боғлиқмаслигини белгиланган $X < a$ ва $Y < b$ ҳодисалар жуфтнинг боғлиқмаслигини билдиради.

Агар дискрет тасодифий миқдорлар боғлиқмас бўлса, у ҳолда эҳтимолликларни кўпайтириш теоремасига асосан $p_{ij} = p_i q_j$, бу ерда $p_i = P(X = x_i)$, $q_j = P(Y = y_j)$

3-мисол. $U=X+Y$ ва $V=XY$ тасодифий миқдорларнинг тақсимот қонуларини тузинг, бунда X ва Y боғлиқмас тасодифий миқдорлар бўлиб, уларнинг тақсимот қонулари қуйидагича:

$$X = \left\{ \begin{array}{c|c} -1 & 1 \\ \hline 0,4 & 0,6 \end{array} \right. \quad Y = \left\{ \begin{array}{c|c|c} 1 & 2 & 3 \\ \hline 0,5 & 0,3 & 0,2 \end{array} \right.$$

1-чиш Ингилиди учун ушбу ердамчи жадвали тузамиз:

$$U = \left\{ \begin{array}{c|c|c|c|c|c} -1+1 & -1+2 & -1+3 & 1+1 & 1+2 & 1+3 \\ \hline 0,4 \cdot 0,5 & 0,4 \cdot 0,3 & 0,4 \cdot 0,2 & 0,6 \cdot 0,5 & 0,6 \cdot 0,3 & 0,6 \cdot 0,2 \end{array} \right.$$

Бир хил қийматли ингилидлар турган устунларни бирлаштириб, ва бунда мос эҳтимолликларни қўшиб, ушбу тақсимот қонунини ҳосил қиламиз:

$$U = X+Y = \left\{ \begin{array}{c|c|c|c|c} 0 & 1 & 2 & 3 & 4 \\ \hline 0,20 & 0,12 & 0,38 & 0,18 & 0,12 \end{array} \right.$$

Текшириш: $0,20 + 0,12 + 0,38 + 0,18 + 0,12 = 1$.

Қўшамма учун қуйидагига эгамиз:

$$V = \left\{ \begin{array}{c|c|c|c|c|c} -1 \cdot 1 & -1 \cdot 2 & -1 \cdot 3 & 1 \cdot 1 & 1 \cdot 2 & 1 \cdot 3 \\ \hline 0,4 \cdot 0,5 & 0,4 \cdot 0,3 & 0,4 \cdot 0,2 & 0,6 \cdot 0,5 & 0,6 \cdot 0,3 & 0,6 \cdot 0,2 \end{array} \right.$$

Бир хил қийматли қўлаймалар турган устунларни бирлаштириб ва бунда мос эҳтимолликларни қўшиб, қуйидагини ҳосил қиламиз:

$$V = XY = \left\{ \begin{array}{c|c|c|c|c|c} -3 & -2 & -1 & 1 & 2 & 3 \\ \hline 0,08 & 0,12 & 0,20 & 0,30 & 0,18 & 0,12 \end{array} \right.$$

Текшириш: $0,08 + 0,12 + 0,20 + 0,30 + 0,18 + 0,12 = 1$.

19-§. Тақсимот функцияси

Тасодифий миқдорнинг тақсимот қонунини ҳар доим ҳам (18.2) жадвал билан берилавермаслиги мумкин. Масалан, узлуксиз тасодифий миқдор учун унинг барча мумкин бўлган қийматларини санаб чиқиш мумкин эмас.

1-таъриф. Ҳар бир $x \in]-\infty, +\infty[$ учун X тасодифий миқдорнинг x дан кичик қандайдир қиймат қабул қилиш эҳтимоллигини берадиган

$$F(x) = P(X < x) \quad (19.1)$$

функция X тасодифий миқдорнинг тақсимот функцияси ёки интеграл тақсимот функцияси деб аталади.

Агар X тасодифий миқдори Ox ўқда тажриба натижасида у ёки бу вазиятни эгаллайдиган тасодифий нуқта деб қаралса, у ҳолда $F(x)$ тақсимот функцияси x нинг ҳар бир аниқ қиймати учун тажриба натижасида X тасодифий нуқтанинг x нуқтадан чапга тушиш эҳтимоллигини билдиради (130-шакл).

Таърифдан яна тақсимот функцияси узлуксиз тасодикий миқдорлар учун ҳам, дискрет тасодикий миқдорлар учун ҳам мавжудлиги келиб чиқади.

Энди узлуксиз тасодикий миқдорнинг аниқ таърифини берамиз.

2-таъриф. Агар X тасодикий миқдорнинг тақсимот функцияси ҳамма ерда узлуксиз, бу функциянинг ҳосиласи эса инсталган чекли оралиқдаги чекли сондаги нуқталарни истисно этганда, барча нуқталарда узлуксиз бўлса, X узлуксиз тасодикий миқдор деб аталади.

Тақсимот функциясининг умумий хоссаларини кўриб чиқамиз.

1-хосса. $F(x)$ тақсимот функцияси манфиймас функция бўлиб, унинг қийматлари нол ва бир орасида жойлашган:

$$0 \leq F(x) \leq 1. \quad (19.2)$$

Бу инсталган x қиймат учун $F(x)$ функция бирор эҳтимолликни аниқлашдан келиб чиқади.

2-хосса. X тасодикий миқдорнинг $[\alpha, \beta]$ оралиққа тушиш эҳтимоллиги тақсимот функциясининг бу оралиқдаги ортирмасига тенг, яъни

$$P(\alpha \leq X < \beta) = F(\beta) - F(\alpha) \quad (19.3)$$

Исботлаш учун ушбу учта ҳодисани қараймиз: Таъриба натижасида X тасодикий миқдор β дан кичик қийматни қабул қилишидан иборат, яъни $X < \beta$ булган A ҳодиса, $X < \alpha$ дан иборат бўлган B ҳодиса, $\alpha \leq X < \beta$ булган C ҳодиса.

B ва C ҳодисалар бирга туқамас ва $A = B \cup C$ эканлиги равшан қўшни теоремасига кўра $P(A) = P(B) + P(C)$ ёки $P(X < \beta) = P(X < \alpha) + P(\alpha \leq X < \beta)$. Бундан қўйидагини ҳосил қиламиз: $P(\alpha \leq X < \beta) = P(X < \beta) - P(X < \alpha) = F(\beta) - F(\alpha)$.

1-натижа. Тақсимот функцияси қаймайманган функция, яъни $x_2 \geq x_1$ бўлса, у ҳолда $F(x_2) \geq F(x_1)$. Ҳақиқатан, (19.3) формуладан $F(x_2) - F(x_1) = P(x_1 \leq X < x_2)$ эканлиги келиб чиқади, бундан эса $F(x_2) - F(x_1) \geq 0$ ёки $F(x_2) \geq F(x_1)$.

2-натижа. Узлуксиз тасодикий миқдорнинг таъини қийматни қабул қилиш эҳтимоллиги нолга тенг.

Исботи. $P(X = \alpha) = \lim_{\beta \rightarrow \alpha} P(\alpha \leq X < \beta) = \lim_{\beta \rightarrow \alpha} (F(\beta) - F(\alpha)) = 0$,

чунки $F(x)$ функция α нуқтада узлуксиз.

Бу натижадан қўйидаги келиб чиқади:

$$P(\alpha \leq X < \beta) = P(\alpha < X \leq \beta) = P(\alpha \leq X \leq \beta) = P(\alpha < X < \beta) = F(\beta) - F(\alpha). \quad (19.4)$$

Масалан, $P(\alpha \leq X \leq \beta) = P(\alpha \leq X < \beta) + P(X = \beta) = F(\beta) - F(\alpha)$.

3-х о с с а. Тақсимот функцияси $-\infty$ да 0 га тенг, $+\infty$ да эс 1 га тенг, яъни

$$F(-\infty) = 0; F(+\infty) = 1, \quad (19.5)$$

Адиқатан, x нукта чапга томон чексиз ситжиганида X тасодифий нуктанинг x дан чапроққа тушилиш мумкинмэс ҳодисага айланади, шунинг учун $F(-\infty) = \lim_{x \rightarrow -\infty} F(x) = 0$

Шунга ухшаш, x нукта уннга томон чексиз ситжиганида X тасодифий нуктанинг x дан чапроққа тушилиш муқаррар ҳодисага айланади. Шунинг учун $F(+\infty) = \lim_{x \rightarrow +\infty} F(x) = 1$.

1- мисол. X тасодифий миқдор ушбу тақсимот функциясига эг:

$$F(x) = \begin{cases} 0, & \text{агар } x < 0 \text{ бўлса,} \\ \frac{x^2}{16}, & \text{агар } 0 \leq x < 2 \text{ бўлса,} \\ x - \frac{7}{4}, & \text{агар } 2 \leq x < \frac{11}{4} \text{ бўлса,} \\ 1, & \text{агар } x > \frac{11}{4} \text{ бўлса.} \end{cases}$$

а) Ушбу графикни ясаи; б) X тасодифий миқдорнинг $[1.6; 3]$ oralикқа тушилиш эҳтимоллигини ҳисобланг.

Ечиш. $F(x)$ функциянинг графикни ясаймиз (131-шака).

Изданаётган эҳтимоллиқни (19.4) формула бўйича ҳисоблаймиз:

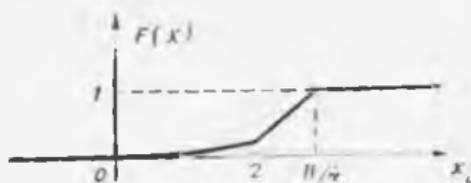
$$P(1.6 \leq X \leq 3) = F(3) - F(1.6) = 1 - (1.6)^2 / 16 = 0.84$$

2- мисол. X дискрет тасодифий миқдор

$$X = \begin{array}{|c|c|c|c|} \hline -1 & 3 & 5 & \\ \hline 0.2 & 0.5 & 0.3 & \\ \hline \end{array}$$

жадвал билан берилган. Унинг тақсимот функциясини толинг ва графикни ясаи.

Ечиш. Равшаники, $x \in (-\infty; -1]$ учун $F(x) = 0$, чунки бу ҳолда $X < x$ ҳодиса мумкин бўлмаган ҳодиса бўлади. $-1 < x < 3$ бўлши. У ҳолда $\forall x \in (-1; 3]$ учун $F(x) = P(X < x) = P(X = -1) = 0.2$; $3 < x \leq 5$ бўлши,

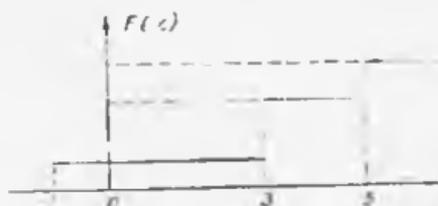


131-шака.

$\forall x \in (3; 5]$ учун $F(x) = P(X < x) = P(X = -1) + P(X = 3) = 0.2 + 0.5 = 0.7$; $x > 5$ бўлши. У ҳолда $F(x) = P(X < x) = 1$ бўлади, чунки $\forall x > 5$ учун $X < x$ ҳодиса муқаррар ҳодиса бўлади.

Эди биз $F(x)$ тақсимот функциясининг аналитик ифодасини ёзганимиз ва унинг графигини ясаганимиз мумкин (132-шакл).

$$f(x) = \begin{cases} 0, & x \leq -1 \text{ да,} \\ 0.2, & -1 < x \leq 3 \text{ да,} \\ 0.7, & 3 < x \leq 5 \text{ да,} \\ 1, & x > 5 \text{ да.} \end{cases}$$



132-шакл.

Кўрамизки, график поганавий чизикдан иборат. x ўзгарувчи X узлукли миқдорнинг мумкин бўлган қийматларидан бири орқали ўтишида $F(x)$ функция сакраб ўзгаради, бунда сакраш катталиги бу қийматнинг эҳтимоллигига тенг.

20-§. Эҳтимолликнинг тақсимот зичлиги

X узлуксиз тасодифий миқдор бўлсин.

Т а ў р и ф. X тасодифий миқдор эҳтимоллик тақсимотининг дифференциал функцияси деб,

$$f(x) = F'(x) \quad (20.1)$$

формула билан аниқланадиган $f(x)$ функцияга айтилади.

(20.1) формуладан

$$f(x) = \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{F(x + \Delta x) - F(x)}{\Delta x} = \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{P(x \leq X \leq x + \Delta x)}{\Delta x}$$

келиб чиқади. $P(x \leq X \leq x + \Delta x)$ сурат X тасодифий миқдор $[x, x + \Delta x]$ оралиқда ётган қийматни қабул қилиш эҳтимоллиги «масса-сини» билдиради

Демак, $\frac{P(x \leq X \leq x + \Delta x)}{\Delta x}$ эҳтимолликнинг $[x, x + \Delta x]$ оралиқдаги ўртача зичлигини, $f(x) = \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{P(x \leq X \leq x + \Delta x)}{\Delta x}$ эса X тасоди-

фий миқдорнинг x нуқтадаги эҳтимоллиги зичлигини билдиради. Шу муносабат билан тақсимот дифференциал функциясини тақсимот зичлиги, унинг графигини эса тақсимот эгри чизиги дейилади.

Тақсимот зичлигининг асосий хоссаларини келтирамыз.

1-хосса. Тақсимот зичлиги манфиймас, яъни

$$f(x) \geq 0. \quad (20.2)$$

Бу хосса $f(x)$ камаймайдиган $F(x)$ тақсимот функциясининг ҳосиласи эканлигидан келиб чиқади.

2-хосса. $F(x)$ тақсимот функцияси маълум бўлган $f(x)$ тақсимот зичлигидан

$$F(x) = \int_{-\infty}^x f(t) dt \quad (20.3)$$

формула бунга топилиши мумкин.

Ҳақиқатан ҳам, Ньютон—Лейбниц формуласига асосан:

$$\int_{-\infty}^x f(t) dt = F(t) \Big|_{-\infty}^x = F(x) - F(-\infty) = F(x).$$

3-хосса. Ушбу формула ўринли:

$$P(\alpha \leq X \leq \beta) = \int_{\alpha}^{\beta} f(x) dx. \quad (20.4)$$

Исботи.

$$P(\alpha \leq x \leq \beta) = F(\beta) - F(\alpha) = \int_{-\infty}^{\beta} f(x) dx - \int_{-\infty}^{\alpha} f(x) dx = \int_{\alpha}^{\beta} f(x) dx.$$

Исботланган бу хосса, геометрик нуқтаи назардан, X тасодифий миқдорнинг $[\alpha, \beta]$ кесмага тушиш эҳтимолиги сон жиҳатдан Ox ўқ, тақсимот эгри чизиги ва $x = \alpha$, $x = \beta$ тўғри чизиқлар билан чегараланган эгри чизиқли трапеция юзига тенглигини билдиради (133-шакл).

4-хосса. Ушбу формула ўринли:

$$\int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx = 1. \quad (20.5)$$

Исботи. Ньютон—Лейбниц умумлашган формуласига асосан

$$\int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx = F(x) \Big|_{-\infty}^{\infty} = F(+\infty) - F(-\infty) = 1.$$

ана шуни исботлаш талаб қилинган эди.

Изоҳ. Агар X тасодифий миқдорнинг мумкин бўлган қийматлари $[a, b]$ оралиқ бўлса, у ҳолда (20.5) формула ушбу кўринишни олади:

$$\int_a^b f(x) dx = 1. \quad (20.6)$$

Бу формула геометрик нуқтаи назардан Ox ўқ, тақсимот эгри чизиги ва $x=a$, $x=b$ тўғри чизиқлар билан чегараланган эгри чизиқли трапециянинг юзи 1 га тенглигини билдиради.

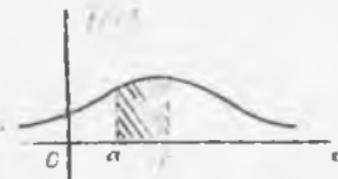
Мисол: X тасодифий миқдорнинг тақсимот зичлиги

$$f(x) = \frac{A}{x^2 + 1}$$

бўлсин, а) A коэффициентни топил; б) X тасодифий миқдор $[0; 5]$ интервалдан қиймат қабул қилиш эҳтимолигини топил.

Ечиш. A коэффициентни (20.5)

шардан топамиз: $\int_{-\infty}^{\infty} \frac{A dx}{x^2 + 1} = 1.$



133-шакл.

Бу ердан $\Delta \operatorname{arctg} x \Big|_{-x}^{+\infty} = \pi \cdot \Delta - 1 \Rightarrow \Delta = 1/\pi$.

б) (20.4) формулага асосан:

$$P(0 < \lambda < 5) = \int_0^5 \frac{dx}{\pi(x^2 + 1)} = \frac{1}{\pi} \operatorname{arctg} x \Big|_0^5 = \frac{1}{\pi} \operatorname{arctg} 5 \approx 0,437.$$

Уз-узини текшириш учун саволлар

1. Дискрет тасодифий миқдор таърифини беринг. Мисоллар келтиринг.
2. Узлуksиз тасодифий миқдор таърифини айтиб беринг. Мисоллар келтиринг.
3. Эҳтимоллик тақсимот қонуни деб нимага айтилади? Мисоллар келтиринг.
4. Тақсимот кўпбурчаги нима?
5. Дискрет тасодифий миқдорнинг функцияси нима ва унинг тақсимот қонуни қандай аниқланади? Мисоллар келтиринг.
6. Дискрет тасодифий миқдорлар учун қўшиш ва афтириш амаллари қандай таърифланади? Мисоллар келтиринг.
7. Тасодифий миқдорларнинг боғлиқмаслик таърифини айтиб беринг.
8. Эҳтимоллик тақсимоти функцияси таърифини айтиб беринг.
9. Тақсимот функциясининг асосий хоссаларини айтиб беринг.
10. Дискрет тасодифий миқдор тақсимот функцияси графигининг хусусияти нимада?
11. Эҳтимоллик тақсимоти зичлиги деб нимага айтилади? Тақсимот зичлигининг механик маъноси ва хоссаларини айтиб беринг.

21-§. Тасодифий миқдорнинг сонли характеристикалари ҳақида тушунча ва уларнинг вазифаси

X тасодифий миқдорнинг тақсимот қонунини билиш эҳтимоллик нуқтан назаридан X миқдор ҳақида тулиқ маълумот беради. Амалиётда эса кўпинча бундан анча кам нарсани билиш кифоя қилади, чунончи тақсимотни тавснфлайдиган баъзи сонларнигина билиш кифоядир, булар тасодифий миқдорнинг сонли характеристикалари деб аталади ва уларнинг вазифаси тасодифий миқдорнинг энг муҳим хусусиятларининг қисқа шаклда ифодаланидир.

22-§. Математик кутилиш

1. Математик кутилишнинг таърифи ва белгиланиши.

Ушбу дискрет тасодифий миқдор берилган бўлсин:

$$X = \begin{array}{c|ccc|} x_1 & x_2 & \dots & x_n \\ \hline p_1 & p_2 & \dots & p_n \end{array}$$

1-таъриф. X дискрет тасодифий миқдорнинг математик кутилиши ($M(X)$ ёки m_x билан белгиланади) деб, X миқдорнинг мумкин бўлган қийматларини мос эҳтимолликларга кўпайтмалари йини-дисига тенг сонга айтилади, яъни

$$M(X) = x_1 p_1 + x_2 p_2 + \dots + x_n p_n = \sum_{k=1}^n x_k p_k \quad (22.1)$$

X тасодифий миқдорнинг мумкин бўлган қийматлари сопи чексиз, яъни X миқдор

$$X = \left| \begin{array}{c|c|c|c|c} x_1 & x_2 & \dots & x_n & \dots \\ \hline p_1 & p_2 & \dots & p_n & \dots \end{array} \right|$$

тақсимотга эга бўлган ҳолда унинг математик қутилиши

$$M(X) = x_1 p_1 + x_2 p_2 + \dots + x_n p_n = \sum_{k=1}^n x_k p_k \quad (22.2)$$

формула билан зикрланади. Бунда (22.2) қатор абсолют яқинлашади деб фараз қилинади. Ақс ҳолда бу тасодифий миқдор математик қутилишга эга бўлмайди.

Математик қутилиш тасодифий миқдор билан бир ҳил ўлчовга эга бўлишини айтиб ўтамли.

1-мисол. Ушбу тасодифий миқдорнинг математик қутилишини топинг:

$$X = \left| \begin{array}{c|c|c} -2 & 4 & 6 \\ \hline 0,3 & 0,2 & 0,5 \end{array} \right|$$

Ечиш. (22.1) формулага асосан $M(X) = -2 \cdot 0,3 + 4 \cdot 0,2 + 6 \cdot 0,5 = 3,2$.

2-мисол. X — нишонга биринчи марта теккунга қадар отиладиган ўқлар сопи, бундан ҳар бир ўқ узинида нишонга теккизиш эҳтимолиги ўзгармас ва p га тенг. $M(X)$ ни топинг.

Ечиш. X тасодифий миқдорнинг тақсимот қонунини ёзамиз:

$$X = \left| \begin{array}{c|c|c|c|c} 1 & 2 & 3 & \dots & n \dots \\ \hline p & pq & pq^2 & \dots & pq^{n-1} \dots \end{array} \right|$$

(22.2) формулага кура

$$\begin{aligned} M(X) &= 1 \cdot p + 2pq + 3pq^2 + \dots + npq^{n-1} + \dots = p(1 + 2q + 3q^2 + \dots + nq^{n-1} + \dots) \\ &= p \left(\frac{q}{1-q} \right) = p \cdot \frac{1-q \cdot q}{(1-q)^2} = p \cdot \frac{1}{p^2} = \frac{1}{p} \end{aligned}$$

2-таъриф. Мумкин бўлган қийматлари (a, b) интервалга тегишли бўлган X узлуксиз тасодифий миқдорнинг математик қутилиши деб

$$M(X) = \int_a^b f(x) dx \quad (22.3)$$

аниқ интегралга айтилади, бунда $f(x)$ — тақсимот зичлиги. Бу формула (22.1) формулаининг интеграл шаклидир.

Агар X миқдорнинг мумкин бўлган қийматлари бутун Ox ўқини қопласа, у ҳолда унинг математик кутилиши ушбу формула билан ифодаланади

$$M(X) = \int x f(x) dx \quad (22.4)$$

Бунда хосмас интеграл абсолют яқинлашади деб фараз қилинади. Ақс ҳолда X миқдор математик кутилишига эга бўлмайди.

3-мисо. 1. X тасодифий миқдор $[0,1]$ кесмада $f(x) = 3x^2$ зичлик билан берилган, бу кесмадан ташқарида $f(x) = 0$. $M(X)$ ни тоинг.

Ечиш. (22.3) формулага асосан

$$M(X) = \int_0^1 x \cdot 3x^2 dx = 0.75x^4 \Big|_0^1 = 0.75.$$

II. Математик кутилишнинг эҳтимоллик маъноси. X тасодифий миқдор устида n та синов ўтказилган бўлсин. Синов натижалари ушбу жадвалга келтирилган:

$$X = \begin{array}{c|c|c|c|c} x_1 & x_2 & \dots & x_k & \\ \hline n_1 & n_2 & \dots & n_k & \end{array}$$

Юқори сатрда X миқдорнинг кузатишган қийматлари, пастки сатрда эса мос қийматларнинг частоталари кўрсатилган, яъни масалан, n_1 сон n_1 та синовда X миқдор x_1 га тенг қиймат қабул қилганлигини билдиради ва χ_k .

X орқали кузатишган барча қийматларнинг ўрта арифметигини белгилайлик, у ҳолда

$$\bar{X} = \frac{x_1 \cdot n_1 + x_2 \cdot n_2 + \dots + x_k \cdot n_k}{n}$$

$$\text{ёки } \bar{X} = x_1 \frac{n_1}{n} + x_2 \frac{n_2}{n} + \dots + x_k \frac{n_k}{n} = x_1 p_1^* + x_2 p_2^* + \dots + x_k p_k^*$$

бу ерда $p_1^*, p_2^*, \dots, p_k^*$ —мос равишда x_1, x_2, \dots, x_k қийматларнинг nisбий частоталари. Синовлар сонини етарлича катта бўлганда $p_1^* \approx p_1, \dots, p_k^* \approx p_k$ бўлади (Бу 33-§ да исботланади.) Шунинг учун

$$\bar{X} \approx M(X), \quad (22.5)$$

яъни X тасодифий миқдорнинг математик кутилиши унинг кузатиладиган қийматлари ўрта арифметигига тақрибан тенг.

III. Математик кутилишнинг хоссалари

1-хосса. X зармас миқдорнинг математик кутилиши шу зармаснинг ўзига тенг, яъни

$$M(C) = C \quad (22.6)$$

Исботи. C узгармас миқдорни ягона C қийматни 1 га тенг эҳтимоллик билан қабул қиладиган тасодифий миқдор деб қараш мумкин. Шу сабабли $M(C) = C \cdot 1 = C$.

2-хосса. Чекли сондаги тасодифий миқдорлар йиғиндисининг математик кутилиши улар математик кутилишларининг йиғиндисига тенг, яъни

$$M(X_1 + X_2 + \dots + X_n) = M(X_1) + M(X_2) + \dots + M(X_n). \quad (22.7)$$

3-хосса. Чекли сондаги боғлиқмас тасодифий миқдорлар кўпайтмасининг математик кутилиши улар математик кутилишларининг кўпайтмасига тенг, яъни

$$M(X_1 X_2 \dots X_n) = M(X_1) \cdot M(X_2) \dots M(X_n) \quad (22.8)$$

2- ва 3-хоссаларни исботсиз қабул қиламиз.

$$\pm \text{ хосса. } M(aX + b) = aM(X) + b. \quad (22.9)$$

Исботи. Ҳақиқатан, $M(aX + b) = M(aX) + M(b) = M(a)M(X) + b = aM(X) + b$.

(22.9) формуладан, хусусан, қуйидагини ҳосил қиламиз:

$$M(X - C) = M(X) - C \quad (22.10)$$

ва

$$M(X - M(X)) = 0 \quad (22.11)$$

$X - M(X)$ тасодифий миқдор X тасодифий миқдорни узининг математик кутилишидан четланиши (огиши) деб аталади.

Шундай қилиб, (22.11) формула ушбу фактни ифодалайди: тасодифий миқдорнинг узининг математик кутилишидан четланишининг математик кутилиши нолга тенг.

23-§. Тасодифий миқдорнинг дисперсияси. Ўртача квадратик четланиш

1. Таърифлар ва белгилашлар.

Кўпчилик ҳолларда тасодифий миқдорнинг узини билиш уни етарли даражада тавсифлаш учун кифоя қилмайди.

Мисол келтирамиз. X ва Y тасодифий миқдорлар ушбу тақсимот конунлари билан берилган бўлсин:

$$X = \begin{array}{c|c|c|c|c} -0,1 & -0,01 & 0 & 0,01 & 0,1 \\ \hline 0,1 & 0,2 & 0,4 & 0,2 & 0,1 \end{array}, \quad Y = \begin{array}{c|c|c|c|c} -20 & -10 & 0 & 10 & 20 \\ \hline 0,3 & 0,1 & 0,2 & 0,1 & 0,3 \end{array}$$

$M(X) = 0$ ва $M(Y) = 0$ эканлигини ҳисоблаш осон. Бироқ улар тақсимотларининг моҳияти турлича: X миқдорнинг мумкин бўлган қийматлари унинг математик кутилишидан ҳам фарқ қилади, шу билан бир вақтда Y миқдорнинг қийматлари унинг математик кутилишидан жуда фарқ қилади. Жумладан икки жойда бир илп давомда ётқан ёғиннинг ўртача миқдори бир хил бўлганлигидан бу жойлардаги иқлим бир хил деб айтиб бўлмайди. Шунга ўхшаш, ўртача иш ҳақи юқори ва кам иш ҳақи оладиган ишчиларнинг сони ҳақида фикр юритиш имко-

ниги бермайди. Бошқача айтганда, математик қутилишни бўлиш ундан қандай четланишлар бўлиши мумкинлиги ҳақида ҳукм юритишга ҳам имкон бермайди.

А тасодифий миқдор қийматларининг $M(X)$ математик қутилиш атрофида сочилишни $\chi_i - M(X)$ айирмалар тавсифлайди. Бироқ уларнинг ўртача қиймати (22.11) формулага асосан нолга тенг. Шу сабабли бу четланишларнинг квадратлари қаралади. Уларнинг ўртача қиймати тасодифий миқдор қийматларининг ўзининг математик қутилиши атрофида сочилиш даражасини тавсифлаши равшан.

1-таъриф. X тасодифий миқдорнинг дисперсияси ($D(X)$ ёки DX орқали белгиланади) деб, унинг математик қутилишидан четланиш квадратининг математик қутилишига айтилади, яъни

$$D(X) = M(X - M(X))^2. \quad (23.1)$$

Дискрет тасодифий миқдор учун (23.1) формула ушбу кўринишни олади:

$$D(X) = \sum_{i=1}^n (x_i - m_x)^2 p_i, \quad (23.2)$$

$$D(X) = \sum_{i=1}^n (x_i - m_x)^2 p_i. \quad (23.3)$$

Уз. узекс тасодифий миқдор учун (23.1) формула ушбу кўринишни олади:

$$D(X) = \int_a^b (x - m_x)^2 f(x) dx. \quad (23.4)$$

Дисперсиянинг ўлчови тасодифий миқдор квадратининг ўлчови билан бир хил бўлиши равшан.

2-таъриф. X тасодифий миқдорнинг ўртача квадратик четланиши ($\sigma(X)$ ёки σ_x билан белгиланади) деб дисперсиядан олтинган квадрат илдизининг арифметик қийматига айтилади, яъни

$$\sigma(X) = \sqrt{D(X)}. \quad (23.5)$$

1-мисол. Шу параграфнинг бошида қаралган X ва Y тасодифий миқдорларнинг дисперсиялари ва ўртача квадратик четланишларини топиш.

Ечиш. (23.2) формулага асосан,

$$D(X) = (-0,1 - 0)^2 \cdot 0,1 + (-0,01 - 0)^2 \cdot 0,2 + (0 - 0)^2 \cdot 0,4 + (0,01 - 0)^2 \cdot 0,2 + (0,1 - 0)^2 \cdot 0,1 = 0,00204;$$

$$D(Y) = (-20 - 0)^2 \cdot 0,3 + (-10 - 0)^2 \cdot 0,1 + (0 - 0)^2 \cdot 0,2 + (10 - 0)^2 \cdot 0,1 + (20 - 0)^2 \cdot 0,3 = 260.$$

(23.5) формулага асосан:

$$\sigma(X) = \sqrt{0,00204} = 0,04517, \quad \sigma(Y) = \sqrt{260} \approx 16,12$$

Шундай қилиб, математик кутилишлар бир хил бўлгани ҳолда X миқдорнинг дисперсияси анча кичик, Y миқдорнинг дисперсияси эса анча катта. Бу юқорида уларнинг тақсимоотида кўри-
ган фарқнинг натижасидир. Умумий ҳолда, агар X тасодифий
миқдорнинг дисперсияси кичик бўлса, у ҳолда (23.2) йиғинди-
нинг барча ҳадлари манфиймас бўлгани учун уларнинг ҳаммаси
ҳам кичик. Шу сабабли математик кутилишдан жуда фарқ
қиладиган қийматлар мавжуд бўлса-да, улар кичик эҳтимол-
ликдир. Агар дисперсия анча катта бўлса, бу нарса тасодифий
миқдорнинг математик кутилишдан катта четланадиган анча
катта эҳтимоллик қийматлари мавжудлигини кўрсатади.

2-миёсол. Агар A ҳодисанинг рўй бериш эҳтимоллиги p га
тегиз бўлса, у ҳолда A ҳодисанинг битта синолда рўй бериш
сонининг математик кутилиши, дисперсияси ва ўртача квадра-
тик четланишини топиш.

Ечиш. X тасодифий миқдор A ҳодисанинг бу синолда рўй
бериш сони бўлсин. У ҳолда унинг тақсимоот қатори ушбу кўри-
нишда бўлади:

$$X = \begin{cases} 1 & | & 0 \\ p & | & q \end{cases}$$

Шунинг учун

$$M(X) = 1 \cdot p + 0 \cdot q = p,$$

$$D(X) = (1-p)^2 \cdot p + (0-p)^2 \cdot q = q^2 p - p^2 q = qp(q-p) = pq,$$

$$\sigma(X) = \sqrt{pq}.$$

Тасодифий миқдорнинг дисперсияси унинг квадрати ўлчо-
виغا, ўртача квадратик четланиши эса тасодифий миқдорнинг
ўлчовига эга бўлишини айтиб ўтаміз.

24-§. Дисперсияни ҳисоблаш учун формула

Дисперсияни ҳисоблаш учун кўпинча ушбу формуладан фой-
даланиш қулай бўлади.

$$D(X) = M(X^2) - M^2(X), \quad (24.1)$$

яъни дисперсия тасодифий миқдор квадрати математик кути-
лиши билан унинг математик кутилиши квадрати орасидаги
айирмага тенг.

$$\begin{aligned} \text{Неботи. } D(X) &= M(X - M(X))^2 = M(X^2 - 2X \cdot M(X) + \\ &+ M^2(X)) = M(X^2) - M(2X \cdot M(X)) + M(M^2(X)) = M(X^2) \\ &- 2 \cdot M^2(X) + M^2(X) = M(X^2) - M^2(X). \end{aligned}$$

Неботда биз математик кутилишнинг хоссаларидан фойдаланимиз
 $M(X)$ ва $M^2(X)$ нинг ўзгармас сонлар эканлигидан фойдалани-
дик.

Миёсол. X тасодифий миқдорнинг дисперсиясини (24.1)
формула бўйича ҳисобланг.

$$\lambda \begin{vmatrix} -2 & 4 & 6 \\ 0,3 & 0,2 & 0,5 \end{vmatrix}$$

$$\text{Гчиш. } M(\lambda) = -2 \cdot 0,3 + 4 \cdot 0,2 + 6 \cdot 0,5 = 3,2,$$

$$M(\lambda^2) = 4 \cdot 0,3 + 16 \cdot 0,2 + 36 \cdot 0,5 = 22,4,$$

$$D(\lambda) = M(\lambda^2) - M^2(\lambda) = 22,4 - 10,24 = 12,16.$$

Дисперсиянинг хоссалари.

1-хосса. Ўзгармас миқдорнинг дисперсияси нолга тенг, яъни

$$D(C) = 0. \quad (24.2)$$

Исботи. C ўзгармас миқдорни 22-§ даги каби C га тенг ягона қийматни 1 га тенг эҳтимоллик билан қабул қиладиган тасодифий миқдор деб қараймиз. Унинг математик кутилиши C га, яъни C га тенг. Шу сабабли $D(C) = (C - C)^2 \cdot 1 = 0$.

2-хосса. Ўзгармас кўпайтувчининг квадратга кўтариб дисперсия белгисидан ташқарига чиқариш мумкин, яъни ушбу формула ўринли:

$$D(k\lambda) = k^2 D(\lambda). \quad (24.3)$$

$$\begin{aligned} \text{Исботи: } D(k\lambda) &= M(k\lambda - M(k\lambda))^2 = M(k\lambda - kM(\lambda))^2 = \\ &= M(k(\lambda - M(\lambda)))^2 = M(k^2(\lambda - M(\lambda))^2) = k^2 M(\lambda - M(\lambda))^2 = \\ &= k^2 D(\lambda). \end{aligned}$$

3-хосса. Чекли сондаги боғлиқмас тасодифий миқдорлар йиғиндисининг дисперсияси улар дисперсияларининг йиғиндисига тенг:

$$D(X_1 + X_2 + \dots + X_n) = D(X_1) + D(X_2) + \dots + D(X_n). \quad (24.4)$$

Исботи. Иккита боғлиқмас X ва Y тасодифий миқдорлар учун ўтказамиз. (24.1) формулага асосан ва математик кутилишининг хоссаларидан фойдаланиб, қуйидагича ҳосил қиламиз:

$$\begin{aligned} D(X+Y) &= M(X+Y)^2 - M^2(X+Y) = M(X^2 + 2XY + Y^2) - \\ &- (M(X) + M(Y))^2 = M(X^2) + 2M(X)M(Y) + M(Y^2) - M^2(X) - \\ &- 2M(X)M(Y) - (M(Y^2) - M^2(Y)) = \\ &= M(X^2) - M^2(X) + M(Y^2) - M^2(Y) = D(X) + D(Y), \end{aligned}$$

ача шунинг исботлаш талаб қилинган эди.

4-хосса. Боғлиқмас тасодифий миқдорлар айирмасининг дисперсияси улар дисперсияларининг йиғиндисига тенг, яъни

$$D(X - Y) = D(X) + D(Y). \quad (24.5)$$

$$\begin{aligned} \text{Исботи. } D(X - Y) &= D(X + (-1)Y) = D(X) + D((-1)Y) = \\ &= D(X) + (-1)^2 D(Y) = D(X) + D(Y). \end{aligned}$$

25-§. Бошланғич ва марказий момситлар

1-таъриф. X тасодифий миқдорнинг s -тартибли бошланғич момити деб, α_s миқдорнинг математик кутилишига айтади, яъни

$$\alpha_s = M(X^s). \quad (25.1)$$

Дискрет тасодифий миқдор учун бу формула

$$\alpha_s = \sum_{i=1}^n x_i^s p_i \quad (25.2)$$

қурилишида, узлуксиз тасодифий миқдор учун эса

$$\alpha_s = \int_{-\infty}^{+\infty} x^s f(x) dx \quad (25.3)$$

қурилишида бўлади.

Хусусан, $\alpha_1 = M(\lambda)$, $\alpha_2 = M(\lambda^2)$ ва, демак, (24.1) формулаи бундай еилиш мумкин:

$$D(\lambda) = \alpha_2 - \alpha_1^2 \quad (25.4)$$

Марказий момент таърифини берилган олдин янги «марказланган тасодифий миқдор» тушунчасини киритамиз.

m_x математик кутилдишли λ тасодифий миқдор берилган бўлсин:

λ тасодифий миқдорга мос марказланган X тасодифий миқдор деб, λ миқдорнинг ўзининг математик кутилдишлидан четлашишига айталади, яъни

$$X = X - m_x \quad (25.5)$$

$M(X) = 0$ эканини таъкидлаб ўтамиз ((22.11) формулага қаранг)

2-таъриф. X тасодифий миқдорнинг s -тартибли марказий моменти деб, марказланган X тасодифий миқдорнинг s -тартибли бошланғич моментига айталади, яъни

$$\beta_s = M(X)^s = M(X - m_x)^s \quad (25.6)$$

Дискрет тасодифий миқдор учун бу формула

$$\beta_s = \sum_{i=1}^n (x_i - m_x)^s p_i \quad (25.7)$$

қурилишини, узлуксиз тасодифий миқдор учун эса

$$\beta_s = \int_{-\infty}^{+\infty} (x - m_x)^s f(x) dx \quad (25.8)$$

қурилишини олади. Хусусан $\beta_1 = 0$, $\beta_2 = D(\lambda)$.

β_3 марказий момент амалиётда асимметрияни тавсифлаш учун, β_4 эса тақсимотнинг «қиялигини» тавсифлаш учун ишлатилади.

Бошланғич ва марказий моментларни боғловчи ушбу муносабатларни келтириб чиқариш қийин эмас:

$$\beta_2 = \alpha_2 - \alpha_1^2,$$

$$\beta_3 = \alpha_3 - 3\alpha_2\alpha_1 + 2\alpha_1^3, \quad (25.9)$$

$$\beta_4 = \alpha_4 - 3\alpha_3\alpha_1 + 6\alpha_2\alpha_1 - 3\alpha_1^3$$

Бу формулаларни келтириб чиқаришни машқ сифатида ўқувчига тавсия қиламиз.

Изоҳ. Бу параграфда қаралган моментларни кузатиш маълумотлари бўйича ҳисобланган моментлардан (уларни эмпирик моментлар деб аталади) фарқли ўлароқ назарий моментлар деб аталади.

26- §. Биномиал тақсимот

I Агар λ дискрет тасодифий миқдорнинг тақсимот қонуни

$$X = \left\{ \begin{array}{c|c|c|c|c} 0 & 1 & \dots & k & n \\ \hline p^n & npq^{n-1} & \dots & C_n^k p^k q^{n-k} & p^n \end{array} \right. \quad (26.1)$$

кўринишда бўлса, X биномиал қонуни бўйича тақсимланган дейилади. $q^n + npq^{n-1} + \dots + C_n^k p^k q^{n-k} + \dots + p^n = (p+q)^n = 1$ бўлишини айтиб ўтамиз.

Бернулли схемада λ тасодифий миқдор ҳар бирида A ҳодисанинг рўй бериш эҳтимоллиги бир хил ва p га тенг бўлган n та боғлиқмас синовда A ҳодисанинг рўй беришлар сонини ифодаласин. Бу ҳолда, илгари кўрсатилганидек, $P(X=k) = C_n^k p^k q^{n-k}$, яъни X миқдор биномиал тақсимотга эга.

I-мисол. Нишонга қарата учта ўқ узилди. Битта ўқ узилганда нишонга теккилиги эҳтимоллиги $p = 0,4$. X тасодифий миқдор — нишолга тегишлар сони. Унинг тақсимот қонунини ёзиш.

Ечиш. X тасодифий миқдор биномиал тақсимотга эга ва унинг мумкин бўлган қийматлари 0, 1, 2 ва 3. Шунинг учун

$$P(X=k) = \frac{3!}{k!(3-k)!} (0,4)^k (0,6)^{3-k}$$

Бундан

$$P(X=0) = 0,216; \quad P(X=1) = 0,432; \quad P(X=2) = 0,288, \\ P(X=3) = 0,064$$

λ тасодифий миқдорнинг тақсимоги ушбу кўринишда бўлади.

$$X = \left\{ \begin{array}{c|c|c|c} 0 & 1 & 2 & 3 \\ \hline 0,216 & 0,432 & 0,288 & 0,064 \end{array} \right.$$

II. Асосий сонли характеристикалари. Биномиал тақсимланган X тасодифий миқдорни ҳар бирида A ҳодисанинг рўй бериш эҳтимоллиги p га тенг бўлган n та боғлиқмас синовда рўй беришлар сони деб қараш мумкин бўлганлиги учун уни боғлиқмас тасодифий миқдорлар йиғиндисини кўринишда бундан ифодалаймиз:

$$\lambda = X_1 + X_2 + \dots + X_n,$$

бу ерда X_i — шу A ҳодисанинг i -синовда рўй бериши сони

($i = 1, 2, \dots, n$). Ҳақари биз $M(X_i) = p$, $D(X_i) = pq$ бўлишини қўрсатган эдик. Шу сабабли

$$M(X) = M(X_1 + X_2 + \dots + X_n) = M(X_1) + M(X_2) + \dots + M(X_n) = p + p + \dots + p = np,$$

$$D(X) = D(X_1 + X_2 + \dots + X_n) = D(X_1) + D(X_2) + \dots + D(X_n) = pq + pq + \dots + pq = npq,$$

$$\sigma(X) = \sqrt{npq}.$$

Шировардида қуйидагини исботсиз таъкидлаб ўтамиз: биномиал тақсимланган тасодифий миқдорнинг элг эҳтимолик соли, агар $np - p$ бўлиш соли бўлмаса, $\mu = [np - p]$ га тенг; агарда $np - p$ бўлиш соли бўлса, у ҳолда X тасодифий миқдор қуйидаги иккита элг эҳтимолик қийматга (модага) эга: $\mu_1 = np - p$ ва $\mu_2 = \mu_1 - 1$.

Масалан, $p = 0,6$ ва $n = 10$ бўлса, у ҳолда $np - p = 6,6$, $\mu = [6,6] = 6$. Агар $p = 0,5$ ва $n = 9$ бўлса, у ҳолда $np - p = 5$. Шу сабабли $\mu_1 = 5$ ва $\mu_2 = 4$.

27-§. Пуассон тақсимоли

I Агар X тасодифий миқдор $0, 1, 2, \dots, k, \dots$ қийматларини

$$p_k = P(X = k) = \frac{\lambda^k}{k!} e^{-\lambda} \quad (\lambda > 0) \quad (27.1)$$

эҳтимоликлар билан қабул қилса, яъни унинг тақсимоли

$$P = \left(\begin{array}{c|c|c|c|c|c|} 0 & 1 & 2 & \dots & \dots & k \dots \\ \hline e^{-\lambda} & \lambda e^{-\lambda} & \frac{\lambda^2}{2!} e^{-\lambda} & & & \frac{\lambda^k}{k!} e^{-\lambda} \end{array} \right)$$

қўрилишида бўлса, у Пуассон қонуни бўйича тақсимланган деб атайлади.

Эҳтимоликлар йиғиндиси 1 га тенглигини текшириш қийин эмас:

$$e^{-\lambda} + \lambda e^{-\lambda} + \frac{\lambda^2}{2!} e^{-\lambda} + \dots + \frac{\lambda^k}{k!} e^{-\lambda} + \dots = e^{-\lambda} \left(1 + \lambda + \frac{\lambda^2}{2!} + \dots + \frac{\lambda^k}{k!} + \dots \right) = e^{-\lambda} \cdot e^{\lambda} = 1.$$

Қуйидагини исботлаш мумкин: агар Бернулли схемасида синовлар сони n етарлича катта, p эҳтимолик эса кичик ($p \leq 0,1$) бўлса, у ҳолда ушбу тақрибий формула ўринали:

$$P(X = k) \approx \frac{\lambda^k}{k!} e^{-\lambda}, \quad \text{бунди } \lambda = np. \quad (27.2)$$

Шундай қилиб, биномиал тақсимот синовлар сони катта бўлганда Пуассон тақсимолига яқинлашади.

Мисол. 800 та урчукнинг ҳар бирида t вақт ичда илнинг

узидиш эҳтимолиги 0,005 га тенг. Қўрсатилган вақт ичида роса 4 та ни узидиш эҳтимолигини топинг.

Е ч и ш. Бу масалани ечишда (27.2) формулани қўллаш мумкин, chunkи $n=800$ сонини катта, $p=0,005$ эҳтимолигини эса кичик деб ҳисоблаш мумкин. Бу формуладан фойдаланиб топа-миз, $\lambda = np = 800 \times 0,005 = 4$:

$$P_{800}(4) \approx \frac{4^4}{4!} e^{-4} = \frac{256}{24} \cdot 0,0183 = 0,1952$$

Аниқ формула бўйича ҳисоблаш 0,1959 ни беради, демак, Пуассон формуласини қўлланишдаги хатолик 0,0007 бўлади. Лаплас локал формуласи бўйича ҳисоблаш билан эса 0,2000 ни ҳосил қиламиз, демак хатолик 0,0051 бўлади, яъни Пуассон формуласидан фойдаланилганидан кўра 6 марта ортиқ бўлади.

II Асосий сонди характеристикалари.

$$M(X) = \sum_{k=0}^{\infty} P(X=k) = \sum_{k=0}^{\infty} k \frac{\lambda^k}{k!} e^{-\lambda} = \lambda e^{-\lambda} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{\lambda^{k-1}}{(k-1)!} = \lambda e^{-\lambda} e^{\lambda} = \lambda.$$

$$M(X^2) = \sum_{k=0}^{\infty} k^2 P(X=k) = \sum_{k=1}^{\infty} k^2 \frac{\lambda^k}{k!} e^{-\lambda}$$

$$= \lambda e^{-\lambda} \sum_{k=1}^{\infty} k \frac{\lambda^{k-1}}{(k-1)!} = \lambda e^{-\lambda} \sum_{k=1}^{\infty} ((k-1) + 1) \frac{\lambda^{k-1}}{(k-1)!}$$

$$= \lambda e^{-\lambda} \left(\sum_{k=1}^{\infty} (k-1) \frac{\lambda^{k-1}}{(k-1)!} + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{\lambda^{k-1}}{(k-1)!} \right) = \lambda e^{-\lambda} \left(\sum_{k=2}^{\infty} \frac{\lambda^{k-2}}{(k-2)!} + e^{\lambda} \right) = \lambda e^{-\lambda} (\lambda e^{\lambda} + e^{\lambda}) = \lambda^2 + \lambda.$$

$$D(X) = M(X^2) - M^2(X) = (\lambda^2 + \lambda) - \lambda^2 = \lambda, \sigma(X) = \sqrt{\lambda}.$$

Шундай қилиб, $M(X) = \lambda$, $D(X) = \lambda$, $\sigma(X) = \sqrt{\lambda}$.

Пуассон тақсимотида тасодифий миқдорнинг дисперсияси унинг математик қутилишига тенг.

Ўз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Дискрет тасодифий миқдор математик қутилишининг таърифини беринг. Мисол келтиринг.
2. Узлуксиз тасодифий миқдор математик қутилишининг таърифини беринг. Мисол келтиринг.
3. Математик қутилишининг эҳтимолилик маъносини айтиб беринг.
4. Математик қутилишининг асосий хоссаларини айтиб беринг.
5. Тасодифий миқдорнинг дисперсияси деб нимага айтилади? Унинг вазифаси нимадан иборат?
6. Дисперсиянинг асосий хоссаларини айтиб беринг.
7. Ўртача квадратик четланми деб нимага айтилади?
8. Дисперсияни ҳисоблаш формуласини ёзинг.

9. Биномал тақсимот қонунини ёзинг ва унинг асосий сонли x рақаристикаларини үйснбланг.

10. Қандай эҳтимоалликлар тақсимоти Пуассон тақсимоти деб аталади ва унинг асосий сонли характеристикалари нимдан иборат?

11. 14 258—14 268, 14 317—14 326, 14 352—14 355- масалаларни ечинг.

28-§. Текис тақсимот

1 Таъриф. *Текис тақсимланган λ узлуксиз тасодифий миқдор* деб зичлиги бирор $[a, b]$ кесмада узгармас ва $f(b-a)$ га тенг, бу кесмадан ташқарнда эса нолга тенг, яъни

$$f(x) = \begin{cases} 0, & \text{агар } x < a \text{ бўлса,} \\ \frac{1}{b-a}, & \text{агар } a \leq x \leq b \text{ бўлса,} \\ 0, & \text{агар } x > b \text{ бўлса (134-шакл).} \end{cases}$$

булган тасодифий миқдорга айтилади

1 $\int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx = 1$ эканлигини текшириш осон. Ҳақиқатан,

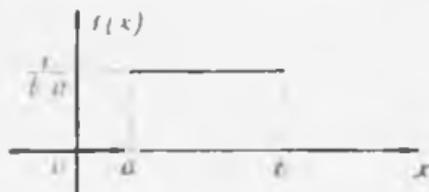
$$\int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx = \int_a^b \frac{1}{b-a} dx = \frac{1}{b-a} x \Big|_a^b = \frac{1}{b-a} (b-a) = 1$$

Текис тақсимот учун $F(x)$ тақсимот функциясини толамиз. Агар

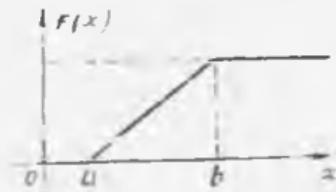
$$a \leq x \leq b \text{ бўлса, у ҳолда } F(x) = \int_{-\infty}^x f(t) dt = \int_a^x \frac{1}{b-a} dt =$$

$$= \frac{1}{b-a} t \Big|_a^x = \frac{x-a}{b-a}.$$

Равиниқи, $x < a$ да $F(x) = 0$, $x > b$ да $F(x) = 1$. Шундай қилиб,



134-шакл.



135-шакл.

$$F(x) = \begin{cases} 0, & \text{агар } x < a \text{ бўлса,} \\ \frac{x-a}{b-a}, & \text{агар } a \leq x \leq b \text{ бўлса,} \\ 1, & \text{агар } x > b \text{ бўлса (135-шакл).} \end{cases}$$

II Асосий сонли характеристикалари:

$$M(X) = \int_{-\infty}^{\infty} x f(x) dx = \int_a^b x \frac{1}{b-a} dx = \frac{1}{2(b-a)} x^2 \Big|_a^b = \frac{a+b}{2},$$

$$M(X^2) = \int_{-\infty}^{\infty} x^2 f(x) dx = \int_a^b x^2 \frac{1}{b-a} dx = \frac{1}{3(b-a)} x^3 \Big|_a^b = \frac{b^3 - a^3}{3},$$

$$D(X) = M(X^2) - M^2(X) = \frac{b^3 - a^3}{3} - \left(\frac{a+b}{2}\right)^2 = \frac{a^2 - ab + b^2}{12},$$

$$\sigma(X) = \frac{b-a}{2\sqrt{3}}.$$

III. Пировардида айтиб ўтаемизки, биз текис тақсимот билан ўлчаш амалиётида ўлчаш натижасини шкаланинг зиг яқин бутун бўлинмасига яхлитлашда дуч келамиз. Яхлитлашдаги хатолик текис тақсимланган тасодифий миқдор бўлиб, унинг мумкин бўлган қийматлари шкала бўлинмасининг $-0,5$ дан $+0,5$ гача оралиғида жойлашган бўлади.

Текис тақсимот яна тасодифий тебранишлар фазаси учун ҳам хосдир. Амалиётнинг кўпгина масалаларида тасодифий амплитудали ва фазали гармоник тебранишларни ўрганишга тўғри келади. Бундай ҳолларда фаза тебраниш даври чегараларида текис тақсимланган тасодифий миқдор бўлади.

29- §. Кўрсаткичли тақсимот

I. Т а ў р и ф. Тақсимот зичлиги

$$f(x) = \begin{cases} \lambda e^{-\lambda x}, & \text{агар } x \geq 0 \text{ бўлса,} \\ 0, & \text{агар } x < 0 \text{ бўлса} \end{cases}$$

кўринишда бўлган X тасодифий миқдор *кўрсаткичли тақсимотга* эга дейилади, бу ерда λ — бирор тайин мусбат сон (136-шакл).

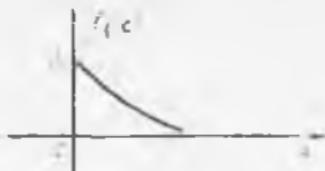
$\int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx = 1$ шартининг бажарилишини текшираемиз. Ҳақиқатан,

$$\int_{-\infty}^{\infty} \lambda e^{-\lambda x} dx = - \int_0^{\infty} e^{-\lambda x} d(-\lambda x) = -e^{-\lambda x} \Big|_0^{\infty} = 0 + 1 = 1$$

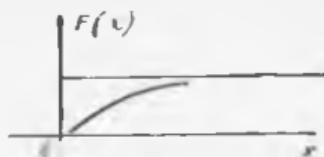
кўрсаткичли тақсимотнинг интеграл функцияси куйидаги кўринишда экинчилигини текшириш осон:

$$F(x) = \begin{cases} \int_0^x \lambda e^{-\lambda t} dt = 1 - e^{-\lambda x}, & \text{агар } x \geq 0 \text{ бўлса,} \\ 0, & \text{агар } x < 0 \text{ бўлса (137-шакл).} \end{cases}$$

II. Асосий сонли характеристикалари: а) математик кутилгани тоғамиз:



136-шарҳ.



137-шарҳ.

$$M(X) = \int_{-\infty}^{\infty} x f(x) dx = \int_0^{\infty} x \lambda e^{-\lambda x} dx = \lambda \int_0^{\infty} x e^{-\lambda x} dx.$$

Бу яқиниб интеграллаш қоидасини татбиқ этиб ва $u = x$, $dv = e^{-\lambda x} dx$ деб олиб, қуйидагисини ҳосил қиламиз:

$$M(X) = x(-e^{-\lambda x}) \Big|_0^{\infty} - \int_0^{\infty} (-e^{-\lambda x}) dx \\ = \int_0^{\infty} e^{-\lambda x} dx = \frac{1}{\lambda} e^{-\lambda x} \Big|_0^{\infty} = \frac{1}{\lambda}.$$

Шундай қилиб,

$$M(X) = \frac{1}{\lambda}. \quad (29.1)$$

б) Дисперсияни ва ўртача квадратик четлашқини топамиз:

$$D(X) = M(X^2) - m_x^2 = \int_0^{\infty} x^2 \lambda e^{-\lambda x} dx - m_x^2 = -\lambda x^2 e^{-\lambda x} \Big|_0^{\infty} \\ - 2 \int_0^{\infty} x e^{-\lambda x} dx = m_x^2 = 2 \cdot \frac{1}{\lambda^2} = \frac{1}{\lambda^2}.$$

Шундай қилиб,

$$D(X) = \frac{1}{\lambda^2}. \quad (29.2)$$

$$\sigma(X) = \sqrt{D(X)} = \frac{1}{\lambda}. \quad (29.3)$$

III. Бирор қурилманинг (элементнинг) бузилмасдан ишлаш вақтидан иборат тасодифий миқдорни T билан белгилаймиз. Ушбу

$$R(t) = P(T \geq t) \quad (29.4)$$

формула билан аниқланадиган функция ишончлик функцияси деб аталади.

Ишончлик функцияси ҳар бир t қиймат учун элементнинг t вақт давомида бузилмасдан ишлаш эҳтимолигини беришини айтиб ўтаемиз. Уни бундан ифодалаш мумкинлиги равишан: $R(t) = 1 - P(T < t)$ ёки

$$R(t) = 1 - F(t). \quad (29.5)$$

Амалдета T тасодифий миқдор кўрсаткичи тақсимотга эга бўлган масалалар жуда кўп учрайди. Бу ҳолда шунинчлилик функцияси бундай кўринишда бўлади:

$$R(t) = 1 - F(t) = e^{-\lambda t} (t \geq 0). \quad (29.6)$$

Мисол. T тасодифий миқдор — бирор элементнинг бузилмасдан ишлаш вақти кўрсаткичи тақсимотга эга бўлсин. Агар элементнинг ўртача ишлаш вақти 1000 соат бўлса, унинг ишлаш вақти 800 соатдан кам бўлмаслиқ эҳтимоллигини топинг.

Ҳечин. Масала шартига кўра T тасодифий миқдорнинг математик кутилиши 1000 соатга тенг, демак, $\lambda = 0,001$, $R(t) = e^{-0,001t}$. Шунинг учун изъинлаётган эҳтимоллик қуйидагига тенг:

$$P(T > 800) = e^{-0,001 \cdot 800} = e^{-0,8} \approx 0,45$$

30-§. Нормал тақсимот (Гаусс тақсимоти)

I Таъриф. X тасодифий миқдорнинг тақсимот зичлиги

$$f(x) = \frac{1}{\sigma \sqrt{2\pi}} e^{-\frac{(x-\mu)^2}{2\sigma^2}} \quad (\sigma > 0) \quad (30.1)$$

кўринишда бўлса, X нормал қонун бўйича тақсимланган деб аталади.

$f(x)$ функциянинг мусбатлиги равшан. (26.3) шартини баъжарилишини, яъни

$$\int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx = \frac{1}{\sigma \sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{(x-\mu)^2}{2\sigma^2}} dx = 1$$

теңлигини тўғрилигини текшираемиз. Бу интегралда ўзгарувчини

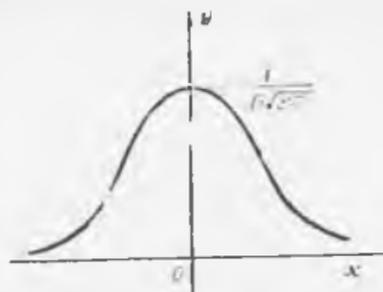
$$t = \frac{x - \mu}{\sigma} \quad \text{деб ўзгартирамиз. } X \text{ ҳолда } x = \sigma t + \mu, \quad dx = \sigma dt$$

$$\begin{aligned} \text{ва } \frac{1}{\sigma \sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{(x-\mu)^2}{2\sigma^2}} dx &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{t^2}{2}} dt = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \cdot 2 \int_0^{\infty} e^{-\frac{t^2}{2}} dt \\ &= \left| \frac{t}{\sqrt{2}} \right|_0^{\infty} \left| \frac{\sqrt{2}}{2} \right| = 1. \end{aligned}$$

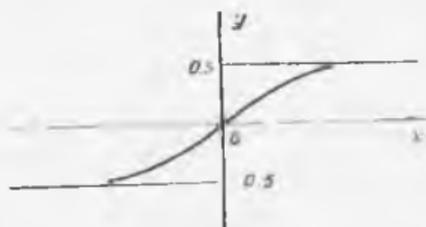
Нормал тақсимланган X тасодифий миқдорнинг тақсимот зичлиги иккита параметр — μ ва σ га боғлиқлиги (30.1) формуладан кўриниб турибди.

$f(x)$ функцияни $\mu = 0$ бўлганда қараймиз:

$$f(x) = \frac{1}{\sigma \sqrt{2\pi}} e^{-\frac{x^2}{2\sigma^2}}$$



138-шакл



139-шакл

ва унинг асосий хоссаларини аниқлаймиз (138-шакл).

1. Бу функция бутун сон ўқида аниқланган, узлуксиз ва мусбат.

2. Бу функция жуфт ва, демак, *Oy* ўқида нисбатан симметрик.

3. 0 дан $+\infty$ гача камайовчи, $-\infty$ дан 0 гача усувчи.

4. $x \rightarrow \pm \infty$ да графиги *Ox* ўққа асимптотик яқинлашади.

5. $x=0$ нуқтада функция $1/\sigma \sqrt{2\pi}$ га тенг булган ягона максимумга эга. σ ning ортиши билан максимумнинг қиймати камайди, бу функция графиги ва абсциссалар ўқи билан чегараланган юза 1 га тенг булганлиги учун σ ортиши билан зичлик эгри чизиги ясиланиб боради, y аста-секин *Ox* ўққа яқинлашади, σ камайиши билан эса зичлик эгри чизиги *Ox* ўқнинг кичик қисмида ўзининг максимуми атрофида юқорига чўзилади, кейин эса унга (*Ox* ўққа) тез тортилади.

6. Функция графиги $x = \sigma$ ва $x = -\sigma$ да бурилиш нуқталарига эга эканлигини иккинчи ҳосила ёрдамида аниқлаш осон.

$a = 0$ бўлганда $f(x) = \frac{1}{\sigma \sqrt{2\pi}} e^{-\frac{1}{2\sigma^2}(x-a)^2}$ зичлик графиги юқорида ясалган графикдан, агар $a > 0$ бўлса, a қадар ўнгга, агар $a < 0$ бўлса, $|a|$ қадар чапга сурши билан ҳосил қилинади.

$a = 0$ ва $\sigma = 1$ параметрли нормал тақсимот нормаланган нормал тақсимот деб аталади. Унинг зичлиги

$$f(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-\frac{x^2}{2}} \quad (30.2)$$

га тенг. Бу функциянинг қийматлари жадвали тузилган.

II. $f(x)$ тақсимот зичлиги ва $F(x)$ тақсимот функцияси орасидаги боғланишдан қуйидагига эгамиз:

$$F(x) = \frac{1}{\sigma \sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^x e^{-\frac{t^2}{2\sigma^2}} dt \quad (30.3)$$

Нормаланган нормал тақсимот учун $F(x)$ функция ушбу куришишга эга:

$$F_0(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^x e^{-t^2/2} dt = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^x e^{-t^2/2} dt$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^x e^{-t^2/2} dt = 0,5 + \Phi(x).$$

Ушбу

$$\Phi(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^x e^{-t^2/2} dt \quad (30.4)$$

функция Лаплас функцияси деб аталади.

Қуйидаги хоссаларни курсатиш осон (139-шакл):

1) бу функция бутун сон ўқида аниқланган ва узлуксиз;

2) бу функция тоқ, демак, унинг графиги координаталар

бошига нисбатан симметрик;

3) функция бутун сон ўқида ўсувчи;

4) $\lim_{x \rightarrow \infty} \Phi(x) = 0,5$; $\lim_{x \rightarrow -\infty} \Phi(x) = -0,5$.

$\Phi(x)$ функция қийматлари жадвали тузилган.

III. Асосий сонли характеристикалари.

$$M(X) = \int_{-\infty}^{\infty} x f(x) dx = \frac{1}{\sigma \sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} x e^{-(x-a)^2/2\sigma^2} dx$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} (x-a)\sigma^{-1} dt, \quad x = \sigma t + a, \quad dx = \sigma dt$$

$$= \frac{1}{\sigma \sqrt{2\pi}} \sigma \int_{-\infty}^{\infty} (\sigma t + a) e^{-t^2/2} dt = \frac{\sigma}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} t e^{-t^2/2} dt +$$

$$+ \frac{a}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-t^2/2} dt = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} (\sigma \cdot 0 + a \sqrt{2\pi}) = a$$

Шундай қилиб,

$$M(X) = a. \quad (30.5)$$

Сўнгра

$$D(X) = \frac{1}{\sigma \sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} (x-a)^2 e^{-(x-a)^2/2\sigma^2} dx = \sigma^2 \quad (30.6)$$

Биз бу ерда $D(X)$ ни ҳисоблашни келтирмасдан, уни мустақил маъно сифатида қолдирдик.

$\sigma(X) = \sqrt{D(X)}$ бўлганлиги учун $\sigma(X) = \sigma$, яъни X нормал тасодуфий миқдорнинг ўртача квадратик четлангани σ параметрга тенг.

IV. Нормал тақсимланган λ тасодифий миқдорнинг $[\alpha, \beta]$ интервалдаги қимматин қабул қилиш эҳтимоллигини ҳисоблаймиз:

$$P(\alpha \leq \lambda \leq \beta) = \int_{\alpha}^{\beta} f(x) dx = \frac{1}{\sigma \sqrt{2\pi}} \int_{\alpha}^{\beta} e^{-\frac{(x-a)^2}{2\sigma^2}} dx$$

$$\left| \frac{x-a}{\sigma} = t, \quad dx = \sigma dt \right| \quad \left[\frac{\alpha}{\sigma} \quad \left| \frac{\alpha-a}{\sigma} \right| \quad \frac{\beta}{\sigma} \quad \left| \frac{\beta-a}{\sigma} \right| \right]$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\frac{\alpha-a}{\sigma}}^{\frac{\beta-a}{\sigma}} e^{-\frac{t^2}{2}} dt = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\frac{\alpha-a}{\sigma}}^{\frac{\beta-a}{\sigma}} e^{-\frac{t^2}{2}} dt$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\frac{\beta-a}{\sigma}}^{\frac{\alpha-a}{\sigma}} e^{-\frac{t^2}{2}} dt = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\frac{\alpha-a}{\sigma}}^{\frac{\beta-a}{\sigma}} e^{-\frac{t^2}{2}} dt.$$

Ушбу кесил қунидагига эгамиз:

$$P(\alpha \leq \lambda \leq \beta) = \Phi\left(\frac{\beta-a}{\sigma}\right) - \Phi\left(\frac{\alpha-a}{\sigma}\right). \quad (30.7)$$

бу ерда $\Phi(x)$ — (30.4) формула билан аниқланган Лаплас функцияси.

V. Берилган четланшнинг эҳтимоллигини ҳисоблаш талаб қилинсин, яъни нормал тақсимланган тасодифий миқдорнинг математик кутилмасидан четланшни абсолют қиймати бўйича бирор мусбат сондан кичиклиги эҳтимоллигини ҳисоблаш лозим бўлсин.

(30.7) формуладан фойдаланамиз.

$$P(|\lambda - a| < \delta) = P(a - \delta < \lambda < a + \delta) = \Phi\left(\frac{a + \delta - a}{\sigma}\right) - \Phi\left(\frac{a - \delta - a}{\sigma}\right) = \Phi\left(\frac{\delta}{\sigma}\right) - \Phi\left(-\frac{\delta}{\sigma}\right) = \Phi\left(\frac{\delta}{\sigma}\right) + \Phi\left(\frac{\delta}{\sigma}\right) = 2\Phi\left(\frac{\delta}{\sigma}\right)$$

Шундай қилиб,

$$P(|\lambda - a| < \delta) = 2\Phi\left(\frac{\delta}{\sigma}\right) \quad (30.8)$$

$\delta = \sigma t$ деб оламиз. X ҳолда (30.8) формуладан:

$$P(|\lambda - a| < \sigma t) = 2\Phi(t)$$

ни ҳисоб қиламиз. Хусусан $t = 3$ бўлганда

$$P(|\lambda - a| < 3\sigma) = 2\Phi(3) = 2 \cdot 0.49865 = 0.9973 \quad (30.9)$$

га эгамиз, яъни нормал тақсимланган тасодифий миқдор четланишининг абсолют қиймати бўйича учланган ўртача квадратик четланишдан кичик бўлиш эҳтимолиги 0,9973 га тенг. Демак, четланиш абсолют қийматининг учланган ўртача квадратик четланишдан ортиқ бўлиш эҳтимолиги 0,0027 га тенг. Бундай ҳодисаларни кичик эҳтимолилик ҳодисаларнинг мумкинмаслик принципига асосан амалда мумкин бўлмаган ҳодисалар деб ҳисоблаш мумкин. Бошқача айтганда, агар тасодифий миқдор нормал тақсимланган бўлса, у ҳолда битта синов натижасида унинг четланишининг абсолют қиймати ўртача квадратик четланишнинг уч баробаридан ортиқ бўлмайди деб ишониш мумкин. Бу тасдиқ «уч сигма» қондаси деб аталади.

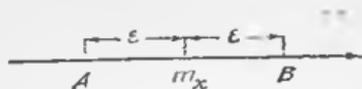
3-Ўзини текшириш учун саволлар

- 1 Текис тақсимланган тасодифий миқдор таърифини айтиб беринг.
- 2 Текис тақсимланган тасодифий миқдорнинг асосий соли характеристикалари қийматларини кўрсатинг.
- 3 Текис тақсимланган тасодифий миқдорларга амалий мисоллар келтиринг.
- 4 Қандай тақсимот нормал тақсимот деб аталади?
- 5 Кўрсаткичли тақсимотнинг зичлик ва тақсимот функцияларининг графикаларини ясаг.
- 6 Кўрсаткичли тақсимотнинг асосий соли характеристикалари қийматларини кўрсатинг.
- 7 14.282—14.307, 14.361—14.377- масалаларни ечинг.
8. Ишончлилик функцияси таърифини айтиб беринг. Кўрсаткичли тақсимотнинг шиканчилик функциясини ёзинг.
- 9 Қандай тақсимот нормал тақсимот деб аталади?
- 10 Нормал тақсимот зичлигининг графигини ясаг ва бу зичлиkning асосий хоссаларини кўрсатиб беринг.
- 11 Нормал тақсимланган тасодифий миқдор асосий соли характеристикаларининг қийматларини кўрсатиб беринг.
12. Нормал тақсимланган тасодифий миқдорнинг берилган интервалда тушиш эҳтимолигини ҳисоблаш учун формулани кўрсатинг.
13. Берилган четланиш эҳтимолигини ҳисоблаш учун формулани ёзинг.
14. «Уч сигма» қондасининг моҳияти нимадан иборат?

31-§. Чебишев теигсизлиги

Оммавий тасодифий ҳодисаларнинг турғунлик хоссаси инсониятга жуда қадимдан маълум. У қайси соҳада намоён бўлмасин, мазмун қуйидагича: ҳар бир айрим ҳодисанинг аниқ хусусиятлари бундай ҳодисалар мажмуининг ўртача натижасига деярли таъсир этмайди; ўртача натижадан ҳар бир айрим ҳодисада бўладиган тасодифий четланишлар узаро йўқотилади, силликланади. Аини шў ўртача натижалар турғунлиги кенг маънода тушуниладиган шибў «катта сонлар қонуни»нинг мазмунини ташкил қилади: катта сондаги тасодифий ҳодисаларда уларнинг ўртача натижаси тасодифийлигини йўқотади ва уни катта муқаррарлик билан баһорат қилиш мумкин.

Эҳтимолилик назариясида «катта сонлар қонуни» дейилганда топ маънода бир қатор математик теоремалар тушунилади ва



140-шакл

уларнинг ҳар бирида катта сондан тажрибалар уртача характеристикаларининг у ёки бу шартларда бирор маълум ўзгармас миқдорларга яқинлашниш факти белгиланади.

Катта сонлар қонуни эҳтимоллик назариясининг амалиётга татбиқлари учун назарий асос бўлади.

Чебишев тенгсизлиги. *Чекли дисперсияга эга бўлган исталган X тасодифий миқдор учун ҳар бир $\epsilon > 0$ да*

$$P(|X - m_x| \geq \epsilon) \leq \frac{D(X)}{\epsilon^2} \quad (31.1)$$

тенгсизлик ўринли бўлади.

Исботи. X тасодифий миқдор узлуксиз, $f(x)$ унинг тақсимот зичлиги бўлсин. Сонлар ўқида $AB = [m_x - \epsilon, m_x + \epsilon]$ оралик ажратамиз (140-шакл). Y ҳолда

$$\begin{aligned} D(X) &= \int_{-\infty}^{+\infty} (x - m_x)^2 f(x) dx = \int_{-\infty}^{+\infty} |x - m_x|^2 f(x) dx \geq \\ &\geq \int_{|x - m_x| \geq \epsilon} (x - m_x)^2 f(x) dx, \end{aligned}$$

бу ерда интеграл остидаги $|x - m_x| > \epsilon$ ёзув интеграллаш AB кесманинг ташқи қисми бўйича бажарилишини билдиради. Интеграл остидаги $(x - m_x)^2$ ни ϵ^2 га алмаштириб, қуйидагини ҳосил қиламиз:

$$D(X) \geq \int_{|x - m_x| \geq \epsilon} \epsilon^2 f(x) dx = \epsilon^2 \int_{|x - m_x| \geq \epsilon} f(x) dx = \epsilon^2 P(|X - m_x| > \epsilon),$$

бу ердан эса узлуксиз тасодифий миқдор учун Чебишев тенгсизлиги келиб чиқади.

Дискрет тасодифий миқдор учун исбот шунга ўхшаш бўлади.

Мисол. Математик кутилиши m_x ва дисперсияси σ_x^2 бўлган X тасодифий миқдор берилган бўлсин. X миқдор ўзининг математик кутилишидан каминда $3\sigma_x$ га четланиш эҳтимоллигини юқоридан баҳолаймиз.

Ечиш. Чебишев тенгсизлигида $\epsilon = 3\sigma_x$ деб оламиз:

$$P(|X - m_x| \geq 3\sigma_x) \leq \frac{D(X)}{9\sigma_x^2} = \frac{1}{9}.$$

Бу мисолдан кўриниб турибдики, Чебишев тенгсизлиги анча қўпол баҳо берганлиги учун унинг амалиёт учун аҳамияти чекланган (нормал тақсимот учун биз юқоридан аниқлаган эҳтимоллик аслида 0,003 га тенг, яъни жуда кичик).

Чебишев тенгсизлиги бошқача шаклда — қарама-қарши ҳодисага нисбатан ҳам ёзилиши мумкин: тасодифий миқдорнинг математик кутилишидан четланишининг $\epsilon > 0$ дан кичик бўлиши эҳтимоллиги

$$P(|X - m_x| < \epsilon) \geq 1 - \frac{D(X)}{\epsilon^2} \quad (31.2)$$

32-§. Боғлиқмас тасодифий миқдорлар учун катта сонлар қонуни. Чебишев теоремаси

Чебишев теоремасини кўриб чиқишдан олдин ушбу таърифни берамиз.

Таъриф. Агар исталган $\epsilon > 0$ (хатто исталганча кичик) учун

$$\lim_{n \rightarrow \infty} P(|X_n - a| < \epsilon) = 1 \quad (32.1)$$

тенгсизлик ўришти бўлса, $X_1, X_2, \dots, X_n, \dots$ тасодифий миқдорлар кетма-кетлиги a узгармас миқдорга эҳтимоллиқ бўйича яқинлашади дейилади, яъни $\delta > 0$ сонни қанчалик кичик қилиб олинмасин, шундай $N(\epsilon, \delta)$ сон топилдики, кетма-кетлиқнинг барча $n > N$ номерли ҳадлари учун

$$P(|X_n - a| < \epsilon) \geq 1 - \delta \quad (32.2)$$

тенгсизлик bajarилди.

Чебишевнинг умумлашган теоремаси. Агар $X_1, X_2, \dots, X_n, \dots$ кетма-кетлик ҳар икkitаси боғлиқмас бўлган тасодифий миқдорлардан иборат бўлиб, уларнинг дисперсиялари текис чегараланган, яъни шундай C сон mavjudки, $D(X_1) \leq C, D(X_2) \leq C, \dots, D(X_n) \leq C, \dots$ бўлса, n ҳолда тасодифий миқдорлар

$$Y_n = \frac{X_1 + X_2 + \dots + X_n}{n}, \quad n = 1, 2, \dots \quad (32.3)$$

кетма-кетлиги $\frac{M(X_1) + M(X_2) + \dots + M(X_n)}{n}$ (знда эҳтимоллиқ бўйича яқинлашади, яъни

$$\lim_{n \rightarrow \infty} P\left(\left|\frac{X_1 + X_2 + \dots + X_n}{n} - \frac{M(X_1) + M(X_2) + \dots + M(X_n)}{n}\right| < \epsilon\right) = 1. \quad (32.4)$$

Бошқача айтганда, теорема буидан даъво қилади: дисперсиялари текис чегараланган етарлича катта сондаги боғлиқмас тасодифий миқдорлар учун бу тасодифий миқдорлар ўрта арифметигининг улар математик кутилишлари ўрта арифметигидан четланишининг абсолют қиймати истаганча кичик бўлишини амалда муқаррар ҳодиса деб ҳисоблаш мумкин.

Исботи. Боғлиқмас тасодифий миқдорлар йиғиндисининг математик кутилиши ва дисперсиясини топиш қондалари бўйича қуйидагиларни ҳосил қиламиз:

$$M(Y_n) = M\left(\frac{X_1 + X_2 + \dots + X_n}{n}\right) = \frac{M(X_1) + M(X_2) + \dots + M(X_n)}{n},$$

$$D(Y_n) = D\left(\frac{X_1 + X_2 + \dots + X_n}{n}\right) = \frac{D(X_1) + D(X_2) + \dots + D(X_n)}{n^2} \leq$$

$$\leq \frac{C}{n^2} + \frac{C}{n}$$

Чебишев тенгсизлигини Y_n тасодифий миқдорга таъбиқ қилиб,

$$P(|Y_n - M(Y_n)| > \epsilon) > 1 - \frac{C}{n\epsilon^2}$$

ни ҳосил қиламиз. Бу ерда эҳтимолик 1 дан катта бўла олмай-
ганини ҳисобга олсак

$$\lim_{n \rightarrow \infty} P\left(\left|\frac{\lambda_1 + \lambda_2 + \dots + \lambda_n}{n} - \frac{M(\lambda_1) + M(\lambda_2) + \dots + M(\lambda_n)}{n}\right| < \epsilon\right) = 1$$

бўлади. Теорема исбот қилинди.

Чебишев умумлашган теоремасининг таърифида биз тасодифий миқдорлар, умуман айтганда турли математик қутилишга эга деб тахмин қилдик. Амалда эса қўпичча, барча тасодифий миқдорлар бир хил математик қутилишга ва текис чегараланган дисперсияларга эга бўлади. Агар бу миқдорлардан ҳар бирининг математик қутилишини a билан белгиласак, у ҳолда уларнинг математик қутилишларининг ўрта арифметиги ҳам, равшанки a га тенг бўлади. Энди биз хусусий Чебишев теоремасини таърифлашимиз мумкин.

Чебишев теоремаси $X_1, X_2, \dots, X_n, \dots$ ҳар иккитали боғлиқмас бўлган тасодифий миқдорлар кетма-кетлиги бўлиб, би-
ралида чегараланган дисперсияларга (истаган i учун $D(X_i) \leq C$)
ва бир хил $M(X_i) = a$ математик қутилишларга эга бўлган Y
ҳолда $\epsilon > 0$ қандай бўлмасин

$$\lim_{n \rightarrow \infty} P\left(\left|\frac{X_1 + X_2 + \dots + X_n}{n} - a\right| < \epsilon\right) = 1 \quad (32.5)$$

тенглик ўринли.

Бу теорема махсус исботни талаб қилмаслиги равшан.

(32.5) формуланинг моҳияти қуйидагича: теорема шартлари бажарилганда етарлича катта сондаги боғлиқмас тасодифий миқдорларнинг ўрта арифметиги тасодифий миқдор характерини илқотади ва «деярли» нотасодифий миқдор бўлиб қолади, чунки у a га яқингинача яқин қийматларни муқаррарликка яқин эhti моллик билан қабул қилади.

Пировардида бу хусусий Чебишев теоремасининг амалиёт учун фавқулодда мўhimлигини таъкидлаб ўтамиз: у ўлчашлар назариясида доимо ишлатиладиган ўрта арифметик қиймат қондасига асос бўлади. Бунинг маъносини тушунтирайлик. Бирор физик катталикнинг ҳақиқий қиймати a ни (масалан, бирор деталнинг ўлчамини) топиш талаб қилинаётган бўлсин. Бунинг учун бир қатор бир-бирига боғлиқмас ўлчашлар ўтказамиз. Ҳар қандай ўлчаш бирор хатолик билан бўлади. Шунинг учун ҳар бир мумкин бўлган қиймат X_i (i — ўлчаш номери)

тасодифий миқдордир. Ҳар бир ўлчашда систематик ҳатоликлар йўқ деб фараз қиламиз, яъни a ҳақиқий қийматдан у ёки бу томонга четланишлар тенг эҳтимолликдир. Бу ҳолда барча тасодифий миқдорларнинг математик кутилиши бир хил ва a га тенг, яъни $M(X_i) = a$. Ниҳоят, ўлчашлар бирор қафолатли аниқлик билан утказилади, деб фараз қиламиз. Бу барча ўлчашлар учун $D(X_i) \leq C$ демакдир. Шундай қилиб, хусусий Чебишев теоремаси шартлари бажарилади, шу сабабли агар ўлчашлар сонини етарлича катта бўлса, у ҳолда амалда муқаррарлик билан бундай тасдиқлаш мумкин: ўлчаш натижаларининг ўрта арифметик қиймати a ҳақиқий қийматдан ностаганча кам фарк қилади.

33- §. Я. Бернулли теоремаси

Я. Бернулли теоремаси катта сонлар қонунининг жуда муҳим ва тарихан биринчи шаклидир. У ҳодисанинг нисбий частотаси билан унинг эҳтимоллиги орасидани боғланишни аниқлайди.

Бернулли теоремаси. *Бир хил шароитлардаги боғланмас синовлар сони чексиз ортаганда қаралиётган 1 ҳодисанинг p нисбий частотаси унинг ҳар бир айрим синовдаги эҳтимоллиги p га эҳтимоллик бўйича яқинлашади, яъни*

$$\lim P(|p^* - p| < \varepsilon) = 1, \quad (33.1)$$

ерда $p^* = \frac{m}{n}$ шу n ҳодисанинг биринчи n та синовдаги нисбий частотаси.

Бошқача аниқлашда, етарлича катта n ларда кузатилган p^* қиймат p эҳтимоллигининг тақрибий қийматини юқори даражада аниқлик билан беради, деб амалда ишонил мумкин.

Исботи. Ушбу тасодифий миқдорларни киритамиз:

X_1 — қаралаётган A ҳодисанинг 1- синовда рўй бериш сони;

X_2 — қаралаётган A ҳодисанинг 2- синовда рўй бериш сони ва ҳ.к. Бу тасодифий миқдорларнинг ҳаммаси бир хил тақсимот қонунига эга бўлиб, у ушбу катор кўринишда бўлади:

$$X_i \left\{ \begin{array}{l} 0 \\ p \\ q \end{array} \right\}.$$

Бу ерда $q = 1 - p$.

Уларнинг ҳар бирининг математик кутилиши p га тенг, дисперсияси эса pq га тенг (23- §, 2- мисолга қ.). Сўнгги

$$pq = p(1-p) = (p^2 - p) = 0.25 - (p - 0.5)^2 \leq 0.25.$$

яъни дисперсиялари чегараланган. Шу сабабли Чебишев теоремасига қўлай

$$\lim_{n \rightarrow \infty} P \left\{ \left| \frac{X_1 + X_2 + \dots + X_n}{n} - p \right| < \varepsilon \right\} = 1$$

$\lim_{n \rightarrow \infty} P\left(\left|p - \frac{X_1 + X_2 + \dots + X_n}{n}\right| < \varepsilon\right) = 1$ жақини ҳисобга олсак, $\lim_{n \rightarrow \infty} P(|p - p| < \varepsilon) = 1$.

Теорема исбот қилинди.

1) Пуассон теоремаси. *Боглиқмас синовлар ўтказилаётган бўлсин ва A ҳодисанинг i -синовда рўй бериш эҳтимолиги p_i га тенг бўлсин. У ҳолда синовлар сони чексиз ортаганда A ҳодисанинг нисбий частотаси p_1, p_2, \dots, p_n эҳтимоликларнинг ўрта арифметигига эҳтимолик бўйича яқинлашади, яъни ушбу тенглик ўринли:*

$$\lim_{n \rightarrow \infty} P\left(\left|p^* - \frac{p_1 + p_2 + \dots + p_n}{n}\right| < \varepsilon\right) = 1$$

Бернулли теоремаси Чебишев хусусий теоремасидан қандай келтириб чиқарилган бўлса, Пуассон теоремаси Чебишев умумлашган теоремасидан шундан келтириб чиқарилади.

Марказий лимит теорема. Марказий лимит теоремалар тасодифий миқдорлар йиғиндилари кетма-кетликларининг қачон нормал тақсимотга бўйсунини аниқлаб берувчи теоремалардир. Улар бир-бирларидан йиғиндини ҳосил қиладиган тасодифий миқдорлар тақсимот қонунарига қуйиладиган шартлар билан фарқ қилади.

Бу ерда биз марказий лимит теореманинг энг содда шаклини таърифлаймиз, у қўшилувчилар бир хил тақсимланган ҳол учун ҳосил.

Теорема. Агар X_1, X_2, \dots, X_n — боглиқмас тасодифий миқдорлар бўлиб, математик қутлиши m ва дисперсияси σ^2 бўлган бир хил тақсимот қонунига эга бўлса, у ҳолда n чексиз ортаганда

$$\frac{\sum_{k=1}^n X_k - nm}{\sqrt{ns^2}}$$

нинг тақсимот қонуни математик қутлиши 0 ва дисперсияси 1 бўлган нормал тақсимотга яқинлашади.

Муавр — Лапласнинг локал теоремаси бу теореманинг хусусий ҳоли эканини айтиб ўтаемиз.

Мисол. Ҳар бири $[0,4]$ кесмада текис тақсимланган 75 та боглиқмас тасодифий миқдорлар қўшилмоқда. Бу тасодифий миқдорлар йиғиндисининг зичлиги учун тақрибий нфодани ёзинг ва йиғинди 120 дан 160 гача оралиқда бўлиш эҳтимолигини топинг.

Ечиш $X = \sum_{k=1}^n X_k$, бунда X_k лар $[0,4]$ оралиқда текис тақсимланган тасодифий миқдорлар. У ҳолда

$$m_x = M(X_k) = \frac{4+0}{2} = 2, D(X_k) = \frac{(4-0)^2}{12} = \frac{4}{3}$$

Марказий лимит теореманинг шартлари бажарилмоқда Шу-

нинг учун тасодифий миқдор тақсирмот zichлиги $f(x)$ тақрибан нормал тақсирмот zichлигига тенг булади, яъни

$$f(x) = \frac{1}{\sigma \sqrt{2\pi}} e^{-\frac{(x-150)^2}{200}}$$

бу ерда:

$$m_x = M\left(\sum_{i=1}^{75} X_i\right) = \sum_{i=1}^{75} M(X_i) = 75 \cdot 2 = 150,$$

$$\sigma_x^2 = D\left(\sum_{i=1}^{75} X_i\right) = 75 \cdot \frac{4}{3} = 100$$

ва, демак,

$$f(x) \approx \frac{1}{10 \sqrt{2\pi}} e^{-\frac{(x-150)^2}{200}}$$

Энди изланаётган эҳтимоликни ҳисоблаймиз:

$$P(120 \leq X \leq 160) = \Phi\left(\frac{160-150}{10}\right) - \Phi\left(\frac{120-150}{10}\right) = \\ = \Phi(1) - \Phi(-3) = 0,3413 + 0,9987 = 0,3413 + 0,49865 \approx 0,84$$

Уз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Катта сонлар қонунининг моҳияти нимадан иборат?
2. Чебишев теңсизлигини ёзинг.
3. Эҳтимолик бўлича яқинлашиш таърифини айтиб беринг.
4. Чебишев умумлашган теоремасини айтиб беринг. Уни исботланг.
5. Чебишев хусусий теоремасини айтиб беринг ва унинг амалиёт учун фавқулодда муҳимлиги нимадан иборатлигини кўрсатиб беринг.
6. Бернулди теоремасини айтиб беринг. Уни исботланг.
7. Пуассон теоремасини айтиб беринг.
8. Марказли лимит теоремасининг мазмунини нимадан иборат? Унинг энг содда шаклини айтиб беринг.
9. 14.542—14.572 масалаларни ечинг.

34-§. Тасодифий аргументнинг функцияси

I Эҳтимоликлар назариясининг бир қатор амалий масалаларида X тасодифий миқдор билан боғланган

$$Y = q(X)$$

тасодифий миқдорни урганишга тўғри келади, бу ерда $y = q(x)$ берилган функция. Масалаи, автоматик системанинг чиқишидаги сигнал бу система бирор параметри тасодифий қийматиининг функцияси, квадратнинг юзи $Y = X^2$ (бунда X — квадрат томонини ўлчаш натижаси) — тасодифий функция.

II. X — дискрет тасодифий миқдор бўлсин:

$$\lambda = \left| \frac{x_1}{p_1} \right| \left| \frac{x_2}{p_2} \right| \dots \left| \frac{x_n}{p_n} \right|$$

Δ ҳолда $Y = q(X)$ тасодифий миқдорнинг математик кутилиши ва дисперсияси ушбу формулалар билан аниқланади:

$$m_y = M(Y) = \sum_{i=1}^n q(x_i) p_i, \quad (34.1)$$

$$D(Y) = M(Y - m_y)^2 = \sum_{i=1}^n (q(x_i) - m_y)^2 p_i. \quad (34.2)$$

λ узлуксиз тасодифий миқдор бўлган ҳолда эса $Y = q(X)$ тасодифий миқдорнинг математик кутилиши ва дисперсияси ушбу формулалар билан аниқланади:

$$m_y = M(Y) = \int_{-\infty}^{+\infty} q(x) f(x) dx, \quad (34.3)$$

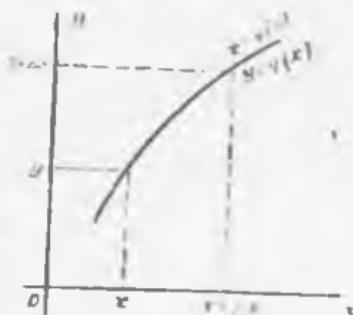
$$D(Y) = \int_{-\infty}^{+\infty} (q(x) - m_y)^2 f(x) dx \quad (34.4)$$

III. Амалиётнинг қўлгина масалаларида, айниқса, математик статистикада, тасодифий аргумент функциясининг математик кутилиши ва дисперсиясини топишнинг ўзи кўпинча старли бўлмади, унинг тақсимот қонунини ҳам топиш зарур бўлади. X аргумент дискрет тасодифий миқдор бўлган ҳолни 22- § да кўриб ўтган эдик.

Бу ерда бундай масала қўйилади: тақсимот зичлиги маълум ва $f(x)$ га тенг бўлган λ тасодифий миқдор берилган; бошқа Y тасодифий миқдор y билан $Y = q(X)$ функционал боғланиш орқали боғланган, бу ерда $q(X)$ — шу X миқдорнинг барча мумкин бўлган қийматлари жойлашган бирор $[a, b]$ оралиқда узлуксиз функция ($a = -\infty, b = +\infty$ бўлиши истисно қилинмайди) Y тасодифий миқдорнинг $g(y)$ тақсимот зичлигини топиш талаб қилинади.

Бу масalani ҳал этишда икки ҳолни қараймиз:

1) Монотон функция бўлган ҳол. Аввал $q(x)$ функция юқорида кўрсатилган оралиқда монотон ўсувчи ва унга тескари $x = \psi(y)$ функция тегишли оралиқда монотон ўсувчи, узлуксиз ва дифференциалланувчи функция бўлсин. Оу ўқда $(y, y + \Delta y)$ интервални оламиз ва уни $x = \psi(y)$ функция ёрдамида



111 ЧИҚИЛ

Ош уққа аксиантирамыз: $(x, x + \Delta x)$ интервални ҳосил қиламыз (141-шакл).

$(u < Y = y + \Delta y)$ ыт $(x < X < x + \Delta x)$ ҳодисалар эквивалент, яъни $P(y < Y < y + \Delta y) = P(x < X < x + \Delta x)$ ва, демак,

$$g(y) = \lim_{\Delta y \rightarrow 0} \frac{P(y < Y < y + \Delta y)}{\Delta y} = \lim_{\substack{\Delta x \rightarrow 0 \\ \Delta y \rightarrow 0}} \frac{P(x < X < x + \Delta x)}{\Delta x} = f(x) \psi'(y) = f(x) \psi'(y)$$

Агар $f(x)$ функция монотон қамановчи бўлса, у ҳолда юқоридagi мунозагалар қажн

$$g(y) = f(\psi(y)) |\psi'(y)|$$

ни ҳосил қиламыз. Инкала ҳодни бирлаштирамыз:

$$g(y) = f(\psi(y)) |\psi'(y)|. \quad (34.5)$$

1-мисол. λ тасодифий миқдор $\left[-\frac{\pi}{2}, \frac{\pi}{2}\right]$ интервалда текис тақсимланган. $Y = \sin X$ тасодифий миқдорнинг $g(y)$ тақсимот зичлигини топиш.

Ечнш. X тасодифий миқдорнинг $f(x)$ зичлигини топымыз. λ миқдор $\left[-\frac{\pi}{2}, \frac{\pi}{2}\right]$ интервалда текис тақсимланган, шунинг учун бу интервалда

$$f(x) = \frac{1}{\pi/2 - (-\pi/2)} = \frac{1}{\pi}$$

бу интервалдан ташқарида эса $f(x) = 0$. $y = \sin x \in \left[-\frac{\pi}{2}, \frac{\pi}{2}\right]$ интервалда ҳсувачи ва, демак, излашастган зичликин топыни учун (34.5) формулани қўлланиши мумкин. $\psi(y) = \arcsin y$ бўлганини учун $\psi'(y) = \frac{1}{\sqrt{1-y^2}}$. Сунгра $f(x) = \frac{1}{\pi}$ бўлгани сабабли $f(\psi(y)) = \frac{1}{\pi}$.

(34.5) формулага асосан $y \in [-1, 1]$ интервалда

$$g(y) = \frac{1}{\pi} \cdot \frac{1}{\sqrt{1-y^2}},$$

бу интервалдан ташқарида $g(y) = 0$.

$$\text{Текшириш: } \int_{-1}^1 g(y) dy = \frac{1}{\pi} \int_{-1}^1 \frac{dy}{\sqrt{1-y^2}} = \frac{2}{\pi} \int_0^1 \frac{dy}{\sqrt{1-y^2}} =$$

$$\frac{2}{\pi} \arcsin y \Big|_0^1 = \frac{2}{\pi} \cdot \frac{\pi}{2} = 1$$

2) Номонотон функция бўлган ҳол. Зичлиги $f(x)$ бўлган узлуксиз λ тасодифий миқдор ва $y = \varphi(x)$ функция λ миқдорнинг барча мумкин бўлган қийматлари жонлашган $[a, b]$ орлиқда дифференциаланувчи ва булакли-узлуксиз бўлсин.

$[a, x_1], [x_1, x_2], \dots, [x_{n-1}, b]$ шу $\varphi(x)$ функциянинг монотонлик ора-

лиқлари ва $\psi_1(y)$ функция $\varphi(x)$ функцияга $[a, x_1]$ оралиқда тесқари функция, $\psi_2(y)$ функция $\varphi(x)$ функцияга $[x_1, x_2]$ оралиқда тесқари функция бўлсин ва ҳоказо. Y ҳолда $Y = \varphi(X)$ тасодифий миқдорнинг зичлиги

$$g(y) = f(\psi_1(y)) |\psi_1'(y)| + f(\psi_2(y)) |\psi_2'(y)| + \dots + f(\psi_n(y)) |\psi_n'(y)| \quad (34.6)$$

формула бўйича ҳисоблашни мумкин. Бу даъвоин бил исботсиз қабул қиламиз.

2-мисол. X тасодифий миқдор m_x ва σ_x параметрли нормал тақсимланган. $Y = X^2$ тасодифий миқдорнинг зичлигини топиш.

Ечиш. Бу ҳолда $\varphi(x) = x^2$, $a = -\infty$, $b = +\infty$. $y = \varphi(x) = x^2$ функция $]-\infty; +\infty[$ оралиқда монотон эмас. Бироқ $x \in]-\infty; 0[$ оралиқда камаяди ва $\psi_1(y) = -\sqrt{y}$ тесқари функцияга эга, $]0; +\infty[$ оралиқда эса ўсади ва $\psi_2(y) = \sqrt{y}$ тесқари функцияга эга. Y тасодифий миқдорнинг зичлиги

$$f(x) = \frac{1}{\sigma_x \sqrt{2\pi}} e^{-\frac{x^2}{2\sigma_x^2}}$$

кўринишда эканлигини ҳисобга олиб ва (34.6) формулани татбиқ этиб, қўлидагини ҳосил қиламиз:

$$g(y) = \frac{1}{\sigma_x \sqrt{2\pi}} e^{-\frac{(-\sqrt{y})^2}{2\sigma_x^2}} \cdot \left| \frac{-1}{2\sqrt{y}} \right| + \frac{1}{\sigma_x \sqrt{2\pi}} e^{-\frac{(\sqrt{y})^2}{2\sigma_x^2}} \cdot \left| \frac{1}{2\sqrt{y}} \right| = \\ = \frac{1}{\sigma_x \sqrt{2\pi y}} e^{-\frac{y}{2\sigma_x^2}} \quad (y > 0).$$

35-§. Нормал тақсимланган аргумент чизиқли функциясининг хусусиятлари

Y тасодифий миқдор

$$f(x) = \frac{1}{\sigma_y \sqrt{2\pi}} e^{-\frac{(x-m_y)^2}{2\sigma_y^2}}$$

зичлик билан нормал тақсимланган бўлсин, Y тасодифий миқдор эса y билан $Y = aX + b$ чизиқли функционал боғланиш билан боғланган бўлсин. Y тасодифий миқдорнинг тақсимоат қонунини топиш талаб этилади. Ечимни ушбу жадвалда икки устунда жойлаштирамиз: чапдаги устунда масаланинг умумий ечимида қабул қилинган функциялар, ўнгдаги устунда эса қаралаётган масалага мос аниқ функциялар жойлаштирилган.

$f(x)$	$\frac{1}{\sigma_x \sqrt{2\pi}} e^{-\frac{(x-m_x)^2}{2\sigma_x^2}}$
$y = \varphi(x)$	$y = ax + b$
$x = \psi(y)$	$x = \frac{y-b}{a}$
$\psi'(y)$	$\frac{1}{a}$
$ \psi'(y) $	$\frac{1}{ a }$
$g(y) = f(\psi(y)) \psi'(y) $	$g(y) = \frac{1}{ a \sigma_x \sqrt{2\pi}} e^{-\frac{\left(\frac{y-b}{a} - m_x\right)^2}{2\sigma_x^2}}$

$g(y)$ ifodani almashtiramiz:

$$g(y) = \frac{1}{|a| \sigma_x \sqrt{2\pi}} e^{-\frac{(y - (am_x + b))^2}{2a^2 \sigma_x^2}}$$

Бу эса

$$\begin{aligned} m_y &= am_x + b \\ \sigma_y &= |a| \sigma_x \end{aligned} \quad (35.1)$$

параметрли нормал қонуinning ўзидир.

Шундай қилиб, нормал қонунга бўйсунадиган тасодифий аргументнинг чизиқли функцияси ҳам (35.1) формулалар билан аниқланадиган нормал қонунга бўйсунди.

36-§. Боғлиқмас тасодифий миқдорлар йиғиндисининг тақсимоти

Илгари биз шу бобнинг 14-§ида иккита дискрет X ва Y тасодифий миқдорнинг

$$Z = X + Y$$

йиғиндисини ўрганиб, унинг тақсимоғ қонунини топган эдик. Агар X ва Y узлуксиз ва боғлиқмас тасодифий миқдорлар бўлиб, уларнинг зичликлари маълум ва мос равишда $f_1(x)$ ва $f_2(y)$ га тенг бўлса, y ҳолда $Z = X + Y$ тасодифий миқдорнинг $g(z)$ зичлик функцияси

$$g(z) = \int_{-\infty}^{+\infty} f_1(x) f_2(z-x) dx \text{ ёки } g(z) = \int_{-\infty}^{+\infty} f_1(z-y) f_2(y) dy$$

формулаларнинг исталган биридан топилиши мумкин. Агарда X ва Y тасодифий миқдорларнинг мумкин бўлган қийматлари манфиймас бўлса, у ҳолда $g(z)$ ни ушбу формулалар орқали топилади:

$$g(z) = \int_0^z f_1(x) f_2(z-x) dx \text{ ёки } g(z) = \int_0^z f_1(z-y) f_2(y) dy$$

Боғлиқмас тасодифий миқдорлар йиғиндисининг тақсимот эңчилигини тақсимот қонуналари *композицияси* деб аталади.

Эҳтимоликлар тақсимот қонуналари композицияси яна фақат параметрлари билан фарқланадиган ўша қонуннинг узни бўлса, бундай тақсимот қонуни турғуи тақсимот деб аталади. Нормал қонун турғунлик хоссасига эга эканлигини кўрсатиш қийин эмас: нормал қонунлар композицияси яна нормал тақсимотга эга бўлади (бу композициянинг математик кутилиши ва дисперсияси қўшилувчиларнинг мос равишда математик кутилишлари ва дисперсиялар йиғиндиларига тенг). Масалан, X ва Y боғлиқмас тасодифий миқдорлар бўлиб, нормал тақсимланган ҳамда математик кутилишлари ва дисперсиялари мос равишда $a_1=2$, $a_2=3$, $D_1=1$, $D_2=1.5$ бўлса, у ҳолда бу миқдорларнинг композицияси (яъни $Z=X+Y$ йиғиндисининг тақсимот эңчилиги) ҳам нормал тақсимланган, бунда композициянинг математик кутилиши ва дисперсияси мос равишда $a=2+3=5$, $D=1+1.5=2.5$ бўлади.

Мисол: X ва Y боғлиқмас тасодифий миқдорлар кўрсаткичли тақсимот қонунарига эга:

$$f_1(x) = \begin{cases} 0, & -\infty < x < 0, \\ \frac{1}{3} e^{-\frac{x}{3}}, & 0 \leq x < +\infty, \end{cases} \quad f_2(y) = \begin{cases} 0, & -\infty < y < 0, \\ \frac{1}{4} e^{-\frac{y}{4}}, & 0 \leq y < +\infty. \end{cases}$$

Бу қонуларнинг композициясини, яъни $Z=X+Y$ тасодифий миқдорнинг тақсимот қонунини ёзинг.

Ечиш. X ва Y тасодифий миқдорларнинг мумкин бўлган қийматлари манфиймас. Шу сабабдан $g(z) = \int_0^z f_1(x) f_2(z-x) dx =$

$$= \int_0^z \frac{1}{3} e^{-\frac{x}{3}} \cdot \frac{1}{4} e^{-(z-x)/4} dx = \frac{1}{12} e^{-z/4} \int_0^z e^{-x/12} dx = e^{-z/4} (1 - e^{-z/12})$$

Шундай қилиб,

$$g(z) = \begin{cases} 0, & -\infty < z < 0, \\ e^{-z/4} (1 - e^{-z/12}), & 0 \leq z < +\infty. \end{cases}$$

1. Тасодифий аргументнинг функциясига доир мисоллар кеттиринг.
2. Тасодифий аргумент функциясининг математик кутилиши ва дисперсияси қандай аниқланади?
3. Битта тасодифий аргумент монотон функциясининг тақсимоти қандай топилди?
4. Битта тасодифий аргумент монотон функциясининг тақсимоти қандай топилди?
5. Нормал тақсимланган аргумент чизикли функциясининг тақсимот қонуни қандай?
6. Иккита боғлиқмас тасодифий миқдор йиндициясининг тақсимот эңитини ёзинг.
7. Тақсимот қонунининг турғунлик таърифини айтиб беринг.
8. 14.148—14.511, 14.528—14.536-масалаларни ечинг.

37-§. Тасодифий миқдорлар системаси ҳақида тушунча. Икки ўлчовли дискрет тасодифий миқдор эҳтимоллигининг тақсимот қонуни

Шу вақтга қадар биз ҳар бири битта сон билан аниқланадиган тасодифий миқдорларни ўргандик. Бундай миқдорлар бир ўлчовли деб аталади: нуқсонли буюмлар сони, тешик диаметри, снаряднинг учиш узоқлиги ва бошқалар.

Бир ўлчовли тасодифий миқдорлардан ташқари, мумкин бўлган қийматлари иккита, учта, ..., n та сонлар билан аниқланадиган тасодифий миқдорлар ҳам ўрганилади. Бундай миқдорлар мос равишда икки, уч, ..., n ўлчовли тасодифий миқдорлар деб аталади.

Икки ўлчовли тасодифий миқдор (X, Y) орқали белгиланади. X ва Y миқдорларининг ҳар бири ташкил этувчилар (компонентлар) деб аталади. Бу иккала тасодифий миқдор бир вақтда қарапанида иккита тасодифий миқдор системасини ҳосил қилади. Шунга ўхшаш, уч ўлчовли (X, Y, Z) тасодифий миқдор учта X, Y, Z тасодифий миқдор системасини аниқлайди.

1- мисол. Станокда пулат қуймалар штемпатади. Алар назорат қилинадиган ўлчамлар унинг бўли X ва эни Y бўлса, у ҳолда икки ўлчовли (X, Y) тасодифий миқдорга, агар бунга қўшимча Z баландлиги ҳам назорат қилинса, у ҳолда уч ўлчовли (X, Y, Z) тасодифий миқдорга эга бўламиз.

Икки ўлчовли (X, Y) тасодифий миқдорнинг геометрик таъриф назардан текисликдаги $M(X, Y)$ тасодифий нуқта сифатида, яъни координатлари тасодифий нуқта сифатида талқин этиш мумкин.

Икки ўлчовли дискрет тасодифий миқдорнинг тақсимот қонуни деб, бу миқдорнинг барча мумкин бўлган қийматлари ва уларнинг эҳтимоллари $p_{ij} = P(X = x_i, Y = y_j), i = 1, 2, \dots, m; j = 1, 2, \dots, n$ рунхатига йиқилади. Тақсимот қонунини бундай жадвал шаклида ёзилади.

$y_j \backslash x_i$	x_1	x_2	x_3	...	x_n
y_1	p_{11}	p_{21}	p_{31}	...	p_{n1}
y_2	p_{12}	p_{22}	p_{32}	...	p_{n2}
...
y_m	p_{1m}	p_{2m}	p_{3m}	...	p_{nm}

($X = x_i, Y = y_j$) $i = 1, 2, \dots, n, j = 1, 2, \dots, m$ ҳодисалар ҳар иккитаси биргаликда бўлмаган ҳодисаларнинг гула гурудини ҳосил қилгани учун

$$\sum_{i=1}^n p_{i1} = 1.$$

Икки ўлчовли дискрет тасодифий миқдорнинг тақсимот қонунини билган ҳолда уни ташкил этувчиларининг ҳар бири-нинг тақсимот қонунини топиш мумкин. Ҳақиқатан,

$$(X = x_1; Y = y_1), (X = x_1; Y = y_2), \dots, (X = x_1; Y = y_m)$$

ҳодисалар биргаликда бўлмаганлиги учун қўшаш теоремасига кўра

$$p(x_1) = P(X = x_1) = P(X = x_1, Y = y_1) + \\ + P(X = x_1; Y = y_2) + \dots + P(X = x_1; Y = y_m).$$

$p(x_2), p(x_3), \dots, p(x_n)$ эҳтимолликларин ҳам шунга ўхшаш ҳисоблаймиз.

Y ташкил этувчининг тақсимот қонуни ҳам шунга ўхшаш топилади.

Мисол. Ушбу җадвал билан берилган икки ўлчовли (X, Y) тасодифий миқдорнинг X ташкил этувчисининг тақсимот қонунини топиш:

$Y \backslash X$	1	4	7	8
0	0,10	0,05	0,10	0,15
-1	0,07	0,12	0,10	0,06
4	0,05	0,03	0,07	0,10

Юқорида айтилганларга асосан X тасодифий миқдорнинг тақсимот қонуни бундай бўлади:

x_i	1	4	7	8
p_i	0,22	0,20	0,27	0,31

$$\text{Текшириш: } 0,22 + 0,20 + 0,27 + 0,31 = 1.$$

38- §. Иккита тасодифий миқдор системасининг тақсимот функцияси

Таъриф. Икки ўлчовли (X, Y) тасодифий миқдорнинг тақсимот функцияси деб, u ҳар бир (x, y) сонлар жұрти учун X тасодифий миқдор x дан кичик қийматни ва бунда Y тасодифий миқдор y дан кичик қийматни қабул қилиш эҳтимоллигига айтилади, яъни

$$F(x, y) = P(X < x, Y < y) \quad (38.1)$$

Геометрик нуқтан назардан, $F(x, y)$ функция ҳар бир (x, y) нуқта учун (X, Y) тасодифий миқдорнинг учи шу (x, y) нуқтада бўлган пастки чап квадрантга тушишини билдиради (142-шакл).

$F(x, y)$ тақсимот функциясининг асосий хоссаларини келтирамыз.

1-хосса. $0 \leq F(x, y) \leq 1$.

Бу хосса $F(x, y)$ функция ҳар бир (x, y) нуқта учун бирор эҳтимоллиқни ифодалашни, эҳтимоллик эса 0 ва 1 орасида бўлишини келиб чиқади.

2-хосса. $F(x, y)$ функция аргументларининг ҳар бири бўйича камаймайдиغان функция, яъни

$$F(x_2, y) \geq F(x_1, y), \text{ агар } x_2 > x_1 \text{ бўлса,}$$

$$F(x, y_2) \geq F(x, y_1), \text{ агар } y_2 > y_1 \text{ бўлса}$$

Бу хосса геометрик нуқтан назардан жуда асч. Ҳақиқатан, x ортиши билан (квадрант чегарасининг ўннга сурилиши билан) ёки y нинг ортиши билан (квадрант чегарасининг юқорига сурилиши билан) (X, Y) тасодифий нуқтанинг бундай квадрантга тушиш эҳтимоллиги, яъни $P(X < x; Y < y) = F(x, y)$ эҳтимоллик камаймайди.

3-хосса. Ушбу тенгликлар ўринли:

$$F(-\infty, y) = 0, F(x, -\infty) = 0, F(-\infty, -\infty) = 0$$

Ҳақиқатан ҳам, $F(-\infty, y) = P(X < -\infty, Y < y) = 0$, чунки $(X < -\infty)$ мумкин бўлмаган ҳодиса бўлганлиги сабабли $(X < -\infty, Y < y)$ ҳодиса ҳам мумкин бўлмаган ҳодиса.

Қолган икки тенглик ҳам шунга ўхшаш исботланади.

4-хосса. Ушбу тенглик ўринли:

$$F(+\infty; +\infty) = 1.$$

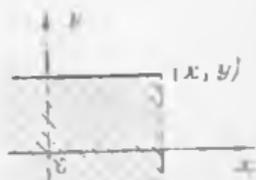
Ҳақиқатан, $(X < +\infty, Y < +\infty)$ муттақил ҳодиса, шунинг учун

$$F(+\infty; +\infty) = P(X < +\infty; Y < +\infty) = 1.$$

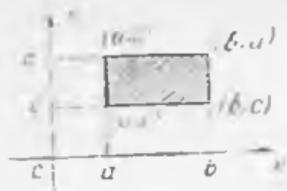
5-хосса. Ушбу тенгликлар ўринли:

$$F(x; +\infty) = F_1(x), F(+\infty; y) = F_2(y),$$

бу ерда $F_1(x)$ икки ўлчовли тасодифий



142-шакл



143-шакл

турт бурчакка (143-шакл) тушиш эҳтимоллиги

$$P(a < X < b; c < Y < d) = F(b, d) - F(a, d) - F(b, c) + F(a, c) \quad (38.2)$$

Бу формула орқали ҳисобланиши мумкин.

39-§. Икки ўлчовли узлуксиз тасодифий миқдорнинг тақсимот зичлиги

Тақсимот функцияси $F(x, y)$ бўлган (X, Y) икки ўлчовли узлуксиз тасодифий миқдорни қарайлик.

Т а з ъ р и ф. Ушбу

$$f(x, y) = \frac{\partial^2 F(x, y)}{\partial x \partial y} = F''_{xy}(x, y)$$

теңлик билан аниқланадиган $f(x, y)$ функция икки ўлчовли узлуксиз (X, Y) тасодифий миқдор биргалликдаги тақсимотининг *зичлиги* ёки (X, Y) система тақсимотининг *зичлик функцияси* деб аталади.

Бунда $F(x, y)$ функция иккинчи тарғибли аралаш $F''_{xy}(x, y)$ ҳосиллашга ва бу ҳосила бутун Oxy текисликда, чекти сондаги эгри чизиқларни истисно этганда, узлуксиз деб фараз қилинади.

Айригина теоремасидан фойдаланиб,

$$f(x, y) = \lim_{\substack{\Delta x \rightarrow 0 \\ \Delta y \rightarrow 0}} \frac{F(x - \Delta x, y - \Delta y) - F(x, y - \Delta y) - F(x - \Delta x, y) + F(x, y)}{\Delta x \Delta y}$$

эқватилни исботлаш қийин эмас. Шунинг учун (38.2) га асосан

$$f(x, y) = \lim_{\substack{\Delta x \rightarrow 0 \\ \Delta y \rightarrow 0}} \frac{P(x < X < x + \Delta x, y < Y < y + \Delta y)}{\Delta x \cdot \Delta y} \quad (39.1)$$

Шундай қилиб, $f(x, y)$ функция ҳар бир (x, y) нуқтада сон жиҳатидан (X, Y) тасодифий нуқтанинг элементар турт бурчакка тушиш эҳтимоллигининг унинг юзига нисбатини бу

тўғри тўртбурчак (x, y) нуктага тортилгандаги лимитга тенг (144-шакл).

(39.1) формуладан қуйидагини ҳосил қиламиз: (X, Y) тасодифий нуктанинг учи (x, y) нуктада ва томонлари $\Delta x, \Delta y$ бўлган элементар тўғри тўртбурчакка тушиш эҳтимоллиги бундай ёзилиши мумкин:

$$P(x < X < x + \Delta x; y < Y < y + \Delta y) = (f(x, y) \pm \epsilon) \Delta x \Delta y, \quad (39.2)$$

бу ерда $\Delta x \rightarrow 0$ ва $\Delta y \rightarrow 0$ да $\epsilon \rightarrow 0$.

Шунинг учун (X, Y) нуктанинг Oxy текислиқдаги бирор D соҳага тушиш эҳтимоллиги ушбу тенглик билан ифодаланади:

$$P((X, Y) \in D) = \iint_D f(x, y) dx dy. \quad (39.3)$$

(38.2) формуладан фойдаланиб ва $F(x, y)$ функция ҳар бир (x, y) нуктада (X, Y) тасодифий нуктанинг учи (x, y) нуктада бўлган пастки чап квадрантга тушиш эҳтимоллигини беришини ҳисобга олиб, $F(x, y)$ тақсимот функциясини $(f(x, y))$ тақсимот зичлиги орқали бундай ифодалашимиз мумкин:

$$F(x, y) = \int_{-\infty}^x \int_{-\infty}^y f(u, v) du dv. \quad (39.4)$$

Энди иккита тасодифий миқдор системаси тақсимот зичлигининг асосий хоссаларини келтираемиз.

1-хосса. Тақсимот зичлиги манфиймас функция, яъни

$$f(x, y) \geq 0.$$

Бу (39.2) формуладан аниқ кўришиб турибди, чунки $\Delta x > 0, \Delta y > 0, \epsilon \rightarrow 0$, тенглиқнинг чап томони эса манфиймас.

2-хосса. Тақсимот зичлигидан олинган икки каррати интеграл бирга тенг:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} f(x, y) dx dy = 1.$$

Ҳақиқатан, (39.4) формулага асосан, қуйидагига эгамиз:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} f(x, y) dx dy = F(+\infty; +\infty) = 1.$$

Мисол. $x^2 + y^2 \leq 4$ доирада тақсимот зичлиги $f(x, y) = C(2 - \sqrt{x^2 + y^2})$ формула билан берилган. доирадан ташқарида $f(x, y) = 0$. а) C ўзгармасини топинг; б) (X, Y) тасодифий нуктанинг маркази координаталар бошида бўлган радиуси бирга тенг доира элига тушиш эҳтимоллигини топинг.

Ечиш. а) Тақсимот зичлигининг иккинчи хоссасидан фойдаланамиз:

$$\int_{x^2+y^2 \leq 1} C(2 - \sqrt{x^2 + y^2}) dx dy = 1.$$

Бундан

$$C = \frac{1}{\int_{x^2+y^2 \leq 1} (2 - \sqrt{x^2 + y^2}) dx dy}$$

Қутб координаталарга ўтиб, қуйидагини ҳисоб қиламиз:

$$C = \frac{1}{\int_0^{2\pi} \int_0^1 (2 - \rho) \rho d\rho d\varphi} = \frac{3}{8\pi}.$$

Шундай қилиб,

$$f(x, y) = \begin{cases} \frac{3}{8\pi} (2 - \sqrt{x^2 + y^2}), & x^2 + y^2 \leq 1, \\ 0, & x^2 + y^2 > 1. \end{cases}$$

б) Тасодифий нуқтанинг айтилган доирага (D соҳа) тушиш эҳтимолигини (38.3) формула бўйича топамиз:

$$P((X, Y) \in D) = \frac{3}{8\pi} \int_{x^2+y^2 \leq 1} (2 - \sqrt{x^2 + y^2}) dx dy$$

Қутб координаталарга ўтиб, изланаётган эҳтимолигини топамиз:

$$P = \frac{3}{8\pi} \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^1 (2 - \rho) \rho d\rho = \frac{1}{2}.$$

(X, Y) системанинг тақсимот зичлигини билган ҳолда ташкил этувчиларнинг тақсимот зичлигини топиш мумкин, чунончи:

$$f_1(x) = \int_{-\infty}^{+\infty} f(x, y) dy, \quad f_2(y) = \int_{-\infty}^{+\infty} f(x, y) dx,$$

бу ерда $f_1(x)$ — тасодифий X миқдорнинг тақсимот зичлиги, $f_2(y)$ эса тасодифий Y миқдорнинг тақсимот зичлиги.

Қуйидагига эгамиз:

$$F_1(x) = F(x, +\infty) = \int_{-\infty}^x \int_{-\infty}^{+\infty} f(u, v) du dv,$$

бундан

$$f_1(x) = F'_1(x) = \int_{-\infty}^{+\infty} f(x, v) dv.$$

Иккинчи тенглик ҳам шунга ўхшаш топилади.

Уз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Тасодифий миқдорлар системаси таърифини айтиб беринг. Мисоллар келтиринг.
2. Икки ўлчовли дискрет тасодифий миқдорнинг тақсимот қонунини ёзинг. Ташкил этувчиларнинг тақсимот қонунлари қандай ёзилади?
3. Икки ўлчовли тасодифий миқдорнинг тақсимот функцияси таърифини айтинг. Y геометрик нуқтаназардан нисбани аниглади?
4. Тақсимот функциясининг асосий хоссаларини айтиб беринг. Қандай исботланг.
5. Икки ўлчовли узлуксиз тасодифий миқдорнинг тақсимот зичлиги қандай таърифланади?
6. Икки ўлчовли узлуксиз тасодифий миқдорнинг бериш эҳтимоллиги шартли эҳтимоллигини ҳисоблаш формуласини ёзинг.
7. Тақсимот функцияси зичлик функцияси орқали қандай ифодаланади?
8. Икки ўлчовли тасодифий миқдор тақсимот зичлигининг асосий хоссаларини айтиб беринг.
9. Икки ўлчовли узлуксиз тасодифий миқдор ташкил этувчилардан ҳар бирининг тақсимоти қандай аниқланади?

40-§. Икки ўлчовли тасодифий миқдор ташкил этувчиларининг шартли тақсимотлари

а) (X, Y) тақсимот қонунини маълум бўлган икки ўлчовли дискрет тасодифий миқдор бўлсин:

$Y \backslash X$	x_1	x_2	\dots	x_n
y_1	p_{11}	p_{12}	\dots	p_{1n}
y_2	p_{21}	p_{22}	\dots	p_{2n}
\dots	\dots	\dots	\dots	\dots
y_m	p_{m1}	p_{m2}	\dots	p_{mn}

Айтайлик, сисов натижасида X тасодифий миқдор x_i қийматни қабул қилган бўлсин; бунда Y тасодифий миқдор ўзининг мумкин бўлган y_1, y_2, \dots, y_m қийматларидан исталган бирини бирор эҳтимоллик билан қабул қилиши мумкин. Бу эҳтимоллик, умуман айтганда, $p(y_j) = P(Y = y_j)$ (бунда $j = 1, 2, \dots, m$) эҳтимолликдан фарқ қилади.

Қўпайтириш теоремасига кўра:

$$p(x_i, y_j) = P(X = x_i, Y = y_j) = P(X = x_i)P(Y = y_j | X = x_i) = p(x_i)p(y_j | x_i),$$

бунда $p(x_i, y_j)$ — шу $X = x_i$ ва $Y = y_j$ ҳодисаларнинг биргаликда рўй бериш эҳтимоллиги, $p(y_j | x_i)$ эса $Y = y_j$ ҳодисанинг $X = x_i$ ҳодиса кузатилгандаги шартли эҳтимоллиги. Бу формуладан қуйидагиларни ҳосил қилишимиз:

$$p(y_j|x_i) = \frac{p(x_i, y_j)}{p(x_i)}$$

Ушбу

Y	y_1	y_2	...	y_m
$P(Y X = x_i)$	$p(y_1 x_i)$	$p(y_2 x_i)$...	$p(y_m x_i)$

Жадвал Y ташкил этувчининг $X = x_i$ даги шартли тақсимоти деб аталади.

Шартли эҳтимоликлар йиғиндисы бирга тенглигини айтиб ўтамиз:

$$p(y_1|x_i) + p(y_2|x_i) + \dots + p(y_m|x_i) = \frac{p(x_i, y_1)}{p(x_i)} + \frac{p(x_i, y_2)}{p(x_i)} + \dots + \frac{p(x_i, y_m)}{p(x_i)} = \frac{p(x_i)}{p(x_i)} = 1.$$

Шунга ўхшаш, X миқдорнинг тайинланган $Y = y_j (j=1, 2, \dots, m)$ қийматдаги шартли тақсимоат қонунларини қарашимиз мумкин:

$$p(x_i|y_j) = \frac{p(x_i, y_j)}{p(y_j)}$$

1-мисол. Икки ўлчовли (X, Y) тасодифий миқдор берилган:

$X \backslash Y$	1	4	7	8
0	0,10	0,05	0,10	0,15
-1	0,07	0,12	0,10	0,06
4	0,05	0,03	0,07	0,10

X ташкил этувчининг Y ташкил этувчи $Y = 4$ қиймат қабул қилди деган шартдаги шартли тақсимоат қонунини топинг.

Ечиш. $p(y_3) = p(x_1, y_3) + p(x_2, y_3) + p(x_3, y_3) + p(x_4, y_3) = 0,05 + 0,03 + 0,07 + 0,10 = 0,25$.

$$p(x_1|y_3) = \frac{p(x_1, y_3)}{p(y_3)} = \frac{0,05}{0,25} = 0,20.$$

$$p(x_2|y_3) = \frac{p(x_2, y_3)}{p(y_3)} = \frac{0,03}{0,25} = 0,12.$$

$$p(x_3|y_3) = \frac{p(x_3, y_3)}{p(y_3)} = \frac{0,07}{0,25} = 0,28.$$

$$p(x_4|y_3) = \frac{p(x_4, y_3)}{p(y_3)} = \frac{0,10}{0,25} = 0,40.$$

Текшириш: $0,20 + 0,12 + 0,28 + 0,40 = 1$.

Жавоби.

x	1	1	7	8
$P(X Y=4)$	0,20	0,12	0,28	0,40

б) (X, Y) икки ўлчовли узлуксиз тасодифий миқдор бўлсин. Ушбу

$$f(x|y) = \lim_{\substack{\Delta x \rightarrow 0 \\ \Delta y \rightarrow 0}} \frac{P(x < X < x + \Delta x | y < Y < y + \Delta y)}{\Delta x}$$

формула билан аниқланадиган $f(x|y)$ функцияни X ташкил этувчининг берилган $Y = y$ қийматдаги шартли зичлиги деб аталади. Унинг суратида X тасодифий миқдорнинг Y миқдор $y, y + \Delta y$ оралиқдан қиймат қабул қилди деган шартда $[x, x + \Delta x]$ оралиқда қиймат қабул қилиш эҳтимолиги турибди.

Қулайтириш теоремасига асосан:

$$\begin{aligned} f(x|y) &= \lim_{\substack{\Delta x \rightarrow 0 \\ \Delta y \rightarrow 0}} \frac{P(x < X < x + \Delta x | u < Y < u + \Delta y)}{\Delta x} = \\ &= \lim_{\substack{\Delta x \rightarrow 0 \\ \Delta y \rightarrow 0}} \frac{P(x < X < x + \Delta x; y < Y < y + \Delta y)}{\Delta x \cdot P(u < Y < u + \Delta y)} = \\ &= \lim_{\substack{\Delta x \rightarrow 0 \\ \Delta y \rightarrow 0}} \frac{P(x < X < x + \Delta x; u < Y < u + \Delta y)}{\Delta x \cdot \Delta y} \cdot \frac{1}{\frac{P(u < Y < u + \Delta y)}{\Delta y}} = \frac{f(x, y)}{f_2(y)} \end{aligned}$$

Шундай қилиб

$$f(x|y) = \frac{f(x, y)}{f_2(y)} \quad (40.1)$$

Шунга ўхшаш,

$$f(y|x) = \frac{f(x, y)}{f_1(x)} \quad (40.2)$$

ни ҳосил қиламиз. Бу икки формуладан

$$\begin{aligned} f(x, y) &= f_2(y) f(x|y), \\ f(x, y) &= f_1(x) f(y|x) \end{aligned} \quad (40.3)$$

муносабатларни ҳосил қиламиз.

Шартли зичлик шартсиз тақсимот зичлигининг барча хос-
салирига эга, ҳусусан,

$$f(x|y) \geq 0, \quad \int_{-\infty}^{+\infty} f(x|y) dx = 1;$$

$$f(y|x) \geq 0, \quad \int_{-\infty}^{+\infty} f(y|x) dy = 1.$$

Бу хоссаларнинг тўғрилигини текшириб кўришни ўқувчига тавсия қиламиз.

41- §. Боғлиқ ва боғлиқмас тасодифий миқдорлар

Тасодифий миқдорларнинг боғлиқлик ва боғлиқмаслик тушунчалари эҳтимоллик назариясининг энг муҳим тушуничаларидан биридир.

Узлуksиз тасодифий миқдорлар учун Y нисбатан X га боғлиқмаслик шарти исталган u да

$$f(x, y) = f_2(y) \quad (41.1)$$

қилинишида ёзилиши мумкин. Агарда Y тасодифий миқдор X тасодифий миқдорга боғлиқ бўлса, u ҳолда

$$f(x, y) \neq f_2(y)$$

Тасодифий миқдорнинг боғлиқлиги ёки боғлиқмаслиги доимо ҳазаролигини, яъни агар X миқдор X га боғлиқ бўлмаса, u ҳолда X миқдор Y миқдорга боғлиқмаслигини (40.3) формулалардан фойдаланиб кўрсатамиз.

Ҳақиқатан, Y миқдор X га боғлиқ бўлмасини u ҳолда (41.1) тенглик уриқли. Инчунин теоремадан, (40.3) формулаларга асосан

$$f_2(y) f(x, y) = f_1(x) f(y, x)$$

буидан, (41.1) ни эътиборга олганда

$$f(x, y) = f_1(x)$$

ана шунини исботлаш талаб қилинган эди.

Тасодифий миқдорлар боғлиқмаслигининг содда аломатини келтираемиз, u ушбу теорема шаклида ифодаланган.

Теорема. X ва Y тасодифий миқдорлар боғлиқмас бўлиши учун (X, Y) системанинг тақсимот зичлиги ташкил этувчи тасодифий миқдорлар зичликларининг кўпайтмасига тенг бўлиши зарур ва етарлидир:

$$f(x, y) = f_1(x) \cdot f_2(y) \quad (41.2)$$

Исботи Зарурлиги X ва Y боғлиқмас тасодифий миқдорлар бўлиши. u ҳолда

$$f(x, y) = f_1(x) \cdot f(y, x) = f_1(x) \cdot f_2(y)$$

Етарлилиги $f(x, y) = f_1(x) \cdot f_2(y)$ бўлиши. u ҳолда (40.1) ва (40.2) тенгликлардан фойдаланиб қуйидагини ҳосил қиламиз:

$$f_1(x) = \frac{f(x, y)}{f_2(y)} = f(x, y) / f_2(y) \quad f_2(y) = \frac{f(x, y)}{f_1(x)} = f(y, x)$$

Теорема исбот қилинди.

Натижа. Агар $f(x, y)$ тақсимот зичлигини бири фақат x га боғлиқ, иккинчиси эса фақат y га боғлиқ иккита функциянинг кўпайтмаси кўринишида ифодалаш мумкин бўлса, u ҳолда X ва Y тасодифий миқдорлар боғлиқмасдир.

Исботи. $f(x, y) = \alpha(x) \cdot \beta(y)$ бўлиши. u ҳолда

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} f(x, y) dx dy = \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \alpha(x)\beta(y) dx dy =$$

$$= \int_{-\infty}^{+\infty} \alpha(x) dx \cdot \int_{-\infty}^{+\infty} \beta(y) dy = 1$$

$$f_1(x) = \int_{-\infty}^{+\infty} f(x, y) dy = \int_{-\infty}^{+\infty} \alpha(x)\beta(y) dy = \alpha(x) \int_{-\infty}^{+\infty} \beta(y) dy;$$

$$f_2(y) = \int_{-\infty}^{+\infty} f(x, y) dx = \int_{-\infty}^{+\infty} \alpha(x)\beta(y) dx = \beta(y) \int_{-\infty}^{+\infty} \alpha(x) dx.$$

Бундан $f_1(x) \cdot f_2(y) = \alpha(x) \int_{-\infty}^{+\infty} \beta(y) dy \cdot \beta(y) \int_{-\infty}^{+\infty} \alpha(x) dx =$

$$= \alpha(x) \beta(y) \int_{-\infty}^{+\infty} \alpha(x) dx \int_{-\infty}^{+\infty} \beta(y) dy = \alpha(x) \beta(y) = f(x, y)$$

Шундан қилиб, биз $f(x, y) = f_1(x) \cdot f_2(y)$ ни ҳосил қилдик, бу эса X ва Y тасодифий миқдорларнинг боғлиқмаслигини аниқлатади, ана шуни исботлаш керак эди.

2-мисол. Икки ўлчовли (X, Y) тасодифий миқдор ушбу

$$f(x, y) = \frac{1}{\pi^2(1+x^2-y^2+x^2y^2)}$$

тақсимот zichлиги билан берилган. X ва Y тасодифий миқдорларнинг боғлиқ ёки боғлиқмаслигини аниқлаш.

Еч иш. Бу тақсимот zichлигини ушбу кўпайтма кўрinishида ифодалаш мумкин:

$$f(x, y) = \frac{1}{\pi(1+x^2)} \cdot \frac{1}{\pi(1+y^2)} = f_1(x) \cdot f_2(y).$$

У ҳолда натижага асосан X ва Y миқдорлар боғлиқмас.

3-мисол. Икки ўлчовли дискрет (X, Y) тасодифий миқдор берилган:

$X \backslash Y$	2	4	5
1	0,03	0,07	0,10
3	0,20	0,10	0,50

X ва Y тасодифий миқдорларнинг боғлиқмаслигини кўрсатинг.

Еч иш. $X=2, X=4, X=5$ ҳодисаларнинг эҳтимоликларини топамиз:

$$P(X=2|Y=1) = \frac{P(X=2, X=1)}{P(Y=1)} = \frac{0,03}{0,03 + 0,07 + 0,10} = 0,15.$$

$$P(X = 4|Y = 1) = \frac{P(X = 4; Y = 1)}{P(Y = 1)} = \frac{0,07}{0,03 + 0,07 + 0,10} = 0,35,$$

$$P(X = 5|Y = 1) = \frac{P(X = 5; Y = 1)}{P(Y = 1)} = \frac{0,10}{0,03 + 0,07 + 0,10} = 0,50.$$

Олинган натижаларни ушбу жадвалга ёзамиз:

X	2	4	5
$P(X = x_i)$	0,23	0,17	0,60
$P(X = x_i Y = 1)$	0,15	0,35	0,50

Жадвалдан кўришиб турибдики, $P(X = x_i) \neq P(X = x_i | Y = 1)$.

Бу эса X ва Y тасодифий миқдорлар боғлиқ деб хулоса чиқариш учун етарлидир.

42-§. Корреляция моменти ва корреляция коэффициенти

Т а ь р и ф. X ва Y тасодифий миқдорларнинг корреляция моменти (ёки *ковариацияси*) деб, қуйидаги сонга айтилади:

$$K_{xy} = M((X - m_x)(Y - m_y)). \quad (42.1)$$

Дискрет X ва Y тасодифий миқдорлар учун бу формула ушбу кўринишни олади:

$$K_{xy} = \sum_{i,j} (x_i - m_x)(y_j - m_y) p_{ij}.$$

X ва Y узлуксиз тасодифий миқдорлар учун формула бундан бўлади: $K_{xy} = \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} (x - m_x)(y - m_y) f(x, y) dx dy$.

Корреляция моменти ифодаси математик кутилиш хоссалари асосида бундай алмаштирилиши мумкин:

$$\begin{aligned} M((X - m_x)(Y - m_y)) &= M(X \cdot Y - m_x Y - m_y X + m_x \cdot m_y) = \\ &= M(XY) - M(m_x Y) - M(m_y X) + M(m_x \cdot m_y) = M(X \cdot Y) - \\ &- m_x M(Y) - m_y M(X) + m_x m_y = M(XY) - M(X)M(Y) - \\ &- M(Y) \cdot M(X) + M(X) \cdot M(Y) = M(XY) - M(X)M(Y). \end{aligned}$$

Шундай қилиб,

$$K_{xy} = M(XY) - M(X) \cdot M(Y). \quad (42.2)$$

K нинг маъноси ва вазифасини ондинлаштирамиз. K_{xy} корреляция моменти X ва Y тасодифий миқдорлар орасидаги боғланишни тавсифлашни кўрсатамиз. Шу мақсадда ушбу теоремани исботлаймиз.

Теорема. *Боғлиқмас тасодифий миқдорлар учун корреляция моменти нолга тенг.*

Исботи. Боғлиқмас тасодифий миқдорлар учун $M(XY) = M(X) \cdot M(Y)$ эканлигини ҳисобга оладиган бўлсак, теореманинг исботи (42.2) формуладан дарҳол келиб чиқади.

K_{xy} миқдор X ва Y миқдорларни ифодалайдиган улчов бирликларига боғлиқ, шу сабабли унинг ўзи боғланмиш кўрсаткичи бўла олмайди. Шу муносабат билан корреляция моментининг бу миқдорлар ўртача квадратик четланишлари кўпайтмасига нисбатидан иборат бўлган улчамсиз миқдордан фойдаланилади:

$$r_{xy} = \frac{K_{xy}}{\sigma_x \cdot \sigma_y} \quad (42.3)$$

Бу нисбат корреляция коэффиценти деб аталади.

Корреляция коэффиценти абсолют қиймати бўйича бирдан ортиқ бўлмаслигини, яъни

$$-1 \leq r_{xy} \leq 1 \quad (42.4)$$

ни исботсиз келтирамиз.

Корреляция коэффиценти таърифидан ва олдинги теоремадан ушбу теорема келиб чиқади.

Теорема. *Агар X ва Y тасодифий миқдорлар боғлиқмас бўлса, у ҳолда уларнинг корреляция коэффиценти нолга тенг.*

Бироқ бунга тескари хулоса қилиш мумкин эмаслигини айтиб утаемиз: миқдорлар ҳатто функционал боғланган бўлса ҳам, лекин уларнинг корреляция коэффиценти нолга тенг бўлиши мумкин. Масалан, X миқдор тақсимооти ординаталар ўқига нисбатан симметрик жойлашган бўлсин, демак, $M(X) = 0$. Сунгра $Y = X^2$ бўлсин. У ҳолда X нинг симметриклигига асосан,

$$M(YX) = M(X^3) = 0 = M(X) \cdot M(Y)$$

ва, демак, Y миқдор X нинг функцияси бўлишига қарамасдан, $K_{xy} = 0$ ҳамда $r_{xy} = 0$.

Таъриф. Корреляция моментн (ва, демак, корреляция коэффиценти ҳам) нолга тенг тасодифий миқдорлар *корреляцияланмаган миқдорлар* деб аталади.

Сўнги теоремадан кўринадики, тасодифий миқдорларнинг боғлиқмаслигидан уларнинг корреляцияланмаганлиги келиб чиқади, ундан кейин келтирилган мисолдан эса тескари тасдиқнинг, умуман айтганда, тўғри эмаслиги келиб чиқади.

Пировардида яна бир теоремани келтирамиз, у тасодифий миқдорлар орасидаги боғланшни тавсифлашда корреляция коэффицентининг аҳамиятини яна ҳам батафсил ойдинлаштириб беради.

Теорема. *Агар Y тасодифий миқдор X тасодифий миқдорнинг чизиqli функцияси, яъни $Y = aX + b$ бўлса, у ҳолда агар $a > 0$ бўлса, $r_{xy} = 1$, агарда $a < 0$ бўлса, у ҳолда $r_{xy} = -1$ бўлади.*

Исботи. Қўйидагига эгамиз: $K_{xy} = M((X - m_x)(Y - m_y)) =$
 $= M((X - m_x)(aX + b - am_x - b)) = aM((X - m_x)^2) = aD_x$;

$$D(Y) = D(aX + b) = a^2 \cdot D(X) = a^2 \sigma_x^2, \quad \sigma_y = |a| \cdot \sigma_x.$$

Бу натижаларни (42.3) формулага қўйиб, қўйидагини оламиз:

$$r_{xy} = \frac{K_{xy}}{\sigma_x \sigma_y} = \frac{a \cdot \sigma_x^2}{a' \sigma_x^2} = \frac{a}{|a|} \quad \begin{cases} 1. a > 0 \text{ да,} \\ - a < 0 \text{ да} \end{cases}$$

Уз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Икки ўлчовли дискрет тасодифий миқдор ташкил этувчиларининг шартли тақсимотлари қандай топилади? Мисол келтиринг.
2. Икки ўлчовли узлуксиз тасодифий миқдор ташкил этувчиларининг шартли тақсимотлари қандай топилади?
3. Қандай тасодифий миқдорлар боғлиқ, қандай тасодифий миқдорлар боғлиқмас деб аталади?
4. Узлуксиз тасодифий миқдорлар боғлиқмаслигининг зарурий ва етарлилик шартини ва ундан келиб чиқадиган натижани айтиб беринг.
5. Корреляция моменти таърифини айтиб беринг. Корреляция коэффициенти деб нимага айтилади?
6. Боғлиқмас тасодифий миқдорлар учун корреляция коэффициенти нимага тенг?
7. Корреляция коэффициенти қайси чегараларда ўзгариши мумкинлигини курсатинг. Чизиқли боғлиқ тасодифий миқдорлар учун корреляция коэффициенти нимага тенг?
8. Қандай тасодифий миқдорлар корреляцияланмаган деб аталади? Тасодифий миқдорларнинг корреляцияланмаганлиги билан боғлиқмаслиги орасида қандай боғланиш борлигини курсатинг.
9. 14.389—14.403, 14.416—14.422- масалаларни ечинг.

43-§. Марков занжирлари. Ўтиш эҳтимолликлари

26-§ да боғлиқмас синовлар кетма-кетлиги, хусусан Бернулли схемаси ва полиномиал схема қаралган эди.

Энди боғлиқ синовлар кетма-кетликлари билан танишамиз. $E_1, E_2, \dots, E_k, \dots$ идишлар тўплами берилган ва ҳар бир идишга $E_1, E_2, \dots, E_k, \dots$ белгили шарлар солинган бўлсин. j -идишдан E_k белгили шарни олиш эҳтимоллиги p_{jk} бўлсин.

Биринчи синовда битта идиш танланади. E_i идишини танланиш эҳтимоллиги p_i га тенг. Биринчи танланган идишдан шар тасодифий олинади, агар бу шар E_j белгили бўлса, у ҳолда кейинги шар E_j идишдан олинади ва ҳоказо.

Равшанки, $(E_{k_0}, E_{k_1}, \dots, E_{k_n})$ идишлар кетма-кетлигининг пайдо бўлиш эҳтимоллиги

$$P\{(E_{k_0}, E_{k_1}, \dots, E_{k_n})\} = p_{k_0} p_{k_0 k_1} p_{k_1 k_2} \dots p_{k_{n-1} k_n} \quad (43.1)$$

Бу идиш моделини умумлаштираемиз. Синовнинг мумкин бўлган натижалари тўплами $E_1, E_2, \dots, E_k, \dots$ ни қарайлик. Синов бошида

$E_1, E_2, \dots, E_k, \dots$ натижаларнинг эҳтимолликлари мос равишда $p_1, p_2, \dots, p_k, \dots$ бўлсин.

Т а ъ р и ф. *Бир эинсли Марков занжири* деб, ҳар бир навбатдаги синовнинг натижаси фақат ўндан олдинги синовнинг натижасигагина боғлиқ бўлган синовлар кетма-кетлигига айтилади.

Шундай қилиб, ҳар бир синовлар жуфти (E_i, E_k) га p_{ik} шартли эҳтимоллик мос келади, яъни бирор синовда E_k натижанинг олдинги синовда E_i натижа рўй берди деган шартда рўй беришининг шартли эҳтимоллиги p_{ik} га тенг.

У ҳолда иккита, учта, тўртта ва ҳоказо синовлар мос натижалар кетма-кетликларининг эҳтимолликлари ушбу формулалар билан берилади:

$$P\{(E_i, E_k)\} = p_i p_{ik},$$

$$P\{(E_i, E_j, E_k)\} = p_i p_{ij} p_{jk}, \quad (43.2)$$

$$P\{(E_i, E_j, E_k, E_r)\} = p_i p_{ij} p_{jk} p_{kr},$$

$$P\{(E_{i_0}, E_{i_1}, E_{i_2}, \dots, E_{i_n})\} = p_{i_0} p_{i_0 i_1} \dots p_{i_{n-1} i_n}.$$

1- м и с о л. Тасодифий кўчишлар. Тўғри чизиқда иккала томонга чексиз давом этадиган бутун нуқталар кетма-кетлиги $\dots -2, 1, 0, 1, 2, \dots$ да кўчишни қарайлик. Бир қадамда зарра фақат қўшни бутун нуқтага кўчиши мумкин бўлсин. Бундай тасодифий кўчиш Марков занжири бўлади, шу билан бирга бунда $k \neq i + 1$ бўлса, $p_{ik} = 0$.

Агар $E_1, E_2, \dots, E_k, \dots$ натижалар туплами тула гуруҳ ҳосил қилса, у ҳолда биринчи синовда E_k нинг рўй бериш эҳтимоллиги ушбу шартни қаноатлантиради:

$$\sum_k p_k = 1, \quad p_k \geq 0 \text{ барча } k \text{ лар учун.} \quad (43.3)$$

Агар бирор синовда E_i натижа рўй берган бўлса, у ҳолда кейинги синовда E_1, E_2, \dots натижаларнинг исталган бири рўй бериши мумкин, демак, $p_{i1} + p_{i2} + \dots + p_{ik} + \dots = 1, p_{ik} \geq 0$, исталган i да.

Мумкин бўлган E_k натижалар одатда системанинг мумкин бўлган ҳолатлари деб аталади. Агар n -синов натижасида E_k рўй берган бўлса, у ҳолда n -қадам E_k ҳолатга келтирди деб айтилади, p_{ik} эҳтимоллик E_i дан E_k га ўтиш эҳтимоллиги дейилади.

Исталган натижалар кетма-кетлигининг эҳтимоллигини (43.2) формула бўйича ҳисоблаш учун эҳтимолликларнинг бошланғич тақсимоти p_i ларни ва E_i ҳолатдан E_k ҳолатга ўтиш эҳтимолликлари p_{jk} ларни билиш лозим.

p_{jk} эҳтимолликлар ўтиш эҳтимолликлари деб аталади ва ушбу ўтиш эҳтимолликлари матричасини ҳосил қилади:

$$P = \begin{pmatrix} p_{11} & p_{12} & \dots & p_{1k} \\ p_{21} & p_{22} & \dots & p_{2k} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ p_{j1} & p_{j2} & \dots & p_{jk} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \end{pmatrix}, \quad (43.4)$$

Ўтиш эҳтимолликлари матричаси квадрат матрицадир. Бу матрицаинг элементлари манфиймас ҳамда ҳар бир сатрдаги элементлар йиғиндисн (43.3) шартга асосан 1 га тенг.

Элементлари бу шартларни қаноатлантирадиган матрица стохастик матрица деб аталади. Истаган стохастик матрица ўтиш матричаси бўлиб хизмат қилиши мумкин.

2-мисол. Система иккита ҳолат: E_1 ва E_2 дан фақат бит-тасини олиши мумкин бўлсин. E_1 ҳолатдан E_2 ҳолатга ўтиш эҳтимоллиги p га тенг, E_2 ҳолатдан эса E_1 ҳолатга ўтиш эҳтимоллиги q га тенг, y ҳолда ўтиш эҳтимолликлари матричасн

$$P = \begin{pmatrix} 1-p & p \\ q & 1-q \end{pmatrix}$$

куринишда бўлади, чунки ҳар бир сатрдаги элементлар йиғиндисн 1 га тенг бўлиши керак.

Мазкур схема ушбу тасодифий кўчишлар модели орқали амалга оширилиши мумкин.

Зарра бирор тўғри чизиқ бўйлаб ўзгармас тезлик билан ҳаракатланади, бироқ ҳаракат йўналиши тўсатдан ўзгариши мумкин, шу билан бирга агар зарра ўнгга томон ҳаракатланаётган бўлса, у ҳолда ҳаракат йўналишининг ўзгариш эҳтимоллиги вақтнинг ҳар бир momentiда ўзгармас ва p га тенг. Агар зарра чапга томон ҳаракатланаётган бўлса, у ҳолда ҳаракат йўналишининг ўзгариш эҳтимоллиги вақтнинг ҳар бир momentiда q га тенг. Шунга мувофиқ, ҳаракат йўналишининг сақланиш эҳтимолликлари ўнг томон ҳаракатда $1-p$ га, чапга томон ҳаракатда эса $1-q$ га тенг.

3-мисол. Ютилишли тасодифий кўчиш. $E_0, E_1, \dots, E_N, \dots$ системанинг барча мумкин бўлган ҳолатлари бўлсин. E_0 ва E_N ҳолатлардан ташқари исталган E_i ҳолатдан ё E_{i-1} ҳолатга p эҳтимоллик билан, ёки E_{i+1} ҳолатга $1-p=q$ эҳтимоллик билан ўтиш мумкин.

Агар $k \neq i \pm 1$ бўлса, система E_i ҳолатдан E_k ҳолатга ўта олмайди.

Агар система E_0 ёки E_N ҳолатга тушган бўлса, у доимо ўзгармай қолади.

Бу ҳолда ўтиш эҳтимолликлари матричаси қуйидагича бўлади:

$$\begin{pmatrix}
 1 & 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & 0 & 0 \\
 q & 0 & p & 0 & \dots & 0 & 0 & 0 \\
 0 & q & 0 & p & \dots & 0 & 0 & 0 \\
 \vdots & \vdots & \vdots & \vdots & \ddots & \vdots & \vdots & \vdots \\
 0 & 0 & 0 & 0 & \dots & q & 0 & p \\
 0 & 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & 0 & 1
 \end{pmatrix} \quad (4.3.5)$$

Бундай схема зарранинг $[O, N]$ кесманинг нуқталари бўйича кучиш моделн орқали амалга оширилади, бунда зарра исталган ички нуқтадан битта қадамда фақат қўшни нуқталарга кўчиши мумкин, кесманинг охириларида эса зарранинг ютилиши юз беради. Агар зарранинг ҳаракати берилган $k \in \{O, N\}$ нуқтада бошланса, у ҳолда бошланғич эҳтимоллик тақсимоли ушбу кўринишда бўлади:

$$p_k = 1; p_i = 0, i \neq k.$$

Агар бошланғич ҳолат тасодифий таъланса, у ҳолда бошланғич эҳтимоллик тақсимоли $p_k = \frac{1}{N+1}$ формула билан берилди.

44-§. Лимит эҳтимолликлар ҳақидаги теорема. Стационар ҳолатлар

p_{ij} эҳтимолликлар системанинг битта қадамда E_i ҳолатдан E_j ҳолатга ўтиш эҳтимоллигини белгилайди. Системанинг E_i ҳолатдан E_j ҳолатга роса n та қадамда ўтиш эҳтимоллигини $p_{ij}^{(n)}$ орқали белгилаймиз. У ҳолда $p_{ij}^{(n)}$ эҳтимоллик системанинг бошланғич ҳолати E_i бўлган шартда n -қадамда E_j ҳолатга тушишининг шартли эҳтимолидир.

Эҳтимолликларни қўшиш теоремасига асосан $p_{ij}^{(n)}$ эҳтимоллик E_i дан E_j га олиб борадиган барча n та қадамли йўллар эҳтимолликлари йиғиндисига тенг. Чунончи

$$\begin{aligned}
 p_{ij}^{(1)} &= p_{ij}, \\
 p_{ij}^{(2)} &= p_{i1} p_{1j} + p_{i2} p_{2j} + \dots + p_{ik} p_{kj} + \dots + p_{in} p_{nj} = \\
 &= \sum_{k=1}^n p_{ik} p_{kj}.
 \end{aligned}$$

Математик индукция усули бўйича ушбу умумий формулани исбот қилиш мумкин:

$$p_{ij}^{(n+1)} = \sum_{k=1}^n p_{ik} p_{kj}^{(n)} \quad (4.4.1)$$

Ана шу математик индукция усулидан яна бир марта фойдаланиб,

$$P_{ij}^{(n+m)} = \sum_{k=1}^N P_{ik}^{(n)} P_{kj}^{(m)} \quad (41.2)$$

экантинги исботлаш мумкин. Бу тенгликни бундай талқин этиш мумкин: агар система биринчи n та қадамдаи сунг оралиқ E_k ҳолатга эришган бўлса, у ҳолда E_k ҳолатдан кейинги E_j ҳолатга ўтиш эҳтимоллиги E_k ҳолатга қандай эришилганлигига боғлиқ эмас.

Ушбу матрица ҳам стохастик матрица бўлади:

$$P(n) = \begin{pmatrix} P_{11}^{(n)} & P_{12}^{(n)} & \dots & P_{1N}^{(n)} \\ P_{21}^{(n)} & P_{22}^{(n)} & \dots & P_{2N}^{(n)} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ P_{N1}^{(n)} & P_{N2}^{(n)} & \dots & P_{NN}^{(n)} \end{pmatrix}. \quad (41.3)$$

(41.1), (41.2) ва (41.3) тенгликларини матрица шаклида ёзиб, қуйидагини оламиз:

$$\begin{aligned} P(1) &= P, \\ P(2) &= P \cdot P = P^2 \\ &\dots \dots \dots \\ P(n+1) &= P \cdot P^n = P^{n+1} \\ &\dots \dots \dots \\ P(n+m) &= P \cdot P^n = P^{n+m}. \end{aligned}$$

Шундай қилиб,

$$P(n) = P^n. \quad (41.4)$$

1-теорема. Агар бирор n_0 дан бошлаб P^{n_0} матрицанинг барча $P_{ij}^{(n_0)}$ элементлари мусбат бўлса, у ҳолда ушбу лимитлар мавжуд:

$$\lim_{n \rightarrow \infty} P_{ij}^{(n)} = u_j. \quad (44.5)$$

(44.5) сонлар лимит эҳтимолликлар деб аталади.

2-теорема. u_k лимит эҳтимолликлар ушбу тенгламалар системасини қаноатлантиради;

$$\begin{aligned} \sum_{k=1}^N u_k &= 1, \\ u_k &= \sum_{i=1}^N u_i P_{ik}, \quad k = \overline{1, N}. \end{aligned} \quad (44.6)$$

Эслатма. (44.6) тенгламалар матрица шаклида ушбу кўринишга эга:

$$U = U \cdot P, \text{ бу ерда } U = (u_1, u_2, \dots, u_N), \quad (44.7)$$

Таъриф. u_1, u_2, \dots, u_N эҳтимолликлар тақсимооти стационар тақсимот деб аталади.

5-мисол. p_1, \dots, p_N бошланғич эҳтимоллик тақсимооти бўлсин, яъни p_i — n -инчи синьовда E_i интижаънинг эҳтимоллиги. У ҳолда системаининг n -қадамда E_k ҳолатга ўтишининг шартсиз эҳтимоллиги тўла эҳтимоллик формуласига кўра

$$p_k = \sum_{i=1}^N p_i p_{ik} \quad (44\ 8)$$

га тенг.

Жараён тайинланган E_i ҳолатга бошланади деб ҳисоблаймиз, у ҳолда $p_i = 1$; $p_k = 0$, $k \neq i$. У ҳолда (44 8) формулага асосан $p_k^{(n)} = p_{ik}^{(n)}$ n сртиши билан бошланғич тақсимотнинг таъсири суъаниб боришини сезиш мумкин. Ҳақиқатан ҳам, 1-теоремадан ушбу лимитларнинг мавжудлиги келиб чиқади:

$$\lim_{n \rightarrow \infty} p_k^{(n)} = \lim_{n \rightarrow \infty} p_i^{(n)} = u_k.$$

Бирср шартларда бошланғич тақсимотдан катъи назар E_k ҳолатнинг эҳтимоллиги u_k га интилади.

Иккинчи томондан, агар бошланғич тақсимот стационар, яъни $p_k = u_k$, $k = \overline{1, N}$ бўлса, у ҳолда (44 8) дан

$$F_k^{(n)} = u_k \quad \text{ёки} \quad p_k^{(n)} = u_k$$

бўлиши келиб чиқади.

Стационар жараённинг физик маъносини англаб олиш учун бир хил турдаги тасдиқий кўчадиган N та заррачани тасаввур этайлик. n -қадамда E_k ҳолатга бўладиган заррачалар ўртача сони $N p_k^{(n)}$ га тенг. Лимит теоремага кўра $n \rightarrow \infty$ да

$$N p_k^{(n)} \rightarrow N u_k.$$

Агар вақтни дискрет ва $0, 1, 2, \dots, n, \dots$ кийматларни қабул қилади деб ҳисобласак, у ҳолда ўзоқ вақт ўтиши билан зарралар тўплами мувозанат ҳолатга келади, яъни ҳар бир алоҳида зарра доимо кучиб турса-да ва бу якка тартибдаги жараён учун лимит теорема ҳеч қандай натижа бермаса-да, лекин ҳар бир дискрет вақт моментини t да E_k ҳолатларининг ҳар бирида бўлган зарралар сони амалда ўзгармас бўлади ва тақрибан $N u_k$ га тенг.

6-мисол. Ютилишли тасодифий кўчншни қараймиз. Ўтиш эҳтимоллари матрицаси ушбу кўринишда бўлади (3-мисол):

$$P = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & 0 & 0 \\ q & 0 & p & 0 & \dots & 0 & 0 & 0 \\ 0 & q & 0 & p & \dots & 0 & 0 & 0 \\ \dots & \dots \\ 0 & 0 & 0 & 0 & \dots & q & 0 & p \\ 0 & 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}. \quad (44\ 9)$$

даланиб, X белгили бош тўпламнинг номаълум тақсимот функцияси баҳолаш.

Математик статистиканинг ушбу масалани ечиш билан шуғулланувчи бўлгани *нопараметрик баҳолаш назарияси* деб аталади.

2. Фараз қилайлик, X белгили бош тўпламнинг тақсимот функцияси k та номаълум параметрга боғлиқ бўлган аниқ кўринишдаги функция бўлсин. (x_1, x_2, \dots, x_n) танланманинг кузатилган қийматидан фойдаланиб, k та номаълум параметрларни баҳолаш математик статистиканинг навбатдаги масаласидир.

Математик статистикада бу масалани ечиш билан шуғулланувчи бўлгани *параметрик баҳолаш назарияси* дейилади.

3. Фараз қилайлик, баъзи мулк ҳазаларга асосланиб X белгили бош тўпламнинг тақсимот функцияси $F(x)$ деб ҳисоблаш мумкин бўлсин, шу $F(x)$ функция ҳақиқатан ҳам X белгили бош тўпламнинг тақсимот функцияси ёки нўқми деган савол статистик гипотеза ҳисобланади.

У ёки бу гипотезани текшириш учун танланманинг кузатилган (x_1, x_2, \dots, x_n) қийматидан фойдаланилади. Агар олинган маълумотлар ҳақиқатан ҳам назарий жиҳатдан кутилган маълумотлар билан мос келса, у вақтда уша гипотезани қабул қилиш учун асос бўлади, акс ҳолда гипотезани қабул қилишга асос бўлмайди.

Математик статистиканинг бу масалани ечиш билан шуғулланувчи бўлгани *статистик гипотезалар назарияси* дейилади.

47-§. Вариацион қатор. Эмпирик тақсимот функцияси

Фараз қилайлик, X белгили бош тўпламнинг тақсимот функцияси $F(x)$ бўлиб, (x_1, x_2, \dots, x_n) тўпладан олинган танланманинг кузатилган қиймати бўлсин. Кузатилган x_i қийматлар вариантлар дейилади. Ўсиб бориб тартибда ёзилган вариантлар кетма-кетлиги

$$x_1^* \leq x_2^* \leq \dots \leq x_n^*$$

вариацион қатор дейилади.

Агар танланмада x_1 варианта n_1 марта, x_2 варианта n_2 марта, \dots , x_k варианта n_k марта (бу ерда $n_1 + n_2 + \dots + n_k = n$) кузатилган бўлса, у ҳолда n_1, n_2, \dots, n_k сонлар *частоталар*, $W_i = \frac{n_i}{n}$ ($i = 1, 2, \dots, k$) сонлар *нисбий частоталар* дейилади.

Танланманинг *статистик ёки эмпирик тақсимоти* деб вариантлар, уларга мос частоталар ёки нисбий частоталар рўйхатига айтилади:

x_i	x_1	x_2	\dots	x_k	ёки	x_i	x_1	x_2	\dots	x_k
n_i	n_1	n_2	\dots	n_k		W_i	W_1	W_2	\dots	W_k

1-мисол. Танланма частоталарининг эмпирик тақсимоти берилган:

x_i	-1	0	1	2
n_i	5	3	7	5

Нисбий частоталар эмпирик тақсимотини топинг.

Ечиш. $n = n_1 + n_2 + n_3 + n_4 = 5 + 3 + 7 + 5 = 20$.

$$W_1 = \frac{5}{20} = 0,25; \quad W_2 = \frac{3}{20} = 0,15; \quad W_3 = \frac{7}{20} = 0,35; \quad W_4 = \frac{5}{20} = 0,25.$$

x_i	-1	0	1	2
W_i	0,25	0,15	0,35	0,25

Шу билан бирга

$$0,25 + 0,15 + 0,35 + 0,25 = 1.$$

Табриф. Варианталарнинг x сондан кичик булган қийматлари нисбий частотаси

$$F_n^*(x) = \frac{n_x}{n}$$

эмпирик тақсимот функцияси дейилади, бу ерда n — танланманинг ҳажми, n_x — x дан кичик булган вариантлар сони.

2-мисол. Қуйидаги эмпирик тақсимот берилган:

x_i	-1	0	1	2
W_i	0,25	0,15	0,35	0,25

Эмпирик тақсимот функциясини тузинг ва унинг графигини чизинг

Ечиш:

$$F_n^*(x) = \begin{cases} 0, & \text{агар } x \leq -1 \text{ бўлса,} \\ 0,25, & \text{агар } -1 < x \leq 0, \text{ бўлса,} \\ 0,25 + 0,15 = 0,4, & \text{агар } 0 < x \leq 1 \text{ бўлса,} \\ 0,25 + 0,15 + 0,35 = 0,75, & \text{агар } 1 < x \leq 2 \text{ бўлса,} \\ 0,25 + 0,15 + 0,35 + 0,25 = 1, & \text{агар } x > 2 \text{ бўлса.} \end{cases}$$

Топилган қийматлар асосида графикни ясаймиз (145-шакл).

Эмпирик тақсимот функцияси X белгилли бош тупламнинг номмаълум $F(x)$ тақсимот функциясининг тақрибий қиймати сифатида қаролинди мумкин.

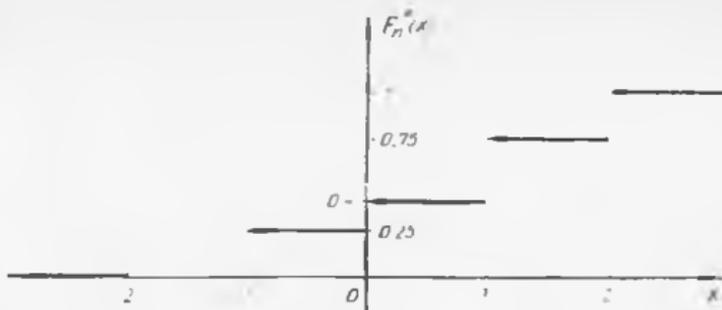
Ҳақиқатан ҳам, Бернулли теоремасига кўра

$$\lim_{n \rightarrow \infty} (P(|F_n^*(x) - F(x)| < \varepsilon)) = 1$$

эқани келиб чиқади.

Эмпирик тақсимот функцияси, тақсимот функциясининг барча хоссаларига эга:

$$1. \quad 0 \leq F_n^*(x) \leq 1.$$



145-шакл.

2. $F_n^*(x)$ монотон камаймайдиган функция.

3. Агар x_1 энг кичик варианта на x_k энг катта варианта бўлса, у ҳолда

$$F_n^*(x) = \begin{cases} 0, & \text{агар } x \leq x_1 \text{ бўлса,} \\ 1, & \text{агар } x > x_k \text{ бўлса} \end{cases}$$

бўлади.

48-§. Полигон ва гистограмма

Частоталар полигони деб кесмалари (x_1^*, n_1) , (x_2^*, n_2) , ..., (x_k^*, n_k) нуқталарни туташтирувчи синиқ чизиққа айтилади. Частоталар полигонини яшаш учун абсциссалар ўқига x_i^* ларни, ординаталар ўқига эса уларга мос n_i частоталарни қўямиз. Сунгра (x_i^*, n_i) нуқталарни кетма-кет туташтириб, частоталар полигонини ҳосил қиламиз.

Нисбий частоталар полигони деб кесмалари (x_1^*, W_1) , (x_2^*, W_2) , ..., (x_k^*, W_k) нуқталарни туташтирувчи синиқ чизиққа айтилади. Нисбий частоталар полигонини яшаш учун абсциссалар ўқига x_i^* ларни, ординаталар ўқига эса мос равишда W_i нисбий частоталарни қўямиз. Сунгра (x_i^*, W_i) нуқталарни кетма-кет туташтириб, нисбий частоталар полигонини ҳосил қиламиз.

1-мисол. Ушбу эмпирик тақсимотнинг нисбий частоталар полигонини ясанг:

x_i^*	-2	0	1	3
W_i	0,1	0,3	0,2	0,4

Ечиш. Берилганларга асосланиб полигонни ҳосил қиламиз (40-шакл).

Кузатишлар сони катта бўлганда ёки X узлуксиз белги бўлганда



146-шакл

да гистограмма ясаш мақсадга мувофиқдир. Бунинг учун X белгининг кузатиладиган қийматлари тушадиган сралиқ h узунликдаги Δ_i интервалларга бўлинад ва ҳар бир интервал учун n_i — Δ_i интервалга тушган вариантлар сони топилади.

Частоталар гистограммаси деб асослари h узунликдаги интерваллардан, баландликлари эса $\frac{n_i}{h}$, $i = \overline{1, k}$ дан иборат бўлган тўғри тўртбурчаклардан тузилган поғонасимон шаклга айтилади.

Нисбий частоталар гистограммаси деб асослари h узунликдаги интерваллардан, баландликлари эса $\frac{W_i}{h} = \frac{n_i}{nh}$, $i = \overline{1, k}$ дан иборат бўлган тўғри тўртбурчаклардан тузилган поғонасимон шаклга айтилади.

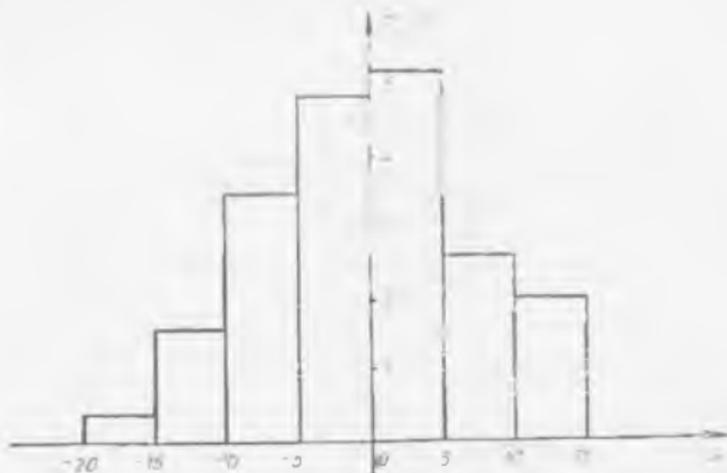
2-мисол. Ушбу танланманинг частоталар ва нисбий частоталар гистограммасини ясанг:

Δ_i	(-20; -15)	(-15; -10)	(-10; -5)	(-5; 0)	(0; 5)	(5; 10)	(10; 15)
n_i	2	8	17	24	26	13	10
W_i	0,02	7,08	0,17	0,24	0,26	0,13	0,1

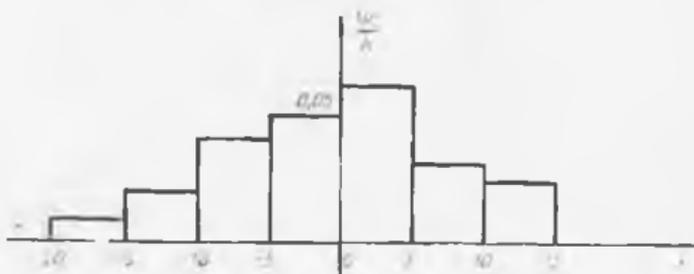
Ечиш. $h = 5$

Δ_i	(-20; -15)	(-15; -10)	(-10; -5)	(-5; 0)	(0; 5)	(5; 10)	(10; 15)
$\frac{n_i}{h}$	0,4	1,6	3,4	4,8	5,2	2,6	2
$\frac{W_i}{h}$	0,004	0,016	0,034	0,018	0,052	0,026	0,020

Берилган танланмалар асосида частоталарнинг (147-шакл) ва нисбий частоталарнинг (148-шакл) гистограммасини ҳосил қиламиз.



147-шакл.



148-шакл.

Таърифга кўра нисбий частоталар гистограммасининг юзи

$$S = \sum_{i=1}^k h \cdot \frac{w_i}{h} = \sum_{i=1}^k w_i = \sum_{i=1}^k \frac{n_i}{n} = \frac{1}{n} \sum_{i=1}^k n_i = \frac{1}{n} \cdot n = 1$$

эканини кўрамыз.

Равшанки, агар нисбий частоталар гистограммасининг учларини силлиқ чизик билан туташтириб чиқсак, бу чизик тақрибан X белгининг тақсимот функциясига мос келувчи тақсимот зичлигининг графигини акс эттиришини кўрамыз.

Агар танланма ҳажмининг орттириб, интерваллар узунлиги h ни нолга нитилтирсак, тақсимот зичлигининг графигига борган сари яқинлашамиз.

1. Бош тўпلام нима?
2. Танланмага таъриф беринг.
3. Танланманинг қандай турларини биласиз?
4. Вариацион қаторга мисол келтиринг
5. Эмпирик тақсимот функциясига таъриф беринг.
6. Эмпирик тақсимот функциясининг графиги қандай кўрилишга эга?
7. Полигон ва гистограмма қандай ясалади?
8. 15.1—15.21- масалаларни ечинг.

49- §. Тақсимот функцияси параметрларининг нуқтавий баҳолари

Фараз қилайлик, Λ белгилли бош тўпلامнинг тақсимот функцияси $F(x, \theta)$ бўлиб, θ — номаълум параметр бўлсин. X_1, X_2, \dots, X_n ну бош тўпلامдан олинган танланма бўлиб, x_1, x_2, \dots, x_n танланманинг кузатилган қиймати бўлсин.

Таъриф. Танланманинг ихтиёрий $L(X_1, X_2, \dots, X_n)$ функцияси *статистика* дейилади.

Қунида кўп учрайдиган статистикаларга мисоллар келтирамыз.

1- мисол. $\bar{X} = \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n X_i$ — танланманинг ўрта қиймати.

2- мисол. $S^2 = \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n (X_i - \bar{X})^2$ — тенгламанинг дисперсияси.

Нуқтавий баҳолашда номаълум θ параметр учун шундай $L(X_1, X_2, \dots, X_n)$ статистика қидириладики, $L(x_1, x_2, \dots, x_n)$ ни θ параметр учун тақрибий қиймат деб олинади. Бу ҳолда $L(X_1, X_2, \dots, X_n)$ статистика θ параметрнинг *баҳоси* дейилади.

3- мисол. $\bar{X} = \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n X_i$ — танланманинг ўрта қиймати X бел-

гилли бош тўпلام математик кутилиши $a = M(X)$ нинг баҳоси сифатида қаралиши мумкин. Бу ҳолда a нинг тақрибий қиймати сифатида

$\bar{x} = \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n x_i$ олинади.

50- §. Баҳоларнинг асослилиги ва силжимаганлиги туғрисида тушунчалар

$L(X_1, X_2, \dots, X_n)$ статистика номаълум θ параметрнинг баҳоси сифатида синади. Бундан маълумки, номаълум параметр учун кўпгина баҳолар мавжуд экан. Бу баҳолардан қайси бири θ параметрга яқинроқ эканини баҳоси учун баҳоларнинг аниқ таърифларини қаноатлантиришни текширишни лозим.

1- таъриф. Агар $ML(X_1, \dots, X_n) = 0$ шарг бажарилса, $L(X_1, \dots, X_n)$ баҳо θ параметр учун *силжимаган баҳо* дейилади.

Силжимаган баҳо систематик хатолардан ҳоли бўлишга кафолат беради.

1-теорема. $\bar{X} = \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n X_i$ баҳо X белгили бош тўплам математик

кутилишининг силжимаган баҳосидир.

Исботи. $M(X) = a$ бўлсин. X_1, X_2, \dots, X_n лар ўзаро боғлиқмас ва бир хил тақсимланганлиги учун $M(X_1) = M(X_2) = \dots = M(X_n) = a$ бўлади.

Математик кутилишининг хоссаларидан фойдаланиб, қуйидагига эга бўламиз:

$$M(\bar{X}) = M\left(\frac{1}{n} \sum_{i=1}^n X_i\right) = \frac{1}{n} M \sum_{i=1}^n X_i = \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n M(X_i) = \frac{1}{n} \cdot na = a,$$

демак, $M(\bar{X}) = a$, яъни $\bar{X} = \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n X_i$ баҳо $a = M(X)$ учун ситжи-

маган баҳо бўлади.

Силжимаган баҳо баҳоланаётган параметр учун ҳар доим ҳам яхши яқинлашишлар беравермайди. Шунинг учун баҳога, шунингдек, асослилик ва самаралилик талаблари ҳам қўйиладн.

2-таъриф Агар $L(X_1, X_2, \dots, X_n)$ θ параметр учун баҳо бўлса ва ҳар қандай $\epsilon > 0$ учун

$$\lim_{n \rightarrow \infty} P(|L(X_1, \dots, X_n) - \theta| \leq \epsilon) = 1 \quad (50.1)$$

тенглик бажарилса, $L(X_1, X_2, \dots, X_n)$ баҳо θ параметр учун асосли баҳо дейилади.

2-теорема. $L(X_1, \dots, X_n)$ баҳо θ параметрнинг асосли баҳоси бўлиши учун

$$M(L(X_1, \dots, X_n)) = \theta, \quad (50.2)$$

$$\lim_{n \rightarrow \infty} D(L(X_1, \dots, X_n)) = 0 \quad (50.3)$$

бўлиши етарлидир

Теореманинг исботи Чебишев теоремасидан келиб чиқади.

3-теорема. $\bar{X} = \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n X_i$ баҳо $a = M(X)$ учун асосли баҳо

бўлади.

Исботи. Юқорид 1-теоремада $M(\bar{X}) = a$ бўлишини курсатган эдик. Шундай қилиб, (50.2) шарт бажарилади. Сунгра, дисперсиянинг хоссаларидан фойдаланиб,

$$D(\bar{X}) = D\left(\frac{1}{n} \sum_{i=1}^n X_i\right) = \frac{1}{n^2} D\left(\sum_{i=1}^n X_i\right) = \\ = \frac{1}{n^2} \sum_{i=1}^n D(X_i) = \frac{1}{n^2} \cdot n D(X) = \frac{D(X)}{n}$$

ни ҳосил қиламиз.

$$\text{Бу ердан } \lim_{n \rightarrow \infty} D(\bar{X}) = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{D(X)}{n} = 0$$

эгани келиб чиқади, яъни $\bar{X} = \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n X_i$ баҳо $a = M(X)$ учун асос-
ли баҳодир

3-таъриф. Агар

$$\lim_{n \rightarrow \infty} M(L(X_1, \dots, X_n)) = \theta$$

урили бўлса, $L(X_1, \dots, X_n)$ баҳо θ параметрининг *асимптотик сил-
жимаган баҳоси* дейилади.

4-теорема. $S^2 = \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n (X_i - \bar{X})^2$ баҳо X белгиси били туп-
ламнинг дисперсияси учун *асимптотик силжимаган баҳосидир*.

Исботи. X_1, X_2, \dots, X_n тасодифий миқдорлар ўзаро эркин
ва бир хил тақсимланган, яъни

$$M(X_i) = a, D(X_i) = \sigma^2, i = \overline{1, n}$$

бўлгани учун ҳамда математик кутилиши ва дисперсиянинг хоссалари-
дан

$$M(S^2) = M\left(\frac{1}{n} \sum_{i=1}^n (X_i - \bar{X})^2\right) = \sigma^2 - \frac{\sigma^2}{n} = \sigma^2 \cdot \frac{n-1}{n} \quad (50.4)$$

эганини, яъни S^2 σ^2 дисперсия учун асимптотик силжимаган баҳо

$$\lim_{n \rightarrow \infty} M(S^2) = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{n-1}{n} \sigma^2 = \sigma^2$$

бўлишини кўрамиз.

4-таъриф. θ параметрининг иккита силжимаган $L_1(X_1, \dots, X_n)$
ва $L_2(X_1, \dots, X_n)$ баҳолари берилган бўлиб,

$$D(L_1(X_1, \dots, X_n)) < D(L_2(X_1, \dots, X_n))$$

тенгсизлик бажарилса, $L_1(X_1, \dots, X_n)$ баҳо $L_2(X_1, \dots, X_n)$ баҳо-
га nisbatan *самаралироқ баҳо* дейилади.

Берилган n ҳажмли танланмада энг кичик дисперсияга эга
бўлган баҳо *самарали баҳо* дейилади.

51-§. Танланманинг тузатилган дисперсияси

Олдинги параграфнинг 4- теоремасида $\bar{S}^2 = \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n (X_i - \bar{X})^2$ баҳо

бош тўплам дисперсияси учун асимптотик силжимаган баҳо экани кўрсатилган эди.

У ерда

$$M(\bar{S}^2) = \frac{n-1}{n} \sigma^2$$

формула исботланган эди.

Бош тўплам дисперсияси учун силжимаган баҳонини ҳосил қилишда тузатилган танланма дисперсиядан фойдаланилади:

$$S^2 = \frac{1}{n-1} \sum_{i=1}^n (X_i - \bar{X})^2. \quad (51.1)$$

Ҳақиқатан ҳам

$$\begin{aligned} M(S^2) &= M\left(\frac{n}{n-1} \cdot \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n (X_i - \bar{X})^2\right) = \\ &= M\left(\frac{n}{n-1} \bar{S}^2\right) = \frac{n}{n-1} M(\bar{S}^2) = \frac{n}{n-1} \cdot \frac{n-1}{n} \cdot \sigma^2 = \sigma^2 \end{aligned}$$

булади. Шунинг учун S^2 баҳо σ^2 параметр учун силжимаган баҳо булади. Худди \bar{S}^2 баҳо каби S^2 баҳонинг ҳам σ^2 учун асосли баҳо эканини кўрсатиш мумкин.

Ўз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Нуқтавий баҳога таъриф беринг.
2. Қандай баҳо силжимаган баҳо дейлади.
3. Силжимаган баҳога мисол келтиринг.
4. Асосли баҳога таъриф беринг.
5. Асимптотик силжимаган баҳога таъриф беринг.
6. Асосли баҳога мисол келтиринг.
7. Танланманинг тузатилган дисперсияси қандай аниқланади?
8. 15.24—15.54- масалаларни ечинг.

52-§. Математик кутилиш ва дисперсия учун ишончли интерваллар ҳақида тушунча

1. Ишончли интервал тушунчаси. Нуқтавий баҳо тегишли параметрнинг танланма маълумотларига кўра сонли қийматини беради, лекин у мазкур баҳонинг аниқлиги ва ишончлилиги тўғрисида фикр юритишга имкон бермайди. Шунинг учун баҳонинг ишончлилиги тушунчасини киритиш маънога эгадир.

(X_1, X_2, \dots, X_n) X белгиди бош тўпламнинг танланмаси бўлиб, унинг тақсимооти бирорта θ параметрга боғлиқ бўлсин.

$Z(X_1, X_2, \dots, X_n)$ θ параметр учун баҳо бўлсин.

Таъриф. Агар исталган $\alpha > 0$ учун шундай $\delta > 0$ топилса мумкин бўлсаки, унинг учун

$$P(|Z(X_1, X_2, \dots, X_n) - \theta| < \delta) = 1 - \alpha \quad (52.1)$$

бўлса, у ҳолда $|Z - \delta, Z + \delta|$ тасодифий интервал θ параметрнинг $1 - \alpha$ ишончлилик даражаси ишончли интервал ш дейилади

$|Z - \delta, Z + \delta|$ ишончли интервал, шунингдек, ишончли баҳо деб ҳам аталади. δ сон баҳонинг аниқлиги дейилади.

$|Z - \delta, Z + \delta|$ ишончли интервал θ параметрнинг $1 - \alpha$ эҳтимол билан қоплайди деб айтилади.

Берилган α учун δ қанчалик кичик бўлса, Z баҳо шунчалик аниқроқ булади, α қанчалик кичик бўлса, бу баҳонинг ишончлидиги шунчалик катта бўлади.

2. Математик кутилиши a учун ишончли интервал. X белгиси нормал тақсимланган бош тупамлини қараймиз, бу тақсимотнинг σ^2 дисперсияси маълум бўлсин.

Бу тақсимотнинг математик кутилиши a учун ишончли интервални топамиз

X белги нормал тақсимланган бўлгани учун $\bar{X} = \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n X_i$ ҳам

нормал тақсимланган, шу билан бирга, X учун параметрлар қуйидагича:

$$M(\bar{X}) = a; D(\bar{X}) = \frac{\sigma^2}{n}.$$

Нормал тақсимланган тасодифий миқдорнинг берилган интервалга тушиш эҳтимолли қуйидаги формула билан ифодаланади:

$$P(|X - a| < \delta) = 2\Phi(\delta/\sigma).$$

Бу формулани X тасодифий миқдор учун қўллаб, топамиз:

$$P(|\bar{X} - a| < \delta) = 2\Phi\left(\frac{\delta}{\frac{\sigma}{\sqrt{n}}}\right). \quad (52.2)$$

$t = \frac{\delta \sqrt{n}}{\sigma}$ деймиз, у ҳолда $\delta = \frac{t\sigma}{\sqrt{n}}$ бўлиб, (52.2) формула

$$P(|\bar{X} - a| < \frac{t\sigma}{\sqrt{n}}) = 2\Phi(t)$$

ёки

$$P\left(\bar{X} - \frac{t\sigma}{\sqrt{n}} < a < \bar{X} + \frac{t\sigma}{\sqrt{n}}\right) = 2\Phi(t) \quad (52.3)$$

кўринишга келади.

Шундай қилиб, ишончли интервал

$$\left[\bar{X} - \frac{t\sigma}{\sqrt{n}}, \bar{X} + \frac{t\sigma}{\sqrt{n}}\right] \quad (52.4)$$

дан иборат бўлади. Бу ердан $\left[\bar{X} - \frac{t\sigma}{\sqrt{n}}, \bar{X} + \frac{t\sigma}{\sqrt{n}} \right]$ тасодифий интервал α параметрни $1 - \alpha = 2\Phi(t)$ эҳтимол билан $\frac{t\sigma}{\sqrt{n}}$ аниқликда қоплаши келиб чиқади.

Ҳосил қилинган формулалар танланма ҳажми ортиши билан баҳолаш аниқлиги ошишини кўрсатади. Бунда агар $1 - \alpha$ ишончлилик орттирилса, натижада t параметр ортади ва демак, баҳолаш аниқлиги камаяди.

Мисол. Нормал тақсимланган бош тупламдан олинган танланма берилган, бунда $\sigma = 1$.

i	x_i	i	x_i	i	x_i	i	x_i
1	-1,90	9	0,40	17	0,98	25	-0,32
2	1,37	10	0,69	18	-1,38	26	-0,42
3	-0,89	11	-0,90	19	1,48	27	0,77
4	-0,13	12	0,15	20	-0,65	28	0,08
5	0,15	13	0,90	21	1,10	29	0,17
6	-0,79	14	0,82	22	0,30	30	0,87
7	-0,96	15	1,53	23	-0,13		
8	1,55	16	-0,34	24	-1,90		

Математик кутнлиш учун $\alpha = 0,04$ ишончлилик даражали ишончли интервални топинг.

Ечиш. $\bar{X} = 0,087$ ни топамиз. $1 - \alpha = 2\Phi(t)$ тенгликдан $\Phi(t) = 0,48$ ни ҳосил қиламиз. Жадвал бўйича: $t = 2,06$. Шунингдек, $n = 30$, $\sigma = 1$, у ҳолда

$$\delta = \frac{t\sigma}{\sqrt{n}} = \frac{2,06 \cdot 1}{\sqrt{30}} = 0,376.$$

Шундан қилнб, ишончли интервал $]-0,289; 0,463[$ дан иборат. Бу — параметрнинг ҳақиқий қиймати 0,96 эҳтимол билан ҳосил қилинган интервалда ётишини билдиради.

Агар бош туплам нормал тақсимотга эга бўлмаса (52.3) формула тўғри бўлмай қолади, бироқ $n \rightarrow \infty$ да марказий лимит

теоремага кўра $\bar{X} = \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n X_i$ тасодифий шикдор тақсимоти X_i нинг

дисперсиялари чегараланган ва σ^2 га тенг бўлса, нормал тақсимотга интилади. Бу — n катта бўлганда (52.4) ишончли интервал a математик кутнлиш учун ишончли интервалнинг яқинлашиши бўлиб хизмат қилиши мумкинлигини билдиради.

Агар σ^2 номаълум бўлса, n катта бўлганда (52.3) формуларда σ^2 ни унинг баҳоси S^2 билан алмаштириш мумкин ва ишончли интервалнинг яқинлашиши сифатида

$$\left[\bar{X} - \frac{t_{n-1,\alpha} S}{\sqrt{n}}, \bar{X} + \frac{t_{n-1,\alpha} S}{\sqrt{n}} \right]$$

интервални қараш мумкин, бу ерда $t_{n-1, \alpha}$ Стъудент тақсимотининг жадвалдан олинади.

53-§. Назарий тақсимотни танлаш

Тақсимот қонуни номаълум бўлган X белгилги бош тупламнинг етарлича катта n ҳажмли танланмаси берилган бўлсин.

Биз X белги билан бир хил тақсимланган узаро боғлиқмас компонентларга эга бўлган тасодикий вектор сифатида қаралаётган (X_1, X_2, \dots, X_n) танланма назарий тақсимотнинг математик кутилиши ва дисперсияси учун баҳолар олишга имкон беришини курсатган эдик. Умумий мулоҳазалардан фойдаланиб, назарий тақсимотнинг курилиши тўғрисида фикр пайдо қилишимиз керак.

Марказий лимит теорема X белгининг нормал тақсимотга бўйсунishi учун зарур бўладиган шартларни таърифлашга имкон яратади, у ҳолда бу қонунини топish масаласи шккита α ва σ параметрини аниқлаш билан ечилади. Бу параметрлар учун танланманинг ўрта қийматини ва танланманинг тузатилган дисперсиясини қабул қилиш мумкин.

Агар X белги фақат мусбат бутун сон қийматларини қабул қилса, танланманинг ўрта қиймати ва танланманинг тузатилган дисперсияси бир-биридан унча фарқ қилмаса, X тасодикий миқдор Пуассон қонуни бўйича тақсимланган деб фараз қилиш мумкин, у битта λ параметр билан аниқланади. Бу ҳолда λ учун танланманинг ўрта қиймати \bar{X} ни олиш керак.

Белги узлуксиз бўлган ҳолда гистограммани ясаш керак. Маълумки, у тақсимот энчилиги эгри чизиги тўғрисида тушунча беради. Баъзан гистограмма назарий тақсимот маълум бўлган қонунларининг бирортаси билан бир хил бўлади деб фараз қилишга имкон беради.

54-§. Эмпирик тақсимотларни текислаш

X белгисининг тақсимоти номаълум бўлган бирор бош тупламдан n ҳажмли танланма ажратамиз. λ тасодикий миқдор бирор $F(x)$ қонун бўйича тақсимланган дейишга асос бор деб фараз қиламиз.

t_i назарий частота деб $\lambda = x_i, i = \overline{1, k}$ ҳодисанинг

$$p_i = P(X = x_i)$$

эҳтимоллик билан n та эркин синовларда руй бериш сонининг математик кутилишига айтилади.

Эркин синовлар (тажрибалар) схемасига кўра тасодикий $X = x_i$ ҳодисанинг n та эркин синовларда руй бериш сони биномнал қонун бўйича тақсимланган, унинг математик кутилиши эса қуйидагига тенг:

$$m_i = M(X) = np_i.$$

m_1, m_2, \dots, m_k частоталар назарий ёки текисловчи частоталар дейлади.

X белги узлуксиз бўлган ҳолда белгининг қийматлари ўзгариш интервали узаро кесилмайдиган

$$[\alpha_1, \beta_1], [\alpha_2, \beta_2], \dots, [\alpha_i, \beta_i], \dots, [\alpha_k, \beta_k]$$

интервалларга бўлинади. Мос ҳолда

$$p_i = P(\alpha_i < X < \beta_i)$$

деб белгилаймиз. Танланма олдингидагидек чекли ва n ҳажмга эга бўлгани учун назарий частоталарни

$$m_i = np_i = n(F(\beta_i) - F(\alpha_i))$$

каби ҳисоблаймиз.

1-мисол. Бош тўпلامнинг X белгиси нормал тақсимланган деб фараз қилишга асос бўлсин. Текисловчи m_i частоталарни топиш талаб қилинади.

Ечиш. Таърифга кўра

$$m_i = np_i = P(\alpha_i < X < \beta_i).$$

Нормал тақсимот учун тасодифий миқдорнинг берилган интервалга тушиш эҳтимоли

$$P(\alpha_i < X < \beta_i) = \Phi\left(\frac{\beta_i - a}{\sigma}\right) - \Phi\left(\frac{\alpha_i - a}{\sigma}\right)$$

формула билан ҳисобланади, a ва σ миқдорлар номаълум бўлгани учун уларни мос равишда \bar{X} ва S баҳолар билан алмаштирамиз. Натижادا унл-кесил қуйидагига эга бўламиз:

$$m_i \approx n \left(\Phi\left(\frac{\beta_i - \bar{X}}{S}\right) - \Phi\left(\frac{\alpha_i - \bar{X}}{S}\right) \right).$$

Назарий частота m_i ларни топиш учун нормал тақсимотнинг зичлиги формуласидан фойдаланиш мумкин.

$$f(x) = \frac{1}{\sigma \sqrt{2\pi}} e^{-\frac{(x-a)^2}{2\sigma^2}},$$

у ҳолда

$$P(\alpha_i < X < \beta_i) = hf(x_i),$$

бу ерда x_i — i -интервалнинг ўрта нуқтаси. У ҳолда

$$f(x_i) = \frac{1}{\sigma \sqrt{2\pi}} e^{-\frac{(x_i - a)^2}{2\sigma^2}},$$

бу ерда a ва c ларни мос равишда уларнинг танланма баҳолари \bar{X} ва S^2 билан алмаштириб, қуйидагига эга буламиз:

$$m_i = \frac{nh_i}{S} \varphi(u_i),$$

бу ерда

$$\varphi(u) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-\frac{u^2}{2}}, \quad u_i = \frac{\alpha_i + \beta_i - 2\bar{X}}{2S}.$$

2-мисол. Мингта хотин-қизнинг бўйига қўра тақсимоти белрилган:

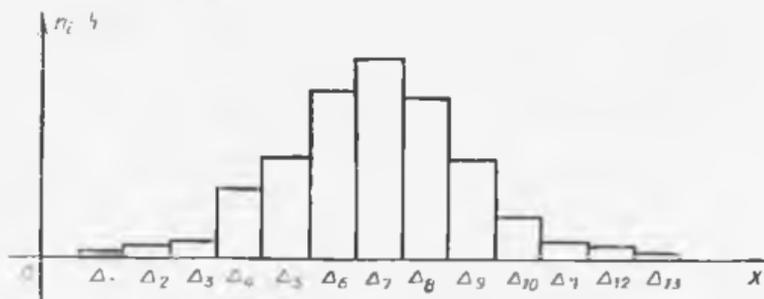
Бўйи (см)	Хотин қизлар сони	Бўйи (см)	Хотин қизлар сони
134—137	1	155—158	186
137—140	4	158—161	121
140—143	16	161—164	53
143—146	53	164—167	17
146—149	121	167—170	5
149—152	193	170—173	1
152—155	229	Жами	1000

Тақсимотнинг назарий қонунини танланг, унинг параметрларини топниг ва частоталарнинг назарий қаторини ҳисобланг.

Ечиш. Тақсимотнинг гистограммасини ясаймиз (149-шакл).

Белгининг қиймати учун интервалларнинг урталарини олиб, танланманинг ўртача қийматини ҳисоблаймиз:

$$\bar{X} = 153,5; S^2 = 28,1; S = 5,3.$$



149-шакл.

Берилган белги нормал қонун бўйича тақсимланган деб назарий частоталарни ҳисоблаймиз:

x_i	n_i	$x_i - \bar{x}$	$u_i = \frac{x_i - \bar{x}}{s}$	$\varphi(u_i)$	$m_i = \frac{nh_i}{s} \varphi(u_i)$
135,5	1	-18	-3,4	0,0012	1
138,5	4	-15	-2,83	0,0073	4
141,5	16	-12	-2,26	0,0310	17
144,5	53	-9	-1,7	0,0940	53
147,5	121	-6	-1,13	0,2107	119
150,5	193	-3	-0,57	0,3410	193
153,5	229	0	0	0,3989	226
156,5	186	3	0,57	0,3410	193
159,5	121	6	1,13	0,2107	119
162,5	53	9	1,7	0,0940	53
165,5	17	12	2,26	0,0310	17
168,5	5	15	2,83	0,0073	4
171,5	1	18	3,4	0,0012	1



150-шакл.

Эмпирик частоталар полигонини ва назарий нормал эгри чизикни ясаймиз (150-шакл).

Қаралган мисолда эмпирик ва назарий частоталарнинг бир хил эмаслигини кўрамиз.

Бу бир хил бўлмасликларнинг қайси бирини муҳим, қайси-ларини муҳим эмас деб ҳисоблаш керак?

Бунда мос келмаслик кузатиш натижаларининг тасодифийлиги ёки назарий тақсимотнинг танланиши билан тушуштириладими? Назарий тақсимот қонуни тўғри танланганлигини қандай текшириш мумкин?

Бу саволларга қуйида жавоб беришга ҳаракат қиламиз.

55-§. Математик статистикада фойдаланиладиган тақсимотлар

1. Озодлик даражалари k бўлган χ^2 тақсимот.

Таъриф. Агар k та ўзаро бегликмас нормаланган X тасодифий миқдорлар нормал тақсимотга эга бўлса, у ҳолда уларнинг квадрат-

лари йиғиндисини $\chi^2 = \sum_{i=1}^k X_i^2$ нинг тақсимоти озодлик даражалари k бўлган χ^2 тақсимога дейилади. χ^2 тақсимоининг зичлиги:

$$P_k(x) = \begin{cases} 0, & x \leq 0 \text{ да} \\ \frac{1}{2^{k/2} \Gamma(k/2)} e^{-\frac{x}{2}} x^{\frac{k}{2}-1}, & x > 0 \text{ да,} \end{cases}$$

бу ерда $\Gamma(x) = \int_0^{\infty} t^{x-1} e^{-t} dt$ — гамма-функция.

$k \rightarrow \infty$ да χ^2 тақсимога математик кутилиши k ва дисперсияси $2k$ бўлган асимптотик нормалдир. $Y = \frac{1}{k} \chi^2$ тасодифий миқдорнинг тақсимоини $k \rightarrow \infty$ да математик кутилиши ва дисперсияси $\frac{2}{k}$ бўлган асимптотик нормалдир. $Y = \sqrt{2} \chi^2$ нинг тақсимоини $k \rightarrow \infty$ да математик кутилиши $\sqrt{2k-1}$ ва дисперсияси 1 бўлган асимптотик нормалдир. χ^2 тақсимоининг озодлик даражалари $k \leq 30$ бўлса, унинг қийматлари жадвалдан топилади, агар озодлик даражалари $k > 30$ бўлса, унинг нормал қонуни билан етарлича аниқликда алмаштириш мумкин.

2. Стъюдент тақсимоини. X — нормаланган нормал тақсимоининг тасодифий миқдори, Y эса озодлик даражалари k бўлган χ^2 тақсимоинига эга тасодифий миқдор. Агар X ва Y боғлиқмас бўлса, у ҳолда

$$T = \frac{X}{\sqrt{\frac{Y}{k}}}$$

тасодифий миқдор t -тақсимоини (ёки k озодлик даражалари Стъюдент тақсимоини) га эга дейилади. t -тақсимоини $k \rightarrow \infty$ да асимптотик нормалдир. t -тақсимоининг зичлиги:

$$P_k(x) = \frac{\Gamma(\frac{k+1}{2})}{\Gamma(\frac{k}{2}) \sqrt{\pi k}} \left(1 + \frac{x^2}{k}\right)^{-\frac{k+1}{2}}$$

3. Фишер тақсимоини. Агар X ва Y — боғлиқмас тасодифий миқдорлар бўлиб, улар k_1 ва k_2 озодлик даражалари χ^2 қонун бўйича тақсимоининг бўлса, у ҳолда

$$F = \frac{X/k_1}{Y/k_2}$$

тасодифий миқдор F тақсимоинига (ёки k_1 ва k_2 озодлик даражалари Фишер тақсимоинига) эга дейилади. F тақсимоининг зичлиги:

$$P_{k_1, k_2}(x) = \begin{cases} 0, & x \leq 0, \\ C_0 \frac{x^{(k_1-2)!}}{(k_1 x - k_2)^{(k_1+k_2)/2}}, & x > 0, \end{cases}$$

бу ерда $x > 0$ да $C_0 = \frac{\Gamma\left(\frac{k_1-k_2}{2}\right) k_1^{k_1/2} k_2^{k_2/2}}{\Gamma(k_1/2) \Gamma(k_2/2)}$

$z = \log I F$ тақсимоғ (k_1, k_2) озошлик даражали z -тақсимоғ дейлади.

56-§. Дисперсия учун ишончли интервал

Айтайлик, (X_1, X_2, \dots, X_n) X белгили бош гуламдан олинган танланма бўлиб, номаълум σ^2 дисперсияли нормал тақсимоғга эга бўлсин.

Ушбу

$$\chi^2 = \frac{nS^2}{\sigma^2}$$

тасодифий миқдор ($n-1$) озошлик даражали χ^2 тақсимоғга эга эканини, шу билан бирга бу тақсимоғ X тасодифий миқдорнинг математик кутилишига боғлиқ бўлмаслигини исботлаш мумкин.

Энди χ^2 тақсимоғнинг жадваллари бўйича берилган α ва озошлик даражалари сони $n-1$ бўйича шундай x' ва x'' ларни топамизки:

$$P\left(\frac{nS^2}{\sigma^2} < x'\right) = P\left(\frac{nS^2}{\sigma^2} > x''\right) = \frac{\alpha}{2} \quad (56.1)$$

У ҳолда

$$P\left(x' < \frac{nS^2}{\sigma^2} < x''\right) = 1 - \alpha \quad (56.2)$$

Сўнгра қуйидагига эга бўламиз:

$$\begin{aligned} P\left(x' < \frac{nS^2}{\sigma^2} < x''\right) &= P\left(\frac{nS^2}{x''} < \sigma^2 < \frac{nS^2}{x'}\right) \\ &= P\left(S \left| \frac{n}{x'} < \sigma < S \right| \frac{n}{x'}\right) = 1 - \alpha. \end{aligned} \quad (56.3)$$

(56.3) дан σ параметр $\left| S \left| \frac{n}{x'}, S \left| \frac{n}{x'} \right| \right|$ ишончли интервалга эга бўлиши келиб чиқади, бу ерда x' ва x'' лар (56.1) тенгликлардан аниқланади.

Уз-узунни текшириш учун саволлар

1. Ишончлилик интервалига таъриф беринг.
2. Назарий тақсимоғ қандай танланади?
3. Назарий частоталар қандай ҳисобланади?
4. Математик кутилиш учун ишончли интервални курсатинг

5. Дисперсия учун ишончли интервалли курсатинг.
6. Назарий нормал эгри чизиқ қандай ясалади?
7. 15.151—15.205- масалаларни ечинг.

57- §. Гипотезаларини статистик текшириш

Қўпинча X белгили бош тўпламнинг номаълум тақсимот қонунини билиш керак бўлади. Агар тақсимот қонунини бирор тайин $F(x)$ кўринишга эга деб тахмин қилишга асос бўлса, у ҳолда қуйидаги гипотеза илгари сурилади: X белгилли бош тўплам аниқ $F(x)$ кўринишли тақсимот қонунига эга.

Агар тақсимот қонунининг кўриниши маълум, ammo унда номаълум параметр бўлса, номаълум θ параметр тайин θ_0 қийматга теги деган гипотезани қўниш мумкин. Шундай қилиб, бу гипотезада гап тақсимотнинг номаълум параметри ҳақида боради.

Статистик гипотеза деб номаълум тақсимотнинг кўриниши ҳақидаги ёки маълум тақсимотнинг номаълум параметрлари ҳақидаги гипотезага айтилади. *Ноинчи (асосий) гипотеза* деб илгари сурилган H_0 гипотезага, *конкурент (зид) гипотеза* деб эса ноинчи гипотезага зид бўлган H_1 гипотезага айтилади.

Асосий гипотеза тўғри ёки нотўғри бўлиши мумкин.

Статистик критерий деб ноинчи (асосий) гипотезани қабул қилиш ёки қабул қилмаслик ҳақидаги қондага айтилади.

Бу қонда қуйидагидан иборат. Бунинг учун қандайдир $Z(X_1, \dots, X_n)$ статистика олينيб, унинг (аниқ ёки таърибий) тақсими асосий гипотеза ўринли бўлганда топилади. Сўнгра статистиканинг қийматлар соҳаси иккига ажратилади. Агар статистиканинг кузатилган $Z(x_1, \dots, x_n)$ қиймати бу соҳаларнинг биричисига тушса, H_0 гипотеза қабул қилинади, агар иккинчисига тушса H_1 гипотеза қабул қилинмайди. Биричи соҳа *гипотезанинг қабул қилиниш соҳаси*, иккинчиси эса *критик соҳа* дейилади.

$Z(X_1, \dots, X_n)$ статистиканинг қабул қилиш мумкин бўлган барча қийматлари бирор интервалга тегишли булади. Шў сабабли критик соҳа ва гипотезанинг қабул қилиниш соҳаси ҳам интерваллар булади. Уларни нуқталар ажратиб туради. Бу нуқталар *критик нуқталар* дейилади ва $Z_{кр}$ билан белгиланади.

Критик соҳалар қуйидагича бўлиши мумкин:

а) ўнг томонлама критик соҳа:

$$Z > Z_{кр};$$

б) чап томонлама критик соҳа:

$$Z < Z_{кр};$$

в) икки томонлама критик соҳа:

$$|Z| > Z_{кр}.$$

тенглик ўринли бўлишини ишбат қилди, бу ерда

$$K(\lambda) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} (-1)^k e^{-\lambda k^2}.$$

Колмогоров критерийси қуйидагича татбиқ қилинади:

$K(\lambda)$ учун жадвалларда берилган α сингиттик даражасига мос шундай λ_α топиладики, унинг учун $K(\lambda_\alpha) = 1 - \alpha$ бўлади. Сунгра танланма маълумотларига кура D_n нинг қиймати топилади

Агар $D_n < \frac{\lambda_\alpha}{\sqrt{n}}$ булса, H_0 -типотеза қабул қилинади.

Агар $D_n > \frac{\lambda_\alpha}{\sqrt{n}}$ булса, $F(x)$ — бош тупламнинг тақсимот функцияси деган гипотеза рад этилади.

Ўз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Критерий тушунчасига таъриф бериш.
2. Гипотезаларни текшириш нимадан иборат?
3. Гипотезаларни статистик текширишда қандай хатоларга йул қўйиш мумкин?
4. Пирсоннинг мувофиқлик критерийси нимадан иборат?
5. Колмогоров критерийси қандай таърифланади?
6. 15 296—15 311- масалаларни ечинг

60-§. Функционал ва статистик боғланишлар

34-§ да тасодифий миқдорлар орасидаги функционал боғланиш қаралган эди.

Амалда тасодифий миқдорлар орасидаги қатъий функционал боғланиш жуда камдан-кам ҳолларда кузатилади, чунки тасодифий миқдорларнинг қийматлари купгина тасодифий омилларга боғлиқдир.

X ва Y тасодифий миқдорларга таъсир этадиган тасодифий омиллар ичида умумий омиллар бўлган ҳоллар тез-тез учраб туради.

X — тасодифий омиллар: $z_1, z_2, \dots, z_k, u_1, \dots, u_n$ ларнинг функцияси, Y эса $z_1, z_2, \dots, z_k, v_1, \dots, v_m$ тасодифий омилларнинг функцияси бўлсин, яъни

$$X = f(z_1, z_2, \dots, z_k, u_1, \dots, u_n)$$

$$Y = g(z_1, z_2, \dots, z_k, v_1, \dots, v_m).$$

Бундай ҳолда X ва Y тасодифий миқдорлар *статистик (ёки стохастик) боғланган* дейилади.

Статистик боғланишда тасодифий миқдорлардан бирининг ўзгариши бошқа тасодифий миқдор тақсимот қонуининг ўзгаришига олиб келади. Тасодифий миқдорлар орасидаги статистик боғланишлар корреляция назарияси усуллари ёрдамида ўрга-

нилади. Корреляция назариясининг иккита асосий масаласи бор.

1. Корреляцион боғланиш шаклини аниқлаш.

2. Корреляцион боғланишнинг зичлигини (кучини) аниқлаш.

Хусусан, X тасодифий миқдорнинг ўртача қийматлари тақсимотини бошқа Y тасодифий миқдор қийматларига боғлиқ равишда ўрганиш алоҳида қизиқиш уйғотади.

61-§. Регрессия чизиқлари

Икки ўлчовли (X, Y) тасодифий миқдорни қараймиз. Бир тасодифий миқдорнинг бошқа тасодифий миқдорнинг ўзгаришига таъсирини текшириш учун X тасодифий миқдор тақсимотининг шартли қонуниятлари Y тасодифий миқдорнинг тайинланган қийматларида ва аксинча, қаралади.

(X, Y) дискрет тасодифий миқдор ушбу тақсимот жадвали орқали берилган бўлсин:

$X \backslash Y$	x_1	x_2	...	x_n	$\sum_{k=1}^n p(x_i, y_k)$
y_1	$p(x_1, y_1)$	$p(x_2, y_1)$...	$p(x_n, y_1)$	$P(y_1)$
y_2	$p(x_1, y_2)$	$p(x_2, y_2)$...	$p(x_n, y_2)$	$P(y_2)$
...
y_m	$p(x_1, y_m)$	$p(x_2, y_m)$...	$p(x_n, y_m)$	$P(y_m)$
$\sum_{k=1}^m p(x_i, y_k)$	$p(x_1)$	$p(x_2)$...	$p(x_n)$	

Яъна $X = x_i$ қийматга мос $p(y_1|x_i), \dots, p(y_m|x_i)$ шартли эҳтимоллар Y нинг $X = x_i$ даги шартли тақсимоти дейилади.

$$p(y_k|x_i) = P(Y = y_k | X = x_i) = \frac{p(x_i, y_k)}{p(x_i)} \quad (61.1)$$

ва

$$\sum_{k=1}^m p(x_i, y_k) = p(x_i). \quad (61.2)$$

Шартли тақсимотнинг энг муҳим характеристикалари тайинланган $x_i, i = 1, n$ да шартли математик кутилиш $M(Y|x_i)$ ва шартли дисперсия $\sigma^2(Y|x_i)$ дир.

У ҳолда

$$M(Y|x_i) = \sum_{k=1}^m y_k p(y_k|x_i), \quad i = \overline{1, n},$$

$$\sigma^2(Y|x_i) = M((Y - M(Y|x_i))^2|x_i).$$

$\sigma^2(Y|x_i)$ ни яна Y нинг X га қолдиқ дисперсияси деб ҳам аталади. x_i ўзгариши билан $M(Y|x_i)$ ҳам ўзгаради, яъни $\bar{y}(x) = M(Y|x)$ функцияни қараш мумкин, бу ерда X аргумент x_1, \dots, x_n қийматларни қабул қилиши мумкин.

Бу функция Y нинг X бўйича *регрессия функцияси* дейилади. (61.1) ва (61.2) формулатардан фойдаланиб, топиамиз:

$$\bar{y}(x) = \frac{\sum_{k=1}^m y_k p(x, y_k)}{\sum_{k=1}^m p(x, y_k)} \quad (61.3)$$

X нинг Y га регрессияси ҳам худди шундай аниқланади:

$$\bar{x}(y) = M(X|y) = \frac{\sum_{i=1}^n x_i p(x_i, y)}{\sum_{i=1}^n p(x_i, y)} \quad (61.4)$$

Узлуксиз тақсимотлар бўлган ҳолда (40.1) ва (40.2) формулалардан фойдаланиб, қуйидагини ҳосил қиламиз:

$$\bar{y}(x) = M(Y|x) = \frac{\int_{-\infty}^{\infty} yp(y|x) dy}{\int_{-\infty}^{\infty} p(x, y) dy} \quad (61.5)$$

$$\bar{x}(y) = M(X|y) = \frac{\int_{-\infty}^{\infty} xp(x, y) dx}{\int_{-\infty}^{\infty} p(x, y) dx} \quad (61.6)$$

62-§. Регрессиянинг асосий хоссаи

Теорема. Агар (X, Y) — тасодифий вектор бўлиб, $MY^2 < \infty$ бўлса, y ҳолда $\Delta = M((Y - u(x))^2|X)$ шарни иртача квадратик четланган ҳақиқий узлуксиз $u(x)$ функциялар синфидаги энг ки-

чик қийматини $u(x) = \bar{y}(x)$ бўлганда қабул қилади ва бу энг кичик қиймат $\sigma^2(Y|x)$ га тенг.

Исбот ушбу айвниятдан келиб чиқади:

$$\begin{aligned} M [(Y - u(x))^2 | X] &= M [(Y - \bar{y}(x)) + \\ &+ (\bar{y}(x) - u(x))^2 | X] = M [(Y - \bar{y}(x))^2 + \\ &+ 2(Y - \bar{y}(x))(\bar{y}(x) - u(x)) + (\bar{y}(x) - u(x))^2 | X] = \\ &= \sigma^2(Y|x) + M [(\bar{y}(x) - u(x))^2 | X]. \end{aligned}$$

Шундай қилиб, Δ минимумга $u(x) = \bar{y}(x)$ да эришади ва у $\sigma^2(Y|x)$ га тенг.

Агар $\bar{y}(x)$ ва $\bar{x}(y)$ регрессия функциялари чизиқли бўлса, у ҳолда X ва Y тасодифий миқдорлар *чизиқли корреляцияланган дейилади*.

X ва Y тасодифий миқдорлар чизиқли корреляцияланганми-йўқми деган масала ва яна умумийроқ $\bar{y}(x)$ ёки $\bar{x}(y)$ регрессия функциясининг қайси функциялар синфига тегишлилиги камдан-кам ҳолларда аниқ кўрсатилиши мумкин.

Хусусан, қуйидаги теоремани исбот қилиш мумкин:

Т е о р е м а. Агар (X, Y) — *зичлик функцияси*

$$f(x, y) = \frac{1}{2\pi\sigma_1\sigma_2\sqrt{1-\rho^2}} e^{-\frac{1}{2}\varphi(x, y)}$$

дан иборат икки ўлчовли нормал тақсимоатга эга тасодифий миқдор бўлса, у ҳолда $\bar{y}(x)$ регрессия функцияси чизиқли функция бўлади:

$$\bar{y}(x) = a_2 + \rho \frac{\sigma_2}{\sigma_1} (x - a_1).$$

Бу ерда

$$Q(x, y) = \frac{1}{1-\rho^2} \left[\frac{(x-a_1)^2}{\sigma_1^2} + \frac{(y-a_2)^2}{\sigma_2^2} - 2\rho \frac{(x-a_1)(y-a_2)}{\sigma_1\sigma_2} \right],$$

a_1, a_2 — X ва Y тасодифий миқдорларнинг математик кутилишлари, σ_1, σ_2 — ўртача квадратик огиштар, ρ — корреляция коэффициенти.

Назарий текшириш мумкин булмаган ҳолларда танланма усуллардан ва регрессиянинг эмпирик чизиғини яшашдан фойдаланиш керак.

63-§. Чизиқли регрессия танланма тенгламасининг параметрларини энг кичик квадратлар усули буйича топиш

X ва Y белгилли икки ўлчовли бош тупламдан n ҳажмли танланма оламиз.

(x_i, y_i) жуфтларнинг кузатилган қийматларини тегишли частоталари билан ушбу корреляцион жадвалга жойлаштирамиз:

$X \backslash Y$	y_1	y_2	...	y_m	$\sum_i n_{i,j}$	$\bar{y}(x_i)$
x_1	n_{11}	n_{12}	...	n_{1m}	n_{x_1}	$\bar{y}(x_1)$
x_2	n_{21}	n_{22}	...	n_{2m}	n_{x_2}	$\bar{y}(x_2)$
...
x_i	n_{i1}	n_{i2}	...	n_{im}	n_{x_i}	$\bar{y}(x_i)$
$\sum n_{ij}$	n_{y_1}	n_{y_2}	...	n_{y_m}		
$\bar{x}(y_j)$	$\bar{x}(y_1)$	$\bar{x}(y_2)$...	$\bar{x}(y_m)$		

Жадвалдаги маълумотлар бўйича Oxy текисликда (x_i, y_k) координатали нуқталарни белгилаб тарқоқлик диаграммасини тузиш мумкин (151-шакл).

Бу диаграммани ҳар бир нуқтасида n_{ik} масса жойлашган (x_i, y_k) нуқталар тўплами деб талқин этиш мумкин.

У ҳолда

$$\bar{y}(x_i) = \frac{\sum_k y_k n_{ik}}{\sum_k n_{ik}}$$

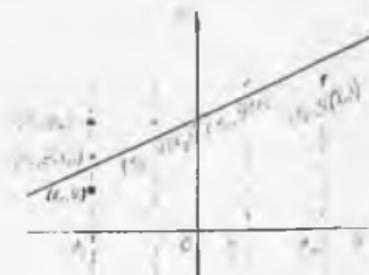
ни $X = x_i$ вертикал тўғри чизиқда жойлашган ва y_k ординатага эга бўлган n_{ik} массаларининг маркази сифатида талқин этиш мумкин. Барча $(x_i, \bar{y}(x_i))$ нуқталарни туташтириб, Y нинг X га регрессиясининг эмпирик чизигини ҳосил қиламиз.

X нинг Y га регрессиясининг эмпирик чизиги ҳам худди шундай ясалади. буида унинг ҳар бир нуқтаси $y = y_k$ горизонтал тўғри чизиқларда ётиб, x_i абсциссага эга бўлади.

Шу тарзда регрессия чизигининг умумий куриниши ҳақида тасаввур ҳосил қилиб, регрессиянинг эмпирик функцияси тенгلامасини энг кичик квадратлар усули билан топиш мумкин.

Масалан, қуйидаги тарқоқлик диаграммаларини қурайлик (152-шакл).

Бу ерда а) ҳолда, равшанки, регрессия чизиги парабола, б) ҳолда тўғри чизик, в) ҳолда эса корреляция афтидан мавжуд эмас деб фараз қилиш мумкин.



151-шакл.



152- шакл.

У нинг X га регрессия функцияси чизиқли функция, яъни

$$\bar{y}(x) = ax + b$$

деб фараз қилишга асос бўлсин.

a ва b коэффициентларини энг кичик квадратлар усули бўйича топамиз.

Ордината бўйича (x_i, \bar{y}_i) , $i = \overline{1, m}$; $k = \overline{1, l}$ координатли нуқталарнинг тўғри чизиқдаги мос нуқталардан четлашмиш квадратларининг йиғиндисини қараймиз:

$$\Delta(a, b) = \sum_{i=1}^m (ax_i + b - \bar{y}_i)^2 n_{x_i} \quad (63.2)$$

$\Delta(a, b)$ ни икки ўзгарувчининг функцияси сифатида қараб, a ва b учун шундай қийматлар топамизки, $\Delta(a, b)$ нинг қиймати энг кичик бўлсин.

Бир неча ўзгарувчилни функция учун экстремум мавжуд бўлишининг зарурий шартлари унинг барча ўзгарувчилар бўйича хусусий ҳосилаларининг нолга тенг бўлишидан иборатдир. Бу шартни Δ га қўлаймиз:

$$\frac{\partial \Delta}{\partial a} = \sum_{i=1}^m 2(ax_i + b - \bar{y}_i) x_i n_{x_i}, \quad (63.3)$$

$$\frac{\partial \Delta}{\partial b} = \sum_{i=1}^m 2(ax_i + b - \bar{y}_i) n_{x_i} \quad (63.4)$$

Ҳар иккала теңламани $2n$ га бўлиб ва a ҳамда b га эга ҳадларини гуруҳлаб, қунидагига эга бўламиз.

$$\begin{cases} a \frac{\sum_{i=1}^m x_i n_{x_i}}{n} + b \frac{\sum_{i=1}^m n_{x_i}}{n} = \frac{\sum_{i=1}^m \bar{y}_i n_{x_i}}{n}, \\ a \frac{\sum_{i=1}^m x_i^2 n_{x_i}}{n} + b \frac{\sum_{i=1}^m x_i n_{x_i}}{n} = \frac{\sum_{i=1}^m x_i \bar{y}_i n_{x_i}}{n}. \end{cases} \quad (63.5)$$

Бизга маълумки,

$$\begin{aligned} \frac{\sum_{i=1}^m n_{xi}}{n} &= 1, & \frac{\sum_{i=1}^m x_i n_{xi}}{n} &= \bar{x}, \\ \frac{\sum_{i=1}^m y_i n_{xi}}{n} &= \bar{y}, & \frac{\sum_{i=1}^m x_i^2 n_{xi}}{n} &= \overline{x^2}, \end{aligned} \quad (63.6)$$

$$\begin{aligned} \frac{1}{n} \sum_{i=1}^m x_i \bar{y}_i n_{xi} &= \frac{1}{n} \sum_{i=1}^m x_i n_{xi} \frac{\sum_{k=1}^l y_k n_{ik}}{n_{xi}} = \\ &= \frac{1}{n} \sum_{i=1}^m x_i \sum_{k=1}^l y_k n_{ik} = \frac{\sum_{i=1}^m \sum_{k=1}^l x_i y_k n_{ik}}{n} = \overline{xy}. \end{aligned} \quad (63.7)$$

У ҳолда (63.5) тенгламалар ушбу кўринишга келади:

$$\begin{cases} a\bar{x} + b = \bar{y}, \\ a\bar{x}^2 + bx = \overline{xy}. \end{cases} \quad (63.8)$$

Ҳосил бўлган системани ечиб, қуйидагини ҳосил қиламиз:

$$y - \bar{y} = \rho_{yx} (x - \bar{x}), \quad (63.9)$$

бу ерда $\rho_{yx} = \frac{\overline{xy} - \bar{x} \cdot \bar{y}}{\sigma_x^2}$ — Y нинг X га регрессия коэффиценти, σ_x — танланма ўртача квадратик четланishi.

(63.9) тенглама Y нинг X га регрессияси тўғри чизигининг танланма тенгламаси дейилади.

X нинг Y га регрессияси тўғри чизигининг танланма тенгламасини худди шунга ўхшаш қуйидаги кўринишда ҳосил қилиш мумкин:

$$x - \bar{x} = \rho_{xy} (y - \bar{y}), \quad (63.10)$$

бу ерда $\rho_{xy} = \frac{\overline{xy} - \bar{x} \cdot \bar{y}}{\sigma_y^2}$, σ_y — танланма ўртача квадратик четланishi.

Қўрамызки, танланма регрессия тўғри чизиқлари (\bar{x}, \bar{y}) координатали нуқтадан, яъни массалар марказидан ўтади ва регрессия коэффицентлари бир хил ишорага эга, бинобарин, танланма регрессия тўғри чизиқларининг бурчак коэффицентлари бир хилдир.

Шунинг, корреляция коэффицентига таъриф берилган эди, шундан фойдаланиб танланма корреляция коэффиценти тушунчасини киритамиз:

$$r_{xy} = \frac{\overline{xy} - \bar{x} \cdot \bar{y}}{\sigma_x \sigma_y}$$

Танланма корреляция коэффициенти r_T корреляция коэффициенти

$$r_{xy} = \frac{M(XY) - M(X)M(Y)}{\sigma_x \sigma_y}$$

нинг баъоси бўлишни исбот қилиш мумкин.

r_T ни (63.9) ва (63.10) га қўйиб,

$$r_{y,x} = r_T \frac{\sigma_y}{\sigma_x} \quad (63.11)$$

ва

$$r_{x,y} = r_T \frac{\sigma_x}{\sigma_y} \quad (63.12)$$

ларни топамиз.

У ҳолда танланма регрессия тўғри чизиқларининг (63.11) ва (63.12) тенгламаларини қуйидаги симметрик шаклда ёзиш мумкин:

$$\frac{y - \bar{y}}{\sigma_y} = r_T \frac{x - \bar{x}}{\sigma_x} \quad (63.13)$$

ва

$$\frac{x - \bar{x}}{\sigma_x} = r_T \frac{y - \bar{y}}{\sigma_y} \quad (63.14)$$

Мисол. Тўғри тўртбурчак плиткларининг узунликлари x (см) ва массалари y (кг) бўйича тақсимоти қуйидаги жадвалда берилган:

$x \backslash y$	6	8	10	12	14	n_x
30	2	17	9	3	—	31
35	—	10	17	9	—	36
40	—	3	24	16	13	56
45	—	—	6	24	12	42
50	—	—	2	11	22	35
n_y	2	30	58	63	47	200

Регрессия тўғри чизиқларининг танланма тенгламаларини тузинг.

Ечиш. Агар формулаларда ўзгарувчиларни қуйидагича алмаштирак, барча коэффициентларнинг ҳисобланиши анча соддалашадн:

$$u_i = \frac{x_i - C_1}{h_1}, \quad v_i = \frac{y_i - C_2}{h_2}$$

C_1 ва C_2 — мос равишда x ва y ўзгарувчиларнинг вариацион қаторнинг тахминан ўртасида жойлашган қийматлари;

h_1 ва h_2 — мос равишда x ва y ўзгарувчиларнинг қўшни қий-
матлари орасидаги масофа.

$C_1=40$, $h_1=5$; $C_2=10$, $h_2=2$ деб оламиз, натижада қуйидаги
жадвалга эга бўламиз:

$u \backslash v$	-2	-1	0	1	2	$n_{u\cdot}$
-2	2	17	9	3	—	31
-1	—	10	17	9	—	35
0	—	3	24	16	13	56
1	—	—	6	24	12	42
2	—	—	2	11	22	35
n_{\cdot}	2	30	58	63	47	$200=n$

Жадвал ёрдамида қуйидагиларни ҳисоблаймиз:

$$\bar{u} = \frac{\sum u \cdot n_{u\cdot}}{n} = \frac{-2 \cdot 31 - 1 \cdot 26 - 0 \cdot 56 - 1 \cdot 42 - 2 \cdot 35}{200} = 0,07;$$

$$\bar{v} = \frac{\sum v n_{\cdot}}{n} = \frac{-2 \cdot 2 - 1 \cdot 30 - 0 \cdot 58 - 1 \cdot 63 - 2 \cdot 47}{200} = 0,62;$$

$$\bar{u}^2 = \frac{\sum u^2 n_{u\cdot}}{n} = 1,71, \quad \bar{v}^2 = \frac{\sum v^2 n_{\cdot}}{n} = 3,16.$$

$$\bar{\sigma}_u = \sqrt{\bar{u}^2 - (\bar{u})^2} = 1,3,$$

$$\bar{\sigma}_v = \sqrt{\bar{v}^2 - (\bar{v})^2} = 1,67.$$

$\sum n_{uv} uv$ йиғиндини ҳисоблаш учун ушбу ҳисоблаш жадвалини ту-
замиз:

$u \backslash v$	-2	-1	0	1	2	$v = \sum v n_{uv}$	$u \cdot v$
-2	2 -4	17 -17	9 -18	3 -6	—	-18	36
-1	—	10 -10	17 -17	9 -9	—	-1	1
0	—	3 0	24 0	16 0	13 0	39	0
1	—	—	6 6	24 24	12 12	48	48
2	—	—	2 4	11 22	22 44	55	110
$U = \sum u n_{u\cdot}$	-4	44	25	31	56		195
$v \cdot U$	8	44	0	31	112	195	

Корреляцион жадвал хар бир катагининг юқоридаги ўнг бурчаги-га $\sum n_{uv}$ кўпайтмани ёзамиз. Катакнинг қуйи чап бурчагига $\sum n_{uv}$ кўпайтмани ёзамиз.

Барча катакларнинг юқоридаги ўнг бурчагида ва қуйидаги чап бурчагида жойлашган сонларни қўшиб, $V = \sum v n_{uv}$ ва $U = \sum u n_{uv}$ қийматларни ҳосил қиламиз. Барча uv ва vU кўпайтмаларни ҳисоблаб, натижаларни қўшимча сатр ва устунга ёзамиз, бунда $\sum Vu = \sum Uv$ кўпайтма назорат учун хизмат қилади. У ҳолда

$$\sum n_{uv} uv = \sum Vu = \sum Uv.$$

Ушбу формула бўйича танланма корреляция коэффициентини ҳисоблаймиз:

$$r_r = \frac{\sum n_{uv} uv - n \bar{u} \bar{v}}{n \sigma_u \sigma_v} = \frac{195 - 200 \cdot 0.07 \cdot 0.062}{200 \cdot 1.3 \cdot 1.67} = 0.43.$$

Энди регрессия тўғри чизиқларининг тенгламаларини тузамиз:

$$\bar{y}_x - \bar{y} = r_r \frac{\sigma_y}{\sigma_x} (x - \bar{x}),$$

$$\bar{x}_y - \bar{x} = r_r \frac{\sigma_x}{\sigma_y} (y - \bar{y}).$$

\bar{x} ва \bar{y} лар учун $\bar{x} = u h_1 + C_1$, $\bar{y} = v h_2 + C_2$ формулаларни осонгина ҳосил қилиш мумкин. Шунинг учун

$$\bar{x} = 0,07 \cdot 5 + 40 = 40,35,$$

$$\bar{y} = 0,62 \cdot 2 + 10 = 11,24,$$

$$\sigma_x = h_1 \sigma_u = 6,5,$$

$$\sigma_y = h_2 \sigma_v = 3,34.$$

У ҳолда Y нинг X га танланма регрессия тўғри чизиги тенгламаси

$$\bar{y}_x - 11,24 = 0,43 \frac{3,34}{6,5} (x - 40,35)$$

ёки

$$\bar{y}_x = 0,22x + 2,32$$

кўринишда, X нинг Y га танланма регрессия тўғри чизиги тенгламаси эса

$$\bar{x}_y = 0,84y + 30,94$$

кўринишда бўлади.

Уз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Қандай боғланишлар функционал боғланишлар дейилади?
2. Қандай боғланишлар статистик боғланишлар дейилади?
3. Регрессия тўғри чизиги қандай топилади?

4. Регрессиянинг асосий хоссаларини таърифланг.
5. Энг кичик квадратлар усулини баён қилинг.
6. Танланма регрессия тўғри чизиги коэффициентлари қандай аниқланади?
7. 15.322—15.349- масалаларни ечинг.

64- §. Танланма корреляция коэффициентининг боғланиш зичлигига таъсири

Танланма корреляция коэффициенти қўйидаги тенглик билан аниқланади:

$$r_T = \frac{\sum_{i=1}^n n_{i,i} x_i y_i - n \bar{x} \bar{y}}{n \sigma_x \sigma_y}, \quad (64.1)$$

бу ерда (x_i, y_i) — белгиларнинг кузатилган қийматлари, $n_{i,i}$ — (x_i, y_i) жуфтнинг частотаси, n — танланма ҳажми, \bar{x} , \bar{y} — танланма ўртача квадратик четланишлари, σ_x , σ_y — танланма ўрта қиймати.

(64.1), шунингдек. (63.11) ва (63.12) ларни эътиборга олиб, ушбуни ҳосил қиламиз:

$$r_T = \pm \sqrt{\rho_{yx} \rho_{xy}} \quad (64.2)$$

Т е о р е м а. $r = \pm 1$ шартнинг бажарилиши ўртача квадратик регрессия тўғри чизиқлари устма-уст тушиши учун зарур ва етарлидир.

Исботи (63.13) ва (63.14) тенгламаларни қарашдан келиб чиқади.

Бу тенгликдан r_T коэффициент ± 1 га қанчалик яқин бўлса, X ва Y ўртасида чизиқли боғланиш мавжудлигидан далолат беради.

Агар $r_T = 0$ бўлса, X ва Y орасидаги чизиқли боғланиш йўқлиги ҳақида фараз қилишга асос бўлади.

Юқорида агар X ва Y лар боғлиқмас бўлса, у ҳолда $r = 0$, агар $r = \pm 1$ бўлса, X ва Y чизиқли боғлиқ бўлиши исбот қилинган эди.

Танланма корреляция коэффициенти r , корреляция коэффициенти r нинг асосли баҳоси бўлса-да, корреляция коэффициентининг нолдан фарқли бўлиши бош тўпلام корреляция коэффициентининг нолдан фарқли бўлишини билдирмайди. Бундай ҳолда танланма корреляция коэффициентининг қийматлиги ҳақидаги гипотезани текшириб кўриш керак.

Агар корреляция коэффициентининг нолга тенглиги ҳақидаги гипотеза рад этилса, у ҳолда X ва Y миқдорлар корреляцияланган ва танланма корреляция коэффициенти X ва Y орасидаги боғланиш ўлчови бўлиб хизмат қилади.

Бирга яқин бўлган $|r_1|$ X ва Y лар зич боғланишини билдирса, 0 га яқин бўлган $|r_T|$ X ва Y лар ё жуда буш боғланишини, ё бундай боғланишнинг йўқлигини билдиради.

65-§. Нормал тақсимланган тасодифий миқдорларнинг корреляцияси

Айтайлик, икки ўлчовли (X, Y) бош тўплам нормал тақсимланган бўлсин. Бу тўпладан n ҳажмли танланма оламиз ва танланма корреляция коэффициенти r_T ни ҳисоблаймиз. Бу ҳолда r_T коэффициентни (r_{xy}, σ_r) параметрли (бу ерда r_{xy} — назрий корреляция коэффициенти, $\sigma_r = \frac{1-r_T^2}{\sqrt{n}}$) нормал тақсимланган деб ҳисоблаш мумкин.

Назарий корреляция коэффициенти r_{xy} учун ишончлилик даражаси $q\%$ бўлган ишончли интервал қуйидаги кўринишга эга:

$$r_T - t_q \frac{1-r_T^2}{\sqrt{n}} < r_{xy} < r_T + t_q \frac{1-r_T^2}{\sqrt{n}},$$

бу ерда t_q нормал тақсимот жадвалидан топилди.
 r_T нолдан фарқли бўлиб чиқсин. r_T ning қийматлиги хақидаги гипотезани текшираемиз.

Нолинчи гипотеза қуйидагича бўлсин:

$$H_0: r_{xy} = 0.$$

У ҳолда конкурент гипотеза $H_1: r_{xy} \neq 0$ бўлади. Агар нолинчи гипотеза рад этилса, яъни конкурент гипотеза қабул қилинган бўлса, бу танланма корреляция коэффициенти қийматлигини X ва Y орасидаги чизикли боғланиш зичлигини ифодалаши мумкинлигини билдиради.

Агар нолинчи гипотеза қабул қилинса, у ҳолда X ва Y чизикли боғланиш билан боғланмаган.

Агар $H_0: r_{xy} = 0$ гипотеза ўринли бўлса,

$$T = \frac{r_T \sqrt{n-2}}{\sqrt{1-r_T^2}}$$

тасодифий миқдор озодлик даражаси $n-2$ бўлган Стьюдент тақсимоги билан тақсимлангандир.

Берилган α аниқлик даражаси ва озодлик даражаси сони $k = n-2$ бўйича Стьюдент тақсимоги критик нуқталари жадвали ёрдамида икки томонли критик соҳа учун $t_\alpha(\alpha, k)$ критик нуқта топилди.

Агар $|T| < t_\alpha$ бўлса, нолинчи гипотезани рад этишга асос йўқ.

Агар $|T| > t_\alpha$ бўлса, нолинчи гипотеза рад этилади.

Мисол. 63-§ даги мисолда топилган танланма r_T корреляция коэффициентининг $\alpha = 0,05$ аниқлик даражасида қийматлиги ни текширинг.

Ечиш. 63-§ даги мисолда топилган r_T корреляция коэффициенти 0,43 га тенг.

Критерийнинг танланма қийматини топамиз:

$$T = \frac{r_1 \sqrt{n-2}}{\sqrt{1-r_1^2}} = \frac{0.43 \sqrt{198}}{\sqrt{1-0.43^2}} = 6,72.$$

Берилган $\alpha = 0,05$ аниқлик даражаси ва $k = 198$ бўйича $t_\alpha = = 1,96$ критик нуқтани топамиз. $T > t_\alpha$ бўлгани учун нолинчи гипотеза рад этилади.

Демак, бош тўпламнинг корреляция коэффициенти $r_{xy} \neq 0$ экан.

66- §. Чизиқли бўлмаган корреляция

Тасодикий миқдорлар орасида чизиқли бўлмаган корреляцион боғланишлар ҳам мавжуд бўлиши мумкин.

Иккита тасодикий миқдор орасида чизиқли бўлмаган корреляцион боғланиш мавжуд бўлганда чизиқли бўлмаган регрессия тенгламаси регрессия тўғри чизиқлари тенгламасини излагандек изланади.

Икки ўлчовли (X, Y) бош тўпландан n ҳажмли танланма олинган бўлсин. Ҳар бир x_i учун шартли ўртача y_i ларни ҳисоблаймиз (153- шакл).

(x_i, y_i) нуқталар тахминан параболда жойлашган деб фараз қиламиз. Y нинг X га парабolik ўртача квадратик тенгламасини

$$\bar{y}(x) = ax^2 + bx + c$$

кўринишда излаймиз.

a, b, c коэффициентларни топиш учун энг кичик квадратлар усулидан фойдаланамиз.

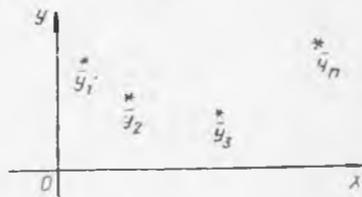
$$\Delta(a, b, c) = \sum_i (ax_i^2 + bx_i + c - y_i)^2 n_{x_i} \quad (66.1)$$

бўлсин. Δ нинг экстремумини топиш учун $\frac{\partial \Delta}{\partial a}$, $\frac{\partial \Delta}{\partial b}$ ва $\frac{\partial \Delta}{\partial c}$ ларни нолга тенглаймиз. Гуруҳлашлардан сўнг қуйидагиларни ҳосил қиламиз:

$$\begin{aligned} a \sum_i x_i^2 n_{x_i} + b \sum_i x_i n_{x_i} + c \sum_i n_{x_i} &= \sum_i \bar{y}_i n_{x_i}, \\ a \sum_i x_i^3 n_{x_i} + b \sum_i x_i^2 n_{x_i} + c \sum_i x_i n_{x_i} &= \sum_i x_i \bar{y}_i n_{x_i}, \\ a \sum_i x_i^4 n_{x_i} + b \sum_i x_i^3 n_{x_i} + c \sum_i x_i^2 n_{x_i} &= \sum_i x_i^2 \bar{y}_i n_{x_i}. \end{aligned}$$

Ҳосил қилинган бу системани ечиб, $\Delta(a, b, c)$ четланишлар квадратларининг йиғиндисига энг кичик қиймат берадиган a, b, c коэффициентларни топамиз.

X ва Y орасидаги боғланиш масалар, $y = \frac{1}{x}$ ёки $y = ax^3 + bx^2 +$



153- шакл.

+ $cx + d$ функциялар орқали ифодаланган дейишга асос бўлган ҳолларда ҳам худди шундай йўл тўтилади.

67- §. Корреляцион боғланиш тўғрисида тушунча

Чизиқли корреляцион боғланишнинг зичлигини баҳолаш учун корреляция коэффиценти r_{xy} дан фойдаланилади.

Чизиқли бўлмаган боғланиш зичлигини баҳолаш учун ушбу янги характеристикаларни киритамиз:

η_{yx} — Y нинг X га корреляцион муносабати ва η_{xy} — X нинг Y га корреляцион муносабати.

Бу кўрсаткичлар регрессиянинг $\bar{y}(x)$ ва $\bar{x}(y)$ эгри чизиқлари атрофида тақсимланишнинг зичлигини ифодалайди.

Таърифга кўра

$$\eta_{yx}^2 = \frac{M(\bar{y}(x) - M(X))^2}{\sigma_y^2}, \quad (67.1)$$

$$\eta_{xy}^2 = \frac{M(\bar{x}(y) - M(Y))^2}{\sigma_x^2}. \quad (67.2)$$

Қуйидаги айнитни исбот қилиш мумкин:

$$\sigma_y^2 = \sigma_{y,x}^2 + M(\bar{y}(x) - M(Y))^2,$$

бу ерда σ_y^2 — Y нинг дисперсияси, $\sigma_{y,x}^2 = M(Y - \bar{y}(X))^2$ шартли дисперсияларнинг ўртачаси. Y ҳолда (67.1) ва (67.2) ифодалар қуйидаги кўринишга келади:

$$\eta_{yx}^2 = 1 - \frac{\sigma_{y,x}^2}{\sigma_y^2}, \quad (67.3)$$

$$\eta_{xy}^2 = 1 - \frac{\sigma_{x,y}^2}{\sigma_x^2}. \quad (67.4)$$

(67.3) ва (67.4) тенгликлардан корреляцион муносабат қуйидаги тенгсизликларни қаноатлантириши келиб чиқади:

$$0 \leq \eta_{yx} \leq 1,$$

$$0 \leq \eta_{xy} \leq 1.$$

$\sigma_{y,x}^2 = 0$ бўлганда ва фақат шундагина $\eta_{yx}^2 = 1$ бўлади, яъни бутун тақсимот Y нинг X га регрессия эгри чизиғида тўлланган, ва шундай қилиб, X ва Y орасида функционал боғланиш мавжуд.

Сўнгра, $\sigma_{y,x}^2 = \sigma_y^2$ бўлганда, яъни $M(Y - \bar{y}(x))^2 = M(Y - M(Y))^2$, яъни $\bar{y}(x) = M(Y) = \text{const}$ бўлганда ва фақат шундагина $\eta_{yx}^2 = 0$, яъни Y нинг X га регрессия чизиги тақсимот марказидан ўтувчи горизонтал тўғри чизиқдан иборатдир. Бу ҳолда X ва Y корреляцияланмаган дейилади.

η_{xy} корреляцион муносабатнинг хоссалари ҳам худди шундай текширилади.

η_{xy} ва η_{yx} кўрсаткичлар ўзаро содда муносабат билан боғланмаган.

Агар $\eta_{xy} = \eta_{yx} = 1$ бўлса, у ҳолда Y нинг X га боғланишини ифодаловчи функция тескариланувчи, ва демак, монотондир. Донино $|r_{xy}| < \eta_{yx}$ эканини исботлаш мумкин. Агар $\eta_{yx} \rightarrow 0$ бўлса, у ҳолда $\sigma_{y/x}^2 \rightarrow 0$, яъни шартли дисперсия нолга интилади, демак, Y нинг X билан боғланиши зичлашиб бориб, $\eta_{yx} = 1$ да функционал боғланишга ўтади.

Корреляцион муносабатнинг корреляция коэффициентига нисбатан афзаллиги шундан иборатки, корреляцион муносабат ҳар қандай, шу жумладан, чизиқли боғланишнинг зичлигини баҳолайди.

Ўз ўзини текшириш учун саволлар

1. Танланма корреляция коэффициентини нимани ифодалайди?
2. Танланма корреляция коэффициентининг хоссаларини айтиб беринг.
3. Нормал тақсимланган тасодифий миқдор корреляцияси ҳақидаги теоремани баён қилинг.
4. Чизиқли бўлмаган корреляция тушунчасини таърифланг.
5. Корреляцион муносабат қандай аниқланади?
6. Корреляцион муносабат нимани ифодалайди?
7. 15.267—15.273- масалаларни ечинг.

68-§. Регрессия параметрларини танланма бўйича аниқлаш

Регрессия масаласининг қўйилиши. Y тасодифий миқдор k та x_1, x_2, \dots, x_k ўзгарувчиларга боғлиқ бўлсин. x_1, x_2, \dots, x_k ўзгарувчилар, умуман айтганда, тасодифий миқдорлар бўлмай, кузатишларнинг ҳар бир сериясида олдиндан режалаштирилган аниқ қийматларни қабул қилишлари мумкин.

Y тасодифий миқдор x_1, x_2, \dots, x_k ларга боғлиқ бўлмаган σ^2 дисперсия билан нормал тақсимланган деб фараз қилинади.

Y тасодифий миқдорнинг математик кутилиши x_1, x_2, \dots, x_k ўзгарувчиларга чизиқли боғлиқ, яъни

$$M(Y) = \bar{y} = \alpha + \beta_1 x_1 + \dots + \beta_k x_k \quad (68.1)$$

деб фараз қилинади.

Бундай ҳолда x_i ўзгарувчилар Y ни фақат ўртача аниқлайди деб айтади.

1- мисол. Техникада кўпинча

$$Y = \alpha + \beta_1 t + \beta_2 t^2 + \dots + \beta_k t^k + z(t)$$

кўринишдаги тасодифий миқдорлар учрайди, бу ерда t — вақт, $z(t)$ эса математик кутилиши $a = 0$ ва ўртача квадратик четланиши σ бўлган нормал тақсимотга эга тасодифий функция. У ҳолда $x_i = t^i$,

$i = \overline{1, k}$ деб (68.1) турдаги тасодифий миқдорни ҳосил қиламиз.

2- мисол. Кўпгина физик масалалар ушбу кўринишдаги тасодифий миқдорларни ўрганишга олиб келади:

$$Y = \alpha + \beta_1 \cos(k_1 t + \varphi_1) + \dots + \beta_i \cos(k_i t + \varphi_i) + z(t),$$

бу ерда t ва $z(t)$ лар 1- мисолнинг шартларини қаноатлантиради, k_i, φ_i — маълум сонлар.

$x_i = \cos(k_i t + \varphi_i)$ деб, (68.1) турдаги тасодифий миқдорни ҳосил қиламиз. Регрессия масаласи n та $(y_i, x_{1i}, x_{2i}, \dots, x_{ki})$, $i = \overline{1, n}$ боғлиқмас синовлар сериялари ёрдамида (68.1) муносабатга кирувчи номаълум $\alpha, \beta_1, \dots, \beta_k$ параметрларни баҳолашдан иборатдир.

Агар параметрларни баҳолаш масаласи ҳал этилса, x_1, x_2, \dots, x_k номаълумлар ўзгариши билан Y тасодифий миқдорнинг тавсифини бирор ишончлилик билан олдиндан айтиб бериш имкони пайдо бўлади.

Масалан, $M(Y)$ математик кутилиш учун ишончли интервални кўрсатиш мумкин бўлади.

Дастлаб битта омилга боғлиқ бўлган ҳолни қараймиз.

Y тасодифий миқдор x аргументга «ўртача» чизиқли боғлиқ бўлсин, яъни

$$M(Y|x) = \alpha + \beta x. \quad (68.2)$$

$x = x_1, x_2, \dots, x_n$ деб n та эркин кузатишлар ўтказамиз, натижада кузатишган n та y_1, y_2, \dots, y_n қийматларни ҳосил қиламиз.

Чизиқлилиқдан оғишлар $\delta_1, \delta_2, \dots, \delta_n$ хатоликлар билан бериледи деб ҳисоблаб,

$$y_i = M(Y|x_i) = \alpha + \beta x_i + \delta_i \quad (68.3)$$

каби ёза оламиз

Ўлчаш хатоликлари $\delta_i = y_i - \alpha - \beta x_i$ ушбу шартларга бўйсунеди деб, фарз қиламиз:

1) $M\delta_i = 0, i = \overline{1, n},$

2) $D\delta_i = M\delta_i^2 = \sigma^2, i = \overline{1, n}$ (X га боғлиқ эмас),

3) δ_i тасодифий миқдорлар ўзaro боғлиқмас ва нормал тақсимланган.

У ҳолда $\delta_1, \delta_2, \dots, \delta_n$ тасодифий миқдорлар системасининг тақсимот зичлиги қуйидаги кўринишда бўлади:

$$\frac{e^{-\frac{\delta_1^2}{2\sigma^2}}}{\sqrt{2\pi}\sigma} \cdot \frac{e^{-\frac{\delta_2^2}{2\sigma^2}}}{\sqrt{2\pi}\sigma} \cdot \dots \cdot \frac{e^{-\frac{\delta_n^2}{2\sigma^2}}}{\sqrt{2\pi}\sigma} = \left(\frac{1}{\sqrt{2\pi}\sigma}\right)^n e^{-\frac{\sum_{i=1}^n \delta_i^2}{2\sigma^2}}$$

Демак, кузатишган y_i миқдорларнинг тақсимот зичлиги қуйидагига тенг:

$$P(x_1, x_2, \dots, x_n, \alpha, \beta, \sigma^2) = \left(\frac{1}{\sqrt{2\pi}}\right)^n \sigma^{-n} e^{-\frac{\sum_{i=1}^n \delta_i^2}{2\sigma^2}} =$$

$$= \left(\frac{1}{\sqrt{2\pi}}\right)^n \sigma^{-n} e^{-\frac{\sum_{i=1}^n (y_i - \alpha - \beta x_i)^2}{2\sigma^2}}. \quad (68.4)$$

α, β, σ^2 параметрларни баҳолаш учун ҳақиқатга энг катта ўхшашлик усулидан фойдаланамиз.

Усул номаълум параметрларни баҳолаш учун бу параметрларнинг ҳақиқатга ўхшашлик функциясининг (68.4) максимумга эриштирадиган қийматларидан фойдаланишдан иборатдир.

Яъни σ^2 берилганда α ва β лар учун баҳони топнишда

$$\begin{cases} \frac{\partial p}{\partial \alpha} = 0, \\ \frac{\partial p}{\partial \beta} = 0 \end{cases} \quad (68.5)$$

системани ечиш керак.

Кўрсаткичли функция нолга айланмаганлиги учун қуйидаги тенгламалар системасини ҳосил қиламиз:

$$\begin{cases} -2 \sum_{i=1}^n (y_i - \alpha - \beta x_i) = 0, \\ -2 \sum_{i=1}^n (y_i - \alpha - \beta x_i) x_i = 0. \end{cases} \quad (68.6)$$

Бу системанинг шаклини ўзгартирамиз:

$$\begin{cases} \sum_{i=1}^n y_i - \alpha \cdot n - \beta \sum_{i=1}^n x_i = 0, \\ \sum_{i=1}^n x_i y_i - \alpha \sum_{i=1}^n x_i - \beta \sum_{i=1}^n x_i^2 = 0. \end{cases} \quad (68.7)$$

(68.7) системани ечишда $\sum_{i=1}^n x_i = 0$ деб, яъни x нинг қийматлари системаси марказлашган деб фараз қиламиз.

У ҳолда (68.7) тенгламалар қуйидаги кўринишга келади:

$$\begin{cases} \sum_{i=1}^n y_i = n\alpha, \\ \sum_{i=1}^n x_i y_i = \beta \sum_{i=1}^n x_i^2. \end{cases}$$

Бу ердан α ва β параметрларнинг баҳоларини топамиз:

$$\hat{\alpha} = \frac{\sum_{i=1}^n y_i}{n}, \quad \hat{\beta} = \frac{\sum_{i=1}^n x_i y_i}{\sum_{i=1}^n x_i^2}. \quad (68.8)$$

Агар $\sum_{i=1}^n x_i = 0$ шарт бажарилмаган бўлса, у ҳолда $\hat{\alpha}$ ва $\hat{\beta}$ баҳо-лар учун анча мураккаб ифодаларни ҳосил қиламиз:

$$\hat{\alpha} = \frac{\sum_{i=1}^n y_i - \hat{\beta} \sum_{i=1}^n x_i}{n}, \quad \hat{\beta} = \frac{\sum_{i=1}^n (x_i - \bar{x}) y_i}{\sum_{i=1}^n (x_i - \bar{x})^2}. \quad (68.9)$$

Сўнгра топилган $\hat{\alpha}$ ва $\hat{\beta}$ қийматларда σ^2 нинг баҳоси S^2 ни топиш учун (68.4) ни σ^2 бўйича дифференциаллаб, қуйидагини ҳосил қиламиз:

$$nS^2 = \sum_{i=1}^n (y_i - \hat{\alpha} - \hat{\beta} x_i)^2$$

ёки

$$S^2 = \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n (y_i - \hat{\alpha} - \hat{\beta} x_i)^2, \quad (68.10)$$

бу ерда $\hat{\alpha}$ ва $\hat{\beta}$ лар (68.8) ёки (68.9) формулалар бўйича аниқланади.

Энди α , β ва σ^2 параметрларнинг (68.9) ва (68.10) баҳоларининг аниқлиги ва ишончлилигини баҳолаймиз.

Яна $\sum_{i=1}^n x_i = 0$ бўлсин, у ҳолда

$$\sum_{i=1}^n y_i = \sum_{i=1}^n (\alpha + \beta x_i + \delta_i) = n\alpha + \sum_{i=1}^n \delta_i$$

ёки

$$\alpha = \frac{\sum_{i=1}^n y_i - \sum_{i=1}^n \delta_i}{n} = \hat{\alpha} - \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n \delta_i,$$

$$l_{rs} = \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n (x_r^{(i)} - \bar{x}_r)(x_s^{(i)} - \bar{x}_s) \quad (1 \leq r \leq s \leq k),$$

шу билан бирга

$$l_{rr} = \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n (x_r^{(i)} - \bar{x}_r)^2.$$

Энди

$$L = \begin{vmatrix} l_{11} & l_{12} & \dots & l_{1k} \\ l_{21} & l_{22} & \dots & l_{2k} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ l_{k1} & l_{k2} & \dots & l_{kk} \end{vmatrix}$$

бўлсин. L'_s — L дан s -устунни $l_{01}, l_{02}, \dots, l_{0k}$ ҳадлар билан [(бу

ерда $l_{0s} = \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n (y_i - \bar{y})(x_s^{(i)} - \bar{x}_s)$] алмаштиришдан ҳосил бўлган

детерминант бўлсин. У ҳолда β параметр учун

$$\hat{\beta} = \frac{L'_s}{L}$$

баҳони ҳосил қиламиз.

Уз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Регрессия масаласини таърифланг.
2. Чизиқли регрессия қандай аниқланади?
3. Тажриба маълумотлари бўйича чизиқли регрессия параметрларини топиш усулини кўрсатинг.
4. Умумий регрессия масаласини таърифланг.
5. 15.350—15.384- масалаларни ечинг.

70- §. Тажрибани ортогонал режалаштириш. Икки ва уч омили тажрибанинг режа матрицаси

Амалиётнинг кўпгина масалаларида қаралаётган аломат (белги)га у ёки бу омил (фактор)нинг таъсири қанчалик муҳим эканлиги масаласи катта аҳамиятга эгадир.

Бир нечта бир хил турдаги станок ва бир неча турдаги хом ашё бор деб фараз қилайлик. Турли станокларнинг ва турли партиялардаги хом ашё сифатининг ишлов бериладиган деталларнинг сифатига таъсири сезиларлими ёки йўқми эканини аниқлаш талаб қилинади.

Бу ҳолда иккита омил — станокларнинг таъсири ва хом ашёнинг таъсири текширилади, шу билан бирга омилларнинг ҳар бири бир нечта даражаларга эга (яъни бир нечта станок ва хом ашёнинг бир неча партияси).

Омилларнинг текшириладиган белгига таъсирини текшириш ва баҳолаш учун n та кузатиш ўтказилади, уларнинг натижалари кузатиш матрицасига ёзилади.

m даражага эга бўлган битта омил бўлган ҳолда n та кузатишлар натижаларини қуйидаги жадвалга жойлаштириш мумкин:

Кузатишлар номери	1 2 ...
F омил даражаси	
F_1	$x_1^{(1)} \quad x_1^{(2)} \quad \dots \quad x_1^{(n)}$
F_2	$x_2^{(1)} \quad x_2^{(2)} \quad \dots \quad x_2^{(n)}$
...	...
F_m	$x_m^{(1)} \quad x_m^{(2)} \quad \dots \quad x_m^{(n)}$

Энди иккита A ва B омил бўлган ҳолни қараймиз.

B	B_1	B_2	...	B_j
A				
A_1	$x_{11}^{(1)}, x_{11}^{(2)}, \dots,$ $x_{11}^{(n)}$	$x_{12}^{(1)}, x_{12}^{(2)}, \dots,$ $x_{12}^{(n)}$...	$x_{1j}^{(1)}, x_{1j}^{(2)}, \dots,$ $x_{1j}^{(n)}$
A_2	$x_{21}^{(1)}, x_{21}^{(2)}, \dots,$ $x_{21}^{(n)}$	$x_{22}^{(1)}, x_{22}^{(2)}, \dots,$ $x_{22}^{(n)}$...	$x_{2j}^{(1)}, x_{2j}^{(2)}, \dots,$ $x_{2j}^{(n)}$
...
A_r	$x_{r1}^{(1)}, x_{r1}^{(2)}, \dots,$ $x_{r1}^{(n)}$	$x_{r2}^{(1)}, x_{r2}^{(2)}, \dots,$ $x_{r2}^{(n)}$...	$x_{rj}^{(1)}, x_{rj}^{(2)}, \dots,$ $x_{rj}^{(n)}$

Ҳар бир (i, j) ячейкага n та кузатишлар натижаларини жойлаштирамиз. Агар ячейкалардаги кузатишлар сони ўзаро тенг бўлса, бундай комплекс ортогоналдир.

Учта A, B, D омил бўлган ҳолда қуйидаги кузатишлар матрицасини тузиш мумкин:

A	A_1			A_2			...	A_r		
B	B_1	...	B_j	B_1	...	B_j	...	B_1	...	B_j
D	D_1	x_{111}	...	x_{1j1}	x_{211}	...	x_{2j1}	x_{r11}	...	x_{rj1}
	D_2	x_{112}	...	x_{1j2}	x_{212}	...	x_{2j2}	x_{r12}	...	x_{rj2}

	D_t	x_{11t}	...	x_{1jt}	x_{21t}	...	x_{2jt}	x_{r1t}	...	x_{rjt}

Ҳар бир (i, j, k) ячейкага x_{ijk} миқдорни кузатиш натижаларини ёзамиз.

71-§. Математик моделнинг айрим ташкил этувчиларининг қийматлилигини баҳолаш

Бир вақтда таъсир қилувчи турлича омилларга боғлиқ бўлган кузатишлар натижаларини таҳлил қилиш, энг муҳим омилларини танлаш ва уларнинг таъсирини баҳолашнинг статистик усули дисперсион таҳлил (анализ) дейилади.

Дисперсион таҳлилнинг ғояси тасодифий миқдорнинг умумий дисперсиясини у ёки бу омилнинг, ёки уларнинг ўзаро таъсирини тасвирловчи боғлиқмас тасодифий қўшилувчиларга ажратишдан иборатдир.

Масалан, X — текшириляётган тасодифий миқдор, A ва B — унга таъсир этадиган омиллар, \bar{x} — X миқдорнинг ўртача қиймати бўлсин. X нинг четланишини қуйидагича тасвирлаш мумкин бўлсин:

$$X = \bar{x} + \alpha + \beta + \gamma, \quad (71.1)$$

бу ерда

α — A омил келтириб чиқарган четланиш,

β — B омил келтириб чиқарган четланиш,

γ — бошқа сабаблар келтириб чиқарган тасодифий четланиш.

α, β, γ лар боғлиқмас тасодифий миқдорлар деб фараз қиламиз.

X, α, β, γ ларнинг дисперсияларини мос равишда $\sigma_x^2, \sigma_\alpha^2, \sigma_\beta^2, \sigma_\gamma^2$ орқали белгилаймиз. У ҳолда

$$\sigma_x^2 = \sigma_\alpha^2 + \sigma_\beta^2 + \sigma_\gamma^2. \quad (71.2)$$

$\sigma_\alpha^2, \sigma_\beta^2$ ларни σ_γ^2 билан таққослаб, A ва B омилларининг таъсир даражасини ҳисобга олинмаган омилларга нисбатан аниқлаш мумкин. $\sigma_\alpha^2, \sigma_\beta^2$ ларни бир-бири билан таққослаб, A ва B омилларининг X га таъсирини таққослаш мумкин.

Тақсимот нормал деб фараз қилинганда дисперсион таҳлил танланмалар асосида $\sigma_\alpha^2, \sigma_\beta^2, \sigma_\gamma^2$ ларнинг қийматини аниқлашга, шунингдек, тегишли критерийлардан фойдаланиб, уларнинг текшириляётган миқдорга таъсирининг муҳимлигини баҳолашга имкон беради.

A ва B омилларга боғлиқ X тасодифий миқдор учун кузатишлар матричаси мавжуд бўлсин. Соддалик учун ҳар бир ячейкада фақат битта кузатиш бўлган ҳолни қараймиз:

B	B_1	B_2	...	B_j	...	B_r	\bar{x}_{i*}
A							
A_1	x_{11}	x_{12}	...	x_{1j}	...	x_{1r}	$\bar{x}_{1\bullet}$
A_2	x_{21}	x_{22}	...	x_{2j}	...	x_{2r}	$\bar{x}_{2\bullet}$
...
A_i	x_{i1}	x_{i2}	...	x_{ij}	...	x_{ir}	$\bar{x}_{i\bullet}$
...
A_r	x_{r1}	x_{r2}	...	x_{rj}	...	x_{rr}	$\bar{x}_{r\bullet}$
$\bar{x}_{\bullet j}$	$\bar{x}_{\bullet 1}$	$\bar{x}_{\bullet 2}$...	$\bar{x}_{\bullet j}$...	$\bar{x}_{\bullet r}$	\bar{x}

Күзатишлар матрицасида r сатр A омилининг r даражасига, v устун эса B омилининг v даражасига мос келади. (i, j) ячейкага A ва B омиллариини мос ҳолда i - ва j - даражаларда бир вақтда текширишда ҳосил қилинган күзатишлар ёзилади.

Ҳар қайси устун ва сатр бўйича ўрта қиймат ва умумий ўртачани ҳисоблаймиз. Энди ўрта қийматларнинг сатрлар бўйича тенглиги ва ўрта қийматларнинг устунлар бўйича тенглиги ҳақидаги гипотезани текшираемиз.

Айталик,

$$\begin{aligned}\bar{x}_{i\bullet} &= \frac{1}{v} \sum_{j=1}^v x_{ij}; & \bar{x}_{\bullet j} &= \frac{1}{r} \sum_{i=1}^r x_{ij}; \\ \bar{x} &= \frac{1}{rv} \sum_{i=1}^r \sum_{j=1}^v x_{ij}.\end{aligned}\quad (71.3)$$

У ҳолда x_{ij} нинг \bar{x} дан четлигини квадратларининг йиғиндисини топамиз, яъни

$$\begin{aligned}Q &= \sum_{i=1}^r \sum_{j=1}^v (x_{ij} - \bar{x})^2 = \sum_{i=1}^r \sum_{j=1}^v (x_{ij} - \bar{x}_{i\bullet} - \bar{x}_{\bullet j} + \bar{x} + \\ &+ \bar{x}_{i\bullet} - \bar{x} + \bar{x}_{\bullet j} - \bar{x})^2 = v \sum_{i=1}^r (\bar{x}_{i\bullet} - \bar{x})^2 + \\ &+ r \sum_{j=1}^v (\bar{x}_{\bullet j} - \bar{x})^2 + \sum_{i=1}^r \sum_{j=1}^v (x_{ij} - \bar{x}_{i\bullet} - \bar{x}_{\bullet j} + \bar{x})^2 = \\ &= Q_1 + Q_2 + Q_3.\end{aligned}\quad (71.4)$$

Q_1 қўшилувчи сатрлар бўйича ўрта қийматлар билан умумий ўрта қийматлар орасидаги айирмаларнинг квадратлари йиғиндисидан иборат бўлиб, A белгининг A омил бўйича ўзгаришини характерлайди.

Худди шунга ўхшаш, Q_2 қўшилувчи X белгининг B омил бўйича дисперсиясини характерлайди. Q_3 қўшилувчи квадратларининг қолдиқ йиғиндиси дейилади ва ҳисобга олилмаган омиллариининг таъсирини тавсифлайди.

Дисперсия учун қуйидаги баҳоларга эгамиз:

$$\begin{aligned}S^2 &= \frac{1}{rv-1} \sum_{i=1}^r \sum_{j=1}^v (x_{ij} - \bar{x})^2 = \frac{Q}{rv-1}; \\ S^2 &= \frac{1}{r-1} v \sum_{i=1}^r (\bar{x}_{i\bullet} - \bar{x})^2 = \frac{Q_1}{r-1}.\end{aligned}$$

$$S_2^2 = \frac{Q_2}{v-1}; \quad S_3 = \frac{Q_3}{(r-1)(v-1)} \quad (71.5)$$

Маълумки, агар X тасодифий миқдор нормал тақсимланган бўлса, у ҳолда танланма дисперсияларнинг нисбати F тақсимотга эга бўлади.

Шундай қилиб, танланма маълумотлари бўйича ҳисоблаб

$$F_A = \frac{S_1^2}{S_3^2} \quad \text{ва} \quad F_B = \frac{S_2^2}{S_3^2}$$

ҳамда танланган q аниқлик даражасида ($F_{\alpha} < F_{r-1, (r-1)(v-1), q}$ ва $F_E < F_{v-1, (r-1)(v-1), q}$ да) ўртача қийматларининг тенглиги тўғрисидаги нолиқчи гипотеза рад этилмаслигини кўрамиз, яъни A ва B омилларнинг текшириляётган белгига таъсири катта эмас.

Иккита омилли дисперсион таҳлиlining умумий схемаси қуйидаги жадвал кўринишида берилиши мумкин:

Дисперсиянинг компонентаси	Квадратлар йиғиндис	Озодлик даражаси сони	Дисперсиянинг баҳоси
Сатрлар бўйича	$Q_1 = v \sum_{i=1}^r (\bar{x}_{i\cdot} - \bar{\bar{x}})^2$	$r-1$	$S_1^2 = \frac{Q_1}{r-1}$
Устунлар бўйича	$Q_2 = r \sum_{j=1}^v (\bar{x}_{\cdot j} - \bar{\bar{x}})^2$	$v-1$	$S_2^2 = \frac{Q_2}{v-1}$
Қолдик	$Q_3 = \sum_{i,j} (x_{ij} - x_{i\cdot} - x_{\cdot j} + \bar{\bar{x}})^2$	$(r-1)(v-1)$	$S_3^2 = \frac{Q_3}{(r-1)(v-1)}$
Ҳама	$Q = Q_1 + Q_2 + Q_3$	$rv-1$	$S^2 = \frac{Q}{rv-1}$

Юқорида олинган натижалар X белгининг нормал тақсимотга эга бўлишини талаб қилишини эсда тутиш лозим.

Уз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Тажрибани ортогонал режалаштириш қандай амалга оширилади?
2. Иккита ва учта омилли кузатишлар матричасини тузинг.
3. Дисперсион таҳлил масаласини баён қилинг.
4. Умумий дисперсиянинг ташкил этувчилари қандай ҳисобланади?
5. Ҳар бир омилнинг X белгига таъсири қандай баҳоланади?
6. 15.284—15.291- масалаларни ечинг.

АСОСИЙ СОНЛИ УСУЛЛАР

1-§. Миқдорларнинг тақрибий қийматлари

1. Хатоликлар. Хатоликларнинг манбалари. Миқдорларнинг сонли қийматларини аниқлашда кўпинча уларнинг тақрибий қийматларигина тонилади. Бунда агар x сон берилган миқдорнинг ҳақиқий қиймати a га яқин бўлса, x сон шу a миқдорнинг тақрибий қиймати ёки яқинлашиши деб аталади ва бундай ёзилади: $a \approx x$.

Масалан, $\pi \approx 3,14159$; $e \approx 2,71828$; $\frac{1}{3} \approx 0,3333$. Қисқалик учун миқдорнинг тақрибий қиймати тақрибий сон, унинг ҳақиқий қиймати эса аниқ сон деб аталади.

Тақрибий сонлар одатда чекли ўнли касрлар кўринишида тасвирланади.

Амалий масалаларни ҳал этишда пайдо бўладиган хатоликларнинг ва, демак, тақрибий сонларнинг ушбу асосий манбаларини айтиб ўтамиз.

1. Моделнинг хатолиги — моделлаштирилаётган ҳодисага таъсир этаётган барча омил (фактор)ларнинг етарлича тўла ҳисобга олинишига иложи йўқ ва мақсадга мувофиқ ҳам эмас. Масалан, физик ҳодиса бўлган ҳолда биз баъзан ниқаланиш, муҳит қаршилигини, ҳароратни ва шунга ўлшашларини эътиборга олмаймиз, шу сабабли ҳам модель тақрибий хатоликлар билан бўлади.

2. Бошланғич маълумотлардаги хатоликлар — масала шартига кирувчи миқдорлар (параметрлар)нинг қийматларини ўлчаш натижасида ҳосил бўлади ва, демак, тақрибий характерда бўлади.

3. Услубий хатоликлар. Бу қабул қилинган ўлчаш услуби натижаси бўлиб, унда одатда тақрибий формулалардан фойдаланилади.

4. Амал хатоликлари — булар фойдаланиладиган ҳисоблаш воситалари билан боғлиқ, хусусан, ЭҲМлар чекли ўнли касрлар устида, демак, тақрибий сонлар устида амаллар бажаради (маълумотлар ва оралиқ амаллар натижалари яхлитлана-

ди, бунинг натижасида у ёки бу даражада хатоликлар тупланган).

Тайин бир масалаги ечишда у ёки бу хатоликлар баъзан бўлмаслиги ёки уларнинг таъсири ҳаддан зиёд кичик бўлиши мумкин. Бироқ хатоликларни тула таҳлил этиш учун уларнинг барча турларини тула ҳисобга олиш лозим.

2. Абсолют ва нисбий хатоликлар. Тақрибий сонларнинг асосий характеристикалари абсолют ва нисбий хатоликлардир. Бирор миқдорнинг тақрибий қиймати x , аниқ қиймати эса a бўлсин.

1-таъриф. $a-x$ аниқ x тақрибий соннинг яқинлашиш хатолиги ёки хатолиги деб аталади.

Агар $x < a$ бўлса, x сон a соннинг ками билан олинган тақрибий қиймати деб аталади ва бу ҳолда хатолик $a-x > 0$ бўлади.

Агар $x > a$ бўлса, x сон a соннинг ортиғи билан олинган тақрибий қиймати деб аталади ва бу ҳолда хатолик $a-x < 0$ бўлади.

1-мисол. $\sqrt{2}$ сон учун 1,41 ками билан олинган, 1,42 эса ортиғи билан олинган тақрибий қийматлар бўлади, чунки $1,41 < \sqrt{2} < 1,42$.

Агар $x < a$ бўлса, x сон a соннинг ками билан олинган тақрибий қиймати бўлади, чунки $\pi > 3,14$.

3-мисол. 2,72 сон e соннинг ортиғи билан олинган тақрибий қиймати бўлади, чунки $e < 2,72$.

2-таъриф. $a \approx x$ яқинлашишнинг абсолют хатолиги Δ деб, хатоликнинг абсолют қийматига айтилади, яъни

$$\Delta = |a - x|.$$

Бундан $a - x = \Delta$ ёки $a - x = -\Delta$ эканлиги келиб чиқади, яъни $a = x + \Delta$ ёки $a = x - \Delta$. Бундай ҳолларда қуйидагича ёзилади:

$$a = x \pm \Delta.$$

a нинг тақрибий қиймати кўпинча номаълум бўлганлиги сабабли яқинлашиш хатолигини баҳолаш учун чегаравий абсолют хатолик тушунчаси киритилади.

3-таъриф. $a \approx x$ яқинлашишнинг чегаравий абсолют хатолиги деб, шундай мусбат Δ_a сонни айтиладики, Δ абсолют хатолик ундан катта бўла олмайди, яъни

$$\Delta = |x - a| \leq \Delta_a.$$

«Чегаравий» сўзи кўпинча тушириб қолдирилади. Бу тенгликдан

$$x - \Delta_a \leq a \leq x + \Delta_a$$

бўлиши келиб чиқади, демак, $x - \Delta_a$ — ками билан яқинлашиш, $x + \Delta_a$ — ортиғи билан яқинлашиш.

Агар чегаравий абсолют хатолик Δ_c берилган бўлса, у ҳолда x

ни a шиг Δ_a гача аниқликдаги тақрибий қиймати деб аталади ва бундай ёзилади: $a = x \pm \Delta_a$.

Тақрибий сонларни уларнинг кўриниши абсолют хатоликни кўрсатиб турадиган қилиб ёзиш қабул қилинган.

Унли каср кўринишида ёзилган x тақрибий соннинг рақами $a \approx x$ яқинлашишининг Δ абсолют хатолиги бу рақам турган хона бирлигидан ортиқ бўлмаса, бу рақам ишончли рақам деб аталади. Аке ҳолда уни шубҳали рақам дейилади.

Барча математик жадвалларда, физика ва техникада сонларни фақат ишончли рақамлари билан ёзишдан фойдаланилади (агар хатолик кўрсатилмаган бўлса, шундай келишилган). Бу ҳолда тақрибий соннинг ёзуvidан яқинлашиш хатолигини аниқлаш мумкин. Масалан, 3,1416 соннинг ёзуvi унинг абсолют хатолиги 0,0001 дан ортиқмаслигини кўрсатади. 370 сони учун унинг абсолют хатолиги 1 дан ортиқ эмас. Агарда бу сон 0,01 дан кичик абсолют хатоликка эга бўлса, уни энди бундай ёзиш лозим: 370,00. Шундай қилиб, 370; 370,0; 370,00 тақрибий сонлар турли аниқлик даражасига эга; уларнинг чегаравий абсолют хатоликлари 1; 0,1; 0,01 га тенг.

Агар бутун сон охирида нолларга эга бўлиб, улар ишончли рақамлар бўлмаса, бу нолларни 10^n кўпайтувчи билан алмаштирилади, бунда n — шундай ноллар сони. Масалан, Ердан Қуёшгача бўлган масофа $1495 \cdot 10^5$ км тақрибий сони билан ифодаланган, бу ерда биринчи тўртта рақам ишончли, қолган барча ноллар эса шубҳали (чегаравий абсолют хатолик 100 000 км).

Одатда ишончли рақамли тақрибий сонларни стандарт шаклда бундай ёзилади:

$$x = a_0, a_1 a_2 \dots a_k \cdot 10^n, \text{ бу ерда } n \in \mathbb{Z}, 1 \leq a_0 < 10,$$

бу ерда n — соннинг тартиби деб аталади.

Масалан, $\Delta_a \approx 100$ бўлган 40000 сони стандарт шаклда бундай ёзилади: $4,00 \cdot 10^4$.

Тақрибий соннинг хатолигини у нечта ишончли қийматдор рақамга эгаллигини кўрсатиш йўли билан баҳолаш мумкин.

4-таъриф. Соннинг унлик ёзуviдаги нолдан фарқли биринчи рақамдан чанда турган барча ишончли рақамлар қийматдор рақамлар деб аталади.

Масалан, ишончли рақамлар билан ёзилган 0,002080 сони тўртта қийматдор рақам; 2, 0, 8, 0 га эга; 1 дюйм = 2,5400 см сони бешта қийматдор рақамга эга; 370,0 сони тўртта қийматдор рақамга эга, $3,7 \cdot 10^2$ сони иккита қийматдор рақамга эга.

Агар тақрибий сон кўп миқдорда қийматдор рақамларга эга бўлса, уларни яхлитлаш лозим.

Сонни яхлитлаш — уни кам миқдордаги қийматдор рақамлар билан ёзиладиган сонга алмаштириш демакдир.

Тақрибий сонни яхлитлашда ушбу яхлитлаш қондасига

риоя қилган ҳолда ортиқча ёки шубҳали рақамлар ташлаб юборилади:

— агар ташлаб юбориладиган рақамлардан биринчиси 4 дан кичик бўлса, у ҳолда охириги қолдириладиган рақам ўзгартирилмайди.

— агар ташлаб юбориладиган рақамлардан биринчиси 5 га тенг ёки ундан катта бўлса, у ҳолда қолдириладиган охириги рақам 1 га орттирилади.

— агар фақат 5 рақами ёки 5 билан ноллар ташлаб юбориладиган бўлса, у ҳолда қолдириладиган охириги рақам жуфт бўлса, ўзгартирилмайди, агар у тоқ бўлса, 1 га орттирилади.

4-мисол. Агар $\Delta_a = 0,001$ бўлса, $x = 10,5478$ ни 4 та ишончли рақамгача яхлитланг.

Ечиш. $x = 10,548$.

5-мисол. Агар $\Delta_a = 0,01$ бўлса, $x = 3,875$ ни 3 та ишончли рақамгача яхлитланг.

Ечиш. $x = 3,88$.

Абсолют хатолик ҳисоблаш аниқлигини тавсифлай олмайди. Ҳисоблаш натижалари аниқлигининг ҳақиқий кўрсаткичи унинг нисбий хатолigidир.

5-таъриф. Берилган миқдор x тақрибий қийматининг δ нисбий хатолиги деб, бу сон абсолют хатолигининг x тақрибий қиймат модулига нисбатини айтилади, яъни

$$\delta = \frac{\Delta}{|x|}$$

x тақрибий қиймат a дан кам фарқ қилганлиги учун амалиётда бундай ҳам олинади:

$$\delta = \frac{\Delta}{|a|}$$

Нисбий хатолик берилган яқинлаштишнинг сифат кўрсаткичи бўлиб, уни кўпича фоизларда ифодаланади.

6-таъриф. $a \approx x$ яқинлаштишнинг чегаравий нисбий хатолиги деб, δ нисбий хатолик катта бўла олмайдиган δ_a мусбат сонни айтилади, яъни

$$\delta = \frac{\Delta}{|x|} \leq \delta_a, \text{ бу ерда } \Delta \leq \delta_a |x|$$

Шундай қилиб, чегаравий нисбий хатолик учун

$$\Delta_a = |x| \cdot \delta_a$$

ёки олиш мумкин. Демак, a аниқ сонни бундай ёзиш мумкин:

$$a = x \pm |x| \delta_a$$

6-мисол. Ушбу тенгликлардан қайси бирининг аниқлиги катта:

$$x = \sqrt[3]{46} = 6,78 \text{ ми ёки } y = \frac{7}{13} = 0,54 \text{ ми?}$$

Е чиш.

$$x = \sqrt[4]{46} \text{ учун } \Delta_x = 0,01; \quad \delta_x = \frac{0,01}{6,78} = 0,0015 (= 0,15 \%),$$

$$y = \frac{7}{13} \text{ учун } \Delta_y = 0,01; \quad \delta_y = \frac{0,01}{0,54} = 0,019 (= 1,9 \%).$$

$0,15 \% < 1,9 \%$. Биринчи тенгликнинг аниқлиги юқсри.

3. Тақрибий сонлар устида амаллар. Тақрибий сонлар устида амаллар натижаси яна тақрибий сон бўлади. Натижанинг хатолиги дастлабки маълумотларнинг хатоликлари орқали ушбу қондалар ёрдамида топилиши мумкин.

1. Алгебраик йиғиндининг чегаравий абсолют хатолиги қўшилувчиларнинг чегаравий абсолют хатоликлари йиғиндисига тенг.

2. Алгебраик йиғиндининг нисбий хатолиги қўшилувчиларнинг нисбий хатоликларидан энг каттасига тенг (қиймати бири-бирига яқин бўлган сонлар айирмаси бундан мустасно).

3. Қўпайтма ва бўлишнинг нисбий хатолиги қўпайтувчиларнинг ёки мос равишда бўлинувчи ва бўлишнинг нисбий хатоликлари йиғиндисига тенг.

4. Тақрибий сон n - даражасининг нисбий хатолиги асоснинг нисбий хатолигининг тақрибий соннинг даража кўрсаткичига қўпайтмасига тенг.

Масалан, тақрибий сонлар қўпайтмаси: $x = 25,3 \cdot 4,12 = 104,236$; қўпайтувчиларнинг чегаравий абсолют хатоликлари мос равишда 0,1 ва 0,01 га тенг. Қўпайтувчиларнинг барча рақамлари ишончли деб олсак, чегаравий нисбий хатолик бундай бўлади:

$$\delta_x = \frac{0,1}{25,3} + \frac{0,01}{4,12} = 0,0039 + 0,0024 = 0,0063.$$

У ҳолда қўпайтманинг чегаравий абсолют хатолиги қуйидагича:

$$\Delta_x = \delta_x |x| = 0,0063 \cdot 104,236 = 0,657 < 1.$$

Демак, жавобда фақат учта ишончли рақамни қолдириш лозим: $25,3 \cdot 4,12 = 104$.

Амаллиётда тақрибий сонлар устида оммавий ҳисоблаш ишларида ушбу соддароқ қондалардан фойдаланилади; улар иш ҳажмини камайтириб, етарлича аниқликка эришиш имконини беради.

1. Унли касрларни қўшиш ва айиришда ўнлик белгилари энг кам бўлган сонда печта ўнлик белги бўлса, натижада шунча ўнлик белги қолдирилади (соннинг ўнлик белгилари деб, вергулдан ўнгда турган барча рақамларни айтилади).

2. Бутун сонларни қўшиш ва айиришда уларни стандарт шаклда ёзилади ва ўннинг энг юқори даражасини қавсдан ташқарига чиқариб, юқоридаги қондан фойдаланилади.

3. Тақрибий сонларни қўпайтириш ва бўлишда энг кичик сонда печта қийматдор рақам бўлса, натижада шунча қийматдор рақам қолдирилади.

4. Квадратга ва кубга кўтарилган даража асосида нечта қийматдор рақам бўлса, натижада ҳам шунча қийматдор рақам қолдирилади.

5. Квадрат ва куб илдиз чиқаришда илдиз остидаги нфодада нечта қийматдор рақам бўлса, натижада ҳам шунча қийматдор рақам қолдирилади.

6. Ораллиқ ҳисоблашларда юқоридаги қондаларда тавсия қилганидан битта ортқи рақам қолдирилади. Якуний натижада бу рақам яхлитланади.

7. Агар маълумотлар турли сондаги ўлик белгиларга эга бўлса (қўшилш ва айиришда) ёки турли сондаги қийматдор рақамларга эга бўлса (қолган амалларда), уларни энг кичик аниқликдаги сонгача битта қўшимча рақам билан яхлитланади, бу рақам якуний натижада яхлитланади.

Уз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Хатоликларнинг қандай манбалари бор?
2. Тақрибий сон деб нимага айтилади?
3. Яқинлашиш хатолиги деб нимага айтилади?
4. Яқинлашишнинг абсолют хатолиги деб нимага айтилади?
5. Яқинлашишнинг чегаравий абсолют хатолиги деб нимага айтилади?
6. Яқинлашишлар сифатини уларнинг абсолют хатоликлари билан таққослаш мумкинми?
7. Нисбий хатолик деб нимага айтилади?
8. Чегаравий нисбий хатолик деб нимага айтилади?
9. Ушбу ўлчаш натижаларидан қайсиниси аниқроқ? $0,0025$ м ми ёки $0,372$ м ми?
10. Қайси яқинлашиш аниқроқ: $2,56 \pm 0,01$ ми ёки 376 ± 1 ми?
11. Тақрибий соннинг қандай рақами ишончли рақам деб аталади? Шубҳали рақам деб-чи?
12. Соннинг қийматдор рақами деб нимага айтилади?
13. Соннинг ўлик рақами деб нимага айтилади?
14. Тақрибий сонлар қачон ва қандай яхлитланади?
15. Қуйидаги тақрибий сонларнинг ёзувида неча ўлик белги бор: $a=0,37$; $b=0,04551$; $c=0,003072$; $d=0,056890$? Уларнинг ҳар бирида неча қийматдор рақам бор?
16. Ўлик белгилари сони: а) қийматдор рақамлари сонидан ортқи; б) қийматдор рақамлари сонидан кичик; в) қийматдор рақамлари сонига тенг бўлган тақрибий сонларга мисоллар келтиринг.
17. Битта қийматдор рақамга, иккита қийматдор рақамга, учта қийматдор рақамга эга бўлган сонларнинг чегаравий нисбий хатоликлари қанча бўлади?
18. $273,521$, $0,03984$, $1,0053$ сонларини: а) иккита қийматдор рақамга; б) иккита ўлик белгигача яхлитланг.
19. Қуйидаги сонларнинг чегаравий нисбий хатоликларини топиш: а) 2 ; $0,2$; $0,02$; б) 17 ; $1,7$; $0,17$; в) $3,71$, $37,1$; 371 .

2-§. Тенгламаларни тақрибий ечиш

1. Умумий маълумотлар. Ушбу

$$f(x) = 0 \quad (2.1)$$

тенгламани ечиш x аргументнинг (2.1) тенгламага ўйилганда уни тўғри тенгликка айлантирадиган барча қийматларини топиш демакдир. x аргументнинг бу қийматлари (2.1) тенгламанинг илдизлари ёки $f(x)$ функциянинг илдизлари (нолла-

ри) деб аталади. Бундай тенгламаларни ечишнинг ушбу уч усули мавжуд: аналитик усул, график усул ва сонли усул.

Аналитик усул дейилганда шундай формуланинг мавжудлиги тушуниладики, изланаётган илдизлар унинг ёрдамида (2.1) тенгламанинг чап томонига кирадиган ўзгармас миқдорлар (улар параметрлар деб аталади) орқали ифодаланади (бунга памилавий мисол — квадрат тенглама илдизларининг маълум формуласи). Аналитик усулнинг асосий устунлиги шундаки, илдизлар бу кўрсатилган формула орқали исталган аниқликда ҳисобланиши мумкин. Бироқ муҳандислик амалиётида учрайдиган ҳамма тенгламалар ҳам аналитик усулда ечилавермайди. Баъзан (2.1) тенгламани ёки яна ҳам умумийроқ

$$f_1(x) = f_2(x) \quad (2.2)$$

тенгламани ечиш учун ушбу график усулдан фойдаланилади: текисликда $y = f_1(x)$ ва $y = f_2(x)$ функцияларнинг графиклари ясалади, у ҳолда бу графиклар кесишиш нуқталарининг абсциссалари ана шу (2.2) тенгламанинг илдизлари бўлади ((2.1) тенглама учун $y = f_2(x)$ функциянинг графиги $y = 0$ абсциссалар ўқи бўлади).

Бу усулнинг ижобий томони унинг универсаллиги, исталган турдаги тенгламаларга қўллаб бўлиши ва кўрғазмалигидан иборат бўлиб, салбий томони эса анча сермеҳнат иш ва одатда жуда кам аниқликда бўлишидир.

Тенгламаларни сонли ечиш усуллари иккита жуда муҳим ижобий хоссага эга: улар график усул каби универсал ва аниқ (яъни илдизларни исталганча юқори аниқлик билан ҳосил қилиш мумкин).

(2.1) тенгламани сонли ечиш асосий усуллариининг ҳар бири ушбу иккита босқичга бўлинади:

а) илдизларни яккалаш, яъни $f(x)$ нинг аниқланиш соҳасига кирадиган ҳамда битта ва фақат битта илдизни ўз ичига оладиган $[\alpha, \beta]$ кесmani ажратиш. Бундай кесма илдизнинг яккаланиш оралиғи деб аталади;

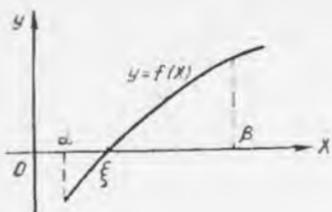
б) илдизларни аниқлаштириш, яъни илдизни исталганча юқори аниқлик билан ҳосил қилиш учун яккаланиш оралиғини торайтириш.

Турли сонли усуллар бир-биридан иккинчи босқичда фарқ қилади, биринчи босқич — илдизларни яккалаш эса барча усуллар учун умумийдир.

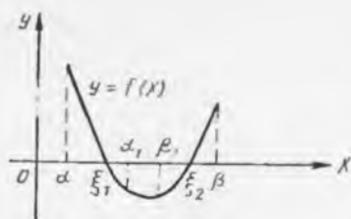
2. Илдизларни яккалаш. Ҳезлуксиз функцияларининг хоссаларидан келиб чиқадикки, бундай функциянинг $[\alpha, \beta]$ кесмада илдизи мавжуд бўлиши шарти

$$f(\alpha) \cdot f(\beta) < 0$$

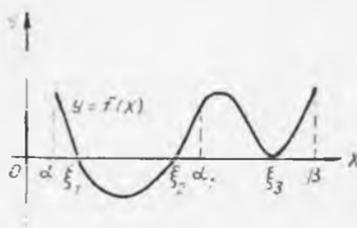
дан, яъни функция ишорасининг бу кесмада ўзгаришидан иборат: 154-шаклда $[\alpha, \beta]$ кесма, 155-шаклда $[\alpha, \alpha_1]$ ва $[\beta_1, \beta]$ кесмалар.



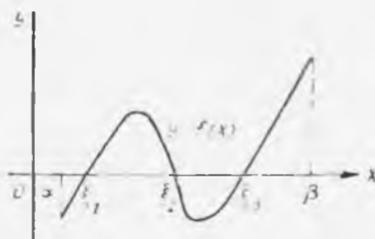
154- шакл.



155- шакл.



156- шакл.



157- шакл.

Бироқ бу шарт зарурий шарт эмас. Масалан, 156- шаклда шарт бажарилмайди, бироқ функция $[\alpha, \beta]$ кесмада илдизларга эга ва ҳатто $[\alpha, \alpha_1]$ кесмада иккита илдизга эга. Бундан ташқари, бу шартнинг бажарилиши илдизнинг ягоналигига кафолат бермайди (157- шаклдаги $[\alpha, \beta]$ кесма).

$[\alpha, \beta]$ кесма узлуксиз $f(x)$ функция илдизининг яқкалаш оралиги бўлиши учун юқорида келтирилган $f(\alpha) \cdot f(\beta) < 0$ шартдан ташқари бу функциянинг $[\alpha, \beta]$ кесмада монотон бўлиш талаби бажарилиши, яъни дифференциалланувчи $f(x)$ функция учун унинг ҳосиласи $[\alpha, \beta]$ кесмада ишорасини сақлаш лозим: 154- шаклда $[\alpha, \beta]$ кесма, 155- шаклда $[\alpha, \alpha_1]$ ва $[\beta_1, \beta]$ кесмалар.

Бироқ шунга айтиб ўтамизки, бу талаблар ҳар доим ҳам бажарилмавермайди: жуфт каррали илдизлар деб аталадиган шундай илдизлар мавжудки (156- шаклдаги ξ_3 каби илдизлар), улар учун юқорида келтирилган иккала талаб ҳам бажарилмайди. Муҳандислик амалиётида жуфт каррали илдизлар жуда кам учрайди.

Шундай қилиб, икки марта дифференциалланувчи $f(x)$ функциянинг илдизларини ажратиш учун қуйидаги ишларни бажариш лозим:

а) $[\alpha, \beta]$ кесмани топиш (масалан, график усул билан ёки қуйида келтириладиган синув усули билан);

б) $f'(x)$ ҳосилани ва унинг илдизларини (ҳосиланинг ишора ўзгармаслик оралиқларини) топиш. Агар $[\alpha, \beta]$ кесма ҳосиланинг ишора ўзгармаслик оралигида бутунлай жойлашган

бўлса, у ҳолда $[\alpha, \beta]$ илдизининг яққаланиш оралиғи бўлади. Аке ҳолда оралиқни торайтириш лозим.

Энди тақрибий илдизининг хатолиғи баҳосини берамиз. $[\alpha, \beta]$ кесма $f(x) = 0$ тенглама илдизининг яққаланиш оралиғи бўлсин; ξ бу тенгламанинг аниқ илдизи, x эса тақрибий илдизи, шу билан бирга $f'(x)$ ва $f''(x)$ ўз ишорасини $[\alpha, \beta]$ кесмада сақласин ҳамда $|f'(x)| \geq m_1$ бўлсин (m_1 учун $f'(x)$ нинг $\alpha \leq x \leq \beta$ даги энг кичик қийматини оламиз). Бу шартларда ушбу баҳо ўришли:

$$|\bar{x} - \xi| \leq \frac{|f(\bar{x})|}{m_1}.$$

Бу тенгсизлиқнинг тўғрилигини исботлаш учун Лагранжнинг $[\bar{x}, \xi]$ ёки $[\xi, \bar{x}]$ кесмадаги чекли орттирмалар формуласи

$$f(\bar{x}) - f(\xi) = f'(c)(\bar{x} - \xi), \text{ бунда } \bar{x} < c < \xi$$

ни тағайин қиламиз. Сўнгра

$$|f(\bar{x}) - f(\xi)| = |f'(\bar{x})| \geq m_1 |\bar{x} - \xi|,$$

бундан

$$|\bar{x} - \xi| \leq \frac{|f(\bar{x})|}{m_1}, \quad (2.3)$$

бу ерда m_1 шу $f'(x)$ ҳосиланинги $[\alpha, \beta]$ даги энг кичик қиймати.

(2.3) формула яқинлаштиш аниқлигининг баҳосини беради.

1-мисол. $x^3 - 3x - 6 = 0$ тенглама илдизини ажратинг.

Ечиш. $y = x^3 - 3x - 6 = f(x)$ функцияни қараймиз. Осонгина кўриш мумкинки, $f(0) = -6 < 0$, $f(3) = 12 > 0$, яъни $f(0) \cdot f(3) < 0$ бўлгачлиги учун $[0, 3]$ кесмада илдиз бор. Ҳосилани топамиз: $y' = 3x^2 - 3$, унинг илдизлари $x_1 = 1$ ва $x_2 = -1$. Кўриш осонки, $x \in (-1, 1)$ да $y' < 0$ ва $x \in \{(-\infty, -1) \cup (1, +\infty)\}$ да $y' > 0$. Топилган $[0, 3]$ кесма бу соҳаларнинг ҳеч бирга бутунлай кирмайди. Уни торайтирамиз: $\alpha = 1$ деб оламиз, у ҳолда $f(1) = -8 < 0$ ва $f(3) = 12 > 0$. $[1, 3]$ кесма изланаётган илдизнинг яққаланиш оралиғи, бу ерда $f'(x) > 0$ ва $f(1) \cdot f(3) < 0$.

2-мисол. $x \lg x = 1$ тенглама илдизининг яққаланиш оралиғини топинг.

Ечиш. Бу тенгламани унга тенг кучли

$$\lg x = \frac{1}{x}$$

тенгламага алмаштирамиз ҳамда $y = \lg x$ ва $y = \frac{1}{x}$ функцияларнинг графикларини ясаймиз (158-шакл).

Изланаётган илдизнинг яққаланиш оралиғи $[2, 3]$.

Тенгламани тақрибий ечишнинг иккиччи босқичига — илдизнинг аниқлаштириш, яққаланиш оралиғини торайтиришга ўтамиз. Сипов усули, вагарлар, уринмалар ва итерациялар усулларини кўриб чиқамиз.



158-шакл.

3. Яримдан бўлиш (ёки синов) усули. Ушбу

$$f(x) = 0$$

тенглама берилган бўлиб, $[\alpha, \beta]$ — илдизнинг яққаланиш сралиғи, яъни $f(\alpha) \cdot f(\beta) < 0$ ва $f'(x)$ ҳосила $[\alpha, \beta]$ да шпорисили сақлани. Равшанки, изланаётган ξ илдиэ

$$\alpha < \xi < \beta$$

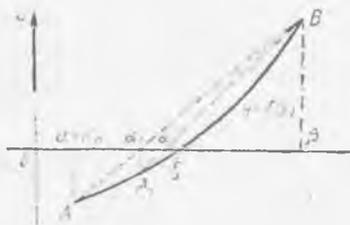
тенгсизлиқни қаноатлантиради. Илдизнинг биринчи яққиланиши ора-тида $\frac{\alpha + \beta}{2}$ сонини, яъни $[\alpha, \beta]$ кесманинг ўртасини олиш мумкин.

Агар $f\left(\frac{\alpha + \beta}{2}\right) = 0$ бўлса, $\xi = \frac{\alpha + \beta}{2}$ изланаётган илдиэ бўлади.

Агар $f\left(\frac{\alpha + \beta}{2}\right) \neq 0$ бўлса, у ҳолда $\left[\alpha, \frac{\alpha + \beta}{2}\right]$ ёки $\left[\frac{\alpha + \beta}{2}, \beta\right]$ ора-лиқларининг қайси бирининг охирида функция қарама-қарши шораларга эга бўлса, шунисини оламиз. Янги торайтирилган оралиқни (уни $[\alpha_1, \beta_1]$ билан белгилаймиз) яна тенг иккига бўламиз, яъни унинг ўртасини топамиз ва жараёнини шу тартибда давом эттираемиз. Баъзан кесманинг ўртасини эмас, балки илдизнинг яққаланиши оралиғининг бирор ихтиёрний нуқтасини олиш қулай бўлади (уни таълиқда $f(x)$ функциясининг хусусиятлари ҳисобга олинади). Аниқлик баҳоси учун формула аввалгининг ўзи бўлади:

$$|\bar{x} - \xi| \leq \frac{|f(\bar{x})|}{m_1}$$

бу ерда m_1 — шу $f'(x)$ нинг энг кичик қиймати, \bar{x} эса илдиэ-нинг тақрибий қиймати.



159-шакл.

4. Ватарлар усули (чиқиқли интерполяциялаш усули). $f(x) = 0$ тенгламанинг илдиэини яримдан бўлиш усули билан аниқлашти-риш усулининг ғояси оддий бўл-са ҳам, лекин у муҳим камчи-ликка эга: етарлича юқори да-ражада аниқликка эришини учун анча катта сондаги қадам талаб этилади ва демак, ҳисоблаш иши ҳажми ҳам катта бўлади. Ва-

тарлар усули эса одатда анча кам сондаги қадамларни талаб этади.

Геометрик нуқтан назардан бу усул $y = f(x)$ функциянинг ξ илдизининг $[\alpha, \beta]$ яққаланиш оралиғидаги графигини AB тўғри чизиқ билан алмаштиришдан иборат (159 шакл). AB ватар тенгламасини $A(\alpha, f(\alpha))$ ва $B(\beta, f(\beta))$ нуқталар орқали ўтadиган тўғри чизиқ тенгламаси сифатида ёзамиз:

$$\frac{y - f(\alpha)}{f(\beta) - f(\alpha)} = \frac{x - \alpha}{\beta - \alpha}$$

ξ илдизининг биринчи яқинлашиши сифатида α_1 ни — AB нинг Ox ўқ билан кесилиши нуқтаси абсциссасини оламиз. Бу $(\alpha_1, 0)$ нуқтанинг координаталарини тўғри чизиқ тенгламасига қўямиз:

$$\frac{0 - f(\alpha)}{f(\beta) - f(\alpha)} = \frac{\alpha_1 - \alpha}{\beta - \alpha}$$

бундан

$$\alpha_1 = \alpha - \frac{f(\alpha)(\beta - \alpha)}{f(\beta) - f(\alpha)}$$

$\alpha = \alpha_0$, $\Delta \alpha_0 = \alpha_1 - \alpha_0$ деб белгилаб, бу тенгсизликни бундай қайта ёзиб оламиз:

$$\Delta \alpha_0 = - \frac{f(\alpha_0)(\beta - \alpha_0)}{f(\beta) - f(\alpha_0)}$$

Натижада биринчи яқинлашиш учун

$$\alpha_1 = \alpha_0 + \Delta \alpha_0$$

формулани ҳосил қиламиз. $[\alpha_1, \beta]$ оралиққа яна шу ватарлар усулини қўлланиб, биз илдизининг ушбу иккинчи яқинлашишини ҳосил қиламиз.

$$\alpha_2 = \alpha_1 + \Delta \alpha_1, \quad \Delta \alpha_1 = - \frac{f(\alpha_1)(\beta - \alpha_1)}{f(\beta) - f(\alpha_1)}$$

Ватарлар усулини кетма-кет n марта такрорлаб, ушбу яқинлашишлар кетма-кетлигини ҳосил қиламиз:

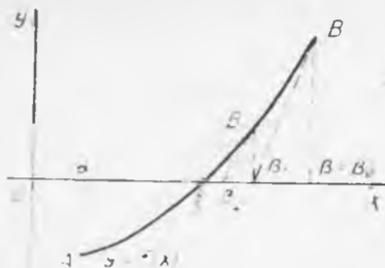
$$\alpha_0, \alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_k, \dots, \alpha_n$$

бу ерда

$$\alpha_k = \alpha_{k-1} + \Delta \alpha_{k-1}, \quad \Delta \alpha_{k-1} = - \frac{f(\alpha_{k-1})(\beta - \alpha_{k-1})}{f(\beta) - f(\alpha_{k-1})}$$

Илдизининг тақрибий қийматларини берилган ε аниқликда ҳисоблашни иккита қўшни яқинлашиш орасидаги айирма модули бўйича ε дан ортиқ бўлмаган заҳоти, яъни $|\alpha_n - \alpha_{n-1}| < \varepsilon$ бўлган заҳоти тўхтатиш мумкин.

5. Уринмалар усули (Ньютон усули). $f(x) = 0$ тенгламани уринмалар усули билан ечиш учун ξ илдизининг яққаланиш оралиғи $[\alpha, \beta]$ да $f(x)$ функция ушбу шартларни қаноатлантиришини талаб қиламиз:



160- шакл.

Ўтказилган уринма билан алмаштиришни билдиради (160-шаклда бу B нуқта).

Графикка $B(\beta, f(\beta))$ нуқтада ўтказилган уринма тенгламасини B нуқтадан ўтадиган ва $k = f'(\beta)$ бурчак коэффициентли тўғри чизиқ тенгламаси кўринишида ёзамиз:

$$y - f(\beta) = f'(\beta)(x - \beta).$$

Ў нлдизнинг биринчи яқинлашishi сифатида β_1 ния — уринманинг Ox ўқ билан кесишishi нуқтаси абсциссасини оламиз. Бу $(\beta_1, 0)$ нуқтанинг координаталарини уринма тенгламасига қўямиз:

$$0 - f(\beta) = f'(\beta)(\beta_1 - \beta).$$

Бу ердан

$$\beta_1 = \beta - \frac{f(\beta)}{f'(\beta)}$$

га эга бўламиз. $\beta = \beta_0$ деб белгилаб, сўнгги тенгликни бундай қайта ёзамиз:

$$\Delta\beta_0 = - \frac{f(\beta)}{f'(\beta)}$$

Натижада биринчи яқинлашishi учун

$$\beta_1 = \beta_0 + \Delta\beta_0$$

формуласи ҳосил қиламиз. $[\alpha, \beta_1]$ оралиқда яна шу уринмалар усулини татбиқ қиламиз ва ушбу иккинчи яқинлашishiни ҳосил қиламиз:

$$\beta_2 = \beta_1 + \Delta\beta_1, \text{ бу ерда } \Delta\beta_1 = - \frac{f(\beta_1)}{f'(\beta_1)}$$

Уринмалар усулини кетма-кет n марта татбиқ қилиб, ушбу яқинлашishiлар кетма-кетлигини ҳосил қиламиз:

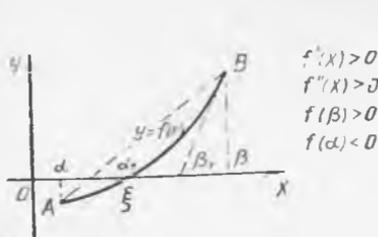
$$\beta_0, \beta_1, \beta_2, \dots, \beta_k, \dots, \beta_n,$$

бу ерда

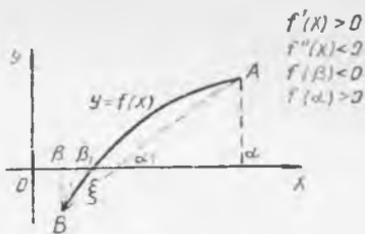
$$\beta_k = \beta_{k-1} + \Delta\beta_{k-1}, \text{ бунда } \Delta\beta_{k-1} = - \frac{f(\beta_{k-1})}{f'(\beta_{k-1})}$$

$f(\alpha) \cdot f(\beta) < 0$, $f'(x)$ ва $f''(x)$ нинг иноралари ўзгармасдан қотсин. Сўнгги шарт нлдизнинг яқкаланиши оралиғида функция графигининг букилиш нуқталари йўқлигини билдиради (қавариқлик ёки ботиқлик йўналишининг ўзгармаслиги).

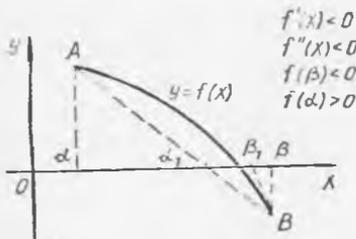
Уринмалар усули геометрик нуқтаи назардан $f(x)$ функция ғ нлдизининг яқкаланиши оралиғи $[\alpha, \beta]$ да унинг графигини бу графикка β абсциссали нуқтадан



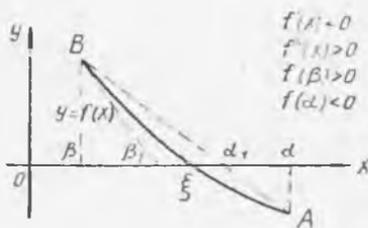
161- шакл.



162- шакл.



163- шакл.



164- шакл.

Илдизнинг тақрибӣ қийматини берилган ε аниқликда ҳисоблашни иккита қўшни яқинлашни орасидаги айирманинг абсолют қиймати ε дан кичик бўлган заҳоти, яъни $|\beta_n - \beta_{n-1}| < \epsilon$ бўлганда тўхтатиш мумкин.

6. Ватарлар ва уринмалар аралаш усули. $f(x) = 0$ тенгламанинг изланаётган ξ илдизи $[\alpha, \beta]$ яққаланиш оралиғида ётган бўлсин ва юқорида келтирилган илдизнинг яққаланиш шартлари bajarилсин, яъни $f(\alpha) \cdot f(\beta) < 0$; $f'(x)$ ва $f''(x)$ ning ишоралари бу ораликда ўзгармайди. $y = f(x)$ функция биринчи ва иккинчи ҳосилалари ишораларининг барча мумкин бўлган комбинацияларини кўриб чиқамиз (161 — 164-шакллар). 161 — 164-шаклларда бундан буён β орқали яққаланиш оралиғининг $f(x)$ ва $f''(x)$ бир хил ишоратга эга бўладиган охирини белгилаймиз. Бу охирда уринмалар усулини қўлаймиз. Бу ҳолда $y = f(x)$ эгри чизиққа $B(\beta, f(\beta))$ нуқтадаги уринма Ox ўқни β нуқта билан ξ илдиз орасида кесиб ўтади, AB ватар эса эгри чизиқни α нуқта билан ξ илдиз орасида кесиб ўтади. Ватар ва уринманинг Ox ўқ билан кесилиш нуқталари α ва β ларга қараганда яхшироқ яқинлашишни беради. Иккала усулнинг аралаш ишлатилиши илдизга яқинлашишни тезроқ беради. α_n ва β_n яқинлашишлар учун ҳисоблаш формулалари ушбу кўринишда бўлади:

$$\alpha_n = \alpha_{n-1} - \frac{f(\alpha_{n-1})(\beta_{n-1} - \alpha_{n-1})}{f(\beta_{n-1}) - f(\alpha_{n-1})} = \alpha_{n-1} - \Delta \alpha_{n-1},$$

$$\beta_n = \beta_{n-1} - \frac{f(\beta_{n-1})}{f'(\beta_{n-1})}$$

Жариён ниқоясига етганидан сўнг ξ илдизининг қиймати сифатида яхшии сўнгги қийматларнинг ўрта арифметик қийматини олиш лозим:

$$\xi = \frac{1}{2}(\alpha_n + \beta_n)$$

Мисол сифатида 1-мисолда $x^3 - 3x - 6 = 0$ тенглама учун ҳосил қилинган илдизни аниқлаштираемиз, яъни [1, 3] яққаланиш оралиғини торайтираемиз. Шундай қилиб, $f(x) = x^3 - 3x - 6$, $f(1) = -8 < 0$, $f(3) = 12 > 0$ ва [1, 3] яққаланиш оралиғида $f'(x) = 3(x^2 - 1) > 0$, яъни шу оралиқда $f''(x) = 6x > 0$. β сифатида $\beta = 3$ ни оламиз, чунки $f(3) > 0$ ва $f''(x) > 0$ бўлганлиги учун бу оралиқда урнималар усулини қўлланш мумкин. Ҳисоблашларни юқорида келтирилган формулалар бўйича бақарамиз. Натижаларни жадвалга ёзамиз. Илдиэ 0,001 гача аниқликда топилади.

яққаланиш оралиғи	$f(x) = x^3 - 3x - 6$				$\beta - \alpha$ $f(\beta) - f(\alpha)$	$\Delta\alpha = \frac{f(\beta) - f(\alpha)}{f'(\beta)}$ $\Delta\beta = -\frac{f(\beta)}{f'(\beta)}$	$f'(x) = 3(x^2 - 1)$			$\alpha + \Delta\alpha$ $\beta + \Delta\beta$	
	x	x^3	$-3x$	$f(x)$			x^2	$x^2 - 1$	$f'(x)$		
α_0 β_0	1 3	1 27	-3 -9	-8 12	2 20	0,8 -0,5	— —	— 9	— 8	— 24	1,8 2,5
α_1 β_1	1,8 2,5	5,8320 15,6250	-5,4 -7,5	-5,5680 2,1250	0,7 7,6930	-0,5056 -0,1349	— —	— 6,25	— 5,25	— 15,75	2,3066 2,3651
α_2 β_2	2,3046 2,3651	12,2720 13,2297	-6,9108 -7,0953	-0,6388 0,1314	0,0785 0,7822	0,0484 -0,0098	— —	— 5,5037	— 1,5037	— 13,7811	2,3550 2,3554
α_3 β_3	2,3550 2,3555				0,0005						

Изданаётган илдиэ

$$2,3550 < \xi < 2,3555$$

интервалда ётади. Ҳисоблаш $|\beta_3 - \alpha_3| = 0,0005 < 0,001$ бўлганлиги сабабли тўхтатилган. Илдиэ 0,001 гача аниқликда қуйидагига тенг:

$$\xi \approx \frac{\alpha_3 + \beta_3}{2} = 2,3552 \approx 2,355$$

7. Итерация усули. Тенгламаларини соғли ечишининг энг муҳим усулларидан бири итерация усули ёки кетма-кет яқинлашишлар усулидан иборат. Усулнинг моҳияти қуйидагича.

1. Ҳисоблаш формуласи. Ушбу тенглама берилган бўлсин:

$$f(x) = 0, \quad (2.4)$$

бу ерда $f(x)$ — узлуксиз функция. Бу тенгламанинг ҳақиқий илдизини топиш керак. (2.4) тенгламани унга тенг кучли

$$x = q(x) \quad (2.5)$$

тенглама билан алмаштирамиз. Бирор-бир усул билан яқини-
линиг x_0 тақрибий қийматини танлаймиз, уни (2.5) тенгламанинг
ўнг томонига қўйсак, бирор

$$x_1 = q(x_0)$$

сонни ҳосил қиламиз. Сўнгра (2.5) тенгламанинг ўнг томонига
олинган x_1 сонни қўйсак,

$$x_2 = q(x_1)$$

сонни ҳосил қиламиз. Бу жараёнини давом эттириб,

$$x_1 = q(x_0), x_2 = q(x_1), \dots, x_n = q(x_{n-1})$$

сонли кетма-кетлиқни ҳосил қиламиз. Агар бу

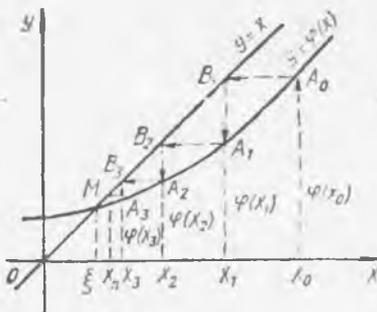
$$\{x_n = q(x_{n-1})\} \quad (2.6)$$

кетма-кетлик яқинланивчи, яъни $\lim_{n \rightarrow \infty} x_n$ мавжуд бўлса, ξ ҳолда (2.6)
тенгликда лимитга ўтиб (буйда $q(x)$ функция узлуксиз деб фараз
қилиш),

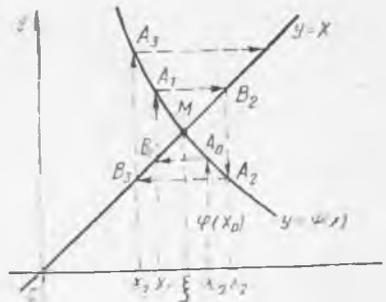
$$\lim_{n \rightarrow \infty} x_n = q(\lim_{n \rightarrow \infty} x_{n-1}) \text{ ёки } \xi = q(\xi)$$

ни топамиз. Шундай қилиб, ξ (2.5) тенгламанинг яқини бўла-
ди. У (2.6) формула бўйича танланган аниқликда тоқилиши
мумкин.

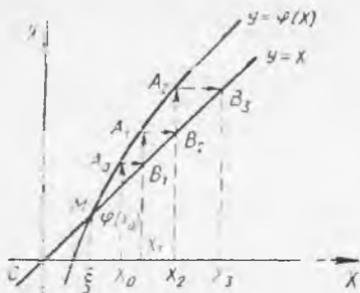
2. Геометрик талқини. Итерация усулини геометрик
нуқтан назардан бундай туншунтириш мумкин. Oxy текисликда
 $y=x$ ва $y=q(x)$ функцияларнинг графикларини ясаймиз. (2.5)
тенгламанинг ҳар бир ξ яқини $y=f(x)$ эгри чизиқнинг $y=x$
тўғри чизиқ билан кесилиши нуқтаси M нинг абсциссаси бўла-
ди. Бирор $A_0(x_0, y_0)$ нуқтани танлаб, $A_0B_1A_1B_2A_2$ синиқ чи-
зиқни («зингани») ясаймиз: унинг бўғинлари Ox ўққа ва Oy
ўққа параллел, A_0, A_1, A_2, \dots учлари $y=q(x)$ тўғри чизиқда,
 B_1, B_2, \dots учлари эса $y=x$ тўғри чизиқда ётади. A_0 ва B_1, A_1 ва



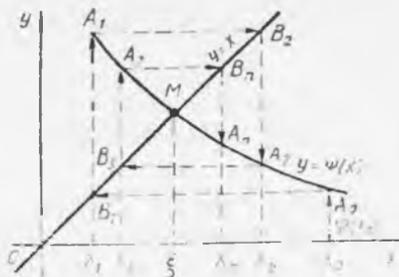
165- шакл.



166- шакл.



167- шакл.



168- шакл.

B_2, \dots нуқталарнинг умумий абсциссалари эса ξ нлдизнинг мос равишда кетма-кет x_1, x_2, \dots яқинлашишлари бўлади.

165-шаклда эгри чизиқ ботиқ, яъни $|q'(x)| < 1$ ва итерация жараёни яқинлашади.

Синиқ чизиқнинг бошқача кўриниши — «спирал» чизиқ ҳам бўлиши мумкин (166-шакл.)

Чизмадан кўриш осонки, $q'(x) > 0$ бўлганда (165-шакл) ечим «зина» кўринишида, $q'(x) < 0$ бўлганда эса (166-шакл) ечим «спирал» шаклида ҳосил бўлади.

Агар $|q'(x)| > 1$ бўлган ҳолни (тик эгри чизиқ) қарасак, итерация жараёни узоқлашиши мумкин, бу 167—168-шакллардан кўриниб турибди.

3. Итерация жараёнининг яқинлашувчанлиги. Итерация усулининг амалда қўлланилиши учун итерация жараёни яқинлашишининг етарлилик шартларини келтирамыз.

Теорема. $q(x)$ функция $[a, b]$ кесмада аниқланган ва дифференциалланувчи, шу билан бирга унинг барча қийматлари $[a, b]$ га тегишли бўлсин. U' ҳолда шундай q тўғри каср мавжудки, $x \in [a, b]$ да

$$q'(x) \leq q < 1 \quad (2.7)$$

бўлса, U ҳолда:

а) $x_n = q(x_{n-1})$, $n = 1, 2, \dots$ итерация жараёни $x_0 \in [a, b]$ биланганчи қиймат қандай бўлишидан қатъий назар яқинлашади.

б) $\xi = \lim_{n \rightarrow \infty} x_n$ қиймат $x = q(x)$ тенгламанинг $[a, b]$ кесмадаги ягона илдизи бўлади.

1-эслатма. q сон сифатида ҳосил модулининг, яъни $q'(x)$ нинг $x \in [a, b]$ даги энг кичик қийматини ёки кўин чегарасини олиш мумкин.

2-эслатма. Агар $q(x)$ функция барча $x \in (-\infty, +\infty)$ учун аниқланган ва дифференциалланувчи ва бунда барча x лар учун (2.7) тенгсизлик бажарилса, теорема тўғрилигича қолади.

3-эслатма. Теорема шартларида итерация усули x_0 бош-

ланғич қиймат $[a, b]$ дан ҳар қандай тапланганда ҳам яқинлашади, яъни ҳисоблашларда йўл қўйилган $[a, b]$ дан четга чиқмайдиган айрим хатолик яқуний натижага таъсир этмайди, чунки хато қийматини янги x_0 бошланғич қиймат деб қараш мумкин, шу сабабли бу усул ўз-ўзини тўғрилайдиган усулдир. Бундай ўз-ўзини тўғрилаш усули итерация усулининг энг ишончли ҳисоблаш усулларидан бири эканлигини билдиради.

4. Яқинлашиш аниқлигининг баҳоси. Ушбу тенгсизлик тўғрилигини исботлаш мумкин:

$$|\xi - x_n| \leq \frac{q}{1-q} |x_n - x_{n-1}|, \quad (2.8)$$

бу ерда ξ — (2.4) ёки (2.5) тенгламанинг илдизи, x_{n-1} , x_n эса иккита яқинлашиш, q эса $|f'(x)|$ ning $[a, b]$ даги энг кичик қиймати

Бу тенгсизликда яқинлашишни баҳолаш учун фойдаланамиз.

Агар илдизни ε аниқликда ҳисоблаш талаб этилса, у ҳолда равшанки,

$$|\xi - x_n| < \varepsilon \text{ ёки } \frac{q}{1-q} |x_n - x_{n-1}| < \varepsilon.$$

бундан

$$|x_n - x_{n-1}| < \frac{1-q}{q} \varepsilon \quad (2.9)$$

ни ҳосил қиламиз. Демак, итерация жараёнини иккита кетма-кет яқинлашиш x_{n-1} ва x_n учун (2.9) тенгсизлик бажарилганга қадар دەвом эттириш лозим. Хусусан, $q < \frac{1}{2}$ бўлса, у ҳолда $|x_n - x_{n-1}| < \varepsilon$.

Мисол. $x^3 + x = 1000$ тенгламанинг энг катта мусбат илдизини 0,0001 гача аниқликда топиш.

Ечилиш. Аввал изланаётган ξ илдиз ётадиган оралиқни топамиз. $f(x) = x^3 + x - 1000$ деб белгилаймиз ва бу функциянинг қийматини иккита нуқтада ҳисоблаймиз: $f(9) = -262 < 0$ ва $f(10) = 10 > 0$. Равшанки, илдиз $\xi \in (9, 10)$ (Бу интервалнинг ўзини Олу текисликда $y = x^3$ ва $y = 1000 - x$ функцияларнинг графикларини ясаб ҳам топиш мумкин эди). Берилган тенгламани ушбу кўринишда унга тенг кучли тенгламага алмаштирамиз:

$$x = 1000 - x^3 = \varphi(x), \text{ ёки } x = \frac{1000}{x^2} - \frac{1}{x} = \varphi(x),$$

ёки

$$x = \sqrt[3]{1000 - x} = \varphi(x).$$

Биринчи ифодаланиш нуқудай, чунки бу ҳолда $|\varphi'(x)| = 3x^{-2} > 1$ бўлиб, бундан бarchа $x \in (9, 10)$ учун $\varphi'(x) = -3x^{-2}$ бўлади, бу эса итерация жараёни узоқлашинини билдиради.

Охириги ифодаланиш қулайдир:

$$\lambda = \frac{3}{1} \sqrt[3]{1000 - x} = \varphi(x).$$

чүпки бу ҳолда $\varphi'(x) = -\frac{1}{3} \sqrt[3]{(1000-x)^2}$, бу ердан (9, 10) шартда қўишдагига эгамиз:

$$|\varphi'(x)| = \frac{1}{3} \sqrt[3]{(1000-x)^2} < \frac{1}{3} \sqrt[3]{999^2} \approx \frac{1}{30} = q < 1.$$

Теорема шартлари бажарилди, шу сабабли итерация жараёни яқинлашувчи. Кетма-кет яқинлашишларни

$$x_{n+1} = \sqrt[3]{1000 - x_n}$$

формула бўйича бирта қўишда қийматдор рақамни сақлаб ҳисоблаймиз.

$y_n = 1000 - x_n$, $x_{n+1} = \sqrt[3]{y_n}$ деб белгилаб, натижаларни жадвалга ёзамиз:

n	x_n	y_n
0	10	990
1	9.96655	990.03345
2	9.96666	990.03334
3	9.96667	

$q = \frac{1}{30} < \frac{1}{2}$ бўлганлиги учун $|x_n - x_{n-1}| < \varepsilon$ да $\varepsilon = 0,0001$ гача аниқликда тенгламанинг ξ яқинлигини

$$\xi = x_3 = 0,96667 \approx 0,9667$$

деб олиш мумкин.

Эслатма. Ушбу $f(x) = 0$ тенгламани (2.5) кўришидаги

$$x = \varphi(x) \quad (2.10)$$

тенгламага келтириш учун (2.4) тенгламанинг чап ва ўнг қисмларини ҳозирча номаълум λ сонга кўнайитириш ва ҳосил бўлган тенгликнинг чап ва ўнг қисмларига x ни қўшиб, (2.4) тенгламани унга эквивалент

$$x = x + \lambda f(x) \quad (2.11)$$

шаклда ёзиш кифоя. Энди $\varphi(x) = x + \lambda f(x)$ деб олиб, (2.10) дан $x = \varphi(x)$ га эга бўламиз. λ параметрини (2.11) функция итерация жараёнининг яқинлашиши учун етарли бўлган (2.8) шартни қаноатлантирадиган қилиб, топиш мумкин:

$$|\varphi'(x)| = |1 + \lambda f'(x)| < 1. \quad (2.12)$$

Агар $1 + \lambda f'(x_0)$ деб олинадиган бўлса, x_0 яқинлашиш атрофида (2.12) тенгсизлик ўз-ўзидан бажарилади, бу ердан $f'(x_0) \neq 0$ бўлганда $\lambda = -\frac{1}{f'(x_0)}$.

Уз-ўзинн текширнш учун саволлар

1. Тенгламани ечиш нимани билдиради?
2. Тенгламанинг илдизи деб нимага айтилади?
3. Сизга тенгламаларни ечишнинг қандай асосий усуллари маълум?
4. Бу усулларнинг ҳар бирининг афзаллик ва камчилик томонлари нима-лардан иборат?
5. Илдизнинг яқкаланиш оралиги нима ва уни қандай топилади?
6. Синов усули нимадан иборат?
7. Ватарлар усули нимадан иборат?
8. Ватарлар усулининг синов усулидан афзаллиги нимадан иборат?
9. Урималар усули нимадан иборат?
10. Функциянинг илдизини топишда урималар усулини қўллаш мумкин бўлиши учун бу функция унинг илдизини яқкаланиш оралигида қандай шартларни қаноатлантириши лозим?
11. Аралаш усулининг ватар усули ва урималар усулидан афзаллиги нимадан иборат?
12. Қуйидаги тенгламалар ечимини $\epsilon = 0,01$ гача аниқликда синов усули билан ечинг:

а) $\sin x - x + 1 = 0$; б) $\ln x - x - 2 = 0$; в) $\ln x = \sin x$.

13. Ушбу тенгламаларнинг ҳақиқий илдизини $0,01$ гача аниқликда аралаш усул билан топинг:

а) $2x - \ln x - 4 = 0$; б) $x \ln x - 14 = 0$; в) $4x - \cos x = 0$.

бунда аввал бу илдизларнинг яқкаланиш оралиқларини синов усули билан ёки график усулда ажратинг.

14. Итерация усули нимадан иборат?
15. Итерация жараёнининг яқинлашиши учун етарлилик шартлари ҳақидаги теоремани айтиб беринг.
16. Итерация усулида эришилмаган аниқликни баҳолаш учун формулани ёзинг.

17. Ечилмаётган тенгламани итерация жараёни албатта яқинлашадиган қилиб қандай алмаштириш мумкин?

18. Нолинчи яқинлашишни график усул билан топиб, ушбу тенгламаларнинг ҳақиқий илдизларини $\epsilon = 0,01$ гача аниқликда топинг:

а) $x^3 - 2x + 1 = 0$; б) $x \ln x - 15 = 0$;

в) $3x - 5 \cos x = 0$; г) $e^x - x = 0$.

3-§. Чизиқли тенгламалар системаларини ечиш усуллари

1. Умумий маълумотлар. Чизиқли тенгламалар системаларини ечиш усулларини асосан икки гуруҳга ажратиш мумкин:

1) аниқ усуллар — бу усулларга олиёй математика курсидан маълум бўлган Крамер қондаси, Гаусс усули, тескари матрицалар усули киради. Бу усуллар системаларини ечиш учун система коэффициентларига боғлиқ бўлган формулаларни ҳосил қилиш имконини беради;

2) итерацион усуллар — улар қаторига итерация усули, Зейдель усули ва ҳоказолар киради. Бу усуллар системанинг берилган аниқликдаги ечимини топиш имконини беради.

2. Жордано — Гаусс усули. Чизиқли тенгламалар системаларини детерминантлар ёрдамида солин ечиш (Крамер қонда-

си) икки ва учта тенглама системаларини ечишда қулайдир. Катта сондаги тенгламалар системаларини ечишда эса Гаусс усулидан фойдаланиш анча қулайдир. Маълумки, бу усул номаълумларни кетма-кет йўқотишдан иборатдир.

Жордано — Гаусснинг модификацияланган усули билан танишамиз. Мулоҳазаларнинг умумийлигига зарар етказмаган ҳолда фақат тўрт номаълумли тўртта тенглама системасини қараш билан чекланамиз:

$$\begin{cases} a_{11}x_1 + a_{12}x_2 + a_{13}x_3 + a_{14}x_4 = d_1, \\ a_{21}x_1 + a_{22}x_2 + a_{23}x_3 + a_{24}x_4 = d_2, \\ a_{31}x_1 + a_{32}x_2 + a_{33}x_3 + a_{34}x_4 = d_3, \\ a_{41}x_1 + a_{42}x_2 + a_{43}x_3 + a_{44}x_4 = d_4. \end{cases} \quad (3.1)$$

бу ерда x_1, x_2, x_3, x_4 — номаълум сонлар, a_{ik} ($i = \overline{1,4}$ ва $k = \overline{1,4}$) — система коэффициентлари, d_1, d_2, d_3, d_4 — озод ҳадлар.

Таъриф. (3.1) системанинг *сими* деб номаълумларнинг шундай қийматлари тизмасига айтиладики, уларни система тенгламаларига қўйганда тўғри тенгликлар ҳосил бўлади.

(3.1) системанинг ечимини топиш учун қўйидагича иш тутамиз. Бирор $a_{ik} \neq 0$ коэффициентини, масалан, $a_{11} \neq 0$ ни танлаймиз. Уни *ҳал қилувчи элемент* деб атаймиз. (3.1) системанинг биринчи тенгламасини a_{11} га бўлиб, кейин ҳосил бўлган тенгламани кетма-кет a_{i1} ($i = \overline{2,4}$) ларга қўпайтириб ва (3.1) системанинг мос i -тенгламасини айириб, биз биринчи тенгламадан ташқари, барча тенгламалардан x_1 номаълумини йўқотамиз. Натижада (3.1) системага тенг кучли қўйидаги системага эга бўламиз:

$$\begin{cases} a_{11}x_1 + a_{12}x_2 + a_{13}x_3 + a_{14}x_4 = d_1, \\ a'_{22}x_2 + a'_{23}x_3 + a'_{24}x_4 = d'_2, \\ a'_{32}x_2 + a'_{33}x_3 + a'_{34}x_4 = d'_3, \\ a'_{42}x_2 + a'_{43}x_3 + a'_{44}x_4 = d'_4. \end{cases} \quad (3.2)$$

(3.2) системанинг a'_{ik} ($i = \overline{1,4}$) коэффициентларини ҳосил қилиш йўлисини кейинроқ кўрсатамиз.

Агар $a'_{22} \neq 0$ бўлса, у ҳолда жараён такрорланади, натижада биз (4.2) системанинг биринчи тенгламасидан ташқари барча тенгламаларидан x_2 номаълумини йўқотамиз (Жордано усулининг Гаусснинг маълум усулидан фарқи ҳам шундан иборат) ва (3.2) системага тенг кучли қўйидаги системага эга бўламиз:

$$\begin{cases} a''_{11}x_1 + a''_{13}x_3 + a''_{14}x_4 = d''_1, \\ a''_{22}x_2 + a''_{23}x_3 + a''_{24}x_4 = d''_2, \\ a''_{33}x_3 + a''_{34}x_4 = d''_3, \\ a''_{43}x_3 + a''_{44}x_4 = d''_4. \end{cases} \quad (3.3)$$

(3.3) системанинг янги коэффициентларини ва озод ҳадла-

нинг ҳосил қилиш қондасини параграфнинг охирида баён қила-
 миз.

Жараёни ($a_{33}'' \neq 0$ бўлса) шунга ўхшаш давом эттириб, учинчи
 тенгламасидан ташқари барча тенгламаларидан x_3 номаълум йўқотил-
 ган тенгламалар системасини ҳосил қиламиз:

$$\begin{cases} a_{11}'' x_1 + a_{14}'' x_4 = d_1'', \\ a_{22}'' x_2 + a_{21}'' x_4 = d_2'', \\ a_{11}'' x_3 + a_{31}'' x_4 = d_3'', \\ a_{41}''' x_4 = d_4'' \end{cases} \quad (3.4)$$

Ва, шундан, (3.4) системанинг тўртинчи тенгламасидан таш-
 қари барча тенгламаларидан x_4 номаълумни йўқотиб қуйидаги
 системага эга бўламиз:

$$\begin{cases} a_{11}''' x_1 = d_1''', \\ a_{22}''' x_2 = d_2''', \\ a_{33}''' x_3 = d_3''', \\ a_{44}''' x_4 = d_4'''. \end{cases}$$

Бу системадан x_1, x_2, x_3, x_4 номаълумларининг қийматлари топи-
 лади. Тенгламалар системасини ечишнинг номаълумларини кет-
 ма-кет йўқотишга асосланган баён этилган мазкур усулни Жор-
 дано — Гаусс усули деб аталади.

Бу усулни тенгламалар системасига эмас, балки шу систе-
 манинг элементар алмаштиришлар ёрдамида диагонал кўри-
 нишга келувчи кенгайтирилган матрицасига қўлланиши қулай-
 роқдир.

Шундай қилиб, системанинг кенгайтирилган матрицасини қў-
 йидаги кўринишга эга бўлсин:

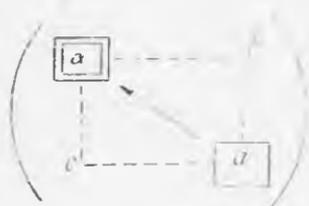
$$A = \left(\begin{array}{cccc|c} a_{11} & a_{12} & a_{13} & a_{14} & d_1 \\ a_{21} & a_{22} & a_{23} & a_{24} & d_2 \\ a_{31} & a_{32} & a_{33} & a_{34} & d_3 \\ a_{41} & a_{42} & a_{43} & a_{44} & d_4 \end{array} \right)$$

Ҳал қилувчи элемент сифатида бош диагоналда турган элемент олин-
 нади ($a_{ii}, i = \overline{1,4}$). Ҳал қилувчи элементда кесинувчи сатр ва устун
 мос равишда ҳал қилувчи сатр ва ҳал қилувчи устун деб аталади.

Кенгайтирилган A матрицадан эквивалент матрицага ўттиш
 (яъни (3.1) системадан (3.2) системага ўттиш) учун

- 1) ҳал қилувчи элементни танлаш (масалан, $a_{11} \neq 0$);
- 2) эквивалент матрицада ҳал қилувчи сатрини ўзгартиришсиз
 қолдириш;
- 3) эквивалент матрицада ҳал қилувчи устунни (ҳал қи-
 лувчи элементдан ташқари) ноллар билан алмаштириш;
- 4) эквивалент матрицанинг қолган элементларини эса «тўғ-
 ри тўртбурчак» қондасини деб аталувчи қонда бўйича қайта са-
 наш кирак.

Бу қоида қуйидагидан иборат: учиди ҳал қилувчи элемент жойлашган тўғри тўртбурчак тузамиз. Ҳал қилувчи элементни a билан, дастлабки матрицанинг алмаштирилаётган элементини a' билан, ҳал қилувчи сатр ва ҳал қилувчи устунда жойлашган элементларни b ва c билан белгилаймиз. Янги a' элементни a , a , b , c элементлар бўйича топиш схемаси қуйидагича бўлади:



$$a' = \frac{a \cdot a - bc}{a}$$

Масалан, ушбу

$$A = \begin{pmatrix} \boxed{2} & 3 & 2 \\ 4 & \boxed{5} & 3 \\ 3 & 7 & -1 \end{pmatrix}$$

матрицада ҳал қилувчи элемент сифатида $a_{11} = 2$ ни оламиз. У ҳолда a_{22} элемент a'_{22} элементга қуйидаги формула бўйича алмаштирилади:

$$a'_{22} = \frac{2 \cdot 5 - 4 \cdot 3}{2} = \frac{-2}{2} = -1.$$

a_{32} элемент $a'_{32} = \frac{2 \cdot 1 - 3 \cdot 3}{2} = -\frac{7}{2}$ элементга алмаштирилади:

$$A = \begin{pmatrix} \boxed{2} & 3 & 2 \\ 4 & \boxed{5} & 3 \\ 3 & 7 & -1 \end{pmatrix}$$

Агар ҳал қилувчи элемент сифатида $a_{33} = -1$ олинса, у ҳолда a_{22} элемент $a'_{22} = \frac{5 \cdot (-1) - 3 \cdot 1}{-1} = 8$ элементга алмаштирилади:

$$A = \begin{pmatrix} 2 & 3 & 2 \\ 4 & \boxed{5} & 3 \\ 3 & 7 & \boxed{-1} \end{pmatrix}$$

1-мисол. Чизиқли тенгламалар системасини Жордано — Гаусс усули билан ечинг:

$$\begin{cases} x_1 + x_2 - 3x_3 - 2x_4 = 6, \\ x_1 - 2x_2 \quad \quad - x_4 = -6, \\ \quad \quad x_2 + x_3 + 3x_4 = 16, \\ 2x_1 - 3x_2 - 2x_3 = 6. \end{cases}$$

Ечиш. Кенгайтирилган A матрицани тузамиз, ва юқорида баён этилган қондалардан фойдаланиб, сатрлар устида элементар алмаштиришларни амалга оширамиз:

1) Ҳал қилувчи элемент сифатида $a_{11} = 1 \neq 0$ ни оламиз. Ҳал қилувчи сатрни қайта ёзамиз, янги матрицанинг ҳал қилувчи устунига эса (ҳал қилувчи элементдан ташқари) полларни қўямиз. Қолган коэффицентларни «тўғри тўртбурчак» қондаси бўйича алмаштирамиз:

$$A = \left(\begin{array}{cccc|c} \boxed{1} & 1 & -3 & 2 & 6 \\ 1 & -2 & 0 & -1 & -6 \\ 0 & 1 & 1 & 3 & 16 \\ 2 & -3 & 2 & 0 & 6 \end{array} \right) \sim \left(\begin{array}{cccc|c} 1 & 1 & -3 & 2 & 6 \\ 0 & -3 & 3 & -3 & -12 \\ 0 & 1 & 1 & 3 & 16 \\ 0 & -5 & 8 & -4 & -6 \end{array} \right)$$

2) Иккинчи сатрни (-3) га бўламиз. Ҳал қилувчи элемент сифатида $a_{22} = 1 \neq 0$ ни оламиз ва жараёни такрорлаймиз:

$$A = \left(\begin{array}{cccc|c} 1 & 1 & -3 & 2 & 6 \\ 0 & \boxed{1} & -1 & 1 & 4 \\ 0 & 1 & 1 & 3 & 16 \\ 0 & -5 & 8 & -4 & -6 \end{array} \right) \sim \left(\begin{array}{cccc|c} 1 & 0 & -2 & 1 & 2 \\ 0 & 1 & -1 & 1 & 4 \\ 0 & 0 & 2 & 2 & 12 \\ 0 & 0 & 3 & 1 & 14 \end{array} \right) \sim$$

$$\sim \left(\begin{array}{cccc|c} 1 & 0 & -2 & 1 & 2 \\ 0 & 1 & -1 & 1 & 4 \\ 0 & 0 & \boxed{1} & 1 & 6 \\ 0 & 0 & 3 & 1 & 14 \end{array} \right) \sim \left(\begin{array}{cccc|c} 1 & 0 & 0 & 3 & 14 \\ 0 & 1 & 0 & 2 & 10 \\ 0 & 0 & 1 & 1 & 6 \\ 0 & 0 & 0 & -2 & -4 \end{array} \right) \sim$$

$$\sim \left(\begin{array}{cccc|c} 1 & 0 & 0 & 3 & 14 \\ 0 & 1 & 0 & 2 & 10 \\ 0 & 0 & 1 & 1 & 6 \\ 0 & 0 & 0 & \boxed{1} & 2 \end{array} \right) \sim \left(\begin{array}{cccc|c} 1 & 0 & 0 & 0 & 8 \\ 0 & 1 & 0 & 0 & 6 \\ 0 & 0 & 1 & 0 & 4 \\ 0 & 0 & 0 & 1 & 2 \end{array} \right)$$

Натижада системанинг қуйидаги ечимига эга бўламиз:

$$x_1 = 8, \quad x_2 = 6, \quad x_3 = 4, \quad x_4 = 2.$$

Жордано — Гаусс усулини юқори тартибли детермиантларни ҳисоблашга қўлланиш мумкин.

2-мисол. Жордано — Гаусс усули ва шунингдек детермиантлар хосасидан фойдаланиб детермиантни ҳисоблаш:

$$\Delta = \begin{vmatrix} 1 & 3 & 2 & 4 \\ -1 & 3 & 2 & 1 \\ 4 & -2 & 3 & 5 \\ 0 & 1 & -1 & 3 \end{vmatrix}.$$

Ечиш. Ҳал қилувчи элемент сифатида $a_{11} = 1$ ни оламиз.

$$\Delta = \begin{vmatrix} \boxed{1} & 3 & 2 & 4 \\ -1 & 3 & 2 & 1 \\ 4 & -2 & 3 & 5 \\ 0 & 1 & -1 & 3 \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} 1 & 3 & 2 & 4 \\ 0 & 6 & 4 & 5 \\ 0 & -14 & -5 & -11 \\ 0 & 1 & -1 & 3 \end{vmatrix} =$$

(иккинчи ва тўртинчи сатр элементларининг ўринларини алмаштирамиз ва (-1) қўнайтувчинини учинчи сатрдан ташқарига чиқарамиз).

$$= \begin{vmatrix} 1 & 3 & 2 & 4 \\ 0 & \boxed{1} & -1 & 3 \\ 0 & 14 & 5 & 11 \\ 0 & 6 & 4 & 5 \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} 1 & 0 & 5 & -5 \\ 0 & 1 & -1 & 3 \\ 0 & 0 & \boxed{19} & -31 \\ 0 & 0 & 10 & -13 \end{vmatrix} =$$

$$= \begin{vmatrix} 1 & 0 & 0 & \frac{60}{19} \\ 0 & 1 & 0 & \frac{26}{19} \\ 0 & 0 & 19 & -31 \\ 0 & 0 & 0 & \boxed{\frac{63}{19}} \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 19 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & \frac{63}{19} \end{vmatrix} = 1 \cdot 1 \cdot 19 \cdot \frac{63}{19} = 63.$$

Жордано — Гаусс усулини, шунингдек, яна A хосмас квадрат матрицага тескари матрицани топишга қўлланыш мумкин. Бунда қуйидаги ишлар бажарилади: A матрицага ҳудди шундай тартибли E бирлик матрицани бириктириш билан тўғри бурчакли матрицани тузамиз:

$$(A|E).$$

Сатрлар устида элементар алмаштиришлар бажариш билан тузилган матрицани $(E|B)$ кўринишга келтирамиз. Агар A — хосмас матрица бўлса (яъни унинг детермианти нолга тенг бўлмаса), буни амалга ошириш мумкин. У ҳолда $B = A^{-1}$ бўлади.

3-мисол. Берилган матрицага тескари матрицани топинг:

$$A = \begin{pmatrix} 1 & 2 & -1 \\ 3 & 1 & 0 \\ 4 & 5 & -2 \end{pmatrix}.$$

Ечиш $|A| = -1$ экинчи текшириш ёсон. Ёрдамчи матрицани тузимиз:

$$\begin{aligned} (A|E) &= \left(\begin{array}{ccc|ccc} \boxed{1} & 2 & -1 & 1 & 0 & 0 \\ 3 & 1 & 0 & 0 & 1 & 0 \\ 4 & 5 & -2 & 0 & 0 & 1 \end{array} \right) \sim \left(\begin{array}{ccc|ccc} 1 & 2 & -1 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & -5 & 3 & -3 & 1 & 0 \\ 0 & -3 & 2 & -4 & 0 & 1 \end{array} \right) \sim \\ &\sim \left(\begin{array}{ccc|ccc} 1 & 2 & -1 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & \boxed{1} & -\frac{3}{5} & \frac{3}{5} & -\frac{1}{5} & 0 \\ 0 & 1 & -\frac{2}{3} & \frac{4}{3} & 0 & -\frac{1}{3} \end{array} \right) \sim \left(\begin{array}{ccc|ccc} 1 & 0 & \frac{1}{5} & -\frac{1}{5} & \frac{2}{5} & 0 \\ 0 & 1 & -\frac{3}{5} & \frac{3}{5} & -\frac{1}{5} & 0 \\ 0 & 0 & -\frac{1}{15} & \frac{11}{15} & \frac{1}{5} & -\frac{1}{3} \end{array} \right) \sim \\ &\sim \left(\begin{array}{ccc|ccc} 1 & 0 & \frac{1}{5} & -\frac{1}{5} & \frac{2}{5} & 0 \\ 0 & 1 & -\frac{3}{5} & \frac{3}{5} & -\frac{1}{5} & 0 \\ 0 & 0 & \boxed{1} & -11 & -3 & 5 \end{array} \right) \sim \left(\begin{array}{ccc|ccc} 1 & 0 & 0 & 2 & 1 & -1 \\ 0 & 1 & 0 & -6 & -2 & 3 \\ 0 & 0 & 1 & -11 & -3 & 5 \end{array} \right). \end{aligned}$$

Демак, ушбу

$$A^{-1} = \begin{pmatrix} 2 & 1 & -1 \\ -6 & -2 & 3 \\ -11 & -3 & 5 \end{pmatrix}$$

матрица берилган

$$A = \begin{pmatrix} 1 & 2 & -1 \\ 3 & 1 & 0 \\ 4 & 5 & -2 \end{pmatrix}$$

матрицага тескари матрица экан.

3. Чизиqli тенгламалар системасини ечишнинг итерация усули. Помаълумлар сонни катта бўлганда Гаусс усулининг аниқ ечимлар берувчи чизиqli система схемаси жуда мураккаб бўлиб қолади. Бундай ҳолларда система илдизларини топиш учун баъзан тақрибий сонли усуллардан фойдаланиш қулайдир. Шундай усуллардан бири *итерация усулидир*.

Айтайлик, қуйидаги тенгламалар системаси берилган бўлсин:

$$\begin{cases} a_{11}x_1 + a_{12}x_2 + a_{13}x_3 + \dots + a_{1n}x_n = b_1, \\ a_{21}x_1 + a_{22}x_2 + a_{23}x_3 + \dots + a_{2n}x_n = b_2, \\ \dots \\ a_{n1}x_1 + a_{n2}x_2 + a_{n3}x_3 + \dots + a_{nn}x_n = b_n. \end{cases} \quad (3.5)$$

Қуйидаги матрицаларни киритамиз:

$$A = \begin{pmatrix} a_{11} & a_{12} & \dots & a_{1n} \\ a_{21} & a_{22} & \dots & a_{2n} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ a_{n1} & a_{n2} & \dots & a_{nn} \end{pmatrix}, \quad x = \begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \\ \dots \\ x_n \end{pmatrix}, \quad b = \begin{pmatrix} b_1 \\ b_2 \\ \dots \\ b_n \end{pmatrix}.$$

У ҳолда (3.5) система матрица шаклида қуйидаги кўринишни олади:

$$Ax = b.$$

Диагонал коэффициентлар полдан фарқли (яъни $a_{11}, a_{22}, \dots, a_{nn} \neq 0$) деб фараз қилиб, (5.1) системанинг биринчи тенгламасини x_1 га исбатан, иккинчи тенгламасини x_2 га исбатан, учинчисини x_3 га исбатан ечамиз. Натижада (3.5) системага тенг кучли қуйидаги системага эга бўламиз:

$$\begin{cases} x_1 = \beta_1 + 0 + \alpha_{12}x_2 + \alpha_{13}x_3 + \dots + \alpha_{1n}x_n, \\ x_2 = \beta_2 + \alpha_{21}x_1 + 0 + \alpha_{23}x_3 + \dots + \alpha_{2n}x_n, \\ \dots \\ x_n = \beta_n + \alpha_{n1}x_1 + \alpha_{n2}x_2 + \dots + \alpha_{n,n-1}x_{n-1} + 0. \end{cases} \quad (3.6)$$

Ушбу

$$\alpha = \begin{pmatrix} 0 & \alpha_{12} & \dots & \alpha_{1n} \\ \alpha_{21} & 0 & \dots & \alpha_{2n} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \alpha_{n1} & \alpha_{n2} & \dots & 0 \end{pmatrix} \text{ ва } \beta = \begin{pmatrix} \beta_1 \\ \beta_2 \\ \dots \\ \beta_n \end{pmatrix}$$

матрицаларни киритиш билан (3.6) тенгламалар системасини матрица шаклида қуйидагича ёзиш мумкин:

$$x = \beta + \alpha \cdot x. \quad (3.7)$$

(3.7) системани кетма-кет яқинлашишлар усули билан ечамиз. Полинчи яқинлашиш сифатида, масалан, озод ҳадлар устунини қабул қиламиз.

$$x^{(0)} = \beta.$$

$x^{(0)}$ ни (3.7) нинг ўнг томонига қўйиб, $x^{(1)}$ биринчи яқинлашишга эга бўламиз:

$$x^{(1)} = \beta + \alpha x^{(0)}.$$

Кейин $x^{(1)}$ ни (3.7) нинг ўнг томонига қўйиб, $x^{(2)}$ иккинчи яқинлашишга эга бўламиз:

$$x^{(2)} = \beta + \alpha x^{(1)}.$$

$$x^{(n-1)} = \beta + \alpha x^{(n)} \quad (3.8)$$

формула бўйича ҳосил қилинувчи қуйидаги яқинлашишлар кетма-кетлигига эга бўламиз:

$$x^{(0)}, x^{(1)}, x^{(2)}, \dots, x^{(n)}.$$

Бу кетма-кетликнинг лимити, агар у мавжуд бўлса, (3.5) системанинг изланаётган ечими бўлади. n номаълумли n та тенглама системаси учун жараёнинг яқинлашувчи бўлишининг етарлилик шартини исботсиз келтирамиз:

Теорема. Агар келтирилган (3.6) система учун ушбу

$$\sum_{j=1}^n |\alpha_{ij}| < 1 \quad (i = \overline{1, n}) \quad \text{ёки} \quad \sum_{i=1}^n |\alpha_{ij}| < 1 \quad (j = \overline{1, n})$$

шартлардан камида биттаси бажарилса, у ҳолда (3.8) итерация жараёни бу системанинг бошланғич яқинлашишини танлашга боғлиқ бўлмаган ягона ечимга яқинлашади.

Бу шартлардан келиб чиққан ҳолда ушбу натижани ҳосил қилиш мумкин.

На т и ж а. Агар қуйидаги тенгсизликлар бажарилса, (3.5) тенгламалар системаси учун итерация усули яқинлашувчи бўлади.

$$\begin{cases} |a_{11}| > \sum_{j=1}^n |a_{1j}|, \\ |a_{22}| > \sum_{j=1}^n |a_{2j}|, \\ \dots \\ |a_{nn}| > \sum_{j=1}^n |a_{nj}|, \end{cases}$$

яъни (3.5) системанинг ҳар бир тенгламаси учун диагонал коэффициентлар модули, овоз ҳадларни ҳисобга олмаганда, тенгламанинг бошқа барча коэффициентлари модуллари йиғиндидан катта.

Мисол. Уч номаълумли учта тенглама системасининг ечилиши тоиниқ:

$$\begin{cases} 4x_1 + 0,24x_2 - 0,08x_3 = 8, \\ 0,09x_1 + 3x_2 - 0,15x_3 = 9, \\ 0,04x_1 - 0,08x_2 + 4x_3 = 20. \end{cases} \quad (3.9)$$

Ечиш. Жараён яқинлашувчи бўлишининг сўнгги шарти бажарилади:

$$|a_{11}| = 4 > |0,24| + |-0,08| = 0,32,$$

$$|a_{22}| = 3 > |0,09| + |-0,15| = 0,24,$$

$$|a_{33}| = 4 > |0,04| + |-0,08| = 0,12.$$

Шунинг учун итерация жараёни яқинлашувчи бўлади. (3.5) системани унга тенг кучли қўйидаги система билан алмаштирамиз:

$$\begin{cases} x_1 = 2 - 0,06x_2 + 0,02x_3, \\ x_2 = 3 - 0,03x_1 + 0 + 0,05x_3, \\ x_3 = 5 - 0,01x_1 + 0,02x_2 + 0. \end{cases} \quad (3.10)$$

Системанинг матрица шаклидаги ёзуви қўйидагича:

$$\begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \\ x_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 2 \\ 3 \\ 5 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 & -0,06 & 0,02 \\ -0,03 & 0 & 0,05 \\ -0,01 & 0,02 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \\ x_3 \end{pmatrix}$$

ёки $x = \beta + \alpha x$, бу ерда

$$x = \begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \\ x_3 \end{pmatrix}, \quad \beta = \begin{pmatrix} 2 \\ 3 \\ 5 \end{pmatrix}, \quad \alpha = \begin{pmatrix} 0 & -0,06 & 0,02 \\ -0,03 & 0 & 0,05 \\ -0,01 & 0,02 & 0 \end{pmatrix}.$$

Нолинчи яқинланиш сифатида қўйидагилар оламиз:

$$x^{(0)} = \beta = \begin{pmatrix} 2 \\ 3 \\ 5 \end{pmatrix} \quad \text{ёки } x_1^{(0)} = 2, \quad x_2^{(0)} = 3, \quad x_3^{(0)} = 5.$$

$x^{(0)}$ ни (3.10) системанинг ўнг томониغا қўйиб, $x^{(1)} = \begin{pmatrix} x_1^{(1)} \\ x_2^{(1)} \\ x_3^{(1)} \end{pmatrix}$ би-

ринчи яқинланишига эга бўламиз:

$$\begin{aligned} x_1^{(1)} &= 2 - 0,06 \cdot 3 + 0,02 \cdot 5 = 1,92, \\ x_2^{(1)} &= 3 - 0,03 \cdot 2 + 0,05 \cdot 5 = 3,19, \quad \text{ёки } x^{(1)} = \begin{pmatrix} 1,92 \\ 3,19 \\ 5,04 \end{pmatrix} \\ x_3^{(1)} &= 5 - 0,01 \cdot 2 + 0,02 \cdot 3 = 5,04 \end{aligned}$$

$x^{(1)}$ ни (3.10) системанинг ўнг томониغا қўйиб, иккинчи яқинла-
нишига эга бўламиз:

$$\begin{aligned} x_1^{(2)} &= 1,9094, \\ x_2^{(2)} &= 3,1944, \quad \text{ёки } x^{(2)} = \begin{pmatrix} 1,9094 \\ 3,1944 \\ 5,0446 \end{pmatrix} \\ x_3^{(2)} &= 5,0446 \end{aligned}$$

$x^{(2)}$ ни шунга ўхшаш топамиз:

$$\begin{aligned} x_1^{(3)} &= 1,90923, \\ x_2^{(3)} &= 3,19495, \quad \text{ёки } x^{(3)} = \begin{pmatrix} 1,90923 \\ 3,19495 \\ 5,04485 \end{pmatrix} \\ x_3^{(3)} &= 5,04485 \end{aligned}$$

Натижаларни қўйидаги жадвалга ёзамиз:

Яқинлашишлар	x_1	x_2	x_3
0	2	3	5
1	1,92	3,19	5,04
2	1,9034	3,1944	5,0446
3	1,90923	3,19495	5,04485

Шундай қилиб, нтизларнинг тақрибий қийматлари қуйидагилар экан:

$$x_1 = 1,90923; \quad x_2 = 3,19495; \quad x_3 = 5,04485.$$

Ўз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Тенгламалар системасининг ечими деб нимага айтилади?
2. Чизикли тенгламалар системасини ечишнинг Жордано—Гаусс усулини баён этинг.
3. Чизикли тенгламалар системасини ечишнинг итерация усулини баён этинг.
4. Чизикли система итерация жараёнининг яқинлашиш шarti нимадан иборат?
5. Қуйидаги системани Жордано—Гаусс усули билан ечинг:

$$\begin{array}{l}
 \text{а) } \begin{cases} x_1 - x_2 - 2x_3 = 6, \\ 2x_1 - 3x_2 - 7x_3 = 16, \\ 5x_1 - 2x_2 - x_3 = 16. \end{cases} \\
 \text{б) } \begin{cases} 4x_1 - 4x_2 + 5x_3 - 5x_4 = 0, \\ 2x_1 - 3x_3 - x_4 = 10, \\ x_1 + x_2 - 5x_3 = 10, \\ 3x_2 - 2x_4 = 1. \end{cases}
 \end{array}$$

6. Қуйидаги детерминантни ҳисобланг:

$$\begin{array}{l}
 \text{а) } \begin{vmatrix} 3 & -2 & -5 & 1 \\ 2 & -3 & 1 & 5 \\ 1 & 2 & 0 & -4 \\ 1 & -1 & -4 & 9 \end{vmatrix} \\
 \text{б) } \begin{vmatrix} 1 & 1 & -6 & -4 \\ 3 & -1 & -6 & -4 \\ 2 & 3 & 9 & 2 \\ 3 & 2 & 3 & 8 \end{vmatrix}
 \end{array}$$

7. Қуйидаги матрицага тескари A^{-1} матрицани топинг:

$$\begin{array}{l}
 \text{а) } A = \begin{pmatrix} 3 & -1 & 0 \\ -2 & 1 & 1 \\ 2 & -1 & 4 \end{pmatrix}; \\
 \text{б) } A = \begin{pmatrix} 3 & 2 & 2 \\ 1 & 3 & 1 \\ 5 & 3 & 4 \end{pmatrix}
 \end{array}$$

8. Қуйидаги системани итерация усули билан ечинг:

$$\begin{cases} 4x_1 - 0,2x_2 - 0,2x_3 = 4, \\ 0,2x_1 - 4x_2 + 0,4x_3 = -8, \\ -0,2x_1 - 5x_3 - 0,1x_4 = 5, \\ 0,4x_2 - 0,1x_3 - 5x_4 = 15. \end{cases}$$

4-§. Интерполяциялаш

1. Масаланинг қўйилиши. Энг содда интерполяциялаш масаласи қуйидагича ифодаланади:

$[a, b]$ кесмада $n + 1$ та нуқта берилган:

$$x_0, x_1, x_2, \dots, x_i, \dots, x_n,$$

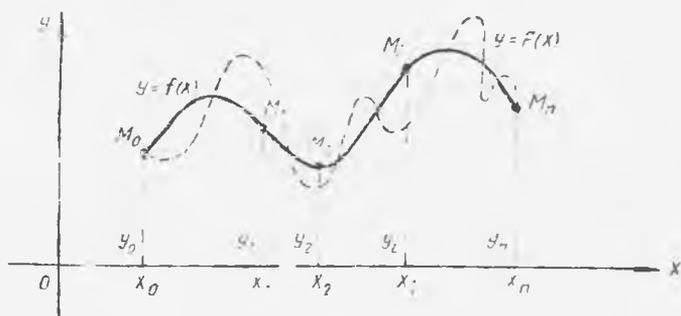
бу нуқталар *интерполяция тугунлари* деб аталади. Бирор $f(x)$ функциянинг бу нуқталардаги қиймати қуйидагилар бўлади:

$$f(x_0) = y_0, f(x_1) = y_1, f(x_2) = y_2, \dots, f(x_i) = y_i, \dots, f(x_n) = y_n.$$

Маълум синфга тегишли бўлган ва интерполяция тугунларида $f(x)$ функция қабул қилган қийматларни, яъни

$$F(x_0) = y_0, F(x_1) = y_1, F(x_2) = y_2, \dots, F(x_i) = y_i, \dots, F(x_n) = y_n$$

қийматларни қабул қилувчи $F(x)$ функцияни (интерполяцияла-
нувчи функцияни) ясаш талаб этилади. Геометрик нуқтаи
назардан бу берилган нуқталарнинг қуйидаги тизмаси орқали
ўтувчи бирор маълум турдаги $y = F(x)$ эгри чизиқни топишни
аңглатади (169-шакл):



169-шакл.

$$M_0(x_0, y_0), M_1(x_1, y_1), M_2(x_2, y_2), \dots, M_i(x_i, y_i), \dots, M_n(x_n, y_n).$$

Масаланинг бундай умумий қўйилиши чексиз кўп ечимга эга бўлиши (айтиб ўтилган нуқталар орқали чексиз кўп эгри чизиқ ўтказиш мумкин, 169-шакл) ёки умуман ечимга эга бўлмаслиги мумкин.

Бироқ, агар ихтиёрий $F(x)$ функция ўрнига қуйидаги шартларни қаноатлантирувчи n -даражали $P_n(x)$ кўпқад изланса, бу масала бир қийматли бўлиб қолади:

$$P_n(x_0) = y_0, P_n(x_1) = y_1, P_n(x_2) = y_2, \dots, P_n(x_i) = y_i, \dots, P_n(x_n) = y_n.$$

Ҳосил қилинган интерполяция формуласи одатда берилган $f(x)$ функциянинг x аргументининг интерполяция тугунларидан фарқли қийматларидаги қийматларни тақрибий ҳисоблаш учун қўлланилади. Бундай амал $f(x)$ функцияни интерполяциялаш ($x \in [x_0, x_n]$ бўлганда) ва экстраполяциялаш ($x \notin [x_0, x_n]$ бўлганда) деб аталади.

2. Чекли айирмалар. Интерполяция формулаларини тузиш

ҳақидаги масалани муҳокама қилишга ўтишдан олдин чекли айирмалар тушуинчаси билан танишиб чиқамиз.

Айтайлик, $y=f(x)$ — берилган функция, аргументнинг Δx орттирмаси — таъинланган миқдор бўлсин.

1-таъриф. Ушбу

$$\Delta y = f(x + \Delta x) - f(x)$$

айирма $y=f(x)$ функциянинг биринчи чекли айирмаси (ёки биринчи тартибли чекли айирма) деб аталади.

Юқори тартибли чекли айирмалар ҳам шунга ўхшаш таърифланади:

$$\Delta^n y = \Delta(\Delta^{n-1} y), \text{ бу ерда } n = 2, 3, \dots$$

1-мисол. Иккинчи тартибли чекли айирмани ҳисобланг: Ечнш. Таърифга кўра қуйидагига эга бўламиз:

$$\begin{aligned} \Delta^2 y &= \Delta(\Delta y) = \Delta(f(x + \Delta x) - f(x)) = [f(x + \Delta x + \Delta x) - \\ &- f(x + \Delta x)] - [f(x + \Delta x) - f(x)] = f(x + 2\Delta x) - \\ &- 2f(x + \Delta x) + f(x). \end{aligned}$$

Шундай қилиб, иккинчи тартибли чекли айирма учун қуйидаги формулага эга бўламиз:

$$\Delta^2 y = f(x + 2\Delta x) - 2f(x + \Delta x) + f(x).$$

Учинчи тартибли чекли айирмани ҳам шунга ўхшаш ҳосил қилиш мумкин:

$$\Delta^3 y = f(x + 3\Delta x) - 3f(x + 2\Delta x) + 3f(x + \Delta x) - f(x)$$

ва ҳоказо.

2-мисол. $P(x) = x^3$ функция учун чекли айирмаларни тузинг, бунда $\Delta x = 1$ деб ҳисобланг.

Ечнш. $P(x) = x^3$ га эгамиз, бундан

$$\Delta P(x) = P(x + \Delta x) - P(x) = (x + \Delta x)^3 - x^3 = (x + 1)^3 - x^3 = 3x^2 + 3x + 1.$$

$$\begin{aligned} \Delta^2 P(x) &= [3(x + \Delta x)^2 + 3(x + \Delta x) + 1] - \\ &- [3x^2 + 3x + 1] = [3(x + 1)^2 + 3(x + 1) + 1] - [3x^2 + \\ &+ 3x + 1] = 6x + 6, \end{aligned}$$

$$\Delta^3 P(x) = [6(x + \Delta x) + 6] - [6x + 6] = [6(x + 1) + 6] - [6x + 6] = 6.$$

$$\Delta^2 P(x) = 0 \text{ (барча } n \geq 4 \text{ учун).}$$

Учинчи даражали кўпҳаднинг учинчи тартибли чекли айирмаси ҳар қандай x га боғлиқ бўлмаслигини таъкидлаб ўтамиз. Учинчи даражали кўпҳадлар учун тартиби учдан юқори бўлган барча чекли айирмалар эса нолга тенг. Ва умуман қуйидаги тасдиқ ўринли:

Теорема. Агар $P_n(x)$ n -даражали кўпҳад бўлса, y ҳолда унинг n -чекли айирмаси ўзгармас ва y қуйидагига тенг:

$$\Delta^n P_n(x) = a_0 \cdot n! (\Delta x)^n,$$

тартиби n дан катта барча чекли айирмалари эса нолга тенг (бу ерда Δx — ўзгармас, a_0 — кўпхаднинг бош коэффициенти, n — кўпхаднинг даража кўрсаткичи).

2- т а ʼ р и ф. Δ орттирма символнинг $y = f(x)$ функцияни унинг қўшидаги чекли айирма функциясига мос кўювчи оператор сифатида қараш мумкин:

$$\Delta y = f(x + \Delta x) - f(x).$$

бу ерда Δx — ўзгармас.

Бу Δ операторнинг эсосий хоссаларини текшириш осон:

1) $\Delta(u + v) = \Delta u + \Delta v,$

2) $\Delta(Cu) = C \Delta u, C = \text{const.}$

3) $\Delta^m (\Delta^n u) = \Delta^{m+n} u,$

бу ерда y, u, v — функциялар, m, n — номанфий сонлар, бунда $\Delta^0 u = u$ деб фараз қилинади.

3. Чекли айирмалар жадвали. Тенг масофаларда ётувчи

$$x_0, x_1, x_2, \dots, x_i, \dots, x_n \dots$$

(бу ерда $x_1 - x_0 = x_2 - x_1 = \dots = h = \text{const.}$ h ни қадам деб атаймиз) нуқталар учун ушбу

$$y_0, y_1, y_2, \dots, y_i, \dots, y_n \dots$$

жадвал қийматлар билан берилган $y = f(x)$ функцияни қараймиз, бунда

$$f(x_0) = y_0,$$

$$f(x_1) = f(x_0 + h) = y_1,$$

$$f(x_2) = f(x_0 + 2h) = y_2,$$

$$\dots \dots \dots$$

$$f(x_i) = f(x_0 + ih) = y_i,$$

$$\dots \dots \dots$$

Чекли айирмалар қўидаги муносабатлар билан аниқланади:

$$\Delta y_0 = y_1 - y_0; \Delta^2 y_0 = \Delta(\Delta y_0) = \Delta(y_1 - y_0) = \Delta y_1 - \Delta y_0;$$

$$\Delta^3 y_0 = \Delta(\Delta^2 y_0) = \Delta(\Delta y_1 - \Delta y_0) = \Delta^2 y_1 - \Delta^2 y_0.$$

$$\Delta y_1 = y_2 - y_1; \Delta^2 y_1 = \Delta(\Delta y_1) = \Delta(y_2 - y_1) = \Delta y_2 - \Delta y_1;$$

$$\Delta^3 y_1 = \Delta(\Delta^2 y_1) = \Delta(\Delta y_2 - \Delta y_1) = \Delta^2 y_2 - \Delta^2 y_1.$$

$$\Delta y_2 = y_3 - y_2; \Delta^2 y_2 = \Delta y_3 - \Delta y_2; \Delta^3 y_2 = \Delta^2 y_3 - \Delta^2 y_2,$$

$$\dots \dots \dots$$

$$\Delta y_i = y_{i+1} - y_i; \Delta^2 y_i = \Delta y_{i+1} - \Delta y_i; \Delta^3 y_i = \Delta^2 y_{i+1} - \Delta^2 y_i$$

ва ҳаказо $\Delta^n y_i = \Delta^{n-1} y_{i+1} - \Delta^{n-1} y_i.$

Турли тартибли чекли айирмаларни икки хил кўринишдаги жадваллар шаклида жойлаштириш қулай: айирмаларни горизонтал жадваллар (1 ва 2-жадваллар) ва айиришлари диагонал жадваллар (3-жадвал).

x	y	Δy	$\Delta^2 y$	$\Delta^3 y$	$\Delta^4 y$
x_0	y_0	Δy_0	$\Delta^2 y_0$	$\Delta^3 y_0$	$\Delta^4 y_0$
x_1	y_1	Δy_1	$\Delta^2 y_1$	$\Delta^3 y_1$	$\Delta^4 y_1$
x_2	y_2	Δy_2	$\Delta^2 y_2$	$\Delta^3 y_2$	$\Delta^4 y_2$
x_3	y_3	Δy_3	$\Delta^2 y_3$	$\Delta^3 y_3$	$\Delta^4 y_3$
x_4	y_4	Δy_4	$\Delta^2 y_4$	$\Delta^3 y_4$	$\Delta^4 y_4$

Жадвални тўлдириш n -чекли айирмалар ўзгармаслар бўлиб қолгунча ёки улар бир-биридан абсолют қийматлари бўйича ё дан ҳам кичик сонга фарқ қилгунича давом эттирилади, бу ерда ϵ — берилган аниқлик.

3-мисол. Ушбу

$$y = 2x^3 - 2x^2 + 3x - 1$$

Функциянинг чекли айирмалар жадвалини бошланғич $x_0 = 0$ қиймат бўйича ва қадамни $h = 1$ деб қабул қилиб тузинг.

Ечиш. $x_0 = 0$, $x_1 = 1$, $x_2 = 2$ деб фараз қилиб, функциянинг мос қийматларини толамиз: $y_0 = -1$, $y_1 = 2$, $y_2 = 13$. Берилган функция учинчи даражали кўпхад бўлгани учун учинчи чекли айирма ўзгармас ва $\Delta^3 y = 2 \cdot 3! \cdot h^3 = 12$ га тенг, юқори тартибли барча чекли айирмалар эса нолга тенг. Чекли айирмалар жадвалини тузамиз:

2-жадвал

x	y	Δy	$\Delta^2 y$	$\Delta^3 y$	$\Delta^4 y$
0	-1	2 - (-1) = 3	11 - 3 = 8	12	0
1	2	13 - 2 = 11	20 ↓	12	0
2	13	31 ↓	32	12	
3	44 ↓	63	44		
4	107	107			
5	214				

Жадвални бундан буён тўлдиришни энди қўшим ёрдамида амалга ошириш мумкин.

Тузилган жадвали диагонал шаклда ҳам ёзиш мумкин:

3-жадвал

x	y	Δy	$\Delta^2 y$	$\Delta^3 y$	$\Delta^4 y$
0	-1				
1	2	3			
2	13	11	8		
3	44	31	20	12	
4	107	63	32	12	0
5	214	107	44	12	0

4. Умумлашган даража. Келгусида бизга умумлашган даража тушуничаси зарур бўлади. Шу тушунича билан танишамиз. x ва h берилган бўлсин.

3-таъриф. x сонининг умумлашган n -даражаси деб биринчиси x га тенг бўлиб, ҳар бир кейингисини ўзиндан олдингисидан h қадар кичик бўлган n та кўпайтувчининг кўпайтмасига айтилади:

$$x^{[n]} = x(x-h)(x-2h) \dots (x-(n-1)h),$$

бу ерда $x^{[1]} = x$ умумлашган n -даража. $x^{[0]} = 1$ деб фараз қилинади.

$h = 0$ бўлганда умумлашган даража одатдаги даражага мос келади: $x^{[n]} = x^n$.

$\Delta x = h$ деб фараз қилиб, умумлашган даражалар учун чекли айирмаларни ҳисоблаймиз.

Биринчи айирма учун қуйидагига эгамиз: $y = x^{[n]}$

$$\begin{aligned} \Delta y = \Delta x^{[n]} &= (x+h)^{[n]} - x^{[n]} = (x+h)x(x-h)(x-2h) \dots (x-(n-2)h) - \\ &- x(x-h)(x-2h) \dots (x-(n-2)h)(x-(n-1)h) = \\ &= x(x-h)(x-2h) \dots (x-(n-2)h)(x+h-x-(n-1)h) = \\ &= x^{[n-1]} \cdot nh, \end{aligned}$$

яъни $\Delta x^{[n]} = n \cdot h x^{[n-1]}$.

Иккинчи айирмани ҳисоблаб, қуйидагига эга бўламиз:

$$\begin{aligned} \Delta^2 x^{[n]} &= \Delta(nh \cdot x^{[n-1]}) = nh \Delta x^{[n-1]} = \\ &= n \cdot h \cdot (n-1) h x^{[n-2]} = n(n-1) h^2 x^{[n-2]}, \end{aligned}$$

яъни

$$\Delta^2 x^{[n]} = n(n-1) h^2 x^{[n-2]}$$

Амаларни такроран бажариб, қуйидаги натижани оламиз:

$$\Delta^k x^{[n]} = h^k n(n-1) \dots (n-k+1) x^{[n-k]}.$$

Хусусан $k = n$ бўлганда $\Delta^n x^{[n]} = n! h^n$; $k > n$ бўлганда $\Delta^k x^{[n]} = 0$ бўлади.

5. Ньютоннинг биринчи интерполяция формуласи. Айгайлик, $y = f(x)$ функциянинг эркин ўзгарувчининг тенг узоқликда ётувчи $x_0, x_1, x_2, \dots, x_n$ (бунда $x_1 = x_0 + h, x_2 = x_0 + 2h, \dots, x_n = x_0 + nh$ ва h — интерполяциялаш қадами) қийматларни учун ушбу

$$y_0, y_1, y_2, \dots, y_n$$

қийматларни берилган бўлсин. x_i нуқталарда

$$y_i = P_n(x_i) \quad (i = \overline{0, n}) \quad (4.1)$$

қийматлар қабул қилувчи даражаси n дан катта бўлмаган $P_n(x)$ кўпхадни таплаш талаб этилади.

(4.1) шарт қуйидагига эквивалент:

$$\Delta^n P_n(x_0) = \Delta^n y_0 \quad (m = \overline{0, n}) \quad (4.2)$$

Қўпқаддиги қуйидаги кўринишда излаймиз:

$$P_n(x) = a_0 + a_1(x-x_0) + a_2(x-x_0)(x-x_1) + \\ + a_3(x-x_0)(x-x_1)(x-x_2) + \dots + a_n(x-x_0)(x-x_1)(x-x_2)\dots(x-x_{n-1}).$$

У мумташган даражадан фойдаланиб (4.2) ифодани бундай ёзамиз

$$\Delta^n P_n(x) = a_0 + a_1(x-x_0)^{[1]} + a_2(x-x_0)^{[2]} + a_3(x-x_0)^{[3]} + \\ + \dots + a_n(x-x_0)^{[n]}. \quad (4.3)$$

Масала $P_n(x)$ кўпқаддиги $a_0, a_1, a_2, \dots, a_n$ коэффициентларини топишдан иборат.

(4.3) тенгликда $x = x_0$ деб фараз қилиб, қуйидагига эга бўламиз:

$$[P_n(x_0) = y_0 = a_0, \text{ бундан } a_0 = y_0.$$

a_1 коэффициентни топиш учун $P_n(x)$ кўпқаддиги биринчи чекли айирмасини тузамиз:

$$\Delta P_n(x) = a_1 h - a_2 \cdot 2h(x-x_0)^{[1]} + 3a_3 h(x-x_0)^{[2]} + \\ + \dots + a_n n h(x-x_0)^{[n-1]}.$$

Бу ерда $x = x_0$ деб фараз қилиб, қуйидагига эга бўламиз:

$$\Delta P_n(x_0) = \Delta y_0 = a_1 h, \text{ бундан } a_1 = \frac{\Delta y_0}{h}.$$

a_2 коэффициентни топиш учун иккинчи чекли айирмани тузамиз:

$$\Delta^2 P_n(x) = a_2 \cdot 2! h^2 + a_3 \cdot 3! \cdot h^2(x-x_0)^{[1]} + a_4 \cdot 4 \cdot 3 \cdot h^2(x-x_0)^{[2]} + \\ + \dots + a_n \cdot n(n-1) h^2(x-x_0)^{[n-2]}.$$

$x = x_0$ деб фараз қилиб, ушбуга эга бўламиз:

$$\Delta^2 P_n(x_0) = \Delta^2 y_0 = a_2 \cdot 2! h^2, \text{ бундан } a_2 = \frac{\Delta^2 y_0}{2! h^2}.$$

Жараёни кетма-кет такрорлай бориб, биз

$$a_i = \frac{\Delta^i y_0}{i! h^i} \quad (i = \overline{0, n})$$

эқанини топамиз, бу ерда $0! = 1$ ва $\Delta^0 y_0 = y_0$ деймиз.

$a_0, a_1, a_2, \dots, a_n$ коэффициентларининг топишган қийматларини (4.3) ифодага қўйиб, Ньютоннинг интерполяция кўпқаддиги ҳосил қиламиз:

$$P_n(x) = y_0 + \frac{\Delta y_0}{1! h}(x-x_0)^{[1]} + \frac{\Delta^2 y_0}{2! h^2}(x-x_0)^{[2]} + \dots +$$

$$+ \frac{\Delta^n y_0}{n! h^n} (x - x_0)^{n-1} \quad (4.4)$$

(4.4) кўплад қўйилган масаланинг талабларини бутунлай қаноатлантиради. Ньютоннинг (4.4) интерполяция формуласини амалда қўллаш учун y янги $q = \frac{x - x_0}{h}$ ўзгарувчини киритиш билан шаклан алмаштирилган кўринишда ёзилади. У ҳолда

$$\frac{(x - x_0)^{[i]}}{h^i} = \frac{x - x_0}{h} \cdot \frac{x - x_0 - h}{h} \cdot \frac{x - x_0 - 2h}{h} \dots \frac{x - x_0 - (i - 1)h}{h} =$$

$$= q(q-1)(q-2)\dots(q-i+1), \text{ бу ерда } i = 0, n.$$

Бу ифодани (4.4) га қўйиб, қуйидагига эга бўламиз.

$$P_n(x) = y_0 + q \Delta y_0 + \frac{q(q-1)}{2!} \Delta^2 y_0 + \frac{q(q-1)(q-2)}{3!} \Delta^3 y_0 - \dots +$$

$$+ \frac{q(q-1)(q-2)\dots(q-n+1)}{n!} \Delta^n y_0 \quad (4.5)$$

бу ерда $q = \frac{x - x_0}{h}$ x_0 нуқтадан чиқиб x нуқтага етгунча зарур бўлган қадамлар сонини ифодалайди. (4.5) формула Ньютоннинг якуний биринчи интерполяция формуласидир. Бу формуладан функцияни бошланғич x_0 қийматининг атрофида интерполяциялашда фойдаланиш қулай. Бу ерда q — абсолют қиймати бўйича кичик сон.

$n = 1$ бўлганда чизиқли интерполяциялаш формуласига эга бўламиз:

$$P_1(x) = y_0 + q \Delta y_0$$

$n = 2$ бўлганда параболлик ёки квадратик интерполяциялаш формуласига эга бўламиз:

$$P_2(x) = y_0 + q \Delta y_0 + \frac{q(q-1)}{2} \Delta^2 y_0$$

4-мисол. Жадвалда берилган $y = f(x)$ функция учун Ньютон формуласини ёзиш:

x_i	0	1	2	3	4	5
y_i	5,2	8	10,4	12,4	14,0	15,2

Е чи ш. Чекли айирмалар жадвалини тузамиз:

x	y	Δy	$\Delta^2 y$	$\Delta^3 y$
0	5.2	2,8	-0,4	0
1	8	2,4	-0,4	0
2	10,4	2	-0,4	0
3	12,4	1,6	-0,4	
4	14,0	1,2		
5	15,2			

Жадывалдан фойдаланиб, Нютоннинг (4.5) формуласини тузамиз:

$$P_n(x) = 5,2 + q \cdot 2,8 + \frac{q(q-1)}{2!} (-0,4),$$

бу ерда $q = \frac{x-0}{1} = x$. Натихада қуйидагига эга бўламиз:

$$P_n(x) = 5,2 + 2,8x - \frac{x(x-1)}{2!} 0,4.$$

Изланаётган функциянинг яқиний кўриниши қуйидагича:

$$P_2(x) = 5,2 + 3x - 0,2x^2.$$

Эслатма. $y = f(x)$ функциянинг \bar{x} нуқтадаги қийматини тақриб-бен ҳисоблаш учун $y \approx P_n(x)$ деб фараз қилинади, бу ерда \bar{x} нуқта x_0 га яқин нуқта.

6. Нютоннинг иккинчи интерполяция формуласи. Нютоннинг биринчи интерполяция формуласи функцияни бошлангич x_0 нуқтага яқин нуқталарда интерполяциялаш учун қулай, лекин охири x_n нуқтага яқин нуқталарда эса ноқулайдир. Бундай ҳолларда, одатда, Нютоннинг иккинчи интерполяция формуласи қўлланилади.

Функциянинг аргументининг тенг масофаларда ётуви

$$x_0, x_1 = x_0 + h, x_2 = x_0 + 2h, \dots, x_n = x_0 + nh$$

(бу ерда h — интерполяциялаш қадами) қийматлари учун қуйидаги қийматлари системасига эга бўлайлик:

$$y_0 = f(x_0), y_1 = f(x_1), \dots, y_n = f(x_n).$$

Интерполяцияланувчи кўпхадли қуйидаги кўринишда ёзамиз:

$$P_n(x) = a_0 + a_1(x-x_0) + a_2(x-x_0)(x-x_1) + \dots + a_n(x-x_0)(x-x_1)\dots(x-x_{n-1}). \quad (4.6)$$

Олдинги баъддагига ўхшаш амалларни такрорлаб, a_0, a_1, \dots, a_n коэффициентларини топамиз. (4.6) кўпхадлининг топилган коэффицентлар билан яқиний ёзилиши қуйидаги кўринишга эга:

$$P_n(x) = y_0 + \frac{\Delta y_{n-1}}{1! h} (x-x_0)^{[1]} + \frac{\Delta^2 y_{n-2}}{2! h^2} (x-x_0)^{[2]} + \dots + \frac{\Delta^n y_0}{n! h^n} (x-x_0)^{[n]}. \quad (4.7)$$

Янги $q = \frac{x-x_0}{h}$ ўзгарувчинини киритамиз ва (4.4) формулани қайта ёзамиз:

$$P_n(x) = y_0 + \frac{\Delta y_{n-1}}{1!} q + \frac{\Delta^2 y_{n-2}}{2!} q(q+1) + \frac{\Delta^3 y_{n-3}}{3!} q(q+1)(q+2) + \dots + \frac{\Delta^n y_0}{n!} q(q+1)(q+2) + \dots + (q+n-1). \quad (1.8)$$

(4.8) формула Ньютоннинг иккинчи интерполяция кўпҳадидир.

5-мисол. $y = \lg x$ функциянинг қийматлари жадвали берилган:

x	1000	1010	1020	1030	1040	1050
y	3,00000	3,00432	3,00860	3,01283	3,01703	3,02119

$\lg 1044$ ни топинг.

Ечиш. Чекли айримлар жадвалини тузамиз:

x	y	Δy	$\Delta^2 y$	$\Delta^3 y$	$\Delta^4 y$	$\Delta^5 y$
1000	3,00000	0,00432	-0,00004	-0,00001	0,00003	-0,00006
1010	3,00432	0,00428	-0,00005	-0,00002	-0,00003	
1020	3,00860	0,00423	-0,00003	-0,00001		
1030	3,01283	0,00420	-0,00004			
1040	3,01703	0,00416				
1050	3,02119					

$$q = \frac{x - x_n}{h} = \frac{1044 - 1050}{10} = -0,6,$$

$$y \approx 3,02119 + \frac{0,00416}{1!} (-0,6) - \frac{0,00004}{2!} (-0,6) (-0,6 - 1) - \\ - 0,00001 \cdot \frac{(-0,6) (-0,6 - 1) (-0,6 - 2)}{3!} \dots \approx 3,01870.$$

7. Лагранжнинг интерполяция формуласи. Ньютоннинг интерполяция формулалари фақат тенг масофаларда ётувчи интерполяция лари тугунлари ҳоли учун яроқли. Ихтиёрий равишда берилган интерполяциялаш тугунлари учун Лагранжнинг интерполяция формуласи деб аталувчи анчагина умумийроқ бўлган формуладан фойдаланилади.

Айталик, аргументнинг $n + 1$ та турли

$$x_0, x_1, x_2, \dots, x_n$$

қийматлари ва $f(x)$ функция учун маълум бўлган унга мос

$$f(x_0) = y_0, f(x_1) = y_1, f(x_2) = y_2, \dots, f(x_n) = y_n$$

қийматлар берилган бўлсин. Даражаси n дан юқори бўлмаган ва берилган x_i тугун нуқталарда $f(x)$ функция қабул қилган қийматларга эга бўлган, яъни

$$L_n(x_i) = \delta_i \quad (i = \overline{0, n})$$

бўлган $L_n(x)$ кўпҳадии ясаш талаб этилади.

Лагранжнинг изланаётган $L_n(x)$ кўпҳадии келириб чиқаришдан қабул қиламиз:

$$L_n(x) = \sum_{i=0}^n y_i \frac{(x-x_0)(x-x_1)(x-x_2)\dots(x-x_{i-1})(x-x_{i+1})\dots(x-x_n)}{(x_i-x_0)(x_i-x_1)(x_i-x_2)\dots(x_i-x_{i-1})(x_i-x_{i+1})\dots(x_i-x_n)} \quad (4.9)$$

Агар интерполяция тугунлари тенг масофаларда ётса, у ҳолда Лагранжнинг (4.9) интерполяция формуласи Ньютонинг интерполяция формуласи билан устуя-уст туняди.

Хусусан, (4.9) формула

$$n = 1 \text{ бўлганда } L_1(x) = y_0 \frac{x-x_1}{x_0-x_1} + y_1 \frac{x-x_0}{x_1-x_0};$$

$$n = 2 \text{ бўлганда } L_2(x) = y_0 \frac{(x-x_2)(x-x_3)}{(x_0-x_1)(x_0-x_2)} + y_1 \frac{(x-x_0)(x-x_2)}{(x_1-x_0)(x_1-x_2)} + y_2 \frac{(x-x_0)(x-x_1)}{(x_2-x_0)(x_2-x_1)}$$

кўринишни олади.

8. Лагранж коэффициентларини ҳисоблаш. (4.4) формуласи соддаштирамиз. Бундай белгилани киритамиз:

$$P_{n-1}(x) = (x-x_0)(x-x_1)\dots(x-x_n). \quad (4.10)$$

Ҳосилатни топамиз.

$$P_{n+1}(x) = (x-x_1)\dots(x-x_n) + (x-x_0)(x-x_2)\dots(x-x_n) + (x-x_0)(x-x_1)(x-x_3)\dots(x-x_n) + \dots + (x-x_0)(x-x_1)\dots(x-x_{i-1})(x-x_{i+1})\dots(x-x_n) + \dots + (x-x_0)(x-x_1)\dots(x-x_{n-1}).$$

Бу ерда $x = x_i$, $i = 0, n$ деб ҳисоблаб, қуйидагига эга бўламиз:

$$P'_{n+1}(x_i) = (x_i-x_0)(x_i-x_1)\dots(x_i-x_{i-1})(x_i-x_{i+1})\dots(x_i-x_n). \quad (4.11)$$

(4.10) за (4.11) нқсдаларни (4.9) формулага қўямиз:

$$L(x) = \sum_{i=0}^n \frac{P_{n-1}(x)}{P'_{n+1}(x_i)(x-x_i)} y_i. \quad (4.12)$$

(4.12) формуладаги y_i лар олдидаги коэффициентлар Лагранж коэффициентлари деб аталади ва қуйидагича белгиланади:

$$L_n^{(i)}(x) = \frac{P_{n-1}(x)}{P'_{n+1}(x_i)(x-x_i)}$$

Бунда Лагранжнинг (4.12) формуласи қуйидаги кўринишга эга бўлади:

$$L_n(x) = \sum_{i=0}^n y_i L_n^{(i)}(x).$$

Лагранж формуласини қўллаш учун $x_i - x_j$ айрмалар жадвалини тузимиз:

0	0	1	2	3	i	n	D	y_0	y/D
0	$x-x_0$	x_0-x_1	x_0-x_2	x_0-x_3	x_0-x_i	x_0-x_n	D_0	y_0	y_0/D_0
1	x_1-x_0	$x-x_1$	x_1-x_2	x_1-x_3	x_1-x_i	x_1-x_n	D_1	y_1	y_1/D_1
2	x_2-x_0	x_2-x_1	$x-x_2$	x_2-x_3	x_2-x_i	x_2-x_n	D_2	y_2	y_2/D_2
3	x_3-x_0	x_3-x_1	x_3-x_2	$x-x_3$	x_3-x_i	x_3-x_n	D_3	y_3	y_3/D_3
i	x_i-x_0	x_i-x_1	x_i-x_2	x_i-x_3	$x-x_i$	x_i-x_n	D_i	y_i	y_i/D_i
n	x_n-x_0	x_n-x_1	x_n-x_2	x_n-x_3	x_n-x_i	$x-x_n$	D_n	y_n	y_n/D_n

Жадвалда $D_0, D_1, D_2, \dots, D_n$ — мос сатрлар кўпайтмаси:

$$D_i = (x_i - x_0)(x_i - x_1)(x_i - x_2) \dots (x - x_i) \dots (x_i - x_n).$$

$\Pi_{n-1}(x)$ — остига чиқитган диагональ кўпайтувчилар кўпайтмаси

$$\Pi_{n-1}(x) = (x - x_0)(x - x_1) \dots (x - x_i) \dots (x - x_n).$$

Демак,

$$L_n^{(i)}(x) = \frac{\Pi_{n-1}(x)}{D_i}, \quad i = \overline{0, n}$$

ва коэффициентлар топилди.

Демак,

$$L_n(x) = \Pi_{n+1}(x) \sum_{i=0}^n \frac{y_i}{D_i},$$

бу ерда $\sum_{i=0}^n \frac{y_i}{D_i} = S_{n-1}$ — жадвалнинг охириги устунини йнгилади. Шундай қилиб,

$$L_n(x) = \Pi_{n+1}(x) S_{n-1}.$$

6-ми сол $f(x)$ функциянинг қиймаглари жадвали берилган:

x	81	85	87	88	89	90
y	0,012346	0,011765	0,011494	0,011364	0,011236	0,011111

$f(84)$ ни топинг.

i	x_i	$x_i - x_0$	$x_i - x_1$	$x_i - x_2$	$x_i - x_3$	$x_i - x_4$	$x_i - x_5$	D_i	y_i	y_i / D_i
0	81	3	-4	-6	-7	-8	-9	-36288	0,12346	$-0,340223 \cdot 10^{-6}$
1	85	4	-1	-2	-5	-4	-5	-480	0,11765	$-24,510416 \cdot 10^{-6}$
2	87	6	2	-3	-1	-2	-3	216	0,11494	$53,21296 \cdot 10^{-6}$
3	88	7	3	1	-4	-1	-2	-168	0,011364	$-67,642857 \cdot 10^{-6}$
4	89	8	4	2	1	-5	-1	320	0,011236	$35,1125 \cdot 10^{-6}$
5	90	9	5	3	2	1	-6	-1620	0,011111	$-6,858642 \cdot 10^{-6}$
$P_5 = 3 \cdot (-1) \cdot (-3) \cdot (-4) \cdot (-5) \cdot (-6) = -1080$									$S_5 = \sum_{i=0}^5 y_i / D_i =$ $-11,036678 \cdot 10^{-6}$	

$$f(84) \approx P_5 \cdot S_5 = -1080 \cdot (-11,036676) \cdot 10^{-6} \approx 0,011920$$

9. Интерполяция формулалари хатоликларини баҳолаш. Биз $x_0, x_1, x_2, \dots, x_n$ нуқталарда берилган $y_0, y_1, y_2, \dots, y_n$ қиёматларини қабул қилувчи (бунда $y_0 = f(x_0), y_1 = f(x_1), \dots, y_n = f(x_n)$) $f(x)$ функция учун Лагранжнинг $L_n(x)$ интерполяция кўпхадини туздик. Тузилган кўпхад қолган нуқталарда $f(x)$ функцияга қиёматлик яқинлашади, яъни $R_n(x) = f(x) - L_n(x)$ қолдиқ ҳад қанчалик катта? Бу саволга қуйидаги теорема жавоб беради.

Теорема. Агар $y = f(x)$ функция ξ зининг $(n+1)$ -тартибгача $(n-1)$ -тартибдиси ҳам) барча ҳосилалари билан бирга ξ злуксиз бўлса, η ҳолда Лагранжнинг қолдиқ ҳади қуйидаги кўринишга эга бўлади:

$$R_n(x) = \frac{f^{(n+1)}(\xi)}{(n+1)!} \Pi_{n+1}(x), \quad (4.13)$$

бу ерда ξ — x_0 ва x_n нуқталар орасида жойлашган нуқта,

$$\Pi_{n+1}(x) = (x - x_0)(x - x_1) \dots (x - x_n).$$

Агар $[x_0, x_n]$ кесмада $M = \max |f^{(n+1)}(x)|$ деб белгиласак, у ҳолда Лагранжнинг интерполяция формуласининг абсолют хатолиги учун қуйидаги баҳога эга бўламиз:

$$|R_n(x)| \leq \frac{M \cdot \Pi_{n+1}(x)}{(n+1)!}$$

Агар $x_0, x_1, x_2, \dots, x_n$ интерполяциялаш тугунлари тенг массфаларда жойлашган ва бунда $x_{i+1} - x_i = h$ бўлса, у ҳолда (4.13) формулада $\frac{x - x_0}{h} = q$ деб фараз қилиб, Ньютоннинг биринчи формуласининг қолдиқ ҳадига эга бўламиз:

$$R_n(x) = h^{n-1} \frac{q(q-1) \dots (q-n)}{(n-1)!} f^{(n-1)}(\xi),$$

бу ерда $x_0 < \xi < x_n$.

Шунга ўхшаш, (4.13) формулада $q = \frac{x - x_n}{h}$ деб фарз қилиб, Ньютоннинг иккинчи формуласининг қолдиқ ҳадига эга бўлаем:

$$R_n(x) = h^{n-1} \frac{q(q-1) \dots (q-n)}{(n-1)!} f^{(n-1)}(\xi).$$

Исботлаш мумкинки, агар интерполяциялашда интерполяциялаш тугунлари x нинг зарур қиймати атрофида етарлича зич тапланса, у ҳолда интерполяция формулаларидан олинган қийматлар, жадвал маълумотлар неча хонага эга бўлса, шунча аниқ хона бирлигига эга бўлади.

Ўз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Интерполяциялаш масаласи нимадан иборат?
2. 1-, 2-, n - тартибли чекли айирма деб нимага айтилади?
3. Чекли айирмалар жадвали қандай тузилади?
4. Умумлашган даража деб нимага айтилади?
5. Ньютон формулалари ва Лагранж формуласи қачон қўлланилади?
6. Ньютоннинг биринчи интерполяция формуласининг ҳулосасини келтириш.
7. Қуйидаги жадвал кўринишида берилган функция учун Ньютоннинг иккинчи интерполяция кўпҳадини ва Лагранж кўпҳадини тузиш. Қўпҳадини таққосланг:

$$a) \frac{x}{y} \left| \begin{array}{ccc} 0 & 1 & 2 \\ 1 & 1 & 3 \end{array} \right.; \quad б) \frac{x}{y} \left| \begin{array}{cccc} 0 & 1 & 3 & 4 \\ 0 & 2 & 0 & 1 \end{array} \right.;$$

$$в) \frac{x}{y} \left| \begin{array}{ccc} 0 & 1 & 2 & 3 \\ 1 & -2 & 0 & 3 \end{array} \right.$$

8. 7- саволдаги б) жадвал учун Ньютоннинг интерполяция кўпҳадини тузиш мумкинми?

5-§. Биринчи тартибли оддий дифференциал тенгламалар учун Коши масаласини ечишнинг тақрибий усуллари

1. Масаланинг қўйилиши. Биринчи тартибли ушбу дифференциал тенгламани қараймиз:

$$y' = f(x, y). \quad (5.1)$$

Бу тенгламанинг ечими деб, уни тўғри тенгликка айлантирувчи исталган $y = y(x)$ функцияга айтилишини эслатиб ўтаем. Бу ечимни топиш жараёнини дифференциал тенгламани интеграллаш деб атаган эдик. Ечимнинг графиги интеграл эгри чизиқ бўлади.

Техникага оид кўпгина масалалар бошлангич шартлар деб аталувчи берилган ушбу

$$y|_{x=x_0} = y_0 \text{ ёки } y(x_0) = y_0 \quad (5.2)$$

шартларни қаноатлантирувчи ечимларни топиш керак бўлганда (5.1) тенглама учун Коши масаласини ечишга келтирилади. Геометрик нуқтаи назардан бу берилган (x_0, y_0) нуқтадаги ўтувчи $y = \varphi(x)$ интеграл эгри чизиқни топиш кераклигини аниқлатади. Лекин ихтиёрий дифференциал тенгламанинг бундай ечимини топишнинг умумий усули мавжуд эмас. Одатда бундай ечимни фақат тенгламанинг баъзи хусусий ҳоллари учун (масалан, бизга маълум бўлган чизиқли, бир жинсли, Бернул-ли ва баъзи бошқа тенгламалар учун) топиш мумкин бўлади. Шунинг учун муҳаддислик амалиётида Коши масаласини ечишнинг тақрибий усулларига мурожаат этилади.

Улардан асосийларини икки гуруҳга ажратиш мумкин.

1) аналитик яқинлашнинг усуллари — бунда ечим тақрибий формула кўринишида ҳосил бўлади (масалан, қаторлар ёрдамида);

2) сонли яқинлашнинг усуллари — бунда хусусий ечимларнинг тақрибий қийматлари жадвали тузилади (масалан, Эйлер усули, Рунге — Кутта усули).

Энди бу усулларни батафсил баён этишга ўтамиз.

2. Дифференциал тенгламаларни қаторлар ёрдамида интеграллаш. Айтайлик, ушбу

$$y' = f(x, y) \quad (5.3)$$

дифференциал тенгламанинг қуйидаги

$$y'|_{x=x_0} = y_0 \text{ ёки } y(x_0) = y_0 \quad (5.4)$$

бошланғич шартларни қаноатлантирувчи ечимини топиш талаб этилаётган бўлсин.

$y = y(x)$ ечим мавжуд ва $x = x_0$ нинг даражалари бўйича яқинлаган Тейлор қатори кўринишида ифодаланган деб фараз қилайлик:

$$y = y(x) = y(x_0) + \frac{y'(x_0)}{1!} (x - x_0) + \frac{y''(x_0)}{2!} (x - x_0)^2 + \frac{y'''(x_0)}{3!} (x - x_0)^3 + \dots \quad (5.5)$$

Қаторнинг коэффициентларини топиш учун бундай иш тутамиз.

$y(x)$ нинг қиймати бизга (5.4) шартдан маълум. $y'(x)$ ни топиш учун (5.3) тенгламанинг ўнг томонида x ва y нинг ўрнига уларнинг $x = x_0$ бўлгандаги қийматларини қўямиз. Натижада қуйидагига эга бўламиз: $y'(x_0) = f(x_0, y_0)$.

$y''(x)$ ни топиш учун дастлаб y ни x нинг функцияси деб қараб (5.3) тенгламанинг иккала томонини x ўзгарувчи бўйича дифференциаллаймиз:

$$y'' = \frac{\partial f}{\partial x} + \frac{\partial f}{\partial y} y', \quad (5.6)$$

қийинча ҳосил бўлган (5.6) ифодага y ва y' нинг $x = x_0$ бўлгандаги қийматларини қўямиз. Шу билан $y''(x_0)$ топилади.

(5.6) тенгликни x бўйича яна бир марта дифференциаллаб

ва ҳосил бўлган ифодага y, y', y'' ларнинг $x=x_0$ бўлгандаги қийматларини қўйиб, $y'''(x_0)$ ни топамиз ва ҳоказо. Ҳосилаларнинг ҳосил қилинган қийматларини Тейлорнинг (5.5) қаторига қўямиз. У x нинг бу қатор яқинлашувчи бўлган қийматлари учун (5.1) тенгламанинг ечимини ифодалайди.

Бу усул исдалган тартибли тенгламани тақрибан ечим учун яроқлидир.

1- м и с о л. Ушбу

$$y' = xy^2 + 1 \quad (5.7)$$

тенгламанинг

$$y(1) = 0 \quad (5.8)$$

бошланғич шартни қаноатлантирувчи ечимини топинг.

Е ч и ш. Бу тенгламанинг ечимини Тейлор қатори кўрinishида излаймиз:

$$y = y(1) + \frac{y'(1)}{1!} (x-1) + \frac{y''(1)}{2!} (x-1)^2 + \frac{y'''(1)}{3!} (x-1)^3 + \dots \quad (5.9)$$

$y(1)$ коэффицентини (5.8) бошланғич шарт билан берилган, иккинчи $y'(1)$ коэффицентини топини учун берилган (5.7) тенгламанинг ўнг ва чап томонларига $x=1$ ва $y(1)=0$ қийматларини қўямиз. Натижада $y'(1)=1$ га эга бўламиз. Қолган коэффицентларни топини учун олдин (5.7) тенгламани x бўйича бир неча марта дифференциаллаймиз:

$$y'' = y^2 + 2xyy',$$

$$y''' = 2yy' + 2yy' + 2xy'' + 2xyy'' = 4yy' + 2xy'' + 2xyy'',$$

$$y^{IV} = 4y'^2 + 4yy'' + 2y'^2 + 4y'y''x + 2yy'' + 2xy'y'' + 2xyy''' = 6y'^2 + 6yy'' + 6xy'y'' + 2xyy''' \text{ ва җ. к.}$$

Энди бу тенгликларга y, y', y'', y''' ларнинг $x=1$ бўлгандаги қийматларини кетма-кет қўйиб, қуйидагиларга эга бўламиз:

$$y''(1) = 0, \quad y'''(1) = 2, \quad y^{IV}(1) = 6 \text{ ва җоказо.}$$

Коэффицентларнинг топинган қийматларини (5.9) қаторга қўямиз:

$$y = (x-1) + \frac{(x-1)^2}{2} + \frac{(x-1)^3}{3} + \dots$$

2- м и с о л. Ушбу

$$y'' = 2xy' + 4y$$

тенгламанинг

$$y(0) = 0, \quad y'(0) = 1$$

бошланғич шартларни қаноатлантирувчи ечимини топинг.

Е ч и ш. Тенгламанинг ечимини Маклорен қатори кўринишида излаймиз (чунки $x_0=0$):

$$y = y(0) + \frac{y'(0)}{1!} x + \frac{y''(0)}{2!} x^2 + \frac{y'''(0)}{3!} x^3 + \dots$$

Қаторнинг дастлабки иккита коэффициенти бошланғич шартларда берилган: $y(0)=0$, $y'(0)=1$. Учинчи $y''(0)$ коэффициентини берилган тенглама ва бошланғич шартлардан топамиз: $y''(0)=0$. Қолган коэффициентларни, берилган тенгламани б-дин бир неча марта дифференциаллаш билан топамиз:

$$\begin{aligned} y''' &= 2y' + 2xy'' - 4y' - 6y' + 2xy'', \\ y^{IV} &= 6y'' + 2xy'' + 2y'' - 8y'' - 2xy''', \\ y^V &= 8y''' + 2y''' + 2xy^{IV} = 10y''' - 2xy^{IV}, \\ y^{VI} &= 10y^{IV} + 2y^{IV} + 2xy^V = 12y^{IV} - 2xy^V, \\ y^{VII} &= 14y^V + 2xy^{VI} \text{ ва ҳоказо.} \end{aligned}$$

Ҳосилалар учун топилган ифодаларга y , y' , y'' , y''' , ... ларнинг $x=0$ бўлгандаги қийматларини қўямиз. Натижада қуйидагиларга эга бўламиз

$$y'''(0)=6; y^{IV}(0)=0; y^V(0)=60; y^{VI}(0)=0; y^{VII}(0)=60 \cdot 14 \text{ ва ҳ.к.}$$

Топилган коэффициентларни Маклорен қаторига қўйиб, ечимга эга бўламиз:

$$y = x + \frac{x^3}{1!} + \frac{x^5}{2!} + \frac{x^7}{3!} + \dots + \frac{x^{2n-1}}{n!} + \dots$$

3. Эйлер усули. Бу усулнинг маънаси қуйидагидан иборат. Берилган $[x_0, x_n]$ кесмада биринчи тартибли

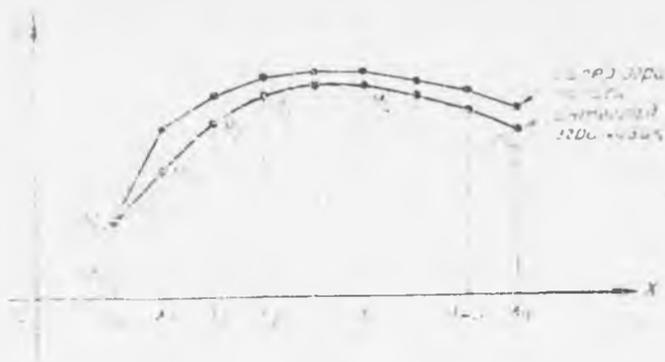
$$y' = f(x, y) \quad (5.10)$$

дифференциал тенгламанинг

$$y(x_0) = y_0 \quad (5.11)$$

шартин қаноатлантирувчи ечимини топиш талаб этилаётган бўлсин. Геометрик нуқтан назардан бу (5.10) дифференциал тенглама учун $M(x_0, y_0)$ нуқтадан ўтувчи $y=y(x)$ интеграл эгри чизиқни яшаш кераклигини аниқлатади. $[x_0, x_n]$ кесманн n та тенг қисмга бўламиз (170-шакл), $x_0 < x_1 < x_2 < \dots < x_n$ бўлиши нуқталари бўлсин. Бу нуқталар орқали Oy ўқига параллел тўғри чизиқлар ўтказамиз. Маълумки, (5.10) тенглама Oxy текисликда йўналишлар майдонини аниқлайди, яъни (5.10) тенгламанинг ҳар қайси интеграл эгри чизиғи унинг исталган нуқтасида бурчак коэффициенти k бўлган уризмага эга. k нинг қиймати $f(x, y)$ функциянинг шу нуқтадаги қиймати тенг, яъни

$$k = f(x, y)$$



170- шакл

Шунинг учун изланаётган хусусий ечимга мос келувчи интеграл эгри чизиқни тақрибан ясаш учун бошланғич $M(x_0, y_0)$ нуқта орқали $k=f(x_0, y_0)$ бурчак коэффициентли тўғри чизиқ ўтказамиз ва уни $x=x_1$ тўғри чизиқ билан кесишгунча давом эттираемиз. У ҳолда y_1 ординатасини қуйидаги муносабатдан топиш мумкин бўлган $M_1(x_1, y_1)$ нуқтага эга бўламиз:

$$y_1 - y_0 = f(x_0, y_0)(x_1 - x_0). \quad (5.12)$$

Кейин $M_1(x_1, y_1)$ нуқта орқали $k=f(x_1, y_1)$ бурчак коэффициентли тўғри чизиқ ўтказамиз ва уни $x=x_2$ тўғри чизиқ билан кесишгунча давом эттираемиз. Бу билан y_2 ординатасини қуйидаги муносабатдан топиш мумкин бўлган $M_2(x_2, y_2)$ нуқтага эга бўламиз:

$$y_2 - y_1 = f(x_1, y_1)(x_2 - x_1). \quad (5.13)$$

Шунга ўхшаш, $M_2(x_2, y_2)$ нуқтанинг координаталарини билган ҳолда $M_3(x_3, y_3)$ нуқтанинг координаталарини топамиз ва ҳоказо. Шундай қилиб, x ўзгарувчининг ҳар бир кичик оралиқдаги ўзгариши тўғри чизиқ (уринма) кесмаси билан алмаштирилади. Натижада интеграл эгри чизиқни тақрибан алмаштирувчи ва Эйлер синиқ чизиғи деб аталувчи синиқ чизиққа эга бўламиз.

Эйлер синиқ чизиғидаги илталган $M_i(x_i, y_i)$ нуқтанинг y_i ординатасини (5.12) ва (5.13) муносабатларга ўхшаш ушбу

$$y_i - y_{i-1} = f(x_{i-1}, y_{i-1})(x_i - x_{i-1}) \quad (5.14)$$

муносабатдан топиш мумкин. $[x_0, x_n]$ кесма тенг қисмларга ажратилганлиги учун $x_1 - x_0 = x_2 - x_1 = \dots = (x_i - x_{i-1}) = h$, бу ерда h — бирор доимий сон. У ҳолда $M(x_i, y_i)$ нуқтанинг x_i абсциссасини қуйидаги

$$x_i = x_0 + ih \quad (5.15)$$

формула бўйича, изланаётган хусусий ечимнинг унга мос тақрибий қийматини

$$y_i = y_{i-1} + \frac{1}{2} [f(x_{i-1}, y_{i-1}) + f(x_i, y_i)]h \quad (5.16)$$

формула бўйича ҳисоблаш мумкин.

Натижаларни жадвалга ёзамиз. (5.15) ва (5.16) муносабатлардаги h доимий жадвал қадами деб аталади.

3-миносол. Эйлер усулидан фойдаланиб, ушбу

$$y' = 0,5xy \quad (5.17)$$

тенгламанинг $[0,1]$ кесмада $h = 0,1$ қадам билан

$$y(0) = 1$$

бошланғич шартни қаноатлантирувчи хусусий ечимларининг тақрибий қийматлари жадвалнинг тузинг.

Еч.иш. (5.15) ва (5.16) формула бўйича $x_1 = 0,1$ ва $y_1 = 1$ қийматларини, кейин x_2 ва y_2 қийматларини ва ҳаказо ҳисоблаймиз. Ҳисоблашлар натижаларини қуйидаги жадвалга ёзамиз:

i	x_i	y_i	$f(x_{i-1}, y_{i-1})$	$f(x_i, y_i)$
0	0	1	0	0
1	0,1	1	0,05	0,095
2	0,2	1,005	0,1005	0,109
3	0,3	1,0150	0,1522	0,172
4	0,4	1,0303	0,2061	0,206
5	0,5	1,0509	0,2627	0,263
6	0,6	1,0772	0,3232	0,323
7	0,7	1,1095	0,3883	0,388
8	0,8	1,1483	0,4533	0,459
9	0,9	1,1942	0,5374	0,557
10	1,0	1,2479		

Шундай қилиб, $y(1) = 1,2179$. Таққослаш учун аниқ ечимни ҳам топши қийин эмас ((5.17) тенглама — чизикли тенглама): $y = e^{\frac{x^2}{2}}$. Бу ердан $y(1) = e^{\frac{1}{2}} = 1,2840$.

4. Русе — Қутта усули. Эйлер усули ҳисоблаш учун жуда осон, лекин камчиликка эга: x нинг сезиларли ўзгаришларида y нинг тақрибий қийматлари аниқ қийматдан катта фарқ қилиши мумкин, чунки хатолик ҳар бир қадамда ортиб боради (170-шарҳга к.). Эйлер усулида қуйидагидан иборат тенглаштиришни қўллаб, анча яхши натижаларни олиш мумкин. (5.16) формулада ҳисобланган y_i қийматни y'_i орқали белгилаймиз ва бу қийматни қуйидаги формула бўйича аниқлаймиз:

$$y'_i = y_{i-1} + \frac{1}{2} [f(x_{i-1}, y_{i-1}) + f(x_i, y_i^{(1)})]h. \quad (5.18)$$

Топилган қийматни яна (5.18) муносабатга ўхшаш қуйидаги формула бўйича аниқлаш мумкин.

$$y_i^{(3)} = y_{i-1} + \frac{1}{2} [f(x_{i-1}, y_{i-1}) + f(x_i, y_i^{(2)})] \cdot h \quad (5.19)$$

ва ҳоказо Бу жараёни берилган аниқлик чегараларида иккита кетма-кет ҳисоблашлар натижалари устма-уст тунгунча давом эттира-миз. Кейин шу усул билан y_{i-1} ни ҳисоблаймиз ва ҳоказо

4- мисол. Рунге — Кутта усулидан фойдаланиб, 3- мисол-ни ечинг. Ҳисоблашларни 0,0001 гача аниқлик билан бажари-нг.

Е чи ш. 3- мисолдаги жадвалдан фойдаланамиз. Қуйидаги-ларга эга бўламиз:

$$y_0 = 1, f(x_0, y_0) = 0, \\ y_1^{(1)} = 1, f(x_1, y_1^{(1)}) = 0,5 \cdot 0,1 \cdot 1 = 0,05.$$

(5.18) формула бўйича қуйидагини тонамиз:

$$y_1^{(2)} = y_0 + \frac{1}{2} [f(x_0, y_0) + f(x_1, y_1^{(1)})] \cdot h = \\ = 1 + 0,5(0 + 0,05) \cdot 0,1 = 1,0025.$$

Қуйидагини ҳисоблаймиз: $f(x_1, y_1^{(2)}) = 0,5 \cdot 0,1 \cdot 1,0025 = 0,0501$.
У ҳолда (5.19) формула бўйича ушбуга эга бўламиз:

$$y_1^{(3)} = y_0 + 0,5 [f(x_0, y_0) + f(x_1, y_1^{(2)})] h = \\ = 1 + 0,5(0 + 0,0501) \cdot 0,1 = 1,0025.$$

Шундай қилиб, 0,001 гача аниқликда

$$y_1^{(3)} = y_1^{(3)} = 1,0025.$$

Ҳисоблашларни давом эттирамиз ва натижаларни қуйидаги жадвалга ё-замиз:

i	x_i	y_i	$f(x_i, y_i)$	$f(x_i, y_i)h$	$e^{\frac{x_i^2}{4}}$
0	0	$y_0 = 1$	0	0	1
1	0,1	$y_1^{(2)} = y_1^{(3)} = y_1 = 1,0025$	0,0501	0,00501	1,0025
2	0,2	$y_2^{(1)} = y_2^{(2)} = y_2 = 1,0100$	0,1010	0,0101	1,0100
3	0,3	$y_3^{(1)} = y_3^{(2)} = y_3 = 1,0227$	0,1534	0,0153	1,0227
4	0,4	$y_4^{(1)} = y_4^{(2)} = y_4 = 1,0408$	0,2661	0,0266	1,0645
5	0,5	$y_5^{(2)} = y_5^{(3)} = y_5 = 1,0646$	0,3583	0,0328	1,0942
6	0,6	$y_6^{(2)} = y_6^{(3)} = y_6 = 1,0943$	0,3283	0,0328	1,0342
7	0,7	$y_7^{(2)} = y_7^{(3)} = y_7 = 1,1305$	0,3957	0,0396	1,1303
8	0,8	$y_8^{(2)} = y_8^{(3)} = y_8 = 1,1738$	0,4695	0,0170	1,1735
9	0,9	$y_9^{(2)} = y_9^{(3)} = y_9 = 1,2218$	0,5512	0,0551	1,2244
10	1,0	$y_{10}^{(3)} = y_{10}^{(4)} = y_{10} = 1,2845$			1,2840

Берилган $y' = 0,5xy$ тенгламанинг аниқ қиймагини топиш мумкин (Ўзгарувчилари ажралган тенглама). У $y = e^{x^2-1}$ кўринишга эга, бу функциянинг қийматлари тузилган жадвалнинг охириг устушига жойлаштирилган. y_i нинг иккала жадвалдаги қийматларини (Эйлер усули ва Рунге — Кутта усули) таққослаб, Рунге — Кутта усули Эйлер усулига қараганда яхшироқ натижа олишга имкон беради, деган хулосага келамиз.

Ўз-ўзини текшириш учун саволлар

1. Дифференциал тенгламанинг ечими деб нимага айтилади?
2. Биринчи тартибли дифференциал тенгламалар учун Коши масаласи нимадан иборат?
3. Эйлер усулини баён этинг.
4. Рунге — Кутта усулини баён этинг.
5. Эйлер ва Рунге — Кутта усулларидан фойдаланиб, қуйилган тенгламанинг $[0, 1]$ кесмадаги $0,1$ қадам билан хусусий ечимларининг тақрибий қийматлари жадвалини тузинг:

а) $y' = x^2 - 0,3y^2 + 1, y(0) = 0$

(0,01 гача аниқлик билан);

б) $y' = -2xy^2, y(0) = 1$

(0,001 гача аниқлик билан).

АДАБИЁТ

Асосий адабиёт

- 1 Я. С. Бугров, С. М. Ипкодьский. Дифференциальные уравнения. Краткие интегралы. Ряды. Функции комплексного переменного. М., «Наука», 1981, 1985.
- 2 Н. С. Пискунов. Дифференциал ва интеграл ҳисоб. 2-том. Т., «Ўқитувчи», 1974.
- 3 Сборник задач по математике для вузов. Теория вероятностей и математическая статистика (Под ред. А. В. Ефимова). М., «Наука», 1990.
- 4 В. С. Пугачев. Теория вероятностей и математическая статистика. М., «Наука» 1979.
- 5 В. Е. Гмурман. Руководство к решению задач по теории вероятностей и математической статистике. М., «Высшая школа», 1978.
- 6 Т. А. Азларов, Х. Мансуров. Математик анализ. 2-қисм. Т., «Ўқитувчи», 1989.
- 7 В. Қ. Қобулов. Функционал анализ ва ҳисоблаш математикаси. Т., «Ўқитувчи», 1976.
- 8 С. Х. Сирожиддинов, М. М. Мамаатов. Эҳтимоллар назарияси ва математик статистика. Т., «Ўқитувчи», 1980.
- 9 Ғ. У. Соатов. Олий математика, 1-жилд. Т., «Ўқитувчи» 1992.
- 10 М. Исроилов. Ҳисоблаш методлари. Т., «Ўқитувчи», 1988.
- 11 И. И. Привалов. Введение в теорию функций комплексного переменного. М., «Наука», 1977.
- 12 А. Н. Тихонов, А. А. Самарский. «Уравнения математической физики». М., «Наука», 1967.

Қўшимча адабиёт

- 1 В. И. Смирнов. Курс высшей математики. М., «Наука», 1974, Т. 2.
- 2 А. Г. Свешников, А. Н. Тихонов. Теория функций комплексного переменного. М., «Наука» 1979.
- 3 Н. И. Калиткин. Численные методы. М., «Наука», 1978.
- 4 Б. В. Гнеденко. Курс теории вероятностей. М., «Физматгиз», 1961.
- 5 О. С. Ивзашев-Мусатов. Теория вероятностей и математическая статистика. М., «Наука», 1979.

6. Г. Н. Берман. Сборник задач по математическому анализу. М., «Наука», 1985.
7. А. В. Ефимов, Ю. Г. Золотарев, В. М. Терпигорова. Математический анализ (специальные разделы). М., «Высшая школа», 1981, ч. 1, 2.
8. Г. И. Агапов. Задачник по теории вероятностей. М., «Высшая школа», 1986.
9. А. В. Бицадзе, Д. Ф. Калининченко. Сборник задач по уравнениям математической физики. М., «Наука», 1985.
10. Н. Тешабоева. Математик физика методлари. Т., «Ўқитувчи», 1980.
11. И. Г. Араманович, В. И. Левин. Уравнения математической физики. М., «Наука», 1969.

М У Н Д А Р И Ж А

Сўз боши	3
9-боб Қаторлар. Фурье алмаштиришлари	5
1- § Сонли қаторлар. Қаторнинг яқинлашиши ва шуниндиси	5
2- § Геометрик прогрессия	6
3- § Қатор яқинлашишининг зарурий шarti	8
4- § Қаторлар устида содда амаллар бажариш: сонга кўпайтириш, қўшиш ва айириш	9
5- § Мусбат ҳадли қаторлар	11
6- § Таққослаш теоремалари	12
<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	<i>14</i>
7- § Даламбер ва Коши аломатлари	14
8- § Қатор яқинлашишининг интеграл аломати	19
9- § Қатор қолдиғини интеграл аломат ёрдамида баҳолаш	21
<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	<i>24</i>
10- § Ишоралари навбатлашувчи қаторлар	25
11- § Ўзгарувчан ишорали қаторлар	27
1 Абсолют ва шартли яқинлашувчи қаторлар (27) 2 Абсолют яқинлашувчи қаторнинг яқинлашиши ҳақида теорема (28)	27
12- § Қомплекc ҳадли қаторлар	30
<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	<i>32</i>
13- § Функционал қаторлар. Яқинлашиш соҳаси	33
14- § Текис яқинлашиш. Вейерштрасс аломати	35
<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	<i>38</i>
15- § Даражали қаторлар	38
1 Абель теоремаси (39) 2. Ҳақиқий ҳадли қаторлар учун яқинлашиш доираси, интервали ва радиуси (40)	39
16 § Даражали қаторнинг текис яқинлашиши ҳақида теорема. Даражали қаторларнинг хоссалари	41
<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	<i>45</i>
17- § Тейлор қатори	45
1 Даражали қатор ёйилмасининг ягоналиги ҳақидаги теорема	45

	46). 2. Функциянинг Тейлор қаторига ёпилишининг старлик шартлари (47).	
18- §	1. e^x , $\sin x$, $\cos x$, $\ln(1-x)$, $(1+x)^x$ функцияларни x нинг даражалари бўйича ёйиш	47
	2. e^{-x} функциянинг x нинг даражалари бўйича ёпилиши (47).	
	3. $\sin x$ функцияни x нинг даражалари бўйича ёйиш (48).	
	4. $\cos x$ функцияни x нинг даражалари бўйича ёйиш (49).	
	5. $\ln(1-x)$ функцияни x нинг даражалари бўйича ёйиш (49).	
	6. $(1+x)^x$ функцияни x нинг даражалари бўйича ёйиш (49).	
	<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	51
19- §	Дифференциал теңламаларни ечишга даражали қаторларни татиқ қилиш	51
20- §	Таърибий ҳисоблашлар	54
	<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	57
21- §	Фурье қатори Фурье коэффициентлари	58
22- §	Ўртача яқинлашиш. Фурье коэффициентларининг минималлик хос-саси	61
23- §	Фурье тригонометрик қаторларининг ўртача яқинлашиши ва нуқтада яқинлашиши ҳақида теорема	63
24- §	Ортонормалланган система, системанинг тўлалиги тушунчалари, тула система бўйича ёйиш	65
	<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	69
25- §	(-l, l) интервалда берилган жуфт ва тоқ функцияларни Фурье тригонометрик қаторларига ёйиш	70
	1. Жуфт ва тоқ функциялар (70). 2. Жуфт ва тоқ функциялар учун Фурье қатори (71)	
26- §	[-l, l] кесмада берилган функцияларни Фурье қаторига ёйиш	74
	<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	78
27- §	Фурье интеграли	78
28- §	Фурье интегралнинг комплекс шакли	80
29- §	Фурье қаторининг комплекс шакли	82
30- §	Фурье алмаштириши	84
	1. Фурье синус ва косинус-алмаштиришлари (85). 2. Фурье алмаштиришларининг хоссалари (85).	
	<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	87
	10- б о б. Каррала интеграллар	88
1- §	Икки ўлчовли интеграл ва унинг хоссалари	88
2- §	Ўч ўлчовли интеграл ва унинг хоссалари	94
	<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	98
3- §	Икки ўлчовли ва ўч ўлчовли интегралларни кетма-кет интеграллаш билан ҳисоблаш	98
	1. Икки ўлчовли интегрални ҳисоблаш (98). 2. Ўч ўлчовли интегрални ҳисоблаш (105).	
	<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	108
4- §	Икки ўлчовли интегралда ўзгарувчиларни алмаштириш	108
5- §	Ўч ўлчовли интегралда ўзгарувчиларни алмаштириш	114
	1. Цилиндрик координаталар (115). 2. Сферик координаталар (116).	

<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	118
11- б о б. Эгри чизиқли интеграллар ва сирт интеграллари	119
1- §. Эгри чизиқли интегралларга олиб келадиган масалалар	119
1. Эгри чизиқнинг массасини ҳисоблаш ҳақидаги масала (119)	
2. Кучнинг эгри чизиқ бўйлаб бажарган иши ҳақидаги масала (120).	
2- §. Биринчи тур эгри чизиқли интеграл	121
1. Таърифи ва асосий хоссалари (120). 2. Биринчи тур эгри чизиқли интегрални ҳисоблаш (123).	
3- §. Иккинчи тур эгри чизиқли интеграл	125
1. Таърифи ва асосий хоссалари (125). 2. Иккинчи тур эгри чизиқли интегрални ҳисоблаш (127).	
<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	130
4- §. Грин формуласи	131
5- §. Биринчи тур сирт интегрални	133
1. Сиртнинг юзи (133). 2. Биринчи тур сирт интегралининг таърифи ва асосий хоссалари (136). 3. Биринчи тур сирт интегралини ҳисоблаш (137).	
<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	140
6- §. Иккинчи тур сирт интегрални	140
1. Бир томонлама ва икки томонлама сиртлар (140). 2. Асосий таърифлар ва хоссалар (141). 3. Иккинчи тур сирт интегралларини ҳисоблаш (143).	
<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	145
12- б о б. Вектор анализи	147
1- §. Скаляр майдон	147
1. Сатҳ сиртлари (48). 2. Сатҳ чизиқлари (148).	
2- §. Берилган йўналиш бўйича ҳосила	149
3- §. Скаляр майдон градиенти. Градиентни инвариант аниқлаш	152
4- §. Вектор майдонни	155
<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	157
5- §. Сирт орқали ўтадиган вектор майдон оқими. Унинг тезликлар майдонидаги физик маъноси	158
6- §. Вектор майдоннинг ёпиқ сирт бўйича оқимини ҳажм бўйича олдинган интеграл орқали ифодалаш ҳақидаги Остроградский теоремачи	160
7- §. Вектор майдон дивергенцияси	162
1. Дивергенциянинг инвариант таърифи (163). 2. Дивергенциянинг физик маъноси (164).	
<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	164
8- §. Соленоидли найчасиммон майдонлар. Соленоидли майдоннинг таърифи ва асосий хоссалари	165
9- §. Вектор майдондаги чизиқли интеграл. Куч майдони бажарган иш. Вектор майдони циркуляцияси	166
10- §. Стокс теоремаси	167
11- §. Вектор майдон уюрмаси	171
1. Уюрманинг инвариант таърифи (172). 2. Уюрманинг физик маъноси (172).	

<i>3-ўзини текшириш учун саволлар</i>	173
12- §. Чизиқли интегралнинг интеграллаш йўлига боғлиқ бўлмаслиги шартлари	174
13- §. Потенциал майдон. Потенциаллик шартлари	179
14- §. Потенциал майдон ҳолида чизиқли интегрални ҳисоблаш	180
<i>3-ўзини текшириш учун саволлар</i>	181
15- §. Гамильтон оператори (Набла оператори)	181
16- §. Вектор майдонидаги иккинчи тартибли амаллар	183
17- §. Лаплас оператори, унинг цилиндрик ва сферик координаталарда ифодаланishi	184
<i>3-ўзини текшириш учун саволлар</i>	187
13- б о б. Математик физика тенгламалари	188
1- §. Математик физика тенгламаларининг асосий турлари	188
2- §. Тор тебранишлари тенгламасини келтириб чиқариш. Бошланғич ва четки шартлар	189
3- §. Торнинг тебраниш тенгламасини Даламбер усули билан ечиш	191
4- §. Торнинг тебраниш тенгламасини ўзгарувчиларни ажратиш усули (Фурье усули) билан ечиш	197
5- §. Торнинг мажбурий тебраниши	203
6- §. Қаршилик кўрсатувчи муҳитда торнинг тебраниши	207
7- §. Металл стерженда иссиқлик тарқалиш тенгламаси	210
8- §. Чегараланмаган металл стерженда иссиқлик тарқалиши	212
9- §. Фазода иссиқлиқнинг тарқалиши	218
10- §. Лаплас тенгламасига келтирадиган масалалар. Четки масалаларни ифодалаш	221
11- §. Дирихле масаласини ҳалқа учун ечиш	225
12- §. Дирихле масаласини доира учун ечиш	226
<i>3-ўзини текшириш учун саволлар</i>	228
14- б о б. Эҳтимоллик назарияси ва математик статистика	229
1- §. Ҳодисалар алгебраси	229
2- §. Эҳтимолликнинг классик таърифи	231
3- §. Геометрик эҳтимоллик	233
4- §. Ҳодисанинг нисбий частотаси	234
5- §. Эҳтимолликнинг статистик таърифи	235
6- §. Амаалда мумкинмас ҳодисалар	235
<i>3-ўзини текшириш учун саволлар</i>	236
7- §. Биргаликдамас ҳодисалар учун эҳтимоллиқни қўшиш теоремаси	237
8- §. Биргаликда ҳодисалар учун эҳтимолликларни қўшиш теоремаси	239
9- §. Эҳтимолликларни кўпайтириш теоремаси	240
10- §. Ҳеч бўлмаганда битта ҳодисанинг рўй бериш эҳтимоллиги	243
<i>3-ўзини текшириш учун саволлар</i>	244
11- §. Тўла эҳтимоллик формуласи	245
12- §. Гипотезалар теоремаси (Бейес формулалари)	246
13- §. Боғлиқмас синовлар кетма-кетлиги. Бернулл формуласи	247
14- §. Муавр — Лапласнинг лимит теоремалари	249
15- §. Полиномиал схема	250
<i>3-ўзини текшириш учун саволлар</i>	251
16- §. Тасодифий миқдорнинг таърифи	251
17- §. Дискрет тасодифий миқдор эҳтимолликларининг тақсимот қонуни	252
18- §. Дискрет тасодифий миқдорлар устида амаллар	254

19- §. Таксимот функцияси	256
20- §. Эҳтимолликнинг тақсимот зичлиги	259
<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	
21- §. Тасодифий миқдорнинг сонли характеристикалари ҳақида тушуنча ва уларнинг вазифалари	261
22- §. Математик кутилиш	261
23- §. Тасодифий миқдорнинг дисперсияси. Уртача квадратик четланиш	264
24- §. Дисперсияни ҳисоблаш учун формула	265
25- §. Бошланғич ва марказий моментлар	267
26- §. Биномиал тақсимот	269
27- §. Пуассон тақсимоти	270
<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	
28- §. Текис тақсимот	272
29- §. Курсаткичли тақсимот	273
30- §. Нормал тақсимот (Гаусс тақсимоти)	275
<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	
31- §. Чебишев теңгсизлиги	279
32- §. Боглиқмас тасодифий миқдорлар учун катта сонлар қонуни. Чебишев теоремаси	281
33- §. Я. Бернулли теоремаси	283
<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	
34- §. Тасодифий аргументнинг функцияси	285
35- §. Нормал тақсимланган аргумент чизиқли функциясининг хусусиятлари	288
36- §. Боглиқмас тасодифий миқдорлар йиғиндисининг тақсимоти	289
<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	
37- §. Тасодифий миқдорлар системаси ҳақида тушунча. Икки ўлчовли дискрет тасодифий миқдор эҳтимоллигининг тақсимот қонуни	291
38- §. Иккита тасодифий миқдор системасининг тақсимот функцияси	293
39- §. Икки ўлчовли узлуксиз тасодифий миқдорнинг тақсимот зичлиги	294
<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	
40- §. Икки ўлчовли тасодифий миқдор ташкил этувчиларининг шартли тақсимотлари	297
41- §. Боглиқ ва боглиқмас тасодифий миқдорлар	300
42- §. Корреляция моменти ва корреляция коэффициенти	302
<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	
43- §. Марков занжирлари. Ўтиш эҳтимолликлари	304
44- §. Лимит эҳтимолликлар ҳақидаги теорема. Стационар ҳолатлар	307
<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	
45- §. Бош тўпلام. Танланма ва уни ҳосил қилиш усуллари	310
46- §. Математик статистиканинг асосий масалалари	312
47- §. Вариацион қагор. Эмпирик тақсимот функцияси	313
48- §. Полигон ва гистограмма	315
<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	
49- §. Тақсимот функцияси параметрларининг нуқтавий баҳолари	318
50- §. Баҳоларнинг асослилиги ва елжимаганлиги тўғрисида тушунча	318
51- §. Танланманинг тузатилган дисперсияси	321

	<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	321
52 §	Математик қутилиш ва дисперсия учун ишончли интерваллар ҳақида тушунча 1. Ишончли интервал тўғрисида (321) 2. Математик қутилиш учун ишончли интервал (322).	321
53-§	Назарий тақсимотни танлаш	324
54-§	Эмпирик тақсимотларни текислаш	324
55-§	Математик статистикада фойдаланиладиган тақсимотлар 1. Озодлик даражалари k бўлган χ^2 тақсимоти (327). 2. Стьюдент тақсимоти (328). 3. Фишер тақсимоти (328).	327
56-§	Дисперсия учун ишончли интервал	329
	<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	329
57-§	Гипотезаларни статистик текшириш	330
58-§	Пирсоннинг мувофиқлик критерийси ва унинг қўлланилиши	331
59-§	Колмогоров критерийси	332
	<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	333
60-§	Функционал ва статистик боғланишлар	333
61-§	Регрессия чизиқлари	334
62-§	Регрессиянинг асосий хоссалари	335
63-§	Чизиқли регрессия танланма тенгламасининг параметрларини энг кичик квадратлар усули бўйича топish	336
	<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	342
64-§	Танланма корреляция коэффициентининг боғланиш зичлигини таъсир	343
65-§	Нормал тақсимланган тасодифий миқдорларнинг корреляцияси	344
66-§	Чизиқли бўлмаган корреляция	345
67-§	Корреляцион боғланиш тўғрисида тушунча	346
	<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	347
68-§	Регрессия параметрларини танланма бўйича аниқлаш	347
69-§	Регрессиянинг умумий масаласи	351
	<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	352
70-§	Тажрибани ортогонал режалаштириш. Икки ва уч омилли тажрибанинг режа матричаси	352
71-§	Математик моделининг айрим ташкил этувчиларининг қийматлигини баҳолаш	354
	<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	356
	15-б о б. Асосий сонли усуллар	357
1-§	Миқдорларнинг тақрибий қийматлари 1. Хатоликлар. Хатоликларнинг маъналари (358). 2. Абсолют ва нисбий хатоликлар (358). 3. Тақрибий сонлар устида амаллар (361).	357
	<i>Ўз-ўзини текшириш учун саволлар</i>	362
2-§	Тенгламаларни тақрибий ечиш 1. Умумий маълумотлар (362). 2. Илдизларни яқкалаш (364). 3. Яримдан бўлган (ёки сон) усули (366). 4. Ватарлар усули (чизиқли интерполяциялаш усули) (366). 5. Уринмалар усули (Ньютон усули) (367). 6. Ватарлар ва уринмалар аралаш усули (369). 7. Итерация усули (370).	362

- 3-§. Чизикли тенгламалар системаларини ечиш усуллари 375
1. Умумий маълумотлар (375).
 2. Жордано-Гаусс усули (375).
 3. Чизикли тенгламалар системасини ечишнинг итерация усули (381).

Ўз-ўзини текшириш учун саволлар 385

- 4-§. Интерполяциялаш 385
1. Масаланинг қўйилиши (385).
 2. Чеқли айирмалар (386).
 3. Чеқли айирмалар жадвали (388).
 4. Умумлашган даража (390).
 5. Ньютоннинг биринчи интерполяция формуласи (390).
 6. Ньютоннинг иккинчи интерполяция формуласи (393).
 7. Лагранжнинг интерполяция формуласи (394).
 8. Лагранж коэффициентлари, в. ўсублаш (395).
 9. Интерполяция формулалари хатоликларини баҳолаш (397).

Ўз-ўзини текшириш учун саволлар 398

- 5-§. Биринчи тартибли оддий дифференциал тенгламалар учун Коши масаласини ечишнинг тақрибий усуллари 398
1. Масаланинг қўйилиши (398).
 2. Дифференциал тенгламаларни қаторлар ёрдамида интеграллаш (399).
 3. Эйлер усули (401).
 4. Рунге — Кутта усули (403).

Ўз-ўзини текшириш учун саволлар 405

Адабиёт 406