Величина z называется функцией двух переменных величин x и у , если каждой паре чисел, которые могут быть значениями переменных x и у соответствует одно или несколько определенных значений величины z. При этом переменные x и у -аргументы.

Для наглядности пара значений х и у изображается геометрически точкой M(x,y), отнесенной к XOY.

Область определения: пары тех чисел которые могут быть значениями аргументов x, y функции f(x,y) в совокупности составляют область определения этой функции.

Геометрически область определения изображается некоторой совокупностью точек плоскости XOY.

Обозначение: z=f(x,y)-z есть функция двух переменных x, y. **Способы задания:**

- 1)формула явная или неявная (PV=A(273+t)).
- 2) таблица.

Определение: множество всех точек М(х, у) плоскости координаты которой удовлетворяют неравенству $\sqrt{(x-x_0)^2+(y-y_0)^2} < \delta$ (сигма) называется **Докрестностью** точки $M_0\left(x_0,y_0\right)$. Другими словами, Δ -окрестностью точки M_0 это круг с центром в точке M_{0} и радиусом Δ (внутренняя часть без границ). Определение: пусть функция z=f(x,y) определена в некоторой окрестности точки $M_0(x_0,y_0)$. Число A называется **пределом** функции z=f(x,y) при $x \to x_0$ и $y \rightarrow y_0$ (или если $M(x,y) \rightarrow M_0(x_0,y_0)$) если выполняется условие:

$$|\forall \varepsilon > 0 \quad \exists \delta(\varepsilon) > 0 : \forall x \neq x_0, y \neq y_0 : \sqrt{\left(x - x_0\right)^2 + \left(y - y_0\right)^2} < \delta \Rightarrow \left| f(x, y) - A \right| < \varepsilon$$
 Oboshauaetcs $A = \lim_{x \to x_0} f(x, y)$

Обозначается
$$A = \lim_{\substack{x \to x_0 \ y \to y_0}} f(x, y)$$

Из определения следует, что если предел существует то он не зависит от пути по которому точка M стремится к M_0 .

Геометрический смысл определения предела функции двух переменных

Каково бы ни было число $\varepsilon > 0$ найдется такая Δ -окрестность точки M_0 , что во всех ее точках M (отличных от M_0) аппликаты (z) соответствующих точек поверхности $z=f\left(x,y\right)$ отличаются от числа A по модулю больше чем на $\epsilon.$

Пример: вычислить предел
$$\lim_{\substack{x\to 0\\y\to 0}} \frac{x^2-y^2}{x^2+y^2} = \left[y=kx\right] = \lim_{\substack{x\to 0\\x\to 0}} \frac{x^2-k^2x^2}{x^2+k^2x^2} = \frac{1-k^2}{1+k^2}$$

Данная функция предела не имеет. Замечание: при $x \to 0, y \to \infty$ заменяем на функцию $y = \frac{k}{x}$ х \rightarrow 0, у \rightarrow 2 заменяем на функцию y = kx + 2

Свойства.

Предел функции двух переменных обладает теми же свойствами, что и предел функции двух переменных.

Непрерывность функции двух переменных

Функция z = f(x, y) называется непрерывной в точке M_0 , если она:

- 1. определена в этой точке и некоторой ее окружности
- 2. имеет предел $\lim_{M \to M_0} f(M)$
- 3. значение этого предела равно значению функции z в этой точке M_0 , т.е. $\lim_{M \to \infty} f(M) = f(M_0)$

Функция, непрерывная в каждой точке некоторой области, называется непрерывной в этой области. Точки, в которых непрерывность нарушается (не выполняется хотя бы одно из условий непрерывности функции в точке) называется точками разрыва этой функции. Точки разрыва функции z = f(x, y)могут образовывать целые линии разрыва.

Например:
$$z = \frac{1}{x - y} \iff x - y = 0 \iff y = x$$
 – линия разрыва.

Пусть задана функция z=f(x,y), т.к. х и у независимые переменные, то одна из них может измениться, а другая сохранять свои значения. Дадим независимой переменной х приращение Δx , а переменную у будем считать неизменной. Тогда функция z получит приращение, которое называется **частным** приращением z по х ($\Delta_x z$) т.е. имеем $\Delta_x z = f(x + \Delta x, y) - f(x, y)$.

Аналогично переменной у дадим приращение Δ у, а х — без изменения. Тогда функция z получит приращение, которое называется частным приращением z по Σ : $\Delta_{\nu} z = f(x,y+\Delta y) - f(x,y)$

Полное приращение функции z будет определяться как: $\Delta z = f(x + \Delta x, y + \Delta y) - f(x, y)$ Определение: Если существует конечный предел

$$\lim_{\Delta x \to 0} \frac{\Delta_x z}{\Delta x} = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{f(x + \Delta x, y) - f(x, y)}{\Delta x}$$

то он называется **частной производной функции** z=f(x,y) по переменной х или Z_x , $\frac{\partial z}{\partial x}$.

Аналогично определяется частная производная функции z по y, т.е. z'_{y} ,

$$\frac{\partial z}{\partial y} = \lim_{\Delta y \to 0} \frac{\Delta_y z}{\Delta y}$$

Таким образом, частная производная функции двух переменных определяется как производная функции одной из этих переменных при условии постоянства второй переменной.

Пример:
$$z = 2y + e^{x^2 - y} + 1$$

$$\frac{\partial z}{\partial x} = e^{x^2 - y} \cdot 2x \quad \Leftrightarrow \quad \frac{\partial z}{\partial y} = 2 - e^{x^2 - y}$$

Пример:
$$z = 2xy + \frac{1}{x} - y^2 + \ln(x + y)$$

$$\frac{\partial z}{\partial x} = 2y - \frac{1}{x^2} + \frac{1}{x+y} \quad \Leftrightarrow \quad \frac{\partial z}{\partial y} = 2x - 2y + \frac{1}{x+y}$$

Частные производные 1-го порядка являются функциями, которые также могут иметь производные 2-го порядка. Они определяются следующим образом: $\frac{\partial z}{\partial x}, \frac{\partial z}{\partial y} \ .$

Частные производные 2-го или более высоких порядков, взятые по различным переменным называются смешанными частными производными: Z_{xy} , Z_{yx} , ...

Теорема Шварца:

Если частные производные высших порядков непрерывны, то смешанные производные одного порядка, отличающиеся лишь порядком дифференцирования равны между собой: $z_{xy}^{"}=z_{yx}^{"}$

Пусть функция z=f(x,y) определена в некоторой окрестности точки M(x,y). Составим полное приращение функции z в точке M:

$$\Delta z = f(x + \Delta x, y + \Delta y) - f(x, y)$$

<u>Определение:</u> функция z=f(x,y) называется дифференцируемой в точке M, если ее полное приращение в этой точке можно представить в виде:

$$\Delta z = A \cdot \Delta x + B \cdot \Delta y + \alpha \cdot \Delta x + \beta \cdot \Delta y \qquad \textbf{(1)} ,$$

где
$$\alpha = \alpha(\Delta x, \Delta y) \to 0$$
 $[\Delta x \to 0]$
 $\beta = \beta(\Delta x, \Delta y) \to 0$ $[\Delta y \to 0]$

<u>Определение:</u> сумма двух первых слагаемых в равенстве (1) называется **главной частью** приращения функции z.

<u>Определение:</u> главная часть приращения функции z=f(x,y) линейная относительно Δx и Δy , называется полным дифференциалом этой функции и обозначается dz, т.е. $dz = A \cdot \Delta x + B \cdot \Delta y$ (2)

Выражение $A\cdot \Delta x$ и $B\cdot \Delta y$ называются **частными дифференциалами** функции z . Для независимых переменных x и y выполняются $\Delta x=dx$, $\Delta y=dy$

Поэтому (2)
$$\Rightarrow$$
 $dz = Adx + Bdy$

Теорема №1: (о необходимости условия дифференцируемости функции 2x переменных). Если функция z=f(x,y) дифференцируема в точке M(x,y), то она непрерывна в этой точке и имеет в ней частные производные $\frac{\partial z}{\partial x}$ и $\frac{\partial z}{\partial y}$.

Причем
$$\frac{\partial z}{\partial x} = A$$
, $\frac{\partial z}{\partial y} = B$

(Без доказательства)

В соответствии с этой теоремой формула для полного дифференциала можно переписать в виде:

$$dz = \frac{\partial z}{\partial x} dx + \frac{\partial z}{\partial y} dy$$

Замечание: обратное условие теоремы неверно, то есть из непрерывности функции в точке не следует, что функция дифференцируема в точке. Эта функция непрерывна в данной точке, однако в этой точке функция не дифференцируема.

Пример: $z = \sqrt{x^2 + y^2}$, рассматривается точка O(0,0).

$$\frac{\partial z}{\partial x} = \frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2}}$$

Теорема №2: (достаточное условие дифференцируемости функции в точке)

Если функция z=f(x,y) имеет непрерывные частные производные $\frac{\partial z}{\partial x}$ и $\frac{\partial z}{\partial y}$ в

точке М, то она дифференцируема в этой точке и ее полный дифференциал:

$$dz = \frac{\partial z}{\partial x} dx + \frac{\partial z}{\partial y} dy$$

Применение полного дифференциала к приближенным вычислениям.

Из определения дифференциала функции z следует, что при достаточно малых Δx , Δy справедливо: $\Delta z \approx dz$ (*)

$$\Delta z = f(x + \Delta x, y + \Delta y) - f(x, y)$$

То подставив ее в (*) получим: $f(x+\Delta x,y+\Delta y) \approx f(x,y) + \frac{\partial z}{\partial x} \Delta x + \frac{\partial z}{\partial y} \Delta y$

Полный дифференциал функции также называется дифференциалом 1-го порядка. Пусть функция $z=f\left(x,y\right)$ имеет непрерывные частные производные 2 и более высших порядков.

Определение: дифференциал 2 порядка определяется по формуле

$$d^2z = d(dz)$$
.

Найдем формулу для вычисления д. 2-го порядка:

$$d^{2}z = d\left(\frac{\partial z}{\partial x}dx + \frac{\partial z}{\partial y}dy\right) = \left(\frac{\partial z}{\partial x}dx + \frac{\partial z}{\partial y}dy\right)'_{x}dx + \left(\frac{\partial z}{\partial x}dx + \frac{\partial z}{\partial y}dy\right)'_{y}dy = \left(\frac{\partial^{2}z}{\partial x^{2}}dx + \frac{\partial^{2}z}{\partial y\partial x}dy\right)dx + \left(\frac{\partial^{2}z}{\partial x\partial y}dx + \frac{\partial^{2}z}{\partial y^{2}}dy\right)dy = \frac{\partial^{2}z}{\partial x^{2}}dx^{2} + 2\frac{\partial^{2}z}{\partial y\partial x}dydx + \frac{\partial^{2}z}{\partial y^{2}}dy^{2}$$

Символически можно считать d^2z - квадрат скобки (dz), где $dz = \frac{\partial z}{\partial x} dx + \frac{\partial z}{\partial y} dy$

$$d^3z = \left(\frac{\partial z}{\partial x}dx + \frac{\partial z}{\partial y}dy\right)^3 = \frac{\partial^3 z}{\partial x^3}dx^3 + 3\frac{\partial^2 z}{\partial x^2}dx^2 \cdot \frac{\partial z}{\partial y}dy + 3\frac{\partial^2 z}{\partial y^2}dy^2 \cdot \frac{\partial z}{\partial x}dx + \frac{\partial^3 z}{\partial y^3}dy^3$$

Пусть Z=f(x,y) – функция двух переменных x и y, каждая из которых является функцией независимой переменной t, то есть $\begin{pmatrix} x - x(t) \end{pmatrix}$

$$\begin{cases} x = x(t) \\ y = y(t) \end{cases}$$

Z=f(x,y)=f(x(t),y(t))- будет являться функцией одной независимой переменной t, а переменные x и y - промежуточные переменные.

Теорема: если функция Z=f(x,y) дифференцируема в точке M(x,y) и x(t) и y(t) – дифференцируемые функции независимой переменной t, то производная сложной функции Z(t)=f(x(t),y(t)) вычисляется так:

$$(*) \quad \frac{\mathrm{dz}}{\mathrm{dt}} = \frac{\partial z}{\partial x} \cdot \frac{\mathrm{dx}}{\mathrm{dt}} + \frac{\partial z}{\partial y} \cdot \frac{\mathrm{dy}}{\mathrm{dt}}$$

<u>Замечание</u>: пусть дана z=f(x,y), y=y(x), тогда z(x)=f(x,y(x)) и производная этой функции, согласно (*) будет иметь вид:

$$\frac{\mathrm{d}z}{\mathrm{d}x} = \frac{\partial z}{\partial x} \cdot \frac{\mathrm{d}x}{\mathrm{d}x} + \frac{\partial z}{\partial y} \cdot \frac{\mathrm{d}y}{\mathrm{d}x} = \frac{\partial z}{\partial x} + \frac{\partial z}{\partial y} \cdot \frac{\mathrm{d}y}{\mathrm{d}x}$$

- формула полной производной.

Общий случай.

z=f(x,y),x=x(u, υ), y=y(u, υ). Тогда z=f(x(u, υ),y(u, υ)) - сложная функция двух независимых переменных и и υ \Rightarrow

$$\begin{cases} \frac{\mathrm{d}z}{\mathrm{d}u} = \frac{\partial z}{\partial x} \cdot \frac{\partial x}{\partial u} + \frac{\partial z}{\partial y} \cdot \frac{\partial y}{\partial u} \\ \frac{\mathrm{d}z}{\mathrm{d}v} = \frac{\partial z}{\partial x} \cdot \frac{\partial x}{\partial v} + \frac{\partial z}{\partial y} \cdot \frac{\partial y}{\partial v} \end{cases}$$

Говорят, что функция z=f(x,y) задана неявно, если данная функция задается уравнением F(x,y,z)=0, неразрешимым относительно z.

Найдем частные производные $\frac{\partial z}{\partial x}, \frac{\partial z}{\partial y}$ неявной функции z. Для этого, подставив

в уравнение вместо z функцию f(x,y), получим F(x,y,f(x,y))=0.

Известно, что частные производные по x и по y функции тождественно равной 0, также равны 0. Дифференцируя данное тождество по x , а потом по y, получим:

$$\frac{\partial}{\partial x}F(x,y,f(x,y)) = \frac{\partial F}{\partial x} + \frac{\partial F}{\partial z} \cdot \frac{\partial z}{\partial x} = 0$$

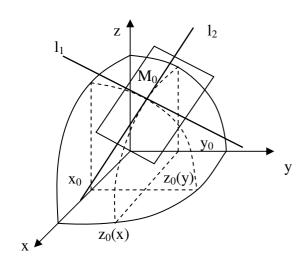
$$\frac{\partial}{\partial y}F(x,y,f(x,y)) = \frac{\partial F}{\partial y} + \frac{\partial F}{\partial z} \cdot \frac{\partial z}{\partial y} = 0$$

$$\frac{\partial z}{\partial x} = -\frac{F'_x}{F'_z}$$

$$\frac{\partial z}{\partial y} = -\frac{F'_{y}}{F'_{z}}$$

Одним из геометрических приложений частных производных функции 2-х переменных является нахождение уравнений касательной к поверхности и нормали к поверхности.

Рассмотрим плоскость S, изображающую функцию z=f(x,y). Пусть функция z=f(x,y) дифференцируема в точке $(x_0,y_0)\in D\in \mathbb{R}$. Рассечем поверхность S,



изображающую функцию z плоскостями $x=x_0$ и $y=y_0$. Рассмотрим сечение $x=x_0$. В силу дифференцируемости функции z в точке M_0 , $z_0(y)$ является дифференцируемой в точке y_0 . Значит в эту точку в плоскости $x=x_0$ может быть проведена касательная l_1 к кривой $z_0\left(y\right)$. Проведя аналогичные рассуждения для сечения у=у0, построим на плоскости $y=y_0$ и кривой $z_0(x)$ касательную l_2 в т. M_0 .

Прямые l_1 и l_2 определяют плоскость lpha, которая называется касательной плоскостью к поверхности S в т. M_0 .

Составим уравнение этой плоскости,

проходящей через точку M_0 . Т.к. плоскость

 α проходит через в т. M_0 с координатами (x_0,y_0,z_0) , то ее уравнение может быть записано в виде: $A(x-x_0)+B(y-y_0)+C(z-z_0)=0$. Найдем коэффициенты A, B, C.

 $z-z_0=A_1(x-x_0)+B_1(y-y_0)$, обозначив $A_1=-A/C$, $B_1=-B/C$. Найдем коэффициенты A_1 и B_1 . Уравнение касательной:

 \mathbf{l}_1 : z-z₀=f_y'(x₀,y₀)(y-y₀) - уравнение прямой \mathbf{l}_1 , проведенной к кривой \mathbf{z}_0 (у) плоскости $x=x_0$;

 ${f l_2}$: z-z $_0$ = $f_x{}'$ (x $_0$, y $_0$) (x-x $_0$) - уравнение касательной l_2 к кривой z $_0$ (x)в плоскости у=у0.

Касательная l_1 лежит в плоскости α , значит, все координаты ее точек должны удовлетворять уравнению плоскости lpha:

$$\begin{cases} \mathbf{z} - \mathbf{z}_0 = \mathbf{f}_y^{\; \mathsf{I}}(\mathbf{x}_0, \mathbf{y}_0) * (\mathbf{y} - \mathbf{y}_0) \\ \mathbf{x} = \mathbf{x}_0 \\ \mathbf{z} - \mathbf{z}_0 = \mathbf{A}_1(\mathbf{x} - \mathbf{x}_0) + \mathbf{B}_1(\mathbf{y} - \mathbf{y}_0) \end{cases} \Rightarrow \quad \mathbf{A}_1 \quad \bowtie \quad \mathbf{B}_1 \\ B_1 = f_y^{\; \mathsf{I}}(\mathbf{x}_0, \mathbf{y}_0) \\ A_1 = f_x^{\; \mathsf{I}}(\mathbf{x}_0, \mathbf{y}_0) \\ \Rightarrow \quad \mathbf{z} - \mathbf{z}_0 = f_x^{\; \mathsf{I}}(\mathbf{x}_0, \mathbf{y}_0)(\mathbf{x} - \mathbf{x}_0) + f_y^{\; \mathsf{I}}(\mathbf{x}_0, \mathbf{y}_0)(\mathbf{y} - \mathbf{y}_0) \\ - \mathbf{yравнение} \quad \mathbf{kасательной} \quad \mathbf{плоскости}. \end{cases}$$

Прямая, проходящая через $ext{т.}$ $ext{M}_0$ и перпендикулярная к касательной плоскости, построенной в этой т. называется её нормалью. Используя условие перпендикулярности прямой и плоскости можно получить уравнение нормали:

$$\frac{x - x_0}{f_x^{\dagger}(x_0, y_0)} = \frac{y - y_0}{f_y^{\dagger}(x_0, y_0)} = \frac{z - z_0}{-1}$$

Если поверхность S задана в **неявном виде** F(x,y,z)=0, то:

$$f_x' = -\frac{F_x'}{F_z'}$$
; $f_y' = -\frac{F_y'}{F_z'}$;

$$F_x^{\mathsf{I}}(x_0, y_0, z_0)(x - x_0) + F_y^{\mathsf{I}}(x_0, y_0, z_0)(y - y_0) + F_z^{\mathsf{I}}(x_0, y_0, z_0)(z - z_0) = 0$$

- уравнение касательной плоскости к поверхности задаваемой неявно

$$\frac{x - x_0}{F'_x(x_0, y_0, z_0)} = \frac{y - y_0}{F'_y(x_0, y_0, z_0)} = \frac{z - z_0}{F'_z(x_0, y_0, z_0)}$$

- уравнение нормали к поверхности заданной неявно

Пример: написать уравнение плоскости и нормали к параболоиду вращения в т. M_0 с координатами (1,-1,2).

 $z=x^2+y^2$; $z_x^1=2x$; $z_y^1=2y$; $z_x^1(M_0)=2$; $z_y^1(M_0)=-2$; уравнение касательной плоскости: z-2=2 (x-1)-2 (y+1) => 2x-2y-z-2=0; уравнение нормали: $\frac{x-1}{2}=\frac{y+1}{-2}=\frac{z-2}{-1}$;

Пусть функция z=f(x,y) определена в некоторой области D и точка $N(x_0,y_0)\in D$. Определение: точка $N(x_0,y_0)$ называется $\boldsymbol{\tau}$. Максимума функции z=f(x,y), если существует такая Δ -окрестность $\boldsymbol{\tau}$. $N(x_0,y_0)$, что для каждой точки (x,y) отличной от точки N и принадлежащей этой окрестности выполняется условие: $f(x,y) < f(x_0,y_0)$ - $\boldsymbol{\tau}$. Максимума.

Точка N с координатами (x_0,y_0) называется **т. минимума** функции z=f(x,y), если для окрестности Δ точки N выполняется условие, что для каждой точки $\neq N$ и принадлежащей этой окрестности, выполняется условие: $f(x,y)>f(x_0,y_0)$ – т. минимума.

Значение функции в т. максимума (минимума) называется максимум (минимум) функции. МАХ, МІХ называются **экстремумом функции**.

Рассмотрим условие существования экстремума функции:

Теорема №1. (Необходимое условие существования экстремума). Если в точке $N(x_0,y_0)$ дифференциальная функция z=f(x,y) имеет экстремум, то ее частные производные в этой точке равны 0:

$$\begin{cases} f_x'(x_0, y_0) = 0 \\ f_y'(x_0, y_0) = 0 \end{cases}$$
 (1)

Замечание: Геометрически равенство (1) означает, что в точке экстремума функции z=f(x,y) касательная плоскость к поверхности, изображающей функцию f(x,y), параллельна плоскости XOY, т.к. уравнение касательной в этом случае $\Rightarrow z=z_0 \Leftrightarrow z-z_0=0$.

Теорема №2. (Достаточное условие существования экстремума) Определение: точка, в которой частные производные 1-го порядка функции z=f(x,y) равны 0, называется **критическими** или **стационарными**.

Теорема №3. Пусть в т. (x_0,y_0) и некоторой ее окрестности, функция z=f(x,y) имеет непрерывные частные производные 2-го порядка включительно. Вычислим в т. (x_0,y_0) следующие значения:

$$A = f_{xx}^{\parallel}(x_0, y_0);$$

$$P = f_{xy}^{\parallel}(x_0, y_0);$$

$$C = f_{yy}^{\parallel}(x_0, y_0);$$

Обозначим
$$\Delta = \begin{vmatrix} AB \\ BC \end{vmatrix} = AC - B^2$$
.

Тогда:

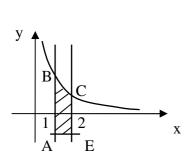
- 1) Если $\Delta > 0$, то функция f(x,y) в т. (x₀,y₀) имеет экстремум: максимум, если A < 0, минимум, если A > 0.
- 2) Если $\Delta < 0$, то функция f(x,y) в т. (x_0,y_0) экстремума не имеет.
- 3) Если Δ =0, то функция f(x,y) в т. (x₀,y₀) экстремум может иметь или не иметь.

Функция z=f(x,y) определена и непрерывна в замкнутой ограниченной области D. Тогда она достигает в некоторой точке области своего наибольшего и наименьшего значения. Эти значения достигаются функцией в точках, расположенных внутри области D или в точках лежащих на границе области. **Правило** нахождения наибольшего и наименьшего значений дифференцируемой области D функции z=f(x,y):

- 1) Найти все крайние точки функции, принадлежащие области D и вычислить значение функции в этих точках.
- 2) Найти наибольшее и наименьшее значение функции на границе области.
- 3) Сравнить все найденные значения функции и выбрать из них наибольшее и наименьшее.

Пример: $z=x^2y+xy^2+xy$ в замкнутой области, ограниченной линией y=1/x, x=1, x=2, y=-1.5.

Решение.



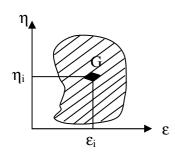
$$\begin{cases} z'_{x} = 0 \\ z'_{y} = 0 \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} 2xy + y^{2} + y = 0 \\ x^{2} + 2xy + x = 0 \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} x_{1} = -1 \\ y_{1} = 0 \\ x_{2} = 0 \\ y_{2} = -1 \\ x_{3} = -\frac{1}{3} \\ y_{3} = -\frac{1}{3} \\ x_{4} = 0 \\ y_{4} = 0 \end{cases}$$

Все найденные точки не принадлежат области D.

Ищем на границе:

```
AB: x=1, z=2y+y^2; y \in [-1.5, 1]
Z'_{v}=2+2y=0
y=-1 \in [-1.5, 1]
z(-1) = -1; z(-1.5) = -0.75; z(1) = 3
z_{\text{max}}=3; z_{\text{min}}=-1
BC: y=1/x
     z=x+1/x+1;
     Z'_{x}=1-1/x^{2}=0
     x=1 \in [1, 2]
     x=-1∉ [1,2]
     z(1)=3; z(2)=3.5
     z_{max} = 3.5; z_{min} = 3
CE: x=2, z=6y+2y^2; y \in [-1.5, 0.5]
     z'_{v} = 6 + 2y = 0
     y=-3/2 \in [-1.5, 1]
     z(-3/2) = -4.5
     z(0.5)=3.5;
     z_{max} = 3.5; z_{min} = -4.5
AE: y=-1.5
     z=-1.5x^2+0.75x x \in [1,2]
     Z'_{x} = -3x + 0.75 = 0
     x=0.25 \notin [1,2]
     z(1) = -0.75; z(2) = -4.5
     z_{max} = -0.75; z_{min} = -4.5
Ответ: z_{max}=3.5 в точке [2,0.5]; z_{min}=-4.5 в точке [2,-1.5]
```

Двойной интеграл представляет собой обобщение понятия определенного интеграла на случай функции двух переменных. Пусть G – некоторая ограниченная и замкнутая область Z= f (x,y), где Z – произвольная функция, определенная и ограниченная в области G.



Разобьем область G произвольно на n-частей G_i , не имеющих общих внутренних точек с площадями ΔS_i (i=1,...,n). В каждой части G_i выберем произвольно точку с координатами (ϵ_i , η_i) и составим сумму:

(1)
$$\sigma = \sum_{i=1}^n f(\mathcal{E}_i, \eta_i) \cdot \Delta S_i$$
 – интегральная сумма для

функции f(x,y) в области G. Определение: диаметром области G называется наибольшее расстояние между границами точек этой области.

Рассмотрим произвольную последовательность интегральных сумм:

(*)
$$\sigma_1, \sigma_2, ..., \sigma_n, ...$$

для f(x,y) в области G, полученную при различных способах разбиения области. Предположим, что max диаметр частей $G_i \to 0$ при $n \to \infty$. Тогда справедлива следующая теорема.

Теорема: если функция f(x,y) непрерывна в замкнутой области G, то существует предел последовательности (*) интегральных сумм (1) при условии, что мах диаметр частей $G_i \rightarrow 0$ при $n \rightarrow \infty$. При этом этот предел не зависит ни от способов разбиения области G на части G_i , ни от выбора точек (ϵ_i , η_i) внутри частей G_i .

Определение: этот предел и называется **двойным интегралом** от функции f(x,y)

в области G, т.е.:

$$\lim_{MAX \ d(G_i) \to 0} \sum_{i=1}^{m} f(\varepsilon_i, \eta_i) \Delta S_i = \iint_G f(x, y) dx dy$$

при этом область G называется областью интегрирования.

Если f(x,y)>0, то двойной интеграл от функции f(x,y) по области G равен объему тела, ограниченного поверхностью, образующая которого параллельна OZ, а направляющая служит границей области G.

Свойства двойного интеграла.

Теорема №1: если функция f(x,y) и g(x,y) интегрируемые в области G, то их алгебраическая сумма также интегрируема в области G, т.е

$$\iint_{G} (f(x, y) \pm g(x, y)) dxdy = \iint_{G} f(x, y) dxdy \pm \iint_{G} g(x, y) dxdy$$

<u>Теорема №2</u>: постоянный множитель можно выносить за знак двойного интеграла,

T.e. k=const

$$\iint_{C} kf(x, y) dxdy = k \iint_{C} f(x, y) dxdy$$

Теорема №3: если область G является объединением областей G_1 и G_2 не имеющих общих внутренних точек и функция f(x,y) интегрируема в областях G_1 и G_2 , то она интегрируема и на всей области G, при этом

$$\iint_{G} f(x, y) dxdy = \iint_{G} f(x, y) dxdy + \iint_{G} f(x, y) dxdy$$

Теорема №4 (о среднем): если функция f(x,y) непрерывна и интегрируема в области G, то в этой области G найдется такая точка (ϵ_i,η_i) , что

$$\iint_{G} f(x, y) dx dy = f(\varepsilon_{i}, \eta_{i}) \cdot S$$

S - площадь фигуры G.

Пусть область G, лежащая в плоскости XOY такова, что любая прямая, параллельная одной из координатных осей и проходящая через внутреннюю точку этой области пересекает границу области только в двух точках P1 и P2. Пусть область G ограничена линиями $y=\pmb{\phi}_1(x)$ и $y=\pmb{\phi}_2(x)$ и прямыми x=a и x=b, причём $\pmb{\phi}_1(x) < \pmb{\phi}_2(x)$ и a
 1 акая область G называется **правильной** в направлении оси OY. Аналогично с осью OX.

<u>Определение:</u> область, правильная во всех направлениях называется правильной.

Пусть функция f(x,y) непрерывна в области G, рассмотрим выражение

$$I_{G} = \int_{a}^{b} (\int_{\varphi I(x)}^{\varphi 2(x)} f(x, y) dy) dx = \int_{a}^{b} \int_{\varphi I(x)}^{\varphi 2(x)} f(x, y) dy$$

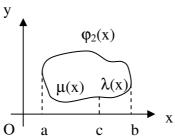
- двукратный или повторный интеграл от функции f(x,y) по области G. В этом выражении сначала вычисляется интеграл, стоящий в скобках, причём интегрирование ведётся по переменной y, а переменная x считается постоянной величиной. Затем полученное выражение интегрируем по x в пределах от а до b, в результате получаем конечное число.

Теорема: двойной интеграл от непрерывной функции f(x,y) по правильной области G равен повторному интегралу по области G:

$$\iint_{G} f(x, y) dxdy = \int_{a}^{b} dx \int_{\varphi_{1}(x)}^{\varphi_{2}(x)} f(x, y) dy$$

Замечание 1: рассматривают случай, когда область G такова, что одна из функций $y=\phi_1(x)$ или $y=\phi_2(x)$ не может быть задана одним аналитическим выражением на всем участке изменения $x\in(a,b)$. Пусть a<c
b, причем $\phi_1(x)=\mu(x)$ на [a,b], $\phi_2(x)=\lambda(x)$ на [c,b]. Тогда двойной интеграл по области G можно вычислить по формуле:

$$\iint_{G} f(x, y) dxdy = \int_{a}^{c} dx \int_{\mu(x)}^{\varphi_{2}(x)} f(x, y) dy + \int_{c}^{b} dx \int_{\lambda(x)}^{\varphi_{2}(x)} f(x, y) dy$$



Замечание 2: пусть правильная в направлении оси ОХ область G ограничена линиями: $x=\psi_1(y)$, $x=\psi_2(y)$, y=c, y=d, причем $\psi_1(y) \le \psi_2(y)$, $c \le d$.

$$\psi_{1}(y) \stackrel{d}{\longrightarrow} \psi_{2}(y)$$

$$\iint_{G} f(x,y)dxdy = \int_{c}^{d} \int_{\psi_{1}(x)}^{\psi_{2}(x)} f(x,y)dx$$

Для вычисления 2-го повторного интеграла его необходимо представить в виде повторного, и в зависимости от вида области G выбирается та или другая формула. Если область правильная во обоих направлениях — выбирается любая формула.

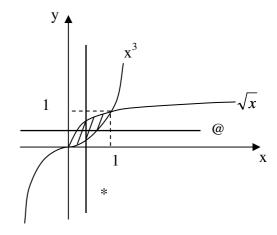
Пример:

Изменить порядок интегрирования:

$$\int_{0}^{1} dx \int_{x^{3}}^{\sqrt{x}} f(x, y) dy = \int_{0}^{1} dy \int_{y^{2}}^{\sqrt[3]{y}} f(x, y) dx$$
*

Замечание 3:

если область G не является правильной, то область G нужно разбить на конечное число правильных областей и вычислить двойной интеграл у каждой из них.



Пусть требуется вычислить 2-й интеграл по области G. Если область G является правильной в полярных координатах ρ и ϕ , то вычисление данного двойного интеграла можно свети к вычислению повторного интеграла в полярных координатах.

$$\begin{bmatrix} x = \rho \cos \varphi \\ y = \rho \sin \varphi \end{bmatrix} \Rightarrow \iint_G f(x, y) dx dy = \int_{\alpha}^{\beta} d\varphi \int_{\rho_1(\varphi)}^{\rho_2(\varphi)} f(\rho \cos \varphi, \rho \sin \varphi) \cdot \rho d\rho$$

Где ρ -якобиан преобразования.

Доказательство:

В общем случае:

$$\iint_G f(x,y) dx dy = \iint_G f(x(u,v),y(u,v)) \left| \frac{\partial(x,y)}{\partial(u,v)} \right| du dv = \iint_G f(\rho \cos \varphi, \rho \sin \varphi) \cdot \rho' d\rho d\varphi .$$

$$\left| \frac{\partial(x,y)}{\partial(u,v)} \right| - \Phi_{\text{УНКЦИОНАЛЬНЫЙ}} \quad \text{определитель Якоби}$$

$$\left| \frac{\partial(x,y)}{\partial(u,v)} \right| = \left| \frac{\partial x/\partial u}{\partial y/\partial u} \frac{\partial x/\partial v}{\partial y/\partial v} \right| \neq 0 , \quad \text{т.о. в случае полярных координат:}$$

$$x = \rho \cos \phi$$

 $y = \rho \sin \phi$

$$\Rightarrow \rho' = \left| \frac{\partial(x, y)}{\partial(\rho, \varphi)} \right| = \left| \frac{\partial(\rho \cos \varphi)}{\partial \rho} \frac{\partial(\rho \cos \varphi)}{\partial \varphi} \frac{\partial(\rho \cos \varphi)}{\partial \varphi} \right| = \left| \frac{\cos \varphi}{\sin \varphi} - \rho \sin \varphi \right| = \rho \Leftrightarrow \rho' = \rho$$

Теорема доказана.

1) Площадь фигуры

Площадь фигуры равна двойному интегралу, взятому по области D в декартовых координатах: $S = \iint \!\! d v d v$

в полярных координатах:

$$S = \iint_{D} \rho d\rho d\varphi$$

2) объём цилиндрического тела

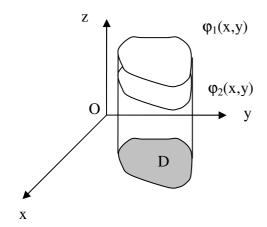
Объём тела, основанием которого является плоскость XOY, сверху его ограничивает поверхность z=f(x,y), а с боков цилиндрическая поверхность, образующая которой параллельна оси OZ, равен двойному интегралу от функции f(x,y) по области D, где D- проекция поверхности f(x,y) на плоскость XOY:

$$V_{\text{декартовы координаты}} = \iint\limits_{D} f(x, y) dx dy$$

в полярных координатах:

$$V_{\text{полярные коодинаты}} = \iint_{D} \rho f(\rho \cos \varphi, \rho \sin \varphi) d\rho d\varphi$$

<u>Замечание:</u> объём тела, ограниченного поверхностями $z=\phi_1(x,y)>0$ и $z=\phi_2(x,y)>0$, причем $\phi_1>\phi_2$. С боков цилиндрической поверхностью, где проекцией каждой поверхности на плоскость ХОУ является область D, равен разности объемов двух цилиндрических тел, у одного из которых основанием является область D, а сверху оно ограничивается поверхностью $z=\phi_2(x,y)$, у другого основание также область D, а сверху $z=\phi_1(x,y)$. Т.е. объём данного тела равен разности двойных интегралов:



$$V = \iint_D \varphi_1(x, y) dx dy - \iint_D \varphi_2(x, y) dx dy = \iint_D (\varphi_1(x, y) - \varphi_2(x, y)) dx dy$$

3) Площадь поверхности

Если гладкая поверхность имеет уравнение z=f(x,y), то площадь части этой поверхности, проектирующейся в область G плоскости OXY, равна

$$Q = \iint_{G} \sqrt{1 + \left(\frac{\partial z}{\partial x}\right)^{2} + \left(\frac{\partial z}{\partial y}\right)^{2}} \, dx \, dy$$

Пусть функция f(x,y,z) непрерывна в некоторой конечной замкнутой области V. Разобьем область V произвольно на n частичных областей ΔV_{i} , обозначая через $\Delta V_{\rm i}$ не только саму область, но и ее объем.

Внутри каждой области ΔV_i выбираем произвольно точку P_i и обозначим через f(Pi) значение функции в этой точке. Составим сумму вида:

$$(1) \qquad \sum_{i=1}^{n} f(P_i) \cdot \Delta v_i$$

где ΔV_{i} - объем частичной области. Сумма (1) называется **n-ой интегральной** суммой для функции f(x,y,z) по области V.

Определение: предел n-ой суммы (1) при неограниченном уменьшении наибольшего из диаметров частичных областей ΔV_{i} (если этот предел не зависит не от способа разбиения области V на части ΔV_{i} , ни от выбора точки P_i внутри этих областей) называется **тройным интегралом** от функции f(x,y,z)

$$\underset{\max(d_i)\to 0}{\underline{Lim}} \sum_{i=1}^n f(P_i) \Delta V_i = \underset{V}{\iiint} f(x, y, z) dV = \underset{V}{\iiint} f(x, y, z) dx dy dz$$

Определение: область V называется правильной трехмерной областью, если она обладает следующими свойствами:

- 1) Любая прямая, проходящая через внутреннюю область V, параллельная оси ог пересекает границу области только в 2-х точках.
- 2) Вся область V проектируется на XOY в правильную двумерную область G.
- 3) Всякая часть области V, отсеченная плоскостью, параллельной одной из координатных плоскостей ХОҮ, ХОZ, ҮОZ также обладают свойством 1 и 2.

Пусть область V ограничена сверху поверхностью, уравнение которой равно $z=\mu(x,y)$, снизу $z={m {\cal E}}(x,y)$. Область G - проекция области V на плоскость XOY ограниченная линиями $y=\phi_1(x)$ и $y=\phi_2(x)$, x=a, x=b, тогда выражение:

$$I = \int_{a}^{b} \frac{\varphi_{2}(x)}{\int_{a}^{b} dy} \int_{a}^{b} \frac{\mu(x,y)}{\xi(x,y)} dz$$

- называется **трехкратным интегралом** от f(x,y,z) по области V.

Свойства тройных интегралов.

1) Если функция f(x,y,z) непрерывна в замкнутой области V, а эта замкнутая область V разделена на конечное число областей V_1 , V_2 ,..., V_n , то функция f(x,y,z) интегрируема в каждой из этих частей, т.е.

$$\iint\limits_{V} f(x,y,z) dx dy dz = \iint\limits_{V} f(x,y,z) dx dy dz + ... + \iint\limits_{V} f(x,y,z) dx dy dz$$
 2) Если функции f1, f2,..., fn непрерывны в замкнутой области V и c1, c2, ...

 c_n =const числа, то

$$\iiint (c 1 f 1 + c 2 f 2 + \dots + c n f n) dx dy dz = c 1 \iiint f 1 dx dy dz + \dots + c n \iiint f n dx dy dz$$

$$V$$

3) Если функции f(x,y,z) и g(x,y,z) непрерывны в замкнутой области V и $f(x,y,z) \ll g(x,y,z)$, To:

$$\iiint f dx dy dz \le \iiint g dx dy dz$$

$$V \qquad V$$

4) Если функция f(x,y,z) непрерывна в замкнутой области V: m≤f(x,y,z)≤M, то

$$m\omega \le \iiint_{V} f(x, y, z) dx dy dz \le M\omega$$

где ω - объем области V (под точками m и M понимаются наименьшее и наибольшее значение функции f(x,y,z) в области V).

5) Если функция f(x,y,z) непрерывна в замкнутой области V, то в этой области найдется такая точка (x',y',z'), что

$$\iiint\limits_{V} f(x, y, z) dx dy dz = f(x', y', z') \cdot \omega$$

Теорема: тройной интеграл от непрерывной функции f(x,y,z) по правильной трехмерной области равен трехкратному интегралу от этой функции по области V:

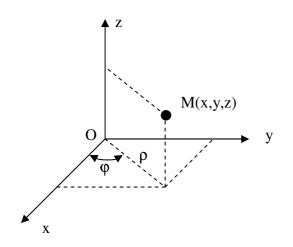
$$\iint\limits_{V} f(x,y,z) dx dy dz = \int\limits_{a}^{b} \int\limits_{\varphi_{1}(x)}^{\varphi_{2}(x)} \int\limits_{\varphi_{1}(x)}^{\beta_{2}(x,y)} \int\limits_{\alpha_{1}(x,y)}^{\beta_{2}(x,y)} f(x,y,z) dz$$

Замечание: так же как и в случае 2-x кратных интегралов, трехкратные интегралы можно записать несколькими способами, меняя порядок интегрирования и пределы интегрирования, если это позволяет форма области V.

Замечание: если подынтегральная функция тождественно равна 1 в области V, то тройной интеграл выражается объемом этой области:

$$V = \iiint_V dx dy dz$$

Цилиндрическая система координат:



Здесь положение точки М в пространстве определяется 3-мя числами: ρ , ϕ и z, где ρ и ϕ - полярные координаты в плоскости ХОҮ, а z - аппликата точки М. При этом предполагается, что $\begin{bmatrix} -\pi \leq \phi \leq \pi \\ 0 \leq a \leq +\infty \end{bmatrix}$

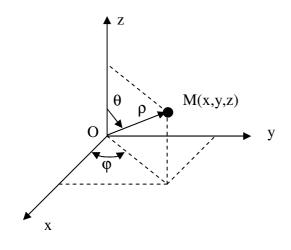
 $y = \rho \cdot \sin \varphi$

 $a \circ a \sin(\alpha z) \circ dz dod\alpha$

$$\iiint f(x,y,z) dx dy dz = \iiint f(\rho \cos \varphi, \rho \sin \varphi, z) \rho dz d\rho d\varphi$$

$$V$$

Сферическая система координат:



Положение точки М определяется тремя числами: ρ , φ , θ , где ρ – расстояние от начала координат (радиус-вектор) до точки; φ – угол между проекцией ρ радиус-вектора на плоскость ХОУ и осью ОХ отсчитываемый против часовой стрелки; θ – угол между радиус вектором и осью ОZ. При этом предполагается, что $\Gamma 0 < \alpha < 2\pi$

 $\begin{bmatrix} 0 \le \varphi \le 2\pi \\ 0 \le \rho \le +\infty \\ 0 \le \theta \le \pi \end{bmatrix}$

Формулы перехода от декартовых координат к сферическим:

 $x=\rho\cos\phi\sin\theta$ $y=\rho\sin\phi\sin\theta$ $z=\rho\cos\theta$

Якобиан преобразования: $I = \rho^2 \sin \theta$

$$\iiint\limits_{V} f(x,y,z)dxdydz = \iiint\limits_{V} f(\rho \cdot \cos \varphi \sin \theta, \rho \cdot \sin \varphi \sin \theta, \rho \cdot \cos \theta) \rho^{2} \sin \theta d\varphi d\theta d\rho$$

- 1) Объем V пространственной области T равен: $V = \iint_T dx dy dz$
- 2) Масса М тела с переменной плотностью $\gamma(x,y,z)$, занимающего область Т:

$$M = \iint_{T} \gamma(x, y, z) dx dy dz$$

3) Статические моменты тела относительно координатных плоскостей:

$$M_{yz} = \iint_{T} x \gamma(x, y, z) dxdydz,$$

$$M_{zx} = \iiint_{T} y \gamma(x, y, z) dxdydz,$$

$$M_{xy} = \iiint_{T} z \gamma(x, y, z) dx dy dz.$$

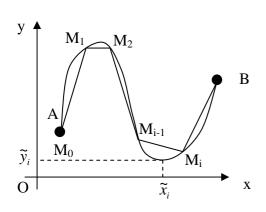
- **4**) Координаты центра масс тела: $x = \frac{M_{yz}}{M}$, $y = \frac{M_{zx}}{M}$, $z = \frac{M_{xy}}{M}$.
- 5) Моменты инерции тела относительно осей координат:

$$I_{x} = \iint_{T} (y^{2}+z^{2}) \gamma(x,y,z) dxdydz,$$

$$I_{y} = \iiint_{T} (z^{2} + x^{2}) \gamma(x, y, z) dxdydz,$$

$$I_z = \iiint_T (x^2 + y^2) \gamma(x, y, z) dxdydz.$$

Пусть на плоскости ХОУ задана непрерывная кривая АВ, обозначим ее 1.



Рассмотрим непрерывную функцию f(x, y), определенную в точках кривой АВ. Разобьем кривую AB точками M_0 =A, $M_1, ..., M_n$ =B на n-частичных дуг M_{i-1} , $M_i = \Delta l_i$ Выберем на каждой дуге произвольную точку (x_i, y_i) и

составим сумму
$$\sum_{i=1}^{n} (\widetilde{x}_i, \widetilde{y}_i) \Delta l_i$$
 (*)

Эта сумма (*) называется интегральной **суммой функции** f(x,y) по кривой AB. Пусть

$$\lambda = \max_{1 \leq i \leq n} \Delta l_i$$
 – наибольшая из длин дуг

деления. Рассмотрим случай $\lambda \to 0$ (а значит и $n \to \infty$). Если существует конечный предел интегральных сумм (*), то его называют криволинейным интегралом 1-го рода от функции f(x,y) по длине кривой AB и обозначают

$$\int_{AB} f(x, y) dl$$

$$\int_{AB} f(x, y) dl = \lim_{n \to \infty} \sum_{i=1}^{n} f(\tilde{x}_{i}, \tilde{y}_{i}) \Delta l_{i}$$

ТЕОРЕМА: Если функция f(x,y) непрерывна в каждой точке гладкой кривой l (АВ), то криволинейный интеграл 1-го рода существует и не зависит ни от способа разбиения АВ на части, ни от выбора в них точек с координатами (x_i, y_i)

СВОЙСТВА:

 $\int\limits_{AB} f(x,y) dl = \int\limits_{BA} f(x,y) dl$, т.е. криволинейный интеграл 1-го рода не зависит

от направления пути интегрирования.
2)
$$\int_{AB} c * f(x, y) dl = c * \int_{AB} f(x, y) dl$$

3)
$$\int_{AB}^{AB} [f(x, y) \pm g(x, y)] dl = \int_{AB} f(x, y) dl \pm \int_{AB} g(x, y) dl$$

4)
$$\int_{L}^{AB} f(x,y)dl = \int_{L1} f(x,y)dl + \int_{L2} f(x,y)dl, \quad \text{fge} \quad L1 \cup L2 = L \quad \text{is immed equilibrium}$$

5) Если для точек кривой АВ выполняется неравенство $f(x,y) \le g(x,y)$, то $\int f(x, y)dl \le \int g(x, y)dl$

6)
$$\int_{AB} dl = \lim_{n \to \infty} \sum_{i=1}^{n} \Delta l_i = L$$
, где L-длина кривой.

7) Если функция f(x,y) непрерывна на AB, то на ней найдется такая точка $(\widetilde{x},\widetilde{y})$, в которой интеграл по AB: $\int_{AB} f(x,y) dl = f(\widetilde{x},\widetilde{y}) \cdot l$, где 1-длина кривой AB -теорема о среднем.

Параметрическое задание кривой интегрирования

Пусть непрерывная кривая АВ задана параметрическими уравнениями:

$$\begin{cases} x = x(t) \\ y = y(t) \end{cases} \quad t \in [\alpha, \beta]$$

x(t) и y(t) - непрерывно дифференцируемые функции параметра t. Причем точка A соответствует значению $t=\alpha$, а точка B: $t=\beta$. Тогда можно К.И. 1 рода можно вычислить по формуле:

$$\int_{AB} f(x,y) dl = \int_{\alpha} f(x(t),y(t)) \cdot \sqrt{(x_t')^2 + (y_t')^2} dt$$

Аналогично для f(x,y,z) по пространственной кривой AB, заданной параметрическими уравнениями:

$$\int_{AB} f(x,y,z) dl = \int_{\alpha} f(x(t),y(t),z(t)) \sqrt{(x'_t)^2 + (y'_t)^2 + (z'_t)^2} dt$$

Явное задание кривой

Пусть кривая АВ задана уравнением:

$$y = \varphi(t); x = x$$

 $x \in [a, b]$

где ϕ (x) - непрерывно дифференцируемая функция, тогда:

$$\int_{AB} f(x,y) dl = \int_{a}^{b} f(x,\varphi(x)) \cdot \sqrt{1 + (\varphi_X')^2} dx$$

Пример: $\int_{L} xy^2 dl$ L-отрезок прямой O(0,0) A(4,3).

 $\frac{x-0}{4} = \frac{y-0}{3} \Rightarrow y = \frac{3}{4}x$

Решение: $\int xy^2 dl = \int_0^4 x (\frac{3}{4}x)^2 \sqrt{1 + (\frac{3}{4})^2} dx = \frac{45}{64} \int_0^4 x^3 dx = 45$

Полярное задание кривой

Если кривая АВ задана уравнением в полярных координатах: $\rho = \rho(\phi)$, $\alpha \le \phi \le \beta$, то криволинейный интеграл 1 рода может быть вычислен по формуле:

$$\int_{AB} f(x,y) dl = \int_{\alpha}^{\beta} f(\rho \cdot \cos \varphi, \rho \cdot \sin \varphi) \sqrt{\rho^2 + (\rho' \varphi)^2} d\varphi$$

Пример: $\int\limits_{L} (x+y)dl$ $L: r = \sqrt{\sin 2 \varphi}$ -лепесток лемнискаты

$$\int_{L} (x+y)dl = \int_{0}^{\frac{\pi}{2}} (r\cos\varphi + r\sin\varphi) \sqrt{\frac{\cos^{2}2\varphi}{\sqrt{\sin2\varphi}} + \sin2\varphi} = \int_{0}^{\frac{\pi}{2}} (r\cos\varphi + r\sin\varphi) \frac{d\varphi}{\sqrt{\sin2\varphi}} = \int_{0}^{\frac{\pi}{2}} (\cos\varphi + \sin\varphi)d\varphi = -2$$

Длина кривой

Длина l плоской или пространственной кривой вычисляется по формуле:

$$l = \int dl$$

$$AB$$

Площадь цилиндрической поверхности

Если направляющая цилиндрической поверхности является кривая, лежащая в плоскости ХОУ, а образующая параллельна ОZ, то площадь этой поверхности находится по формуле: $S = \int f(x,\,y) dl$

Масса кривой

Масса материальной кривой АВ (провод, трос) определяется по формуле:

$$m = \int_{AB} v(M) dl$$

где v(M) - плотность кривой AB в точке М

Статический момент, центр тяжести

Статический момент материальной кривой AB относительно осей OX и OY и центр тяжести этой кривой вычисляется по формуле:

$$S_x = \int_{AB} y \cdot v(x, y) dl$$
 $S_y = \int_{AB} x \cdot v(x, y) dl$

$$\begin{cases} x_t = \frac{S_y}{m} & \text{- координаты центра тяжести.} \\ y_t = \frac{S_x}{m} \end{cases}$$

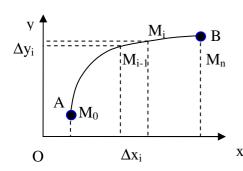
Момент инерции

Момент инерции относительно осей ОХ, ОҮ и начала координат находятся по формулам: $I_x = \int\limits_{AB} y^2 \cdot v(x,y) dl$

$$I_{y} = \int_{AB} x^{2} \cdot v(x, y) dl$$

$$I_o = \int_{AB} (x^2 + y^2) \cdot v(x, y) dl$$

Пусть на плоскости ХОУ задана непрерывная кривая АВ или L и функция P(x,y), определенная в каждой точке кривой АВ. Разобьем АВ точками M_0 =A, M_1 ,..., M_n =B в направлении от A к B на n дуг $M_{i-1}M_i$ длиной Δl_i .



На каждой частичной дуге выберем произвольную точку с координатами $(\widetilde{x}_i,\widetilde{y}_i)$ и составим сумму:

(1)
$$\sum_{i=1}^{n} P(\widetilde{x}_i, \widetilde{y}_i) \cdot \Delta x_i$$

где $\Delta x_i = x_i - x_{i-1}$, Δx_i — проекция дуги $M_{i-1}M_i$ на ось ОХ. Эта сумма (1) называется **интегральной суммой** для функции P(x,y) по переменной x.

Пусть $\lambda = \max_{1 \le i \le n} \cdot \Delta l_i$, тогда если при $\lambda \to 0$ $(n \to \infty)$ существует конечный предел суммы (1), который не зависит ни от способа разбиения кривой АВ на частичные дуги, ни от выбора точек $(\widetilde{x}_i, \widetilde{y}_i)$, то он называется **криволинейным интегралом по переменной х от функции Р(х, у) по кривой АВ** (или **криволинейным интегралом II рода** по х) и обозначается $\int_{AR} P(x, y) dx$.

Таким образом, по определению имеем:

$$\int_{AB} P(x, y) dy = \lim_{n \to \infty(\lambda \to 0)} \sum_{i=1}^{n} P(\widetilde{x}_{i}, \widetilde{y}_{i}) \cdot \Delta x_{i}$$

Аналогично вводится определение криволинейного интеграла по у от функции

$$Q(\mathbf{x}, \mathbf{y}) : \int_{AB} Q(\mathbf{x}, \mathbf{y}) d\mathbf{y} = \lim_{n \to \infty(\lambda \to 0)} \sum_{i=1}^{n} Q(\widetilde{\mathbf{x}}_{i}, \widetilde{\mathbf{y}}_{i}) \cdot \Delta \mathbf{y}_{i}$$

где $\Delta \mathbf{y}_{\mathrm{i}}$ - проекция дуги $\mathbf{\textit{M}}_{i-1}\mathbf{\textit{M}}_{i}$ на ОҮ.

В общем случае криволинейный интеграл II рода задается выражением:

$$\int_{AB} P(x, y)dx + Q(x, y)dy$$

ТЕОРЕМА: Если кривая AB - гладкая и функции P(x,y) и Q(x,y) непрерывны во всех точках этой кривой, то криволинейный интеграл II рода существует. (Без доказательства)

СВОЙСТВА:

1) $\int_{AB} = -\int_{BA}$ т.к. при изменении направления пути интегрирования, проекции

частичных дуг изменяют знак на противоположный.

2)
$$\int_{AR} = \int_{AC} + \int_{CR}$$
 если АВ разбита точкой С на две части.

ав ас св 3) Если кривая АВ лежит в плоскости перпендикулярной ОХ, то $\int_{AB} P(x,y) dx = 0$

T.K.
$$\forall \Delta x_i = 0$$
.

T.K.
$$\forall \Delta y_i = 0$$
.

4) Криволинейный интеграл II рода по замкнутому контуру:

$$\oint P(x, y)dx + Q(x, y)dy$$

не зависит от выбора начальной точки, а зависит от направления обхода кривой.

Параметрическое задание кривой интегрирования:

Параметрическое задание кривои интегрирования. Пусть гладкая кривая AB задана параметрическими уравнениями $\begin{cases} x = x(t) \\ y = y(t) \end{cases}$

Где x(t) и y(t)-непрерывны вместе со своими производными на AB, причем начальные точки A нашей кривой соответствуют значению параметра $t=\alpha$, а в конечной точке В, $t=\beta$ то есть $t \in [a,b]$

Пусть функция Р(х,у) непрерывна на кривой АВ, тогда по определению криволинейного интеграла 2 рода:

 $\int_{1}^{\infty} P(x, y) dx = \lim_{n \to \infty} \sum_{i=1}^{n} P(\widetilde{x}_{i}, \widetilde{y}_{i}) \Delta x_{i}$

Преобразуем интегральную сумму к переменной t. Так как $\Delta x_i = x_i - x_{i-1} = x$ (t_i) $x(t_{i-1})$. По теореме Лагранжа: $\Delta x_i = x'(c_i) \Delta t_i$, $c_i \in (t_{i-1}, t_i)$, $\Delta t_i = t_i - t_{i-1}$. Так как точки выбираются произвольно, то выбираем ее: $\tilde{x}_i = x(c_i)$, $\tilde{y}_i = y(c_i)$. Тогда интегральная сумма перепишется в виде:

 $\sum_{i=1}^{n} P(x(c_i), y(c_i)) \cdot x'(c_i) \cdot \Delta t_i$

Данная сумма будет интегральной суммой для функции одной $P(x(t), y(t)) \cdot x'(t)$ переменной:

Тогда получаем:
$$\int\limits_{AB} P(x,y) dx = \int\limits_{\alpha}^{\beta} P(x(t),y(t)) \cdot x'_t dt$$
 Ав Аналогично можно вычислить криволинейный
$$\int\limits_{\text{интеграл 2 рода по переменной y:}} \int\limits_{\alpha} Q(x,y) dy = \int\limits_{\alpha}^{\beta} Q(x(t),y(t)) \cdot y'_t dt$$

интеграл 2 рода по переменной у:

В общем виде интегральной суммы для функции двух переменных:

(*)
$$\int_{AB} P(x,y) dx + Q(x,y) dy = \int_{\alpha}^{\beta} [P(x(t),y(t)) \cdot x'_t + Q(x(t),y(t)) \cdot y'_t] dt$$

Явное задание кривой интегрирования:

Пусть кривая AB задана в явном виде: $y = \varphi(x)$

где $x \in [a,b]$, $\varphi(x)$ -

непрерывно дифференцируемая функция на отрезке АВ, тогда из формулы (*) приняв за х параметр, получим параметрическое задание кривой АВ:

$$\begin{vmatrix} x = x \\ y = \varphi(x) \\ x \in [a,b] \end{vmatrix} \Rightarrow \int_{AB} P(x,y) dx + Q(x,y) dy = \int_{B} (P(x,\varphi(x)) + Q(x,\varphi(x))) \varphi'(x) dx$$

Если АВ-пространственная кривая, которая описывается непрерывными на отрезке AB функциями: x=x(t), y=y(t), z=z(t), то криволинейный интеграл 2 рода нужно брать по трем переменным х, у, z.

ЗАМЕЧАНИЕ:

Криволинейный интеграл I и II рода связаны между собой формулой где α и β - углы образуемый касательной к AB в точке M(x,y) с осями Ox и Oyсоответственно:

$$\int_{AB} Pdx + Qdy = \int_{AB} (P \cdot \cos \alpha + Q \cdot \cos \beta) dl$$

Связь между двойным интегралом по области D и криволинейным интегралом второго рода по границе L этой области устанавливает формула Остроградского-Грина: Пусть в плоскости XOY задана правильная область D, ограниченная кривой, пересекающейся с прямыми, параллельными осям координат, не более чем в 2x точках, то есть область D-правильная. Теорема: если функции P(x,y) и Q(x,y) непрерывны вместе со своими частными производными $\partial P/\partial y$ и $\partial Q/\partial x$ в области D, то справедлива формула:

(*)
$$\iint_{D} (\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y}) dx dy = \oint_{L} (P dx + Q dy)$$

где L — граница области D и интегрирование ведется в положительном направлении (т.е. при движении вдоль кривой L область D остается слева). Формула (*) — $\Phi.O.\Gamma.$

Приложения криволинейных интегралов второго рода.

1) Площадь плоской фигуры

Площадь плоской фигуры, границей которой является линия L, можно найти по

формуле

$$S = \frac{1}{2} \int_{L} y dx - x dy$$

где L обходится в положительном направлении.

2) Работа переменной силы

Переменная сила F на криволинейном участке АВ совершает работу, равную

$$A = \int_{AB} P(x, y)dx + Q(x, y)dy$$

При решении задач в математике, физике и др. наук часто пользуются математическими моделями в виде уравнений, связывающих независимую переменную, искомую функцию и ее производную. Такие уравнения называют дифференциальными.

<u>Определение</u>: **решением д.у.** называется функция, которая при подстановке в уравнение обращает его в верное равенство.

Если искомая функция зависит только от одной переменной, то такое д.у. называется обыкновенным. В противном случае уравнение называется $\boldsymbol{\pi}.\boldsymbol{y}.$ в частных производных.

<u>Определение</u>: наивысший порядок производных, входящих в уравнение называется порядком д.у.

<u>ПРИМЕР</u>: 3y''' + 2xy' = 0 - д.у. 3-го порядка; $2y^{V} + y' = 8$ - д.у. 5-го порядка;

 $2u_{x}' + u_{y}' = 7 - д.у.$ в частных производных 1-го порядка.

<u>Определение</u>: Процесс нахождения решения д.у. называется его интегрированием.

<u>Определение</u>: График решения д.у. называется *интегральной кривой*. ЗАДАЧИ, ПРИВОДЯЩИЕ К Д.У.

- 1) Материальная точка массой m движется, замедляя свою скорость под действием силы сопротивления среды пропорционально квадрату скорости V. Найти зависимость V(t). Для нахождения V(t) воспользуемся II-м законом Ньютона, где a=V'(t) и $F=kV^2$, где (k>0 коэффициент пропорциональности) => $m\cdot V'$ (t) = $k\cdot V^2$ (t).
- **2)** Закон изменения массы радия в зависимость от времени (радиоактивный распад) описывается д.у., где k>0 коэффициент $\frac{dm(t)}{dt}=km(t)$.
- 3) Закон охлаждения тел, т.е. закон изменения температуры тела в зависимости от времени: $\frac{dT}{dt} = k(T-t_0)$
- **4)** закон изменения давления воздуха в зависимости от высоты h над уровнем моря, p(h) атмосферное давление воздуха над уровнем моря:

$$\frac{dp}{dh} = -kp$$

Чаще всего д.у. 1-го порядка имеют вид: F(x,y,y')=0 (1).

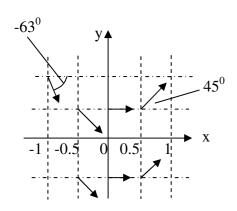
Уравнение (1) связывает независимую переменную x, искомую функцию y и ее производную y'. Если (1) можно разрешить относительно y', то получаем уравнение вида: $\underline{y'=f(x,y)}$ (2) — д.у. 1-го порядка, разрешенное относительно производной. Уравнение (2) устанавливает зависимость между координатами точки (x,y) и угловым коэффициентом y' касательной k интегральной k кривой, проведенной k этой точке. Значит, (2) дает совокупность направлений (поле направлений) на плоскости ХОҮ. В этом состоит k геометрический k смысл д.у. 1-го порядка.

<u>Определение</u>: прямая, во всех точках которой направление поля одинаково, называется **изоклиной**. Изоклина применяется для приближенного построения интегральных кривых.

Уравнение изоклины: y' = C, т.е. f(x,y) = C.

<u>Пример</u>: с помощью изоклин начертить вид интегральных кривых y' = 2x. Решение.

Пусть у'=С, тогда изоклинами данного уравнения будут являться **прямые**: 2x=C, то есть $\mathbf{x}=\mathbf{C/2}$. В точках этих прямых построим отрезки, образующие с осью ОХ один и тот же угол α , $tq\alpha=C$. При $C=0\Rightarrow$ изоклина x=0, $tq\alpha=0\Rightarrow\alpha=0$. При $C=1\Rightarrow$



изоклина x=1/2, $tg\alpha=1\Rightarrow\alpha=45$. Построив изоклины и, указав стрелками направления, проводим линии этих направлений. Получим совокупность интегральных кривых $y=x^2+C$ -решение д.у.

Продолжение.

Д.у. 1-го порядка, разрешенное относительно производной (2), можно записать в д. форме: P(x,y) dx + Q(x,y) dy = 0 (3), где P(x,y), Q(x,y) – известные функции. Уравнение (3) удобно тем, что переменные х и у равноправны, т.е. любую из них можно рассматривать как функцию другой.

Решение д.у.

Д.у. решаются интегрированием, что приводит к бесконечному множеству решений, отличающиеся друг

от друга на постоянную величину С. Для того чтобы предать решению конкретный смысл надо подчинить его дополнительным условиям. Определение: условие, что при $x=x_0$ функция у будет равна заданному числу y_0 , называется начальным условием д.у. Начальное условие рассматривается в виде: $y(x_0) = y_0 \iff y|_{x=x_0} = y_0$ (4).

<u>Определение</u>: общим решением д.у. 1-го порядка называется функция $y=\phi(x,C)$, содержащая одну произвольную постоянную и удовлетворяющая условиям:

- 1) Функция у= ϕ (x,C) является решением д.у. при каждом фиксированном значении постоянной C.
- 2) каково бы ни было начальное условие (4), можно найти значение постоянной $C=C_0$ такое, что $y=\phi(x,C_0)$ удовлетворяет данному начальному условию.

<u>Определение</u>: частным решением д.у. 1-го порядка называется функция $y = \varphi(x, C_0)$, которая получается из общего решения $y = \varphi(x, C)$ при конкретном значении постоянной $C = C_0$.

<u>Определение</u>: если общее решение д.у. 1-го порядка найдено в неявном виде, то это решение называется **общим интегралом** д.у. $\Phi(x,y,C)=0$. А $\Phi(x,y,C_0)$ называется **частным интегралом**.

С геометрической точки зрения решение $y=\phi(x,C)$ представляет собой семейство интегральных кривых на плоскости ХОҮ. Частное решение $y=\phi(x,C_0)$ — это одна из кривых этого семейства, проходящая через заданную точку с координатой Хо. Определение: задача нахождения решения д.у. 1-го порядка, удовлетворяющего начальному условию (4), называется задачей Коши.

Теорема (о существовании и единственности решения задачи Коши): если в д.у. y'=f(x,y) функция f(x,y) и ее частные производные $f_y'(x,y)$, $f_x'(x,y)$ непрерывны в некоторой области D, содержащей точку (x_0,y_0) , то существует единственное решение y=f(x) этого уравнения, удовлетворяющее начальному условию $y=f(x_0)=y_0$.

Геометрический смысл теоремы состоит в том, что при выполнении ее условия существует единственная интегральная кривая д.у., проходящая через точку (x_0,y_0) .

Наиболее простым видом д.у. 1-го порядка является уравнение вида: P(x) dx + Q(y) dy = 0.

В этом уравнении одно слагаемое зависит только от x, а другое только от y. Такие уравнения называются **д.у. с разделяющимися переменными**. Для решения этого уравнения переносим одно слагаемое в правую часть: P(x) dx = -Q(y) dy. Интегрируем: $\int P(x) dx = -\int Q(y) dy + C$ — общий интеграл.

Замечание 1: чаще всего д.у. с разделяющимися переменными записываются в общем виде $P_1(x) \cdot Q_1(y) dx + P_2(x) \cdot Q_2(y) dy = 0$. Разделим почленно на $(Q_1(y) P_2(x)) \neq 0$, получим уравнению следующим образом:

$$\frac{P_1(x)}{P_2(x)}dx + \frac{Q_2(y)}{Q_1(y)}dy = 0$$

Интегрируем и получаем общее решение: $\int\!\!\frac{P_1(x)}{P_2(x)}\!dx = -\int\!\!\frac{Q_2(y)}{Q_1(y)}\,dy$

Замечание 2: при делении на произведение $Q_1(y) \cdot P_2(x) \neq 0$ могут потеряться решения. Поэтому необходимо отдельно решить уравнение $Q1(y) \cdot P2(x) = 0$ и найти те решения, которые не вошли в общее – *особые решения*.

<u>Замечание</u> 3: уравнение вида $y' = f_1(x) \cdot f_2(y)$ также можно свести к уравнению с разделяющимися переменными:

$$y' = \frac{dy}{dx}$$

$$\frac{dy}{dx} = f_1(x) \cdot f_2(y)$$

$$\frac{dy}{f_2(y)} = f_1(x)dx$$

$$\int \frac{dy}{f_2(y)} = \int f_1(x)dx + c$$

Замечание 4: уравнение y'=f(ax+by+c), где a,b,c=const сводится к уравнению с разделяющимися переменными с помощью замены u=ax+by+c. Тогда дифференцируя по x получаем:

 $\frac{du}{dx} = a + b \cdot \frac{dy}{dx}$

Отсюда: $\frac{du}{dx} = a + b \cdot f(u)$

Разделяя переменные, получаем - уравнение с разделяющимися переменными.

 $\frac{du}{a+bf(u)} = dx$

 $x = \int \frac{d(ax+by+c)}{a+bf(ax+by+c)}$

Уравнения с разделяющимися переменными приводятся к однородным д.у. Определение: Функция f(x,y) называется однородной функцией n-го порядка, если при умножении каждого ее аргумента на постоянный множитель λ , вся функция умножиться на λ^n :

$$f(\lambda x, \lambda y) = \lambda^n f(x, y)$$

Определение: д.у. 1-го порядка вида y'=f(x,y) называется однородным, если функция f(x,y) является однородной функцией 0-го порядка. Вид О.Д.У.:

$$y' = \varphi(x/y)$$

Замена
$$\begin{bmatrix} \frac{y}{x} = t(x), & y = tx \\ y' = \frac{dt}{dx} \cdot x + t \end{bmatrix} \Rightarrow \frac{dt}{dx} \cdot x + t = \varphi(t) \Leftrightarrow \frac{dt}{dx} \cdot x = \varphi(t) - t$$

Деля это выражение на $dt \Rightarrow \frac{dt}{\varphi(t)-t} = \frac{dx}{x}$ - уравнение с р.п. Далее:

$$\int \frac{dt}{\varphi(t) - t} = \int \frac{dx}{x} + C$$

Затем необходимо сделать обратную замену t=y/x. В результате получим общий интеграл исходного д.у.

Часто О.Д.У. задаются в д. форме $P(x,y)\,dx+Q(x,y)\,dy=0$. Данное уравнение будет однородным только тогда, когда P(x,y) и Q(x,y) – однородные функции одинакового порядка. Отсюда находим решение: $y'=-\frac{P(x,y)}{Q(x,y)}$

Если $\frac{P(x,y)}{Q(x,y)}$ функция является О.Ф. нулевого порядка, то можно сразу сделать замену y/x=t.

Замечание: уравнение вида $y'=f(\frac{ax+by+c}{a_1x+b_1x+c_1})_{\text{можно привести либо к однородному}$ уравнению, либо к уравнению с разделяющимися переменными (a,b,c,a₁,b₁,c₁ - числа). Для этого необходимо ввести новые переменные и и v такие, что $x=u+\alpha$, $y=v+\beta$, где α и β - числа, которые подбираются так, чтобы уравнение стало однородным.

Гравнения Бернули

Dusposepenyuaionse ypabnenue buda: $\{y' + P(z)y = g(z)y \stackrel{n}{,} | y\}$ - уравнение Бернулли. Гокатем, го жо уравнение потно houbecité c runeirony. Eau n=0, so yp-e (4)- runei. noe. Earl n=1, to ypaskenue (4) - c pazdenetogunical repembersonen. Pacanopula organi cayras (n +0, n+1). Pazdenum ypabrenne (4) ka y" +0. To:

y-ny + P(2) · y 1-n = g(2). Coenaery zamery

 $[Z=y^{3-n}]$, 70 $Z'=(1-h)\cdot y^{-h}\cdot y'$ $\Rightarrow y^{-h}\cdot y'=\frac{Z'}{1-h}$

решал по пинечка уравнение перодом берпули или riesodom sarpaisma. Tacues ospazon, noderanskia [z=y1-n] - Сводия уравнение вида (4) к пинеяный уравнению. ка практике удобко, кепривода уравнение Бернулги с минебизму, сразу сделап зашему у-иг. э

D) 9/= U'V+ UV!

Trump: $z' - \frac{2tx}{1+t^2} = \frac{4\sqrt{x}}{\sqrt{1+t^2}}$ are tgt - yp-e treprymy $\begin{bmatrix} \mathcal{R} = 4\mathcal{V} \\ \mathcal{R}' = 4\mathcal{V} + 4\mathcal{V}' \end{bmatrix} \stackrel{(\mathcal{L})}{=} \mathcal{U}'\mathcal{V} + 4\mathcal{V}' - \frac{2t}{1+t^2} \frac{\mathcal{U}}{1+t^2} = \frac{4\sqrt{uv}}{\sqrt{1+t^2}} \text{ anct } t.$ $u'v + u(s' - \frac{2t}{1+t^2}s) = \frac{4\sqrt{uv}}{\sqrt{t+t^2}}$ and $\frac{t}{t}$ $V' = \frac{2t V}{1+t^2} \Rightarrow \int \frac{dV}{V} = \int \frac{2t}{1+t^2} dt \Rightarrow \ln|V| = \ln(1+t^2) \Rightarrow$

→ V=1+t2 $u'(1+t^2) = \frac{4\sqrt{u(1+t^2)}}{\sqrt{1+t^2}}$ and tgtu/(1+t2) = 4 Ju ancty t $\int \frac{du}{\sqrt{u}} = y \int \frac{anctgt}{1+t^2} dt \iff \int \frac{\sqrt{u}}{2} = 2anctg^2t + C$ u = (4 anc 42 t +c) 2 $x = 4V = (4anc + 2t + c)^{2} \cdot (1 + t^{2})$

Orber: 2 = (1+t2) (yancty 2++c)2

Лекуші: минейноге уравнения. Уравнения Берну

Дифореренциальные уравнения 1-го порядка казываются менейноши, если их можно записаль в виде:

$$y' + P(x) \cdot y = g(x)$$
 (1)

где P(x) и G(x) - заданные функции, в тастьети и поетоя ные величини.

Особенность диор. Уравнения (1): исконая другисуще у ч ее производкая у' входия в уравнение (1) в первой степени, неперешкотаясь метду собой.

Рассиотрим вид этого уравнения: существуют г метода решения минейных уравнений: метод Бернуми и метод Лагранжа.

1) метод Бергулли

B 2704 Negode pewenus ypabrenus (1) sydem ucreato b bude npouzbedenus deyx gynkymi, to ecte c nomonyoto zamenos [$y = u \cdot v \cdot J$, $v \cdot de u(x) + v \cdot f(x) - heuzbectrone pynkymi ov <math>z$. Nowrem odna uz muse hpouzbonokas ($ho \neq 0$). Torda [$y' = u \cdot v \cdot + u \cdot v \cdot J$]

Jiodesabury danne lorgamenue 6 ypabrenue (1): $u's + u s' + P(x) \cdot us = G(x)$

 $u'v+u'(v'+P(x)\cdot v)=G(2)$ (2)

β igpabrenum (2) hoddepenn grynxym V(2), V(2), V(2).

$$\frac{d\mathcal{S}}{dx} = -P(x)\cdot\mathcal{S} \iff \int \frac{d\mathcal{V}}{\mathcal{V}} = -\int P(z) dz$$

$$\ln|\mathcal{V}| = -\int P(x) dz + C$$

$$\mathcal{V} = C \cdot e^{-\int P(z) dz}$$

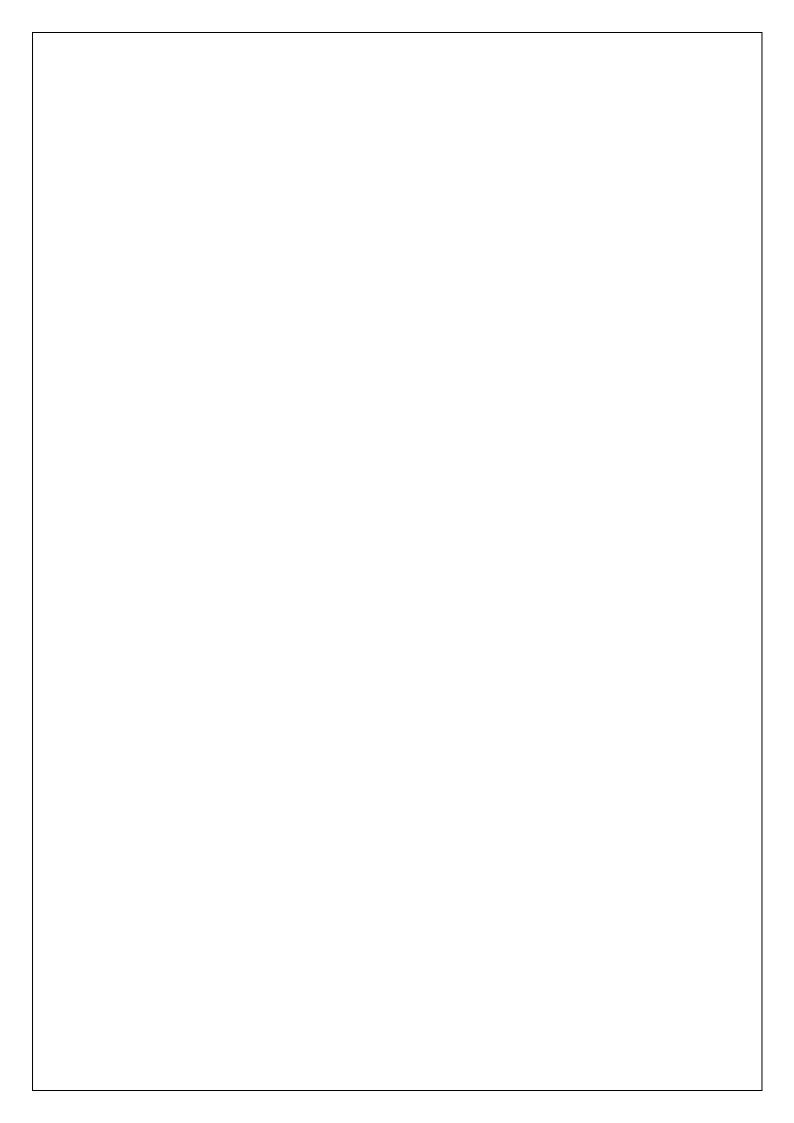
Econ C = 1, forda goynkyal v rpuner bud: $2C = \rho - S \rho(x) dx$

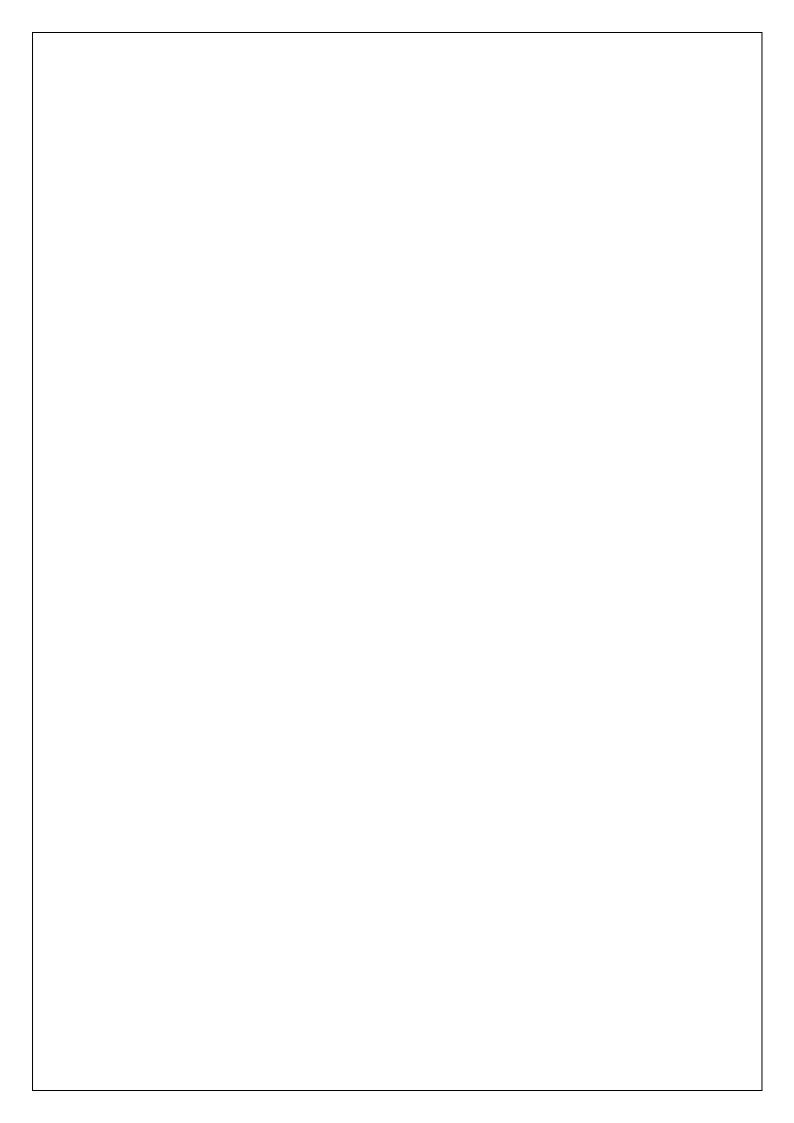
fioderabum racidentyto goynkyuro θ ypabnenue (2) uz koroporo hacidem $u: u' \cdot e^{-\int \rho(z)dx} = G_1(x)$ $\frac{dy}{dz} = e^{\int \rho(z)dx} \cdot G_1(z)$

$$\int du = \int e^{\int P(z) \cdot a \cdot x} \cdot G_1(z) dx$$

$$U = \int G_1(z) \cdot e^{\int P(z) \cdot dx} \cdot G_1(z) dx + C$$

$$\Rightarrow \int y = \left(\int G_1(z) \cdot e^{\int P(z) \cdot dx} + C\right) \cdot c^{\int P(z) \cdot dx} - \int e^{\int P(z) \cdot dx} \cdot G_1(z) \cdot e^{\int P(z) \cdot dx} + C \cdot c^{\int P(z) \cdot dx} - \int e^{\int P(z) \cdot dx} \cdot e$$





<u>Определение:</u> уравнение вида P(x,y) dx + Q(x,y) dy = 0 (1) называется уравнением в полных дифференциалах. Если левая часть этого уравнения представляет собой полный дифференциал некоторой функции u(x,y) т.е.

P(x,y) dx + Q(x,y) dy = du(x,y). В этом случае уравнение (1) можно записать в виде du(x,y) = 0 и его общим решением будет u(x,y) = C (2). Приведем условие, по которому можно судить является ли выражение P(x,y) dx + Q(x,y) dy полным дифференциалом этой функции.

Теорема: для того, чтобы выражение P(x,y) dx + Q(x,y) dy, где P(x,y), Q(x,y) и частные производные $\partial P/\partial y$ и $\partial Q/\partial x$ непрерывны в некоторой области D плоскости XOY было полным дифференциалом необходимо и достаточно выполнение условия: $\partial P/\partial y = \partial Q/\partial x$.

(Без доказательства)

Из всего класса д.у. выделяются уравнения неразрешимые относительно производной. К таким уравнениям относят д.у. Лагранжа и Клеро.

1) Уравнение Лагранжа: д.у. 1-го порядка вида

$$y = x \cdot \varphi(y') + \psi(y') \tag{1}$$

где φ u ψ -известные функции. Для решения этого уравнения сделаем замену [y'=p(x)], тогда (1) перепишется в виде:

$$y = x \cdot \varphi(p) + \psi(p) \tag{2}$$

Дифференцируем (2) по х:

$$y' = \varphi(p) + x\varphi'(p)\frac{dp}{dx} + \psi'(p)\frac{dp}{dx} = p$$

$$p - \varphi(p) = \frac{dp}{dx} (x\varphi'(p) + \psi'(p))$$

$$\frac{dx}{dp} = x \frac{\varphi'(p)}{p - \varphi(p)} + \frac{\psi'(p)}{p - \varphi(p)}$$

Решая это уравнение одним из известных методов

$$\Rightarrow x = \lambda(p, c)$$
 (*)

Соединяем полученные решения (*) и (2) можно оставить общее решение д.у., либо, если это возможно, то исключить параметр p.

2) Уравнение Клеро: рассмотрим частный случай уравнения Лагранжа:

$$\varphi(y') = y'$$

<u>Уравнение Клеро</u>: $y = x \cdot y' + \psi(y')$, делаем замену y' = p.

Имеем: $y = x \cdot p + \psi(p)$ и дифференцируем полученное уравнение по x , имеем:

$$y' = p + x \frac{dp}{dx} + \psi'(p) \frac{dp}{dx} = p$$

$$\frac{dp}{dx}(x+\psi'(p)) = 0$$

<u>1 случай</u>: $\frac{dp}{dx} = 0 \Leftrightarrow p = c$ и общее решение д.у. имеет вид: $y = cx + \psi(c)$

2 случай:

$$x + \psi'(p) = 0$$

$$x = -\psi'(p)$$
 – частное решение

Общий вид решения:

$$y = -p\psi'(p) + \psi(p)$$

$$x = -\psi'(p)$$

Д.у., имеющие порядок выше 1-ого, называются д.у. высших порядков. Д.у. 2го порядка в общем случае можно записать в виде F(x,y,y',y'')=0 или в виде, если это возможно, разрешенным относительно старшей производной:

(1)
$$y'' = f(x, y, y')$$

Определение: решением всякой функции $y = \phi(x)$ называется решение, при подстановке которого в данное уравнение обращает его в верное равенство.

Общим решением д.у. называется функция $y = \phi(x, c_1, c_2)$, где c_1, c_2 – независимые от х произвольные постоянные, обладающие следующими свойствами:

- 1) Функция $y=\phi(x,c_1,c_2)$ является решением д.у. для любых фиксированных значений c_1, c_2
- **2)** Каковы бы не были начальные условия **(2)** $y|_{x=x_0} = y_0; y'|_{x=x_0} = y_0'$ существует единственное значения произвольных постоянных $c_1=c_1'$ и $c_2=c_2'$, которые обращают функцию $y=\phi(x,c_1',c_2')$ в решение данного д.у.

Функция $y=\phi(x,c_1',c_2')$, которая получается из **общего решения** $y=\phi(x,c_1,c_2)$ подстановкой $c_1=c_1'$ и $c_2=c_2'$ называется частным решением д.у.

График общего решения д.у. 2-ого порядка называется интегральной кривой. Общее решение д.у. (1) представляет собой семейство интегральных кривых; частное решение представляет собой одну интегральную кривую, проходящую через точку (x_0,y_0) и имеющая в ней касательную с заданным угловым коэффициентом у' $(x_0) = y_0$ '. Задача нахождения решения у, удовлетворяющего заданным начальным условиям (2), называется задачей Коши. ТЕОРЕМА: (о существовании и единственности решения задачи Коши) если в д.у. (1) функция f(x,y,y') и ее частные производные f'_x , f'_y , $f'_{y'}$ непрерывны в некоторой области D, то для всякой точки (x_0, y_0, y_0') из D существует единственное решение y=f(x) уравнения (1), удовлетворяющее начальным условиям (2).

Аналогичные теоремы и определения справедливы и для д.у. n-ого порядка, которое в общем виде записывается:

$$F(x, y, y', y'', ..., y^{(n)}) = 0$$
 (3)

Если его можно разрешить относительно старшей производной, то: $y^{(n)} = f\left(x,y,y',...,y^{(n-1)}\right) \tag{4}$

$$y^{(n)} = f(x, y, y', ..., y^{(n-1)})$$
 (4)

Начальные условия для (3) имеют вид:

условиям (4).

$$y|_{x=x_0} = y_0;...; \quad y''|_{x=x_0} = y_0'' \quad ;...; \quad y^{n-1}|_{x=x_0} = y_0^{n-1}$$
 (5)

Общее решение д.у. (3) n-ro порядка определяется функцией $y=\phi(x,c_1,...,c_n)$, имеющих п независимых от х произвольных постоянных. Решение д.у. (3), получающееся из общего решения при конкретных значениях постоянных $c_1=c_1{}^{\prime}$,..., $c_n=c_n{}^{\prime}$ называется **частным решением** д.у. n-го порядка. Решить задачу Коши - это найти решение д.у. (3), удовлетворяющие начальным

Одним из методов решения дифференциального уравнения n-го порядка $y^{(n)}=f(x,y,y',...,y^{(n-1)})$ является метод понижения порядка. Суть этого метода состоит в том, что с помощью замены переменной данное дифференциальное уравнение сводится к уравнению, порядок которого ниже, чем у исходного. Рассмотрим 3 основных типа уравнений, допускающих понижение порядка. 1) Пусть y''=f(x). Для понижения порядка делаем замену y'=p(x), тогда y''=p'(x). При подстановке в исходное уравнение получаем дифференциальное уравнение 1-ого порядка: p'(x)=f(x). Находим из этого уравнения p(x): $dp/dx=f(x)=\int dp=\int f(x)dx$, $p=\int f(x)dx+C1=>y=\int (\int f(x)dx+C1)dx+C2$ — общее решение дифференциального уравнения. Но на практике проще решать это уравнение путем двукратного интегрирования.

В общем случае д.у. n-ого порядка такого типа имеют вид $y^{(n)}=f(x)$. Для решения надо его n раз проинтегрировать – получим общее решение данного уравнения, которое будет содержать n-произвольных постоянных.

- 2) y''=f(x,y') уравнение, не содержащее в явном виде искомую функцию у. Делаем замену y'=p(x), y''=p'(x), то есть $p'(x)=f(x,p(x)) \Rightarrow p=\phi(x,c1)$, $y'=\phi(x,c1)$ —можно решить интегрированием левой части $\Rightarrow y=\psi(x,c1,c2)$. Частным случаем такого типа уравнений является y''=f(y') не содержит х. Это уравнение также решается с помощью y'=p(x), p'=f(p)—уравнение с разделяющимися переменными.
 - В общем случае для уравнения n-ого порядка такого типа имеют вид: $F\left(x,y^{(k)},y^{(k+1)},...,y^{(n)}\right)=0$
- не содержит явно искомую функцию у, то порядок этого уравнения можно понизить на k-единиц, сделав замену $y^{(k)} = p(x)$, $y^{(k+1)} = p'(x)$, $y^{(n)} = p^{(n-k)}(x)$. Тогда $F(x,p,p',\dots,p^{(n-k)})=0$. Частным случаем этого д.у. является уравнение вида $F(y^{(k)},y^{(k+1)},\dots,y^{(n)})=0$.
- 3) y''=f(y,y'). Для понижения порядка делаем замену: y'=p(y) (где y=y(x)),

$$y'' = \frac{dp}{dy} \cdot \frac{dy}{dx} = p \cdot \frac{dp}{dy} \Rightarrow p \cdot \frac{dp}{dy} = f(y,p)$$

Решая это уравнение, находим p=g(y,C1), y'=g(y,C1). Интегрируем.

Частным случаем уравнений такого типа является у"=f(y'). Делаем замену:

$$y'' = \frac{dp}{dy} \cdot \frac{dy}{dx} = p \cdot \frac{dp}{dy} \Rightarrow p \cdot \frac{dp}{dy} = f(p)$$

В общем виде уравнения такого типа записываются $F(y,y',y'',...,y^{(n)})=0$ - решается заменой:

$$y' = p(y);$$
 $y'' = p \frac{dp}{dy};$ $y''' = p \left(\frac{dp}{dy}\right)^2 + p^2 \frac{d^2p}{dy^2}$