Лекция 1. Классификация и приведение к каноническому виду диференциальных уравнений 2 порядка.

Определение. Уравнением в частных производных 2 порядка называют

$$\sum_{i,j=1}^{n} a_{ij} \frac{\delta^2 u}{\delta x_i \delta x_j} + \sum_{i=1}^{n} b_i \frac{\delta u}{\delta x_i} + cu + f(x) = 0$$

$$u = u(x_1, \dots, x_n), c = c(x), a_{ij} = a_{ij}(x), b_i = b_i(x)$$

Если $u, c, a_{ij}, b_i = \text{const} \quad \forall i, j$, то уравнение имеет пстоянные коэфициенты. Рассмотрим случай n = 2:

$$a_{11}(x,y)\frac{\delta^2 u}{\delta x^2} + 2a_{12}(x,y)\frac{\delta^2 u}{\delta x \delta y} + a_{22}(x,y)\frac{\delta^2 u}{\delta y^2} + F(f(x,y),\frac{\delta u}{\delta x},\frac{\delta u}{\delta y},u) = 0$$

Замечание. Принято писать $\frac{\delta u}{\delta x} = u_x, \frac{\delta^2 u}{\delta x \delta y} = u_{xy}, \frac{\delta^2 u}{\delta x^2} = u_{xx}, \cdots$.

Сделаем замену переменных: $\xi = \phi(x,y), \quad \eta = \psi(x,y)$. И так как они линейно независимы:

$$\mathbb{J} = \begin{vmatrix} \frac{\delta \phi}{\delta x} & \frac{\delta \phi}{\delta y} \\ \frac{\delta \psi}{\delta x} & \frac{\delta \psi}{\delta y} \end{vmatrix} \neq 0$$

$$u_x = \xi_x u_\xi + \eta_x u_\eta$$

$$u_{xx} = (\xi_x u_\xi + \eta_x u_\eta)_x = u_{\xi\xi} \xi_x^2 + 2u_{\xi\eta} \xi_x \eta_x + u_{\eta\eta} \eta_x^2 + u_{\xi} \xi_{xx} + u_{\eta\eta} \eta_{xx}$$

$$u_{yy} = (\xi_y u_\xi + \eta_y u_\eta)_y = u_{\xi\xi} \xi_y^2 + 2u_{\xi\eta} \xi_y \eta_y + u_{\eta\eta} \eta_y^2 + u_{\xi\xi} \xi_y + u_{\eta\eta} \eta_{yy}$$

Подставляя это в исходное уравнение, мы получим:

$$u'_{\xi\xi} \underbrace{\left[a_{11}(\xi_x)^2 + a_{12}\xi_x\xi_y + a_{22}(\xi_y)^2\right]}_{\tilde{a}_{12}} + u_{\eta\eta} \underbrace{\left[a_{11}(\eta_x)^2 + 2a_{12}\eta_x\eta_y + a_{22}(\eta_y)^2\right]}_{\tilde{a}_{12}} + u_{\eta\xi} \underbrace{\left[2a_{11}\xi_x\eta_x + 2a_{22}\xi_y\eta_y + 2a_{12}(\xi_x\eta_y + \xi_y\eta_x)\right]}_{\tilde{a}_{12}} + \tilde{F}(\xi, \eta, u, u_{\xi}, u_{\eta}) = 0$$

 $u_{xy} = (u_{\varepsilon}\xi_x + u_n\eta_x)_y = \cdots$

Итого, получаем:

$$a_{11}(\xi_x)^2 + 2a_{12}\xi_x\xi_y + a_{22}(\xi_y)^2 = 0$$
$$a_{11}\left(\frac{\xi_x}{\xi_y}\right)^2 + 2a_{12}\left(\frac{\xi_x}{\xi_y}\right) + a_{22} = 0$$

Пусть $\xi(x,y)=$ const, выразим тогда y=y(x). Отсюда $d\xi=\xi_x dx+\xi_y dy\Rightarrow \frac{dy}{dx}=-\frac{\xi_x}{\xi_y}$ Значит имеем:

$$a_{11} \left(\frac{dy}{dx}\right)^2 + 2a_{12} \left(\frac{dy}{dx}\right) + a_{22} = 0$$

Определение. $a_{11}(dy)^2 - 2a_{12}dydx + a_{22}(dx)^2 = 0$ - характеристическое уравнение исходного уравнения.

$$\frac{dy}{dx} = \frac{a_{12} \pm \sqrt{(a_{12})^2 - a_{11}a_{22}}}{a_{11}}$$

- 1. D > 0 гиперболический тип;
- 2. D = 0 параболический тип;
- 3. D < 0 эллиптический тип.
- В 1. делаем замену $\xi = \phi(x, y) = c, \quad \eta = \psi(x, y) = c$
- В 2. $\xi = \phi(x,y) = c$ $\eta = \psi(x,y) = c$ выбираем сами. Она должна быть лин. независимо от $\phi(x,y)$

В 3. имеем
$$\widetilde{\phi(x,y)} \pm i \widetilde{\psi(x,y)} = c$$

В зависимости от D определяется тип дифференциального уравнения.

Замечание. Виды канонических дифференциальных уравнений второго порядка:

- D > 0 гиперболический тип;
- D = 0 napa болический тип;
- D < 0 эллиптический тип.

Для каждого из них определён свой порядок действий:

- 1. $D>0 \implies$ делаем замену $\xi=\phi(x,y)=\mathrm{const},\ \eta=\psi(x,y)=\mathrm{const};$
- 2. $D=0 \implies$ у нас единственное решение $\xi=\varphi(x,y)={\rm const.}$ Тогда вводим вторую, линейно независимую с $\varphi(x,y)$ функцию $\eta=\psi(x,y)={\rm const};$
- 3. $D < 0 \implies$ у нас будет пара сопряжённых комплексных чисел $\underbrace{\varphi(x,y)}_{\xi(x,y)} \pm i \underbrace{\psi(x,y)}_{\eta(x,y)} = \mathrm{const.}$

Замечание. Где $\varphi(x,y)$ и $\psi(x,y)$ — первые интегралы системы.

Рассмотрим каждый из них по отдельности детальнее

Гиперболический тип (D > 0)

Тогда $\xi=\dfrac{\varphi+\psi}{2},\,\eta=\dfrac{\varphi-\psi}{2},$ а исходное уравнение имеет вид

$$2\tilde{a}_{12}u_{\xi\eta} + \tilde{F} = 0.$$

Параболический тип (D=0)

Тогда $\xi = \varphi(x,y)$, $\eta = \psi(x,y)$, а $D = a_{12}^2 - a_{11}a_{22} = 0 \implies a_{12} = \sqrt{a_{11}a_{22}}$. Собирая полные квадраты, получаем:

$$\tilde{a}_{11} = (\sqrt{a_{11}}\xi_x + \sqrt{a_{22}}\xi_y)^2 = (-\sqrt{a_{22}}\xi_y + \sqrt{a_{22}}\xi_y) = 0,$$

$$\tilde{a}_{12} = \sqrt{a_{11}}\xi_x(\sqrt{a_{11}}\eta_x + \sqrt{a_{22}}\eta_y) + \sqrt{a_{22}}\xi_y(\sqrt{a_{11}}\eta_x + \sqrt{a_{22}}\eta_y) =$$

$$= (\sqrt{a_{11}}\xi_x + \sqrt{a_{22}}\xi_y)(\sqrt{a_{11}}\eta_x + \sqrt{a_{22}}\eta_y).$$

Эллиптический тип (D < 0)

Тогда $\xi = \varphi + i\psi$, $\eta = \varphi - i\psi$, а $D = a_{12}^2 - a_{11}a_{22} < 0$. Для исследования уравнений этого типа введём следующие переменные:

$$\begin{cases} \alpha = \frac{\xi + \eta}{2}, \\ \beta = \frac{\xi - \eta}{2i}, \end{cases} \implies \begin{cases} \xi = \alpha + i\beta = \xi(\alpha(x, y), \beta(x, y)), \\ \eta = \alpha - i\beta = \eta(\alpha(x, y), \beta(x, y)). \end{cases}$$

Найдём тогда \tilde{a}_{11} :

$$\tilde{a}_{11} = a_{11}(\alpha_x + i\beta_x)^2 + 2a_{12}(\alpha_x + i\beta_x)(\alpha_y + i\beta_y) + a_{22}(\alpha_y + i\beta_y)^2 = 0 \implies$$

$$\begin{cases} \alpha : a_{11}(\alpha_x)^2 + 2a_{12}\alpha_x\alpha_y + a_{22}(\alpha_y)^2, \\ \beta : a_{11}(\beta_x)^2 + 2a_{12}\beta_x\beta_y + a_{22}(\beta_y)^2, \\ i : 2i[a_{11}\alpha_x\beta_x + a_{12}(\alpha_x\beta_y + \beta_x\alpha_y) + a_{22}\alpha_y\beta_y]. \end{cases}$$

Это достигается тогда, когда $\tilde{a}_{11} = \tilde{a}_{22}$, а $\tilde{a}_{12} = 0$, если положить в формулах \tilde{a} члены ξ и η равными соответствующими α и β .

Пример. Приведём к канонической форме уравнение $x^4u_{xx} - y^4u_{yy} = 0$. Для начала составим характеристическое уравнение:

$$x^4(dy)^2 - y^4(dx)^2 = 0.$$

Тогда $D=2y^2>0 \implies$ гиперболический тип. Получаем:

$$\left(\frac{dy}{dx}\right)^2 - \left(\frac{y}{x}\right)^4 = 0 \implies \frac{dy}{dx} = \pm \left(\frac{y}{x}\right)^2.$$

Решив дифференциальное уравнение, мы получаем два корня:

$$\bullet \ \xi = \frac{1}{y} + \frac{1}{x} = C = \text{const},$$

•
$$\eta = \frac{1}{y} - \frac{1}{x} = C = \text{const.}$$

Далее находим:

$$u_{xx} = \left(u_{\xi}\left(-\frac{1}{x^2}\right) + u_{\eta}\left(\frac{1}{x^2}\right)\right)_x = \frac{1}{x^4}(u_{\xi\xi} - 2u_{\xi\eta} + u_{\eta\eta}) + \frac{2}{x^3}(u_{\xi} - u_{\eta}),$$

$$u_{yy} = \left(u_{\xi}\left(-\frac{1}{y^2}\right) + u_{\eta}\left(-\frac{1}{y^2}\right)\right)_y = \frac{1}{y^4}(u_{\xi\xi} + 2u_{\xi\eta} + u_{\eta\eta}) + \frac{2}{y^3}(u_{\xi} + u_{\eta}).$$

Следующим шагом вычисляем $x^4u_{xx} - y^4u_{yy}$ и получаем:

$$x^{4}u_{xx} - y^{4}u_{yy} = \dots = -4u_{\xi\eta} + 2(x-y)u_{\xi} - 2(x+y)u_{\eta}.$$

После, исходя из формул ξ и η , выразим x+y и x-y через ξ и η :

$$\bullet \ x - y = 4 \frac{\eta}{\xi^2 - \eta^2},$$

•
$$x + y = 4\frac{\xi}{\xi^2 - \eta^2}$$
.

Осталось лишь подставить x+y и x-y и получить уравнение, записанное в канонической форме, зависящее лишь от ξ и η :

$$-\frac{8\eta}{\xi^2 - \eta^2} u_{\xi} - 4u_{\xi\eta} - \frac{8\xi}{\xi^2 - \eta^2} u_{\eta} = 0.$$

Замечание. На линейной алгебре было нечто подобное для уравнений с постоянными коэффициентами. Наш же способ работает и в том случае, но не наоборот.

Случай с постоянными коэффициентами

Гиперболический тип (D > 0)

Решаем уравнение и, после интегрирования обеих частей, получаем:

$$y_{1,2} = \frac{a_{12} \pm \sqrt{a_{12}^2 - a_{11}a_{22}}}{a_{11}}x + C.$$

Тогда наши первые интегралы системы имеют вид:

$$\begin{cases} \xi = y - \frac{a_{12} + \sqrt{a_{12}^2 - a_{11}a_{22}}}{a_{11}} x, \\ \eta = y - \frac{a_{12} - \sqrt{a_{12}^2 - a_{11}a_{22}}}{a_{11}} x, \end{cases}$$

где они должны равняться константе C. В таком случае каноническая форма будет иметь следующий вид:

$$2\tilde{c}a_{12}u_{\xi\eta} + \tilde{F}(\xi, \eta, u) = 0.$$

Параболический тип (D=0)

Имеем уравнение:

$$dy = \frac{a_{12}}{a_{11}} dx.$$

Отсюда делаем следующую замену:

$$\xi = y - \frac{a_{12}}{a_{11}}x.$$

При этом η мы выбираем сами. Например, для удобства возьмём $\eta = y$. В таком случае каноническая форма будет иметь следующий вид:

$$u_{\xi\xi} + \tilde{c}_1 u_{\xi} + \tilde{c}_2 u_{\eta} + \tilde{F}(\xi, \eta, u) = 0.$$

Эллиптический тип (D < 0)

Тогда будем иметь уравнение:

$$y = \frac{a_{12} \pm i\sqrt{a_{12}^2 - a_{11}a_{22}}}{a_{11}}x + C.$$

Разделяя на мнимую и вещественную части, мы получаем следующую замену:

$$\begin{cases} \xi = y - \frac{a_{12}}{a_{11}}x, \\ \eta = \frac{\sqrt{a_{12}^2 - a_{11}a_{22}}}{a_{11}}x. \end{cases}$$

В таком случае каноническая форма будет иметь следующий вид:

$$u_{\xi\xi} + u_{\eta\eta} + \tilde{F}(\xi, \eta, u, u_{\xi}, u_{\eta}) = 0.$$

Примеры

Пример. Рассмотрим уравнение $\overbrace{36}^{a_{11}}u_{xx}\overbrace{-12}^{2a_{12}}u_{xy}+\overbrace{1}^{a_{22}}u_{yy}+18u_x-3u_y=0$. После замены и нахождения $u_{xx},u_{xy},u_{yy},u_x,u_y$ получаем **ответ**:

$$u_{\eta\eta} + \frac{1}{2}u_{\xi} = 0.$$

Пример. Рассмотрим уравнение $\overbrace{5}^{a_{11}}u_{xx}+\overbrace{4}^{2a_{12}\Longrightarrow a_{12}=2}u_{xy}+\overbrace{1}^{a_{22}}u_{yy}+u_x+u_y=0$. Снова делаем замену, находим $u_{xx},u_{xy},u_{yy},u_x,u_y$ и после подстановки получаем **ответ**:

$$u_{\xi\xi} + u_{\eta\eta} + \frac{3}{5}u_{\xi} + \frac{1}{5}u_{\eta} = 0.$$