

## Лекция 2. Классификация уравнений в частных производных второго порядка с двумя независимыми переменными

Нашей целью является приведение к каноническому виду в области уравнения с частными производными второго порядка с двумя независимыми переменными линейного относительно старших производных

$$a_{11}u_{xx} + 2a_{12}u_{xy} + a_{22}u_{yy} + F(x, y, u, u_x, u_y) = 0, \quad (1)$$

где коэффициенты  $a_{11}, a_{12}, a_{22}$  являются функциями  $x$  и  $y$ .

### §1. Замена независимых переменных

Перейдем от независимых переменных  $x$  и  $y$  к независимым переменным  $\xi$  и  $\eta$ . Пусть

$$\xi = \xi(x, y), \quad \eta = \eta(x, y) \quad (2)$$

— дважды непрерывно дифференцируемые функции, причем якобиан

$$D = \begin{vmatrix} \frac{\partial \xi}{\partial x} & \frac{\partial \xi}{\partial y} \\ \frac{\partial \eta}{\partial x} & \frac{\partial \eta}{\partial y} \end{vmatrix}$$

нигде в рассматриваемой области не обращается в нуль. Тогда систему (2) можно однозначно разрешить относительно  $x$  и  $y$  в некоторой области точек  $(\xi, \eta)$ . Полученные функции  $x = x(\xi, \eta)$  и  $y = y(\xi, \eta)$  будут также дважды непрерывно дифференцируемыми функциями от  $\xi$  и  $\eta$ . С помощью преобразования (2) мы получаем новое уравнение, эквивалентное исходному (1). Естественно возникнет задача: как выбрать  $\xi$  и  $\eta$ , чтобы уравнение в этих переменных имело наиболее простую форму? Для решения этой задачи преобразуем производные к новым переменным. Полагая

$$u(x(\xi, \eta), y(\xi, \eta)) = v(\xi, \eta).$$

получаем

$$\begin{aligned} u_x &= u_\xi \zeta_x + u_\eta \eta_x, & u_y &= u_\xi \zeta_y + u_\eta \eta_y, \\ u_{xx} &= u_{\xi\xi} \zeta_x^2 + 2u_{\xi\eta} \zeta_x \eta_x + u_{\eta\eta} \eta_x^2 + u_\xi \zeta_{xx} + u_\eta \eta_{xx}, \\ u_{xy} &= u_{\xi\xi} \zeta_x \zeta_y + u_{\xi\eta} (\zeta_x \eta_y + \zeta_y \eta_x) + u_{\eta\eta} \eta_x \eta_y + u_\xi \zeta_{xy} + u_\eta \eta_{xy}, \\ u_{yy} &= u_{\xi\xi} \zeta_y^2 + 2u_{\xi\eta} \zeta_y \eta_y + u_{\eta\eta} \eta_y^2 + u_\xi \zeta_{yy} + u_\eta \eta_{yy}. \end{aligned} \quad (3)$$

В новых переменных  $\xi$  и  $\eta$  уравнение (1), согласно формулам (3), записывается так:

$$\bar{A}_{11} u_{\xi\xi} + 2\bar{A}_{12} u_{\xi\eta} + \bar{A}_{22} u_{\eta\eta} + \bar{F}(\xi, \eta, u, u_\xi, u_\eta) = 0, \quad (4)$$

где

$$\begin{aligned} \bar{A}_{11} &= a_{11} \zeta_x^2 + 2a_{12} \zeta_x \zeta_y + a_{22} \zeta_y^2, \\ \bar{A}_{12} &= a_{11} \zeta_x \eta_x + a_{12} (\zeta_x \eta_y + \eta_x \zeta_y) + a_{22} \zeta_y \eta_y, \\ \bar{A}_{22} &= a_{11} \eta_x^2 + 2a_{12} \eta_x \eta_y + a_{22} \eta_y^2, \\ \bar{F} &= F + a_{11} (u_\xi \zeta_{xx} + u_\eta \eta_{xx}) + 2a_{12} (u_\xi \zeta_{xy} + u_\eta \eta_{xy}) + a_{22} (u_\xi \zeta_{yy} + u_\eta \eta_{yy}). \end{aligned}$$

Выберем переменные  $\xi$  и  $\eta$  так, чтобы коэффициент  $\bar{A}_{11}$  был равен нулю. Рассмотрим уравнение с частными производными первого порядка

$$a_{11} z_x^2 + 2a_{12} z_x z_y + a_{22} z_y^2 = 0. \quad (5)$$

Пусть  $z = \varphi(x, y)$  — какое-нибудь частное решение этого уравнения. Если положить  $\xi = \varphi(x, y)$ , то коэффициент  $\bar{A}_{11}$ , очевидно, будет равен нулю. Итак, задача о выборе новых независимых переменных связана с решением уравнения (5).

## §2. Уравнения характеристик

Уравнение (5) связано со следующим обыкновенным дифференциальным уравнением

$$a_{11} \dot{\varphi}^2 - 2a_{12} \dot{\varphi} \varphi' + a_{22} \varphi'^2 = 0, \quad (6)$$

которое мы будем называть характеристическим, а его интегралы — характеристиками. Эта связь устанавливается в следующем предложении:

*Лемма. Если  $z = \varphi(x, y)$  — решение уравнения (5), то соотношение  $\varphi(x, y) = C$  представляет собой интеграл уравнения (6). Обратно, если  $\varphi(x, y) = C$  — интеграл уравнения (6), то функция  $z = \varphi(x, y)$  удовлетворяет уравнению (5).*

*Доказательство.* Пусть  $z = \varphi(x, y)$  удовлетворяет уравнению (5). Соотношение  $\varphi(x, y) = C$  задает функцию  $y = f(x, C)$ , для которой

$$\frac{dy}{dx} = - \frac{\varphi_x(x, y)}{\varphi_y(x, y)} \Big|_{y=f(x, C)}.$$

Следовательно,  $y = f(x, C)$  удовлетворяет уравнению (6), так как

$$a_{11} \left( \frac{dy}{dx} \right)^2 - 2a_{12} \frac{dy}{dx} + a_{22} - \left[ a_{11} \left( \frac{\varphi_x}{\varphi_y} \right)^2 + 2a_{12} \frac{\varphi_x}{\varphi_y} + a_{22} \right] \Big|_{y=f(x, C)} = 0.$$

Докажем вторую часть леммы. Пусть  $\varphi(x, y) = C$  — интеграл уравнения (6). Через произвольную точку  $(x_0, y_0)$  проведем интегральную кривую уравнения (6), полагая  $\varphi(x_0, y_0) = C_0$  и  $y = f(x, C_0)$ . Очевидно,  $y_0 = f(x_0, C_0)$ . Для всех точек этой кривой имеем:

$$a_{11} \left( \frac{dy}{dx} \right)^2 - 2a_{12} \frac{dy}{dx} + a_{22} - \left[ a_{11} \left( \frac{\varphi_x}{\varphi_y} \right)^2 + 2a_{12} \frac{\varphi_x}{\varphi_y} + a_{22} \right] \Big|_{y=f(x, C_0)} = 0.$$

Полагая в последнем равенстве  $x = x_0$ , получим:

$$a_{11} \varphi_x^2(x_0, y_0) + 2a_{12} \varphi_x(x_0, y_0) \varphi_y(x_0, y_0) + a_{22} \varphi_y^2(x_0, y_0) = 0,$$

что и требовалось доказать.

Полагая  $\xi = \varphi(x, y)$ , где  $\varphi(x, y) = C$  есть интеграл уравнения (6), мы обращаем в нуль коэффициент при  $u_{\xi\xi}$ . Если  $\psi(x, y) = C$  — другой интеграл уравнения (6), независимый от  $\varphi(x, y)$ , то, полагая  $\eta = \psi(x, y)$ , мы обратим в нуль также и коэффициент при  $u_{\eta\eta}$ .

Уравнение (6) распадается на два уравнения:

$$\frac{dy}{dx} = \frac{a_{12} + \sqrt{a_{12}^2 - a_{11}a_{22}}}{a_{11}}, \quad (7)$$

$$\frac{dy}{dx} = \frac{a_{12} - \sqrt{a_{12}^2 - a_{11}a_{22}}}{a_{11}}. \quad (8)$$

Знак подкоренного выражения определяет тип уравнения (1). Это уравнение мы будем называть в точке  $M$  уравнением гиперболического типа, если в точке  $M$   $\Delta = a_{12}^2 - a_{11}a_{22} > 0$ , эллиптического типа, если  $\Delta < 0$ , и параболического типа, если  $\Delta = 0$ .

Нетрудно убедиться в правильности соотношения

$$\bar{\sigma}_{12}^2 - \bar{\sigma}_{11}\bar{\sigma}_{22} = (a_{12}^2 - a_{11}a_{22})D^2,$$

из которого следует инвариантность типа уравнения при преобразовании переменных, так как якобиан  $D$  преобразования переменных отличен от нуля.

### §3. Канонические формы уравнения

Рассмотрим область  $G$ , во всех точках которой уравнение имеет один и тот же тип. Разберем каждый из этих типов в отдельности.

1. Для уравнения гиперболического типа  $\Delta > 0$  и правые части уравнений (7) и (8) действительны и различны. Общие интегралы их  $\varphi(x, y) = C$  и  $\psi(x, y) = C$  определяют действительные семейства характеристик. Полагая

$$\xi = \varphi(x, y), \quad \eta = \psi(x, y), \quad (9)$$

приводим уравнение (4) к виду

$$u_{\xi\eta} = \Phi(\xi, \eta, v_{\xi}, v_{\eta}), \quad (10)$$

где  $\Phi = -\frac{F}{2\bar{\sigma}_{12}}$ . Уравнение (10) называется канонической формой гиперболического уравнения (1). Часто пользуются другой канонической формой.

Положим

$$\xi = x' + y', \quad \eta = x' - y'.$$

т.е.

$$x' = \frac{\xi + \eta}{2}, \quad y' = \frac{\xi - \eta}{2},$$

где  $x'$  и  $y'$  — новые переменные. Тогда, полагая  $\omega(\xi, \eta) = W(x', y')$ , будем иметь

$$\omega_\xi = \frac{1}{2}(W_{x'} + W_{y'}), \quad \omega_\eta = \frac{1}{2}(W_{x'} - W_{y'}), \quad \omega_{\xi\eta} = \frac{1}{4}(W_{x'x'} - W_{y'y'}).$$

В результате уравнение (10) примет вид

$$W_{x'x'} - W_{y'y'} = \Phi_1 \quad (\Phi_1 = 4\Phi).$$

2. Для уравнения параболического типа  $\Delta = 0$  уравнения (7) и (8) совпадают, и мы получаем один общий интеграл уравнения (6):  $\varphi(x, y) = \text{const}$ .

Положим в этом случае

$$\xi = \varphi(x, y) \text{ и } \eta = \psi(x, y),$$

где  $\psi(x, y)$  — любая функция, независимая от  $\varphi$ . При таком выборе переменных коэффициент

$$\bar{a}_{11} = a_{11}\xi_x^2 + 2a_{12}\xi_x\xi_y + a_{22}\xi_y^2 - (\sqrt{a_{11}}\xi_x + \sqrt{a_{22}}\xi_y)^2 = 0,$$

так как  $a_{12} = \sqrt{a_{11}}\sqrt{a_{22}}$ ; отсюда следует, что

$$\begin{aligned} \bar{a}_{12} = a_{11}\xi_x\eta_x + a_{12}(\xi_x\eta_y + \eta_x\xi_y) + a_{22}\xi_y\eta_y = \\ = (\sqrt{a_{11}}\xi_x + \sqrt{a_{22}}\xi_y)(\sqrt{a_{11}}\eta_x + \sqrt{a_{22}}\eta_y) = 0. \end{aligned}$$

Таким образом, мы получаем каноническую форму для уравнения параболического типа

$$\omega_{\eta\eta} = \Phi(\xi, \eta, \omega, \omega_\xi, \omega_\eta), \quad \Phi = -\frac{F}{\bar{a}_{22}}.$$

3. Для уравнения эллиптического типа  $a_{12}^2 - a_{11}a_{22} < 0$  и правые части уравнений (7) и (8) комплексны. Пусть

$$\varphi(x, y) = C$$

— комплексный интеграл уравнения (7). Тогда

$$\varphi^*(x, y) = C^*.$$

где  $\varphi^*$  – сопряженная к  $\varphi$  функция, будет представлять собой общий интеграл сопряженного уравнения (8). При этом уравнение эллиптического типа (1) приводится к (10) при замене переменных

$$\xi = \varphi(x, y), \quad \eta = \varphi^*(x, y).$$

Чтобы не иметь дела с комплексными переменными, введем новые переменные  $x'$  и  $y'$ , равные

$$x' = \frac{\varphi + \varphi^*}{2}, \quad y' = \frac{\varphi - \varphi^*}{2i},$$

так, что

$$\xi = x' + iy', \quad \eta = x' - iy'.$$

В этом случае, полагая  $\psi(\xi, \eta) = W(x', y')$ , будем иметь

$$\psi_{\xi\xi} - \frac{1}{2}(\psi_{x'x'} - i\psi_{y'y'}) = \psi_{\eta\eta} - \frac{1}{2}(\psi_{x'x'} + i\psi_{y'y'}) = \psi_{\xi\eta} - \frac{1}{4}(\psi_{x'x'} + \psi_{y'y'}).$$

Следовательно, уравнение (10) принимает вид

$$\psi_{\xi\xi} + \psi_{\eta\eta} = \Psi(x', y', \psi, \psi_{x'}, \psi_{y'}) = \Psi = 4\Phi.$$

В заключение рассмотрим несколько примеров.

**Пример 1.**  $u_{xx} - yu_{yy} = 0$ .

Здесь  $a_{11} = 1$ ,  $a_{12} = 0$ ,  $a_{22} = -y$ ,  $\Delta = a_{12}^2 - a_{11}a_{22} = y$ . Следовательно, в области  $y > 0$  уравнение гиперболично, в области  $y < 0$  – эллиплично.

а) Рассмотрим сначала область гиперболичности. Дифференциальные уравнения характеристик имеют вид

$$\frac{dy}{dx} = -\sqrt{y}, \quad \frac{dy}{dx} = \sqrt{y}.$$

а  $x - 2\sqrt{y} = C$ ,  $x + 2\sqrt{y} = C$  – их общие интегралы.

Производя замену независимых переменных  $\xi = x - 2\sqrt{y}$ ,  $\eta = x + 2\sqrt{y}$ , получим каноническую форму преобразованного уравнения

$$u_{\xi\eta} = \frac{1}{2(\xi - \eta)}(u_{\eta} - u_{\xi}).$$

б) В области эллиптичности ( $y < 0$ ) производим замену переменных

$$x' = \frac{\xi + \eta}{2} = x, \quad y' = \frac{\eta - \xi}{2i} = 2\sqrt{-y}.$$

Канонический вид уравнения

$$W_{x'x'} + W_{y'y'} - \frac{1}{2\sqrt{-y}} W_{y'} = 0.$$

Пример 2.  $xu_{xx} - 2\sqrt{xy}u_{xy} + yu_{yy} + 0.5u_y = 0$ .

Здесь  $a_{11} = x$ ,  $a_{12} = -\sqrt{xy}$ ,  $a_{22} = y$ ,  $\Delta \equiv 0$ . Следовательно, это уравнение всюду параболического типа. Оно имеет одно семейство характеристик, описываемых уравнением

$$\frac{dy}{dx} = -\sqrt{\frac{y}{x}}.$$

Общий интеграл этого уравнения  $\sqrt{x} + \sqrt{y} = C$ . Поэтому полагаем  $\xi = \sqrt{x} + \sqrt{y}$ ,  $\eta$  можно положить равной любой функции  $\psi(x, y)$ , независимой от  $\xi$ . Полагаем, например,  $\eta = \sqrt{x}$ . Тогда получаем следующий канонический вид уравнения

$$u_{\eta\eta} - \frac{1}{\eta}(u_{\xi} + u_{\eta}) = 0.$$

### Задачи

1. Привести к каноническому виду уравнения:

а)  $x^2u_{xx} - y^2u_{yy} = 0$ ,

б)  $y^2u_{xx} + x^2u_{yy} = 0$ ,

в)  $x^2u_{xx} + 2xyu_{xy} + y^2u_{yy} = 0$ ,

г)  $x^2u_{xx} - y^2u_{yy} = 0$ .

2. Введя функцию  $u = m e^{\lambda x + \mu y}$  и выбирая параметры  $\lambda$  и  $\mu$ , упростить следующие уравнения:

а)  $m_{xx} + m_{yy} + 3m_x - 5m_y + 4m = 0$ .

б)  $m_{xx} + 4m_x - m_y + m = 0$ .

в)  $m_{xx} - m_{yy} + 4m_x + 4m_y - 2m = 0$ .