

### ЛЕКЦИЯ 3

#### Приведение к каноническому виду дифференциальных уравнений второго порядка с двумя независимыми переменными

Пусть  $\Omega \subset \mathbb{R}^2$  – некоторая область, точки пространства обозначаем  $(x, y)$ . Рассмотрим линейное относительно старших производных дифференциальное уравнение с двумя независимыми переменными:

$$a(x, y) \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + 2b(x, y) \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + c(x, y) \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + F(x, y, u, \frac{\partial u}{\partial x}, \frac{\partial u}{\partial y}) = 0. \quad (1)$$

Предполагаем, что коэффициенты  $a, b$  и  $c$  имеют непрерывные производные до второго порядка включительно и не обращаются одновременно в ноль, то есть  $|a| + |b| + |c| \neq 0$ . Уравнению соответствует квадратичная форма

$$ah_1^2 + 2bh_1h_2 + ch_2^2.$$

Запишем уравнение для определения собственных значений матрицы коэффициентов при старших производных:

$$\det(A - \lambda I) = 0, \quad \lambda^2 - (a + c)\lambda + ac - b^2 = 0.$$

Согласно теореме Виета, корни уравнения удовлетворяют равенству

$$\lambda_1 \lambda_2 = ac - b^2.$$

Таким образом, уравнение принадлежит (в точке или области):

гиперболическому типу, если  $b^2 - ac > 0$ ;

параболическому типу, если  $b^2 - ac = 0$ ;

эллиптическому типу, если  $b^2 - ac < 0$ .

Пусть функции  $\varphi, \psi$  – дважды непрерывно дифференцируемые, якобиан

$$\det J = \begin{vmatrix} \partial\varphi/\partial x, & \partial\varphi/\partial y \\ \partial\psi/\partial x, & \partial\psi/\partial y \end{vmatrix}$$

не обращается в ноль в области  $\Omega$ . Выполним преобразование переменных

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

Получаем, обозначая  $v(\xi, \eta) = u(x(\xi, \eta), y(\xi, \eta))$ :

$$\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{\partial v}{\partial \xi} \frac{\partial \xi}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial \eta} \frac{\partial \eta}{\partial x},$$

$$\frac{\partial u}{\partial y} = \frac{\partial v}{\partial \xi} \frac{\partial \xi}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial \eta} \frac{\partial \eta}{\partial y},$$

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \frac{\partial^2 v}{\partial \xi^2} \left( \frac{\partial \xi}{\partial x} \right)^2 + 2 \frac{\partial^2 v}{\partial \xi \partial \eta} \frac{\partial \xi}{\partial x} \frac{\partial \eta}{\partial x} + \frac{\partial^2 v}{\partial \eta^2} \left( \frac{\partial \eta}{\partial x} \right)^2 + \frac{\partial v}{\partial \xi} \frac{\partial^2 \xi}{\partial x^2} + \frac{\partial v}{\partial \eta} \frac{\partial^2 \eta}{\partial x^2},$$

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} = \frac{\partial^2 v}{\partial \xi^2} \frac{\partial \xi}{\partial x} \frac{\partial \xi}{\partial y} + \frac{\partial^2 v}{\partial \xi \partial \eta} \left( \frac{\partial \xi}{\partial x} \frac{\partial \eta}{\partial y} + \frac{\partial \xi}{\partial y} \frac{\partial \eta}{\partial x} \right) + \frac{\partial^2 v}{\partial \eta^2} \frac{\partial \eta}{\partial x} \frac{\partial \eta}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial \xi} \frac{\partial^2 \xi}{\partial x \partial y} + \frac{\partial v}{\partial \eta} \frac{\partial^2 \eta}{\partial x \partial y},$$

$$\frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = \frac{\partial^2 v}{\partial \xi^2} \left( \frac{\partial \xi}{\partial y} \right)^2 + 2 \frac{\partial^2 v}{\partial \xi \partial \eta} \frac{\partial \xi}{\partial y} \frac{\partial \eta}{\partial y} + \frac{\partial^2 v}{\partial \eta^2} \left( \frac{\partial \eta}{\partial y} \right)^2 + \frac{\partial v}{\partial \xi} \frac{\partial^2 \xi}{\partial y^2} + \frac{\partial v}{\partial \eta} \frac{\partial^2 \eta}{\partial y^2}.$$

Подставляя значения производных в уравнение (1), имеем

$$\bar{a} \frac{\partial^2 v}{\partial \xi^2} + 2\bar{b} \frac{\partial^2 v}{\partial \xi \partial \eta} + \bar{c} \frac{\partial^2 v}{\partial \eta^2} + \bar{F} = 0, \quad (2)$$

где

$$\begin{aligned} \bar{a} &= a \left( \frac{\partial \xi}{\partial x} \right)^2 + 2b \frac{\partial \xi}{\partial x} \frac{\partial \xi}{\partial y} + c \left( \frac{\partial \xi}{\partial y} \right)^2, \\ \bar{b} &= a \frac{\partial \xi}{\partial x} \frac{\partial \eta}{\partial x} + b \left( \frac{\partial \xi}{\partial x} \frac{\partial \eta}{\partial y} + \frac{\partial \eta}{\partial x} \frac{\partial \xi}{\partial y} \right) + c \frac{\partial \xi}{\partial y} \frac{\partial \eta}{\partial y}, \\ \bar{c} &= a \left( \frac{\partial \eta}{\partial x} \right)^2 + 2b \frac{\partial \eta}{\partial x} \frac{\partial \eta}{\partial y} + c \left( \frac{\partial \eta}{\partial y} \right)^2, \end{aligned}$$

а функция  $\bar{F}$  не зависит от вторых производных.

Если исходное уравнение линейно, то есть

$$F \left( x, y, u, \frac{\partial u}{\partial x}, \frac{\partial u}{\partial y} \right) = d \frac{\partial u}{\partial x} + e \frac{\partial u}{\partial y} + gu + f,$$

то

$$\begin{aligned} \bar{F} \left( \xi, \eta, v, \frac{\partial v}{\partial \xi}, \frac{\partial v}{\partial \eta} \right) &= \bar{d} \frac{\partial v}{\partial \xi} + \bar{e} \frac{\partial v}{\partial \eta} + gv + \bar{f}, \\ \bar{d} &= a \frac{\partial^2 \xi}{\partial x^2} + 2b \frac{\partial \xi}{\partial x} \frac{\partial \xi}{\partial y} + c \frac{\partial^2 \xi}{\partial y^2} + d \frac{\partial \xi}{\partial x} + e \frac{\partial \xi}{\partial y}, \\ \bar{e} &= a \frac{\partial^2 \eta}{\partial x^2} + 2b \frac{\partial \eta}{\partial x} \frac{\partial \eta}{\partial y} + c \frac{\partial^2 \eta}{\partial y^2} + d \frac{\partial \eta}{\partial x} + e \frac{\partial \eta}{\partial y}, \\ \bar{f}(\xi, \eta) &= f(x(\xi), y(\eta)). \end{aligned}$$

В том, что при преобразовании переменных, допускающих обратное, тип уравнения не меняется, можем в рассматриваемом случае убедиться непосредственно, поскольку

$$\bar{b}^2 - \bar{a}\bar{c} = (b^2 - ac) \left( \frac{\partial \xi}{\partial x} \frac{\partial \eta}{\partial y} - \frac{\partial \eta}{\partial x} \frac{\partial \xi}{\partial y} \right)^2 = (b^2 - ac)(\det J)^2.$$

Выберем функции  $\varphi$  и  $\psi$ , задающие преобразование переменных, так, чтобы уравнение приняло более простую форму.

Рассмотрим уравнение

$$a \left( \frac{\partial z}{\partial x} \right)^2 + 2b \frac{\partial z}{\partial x} \frac{\partial z}{\partial y} + c \left( \frac{\partial z}{\partial y} \right)^2 = 0. \quad (3)$$

Это уравнение называется **характеристическим уравнением** дифференциального уравнения (1). Пусть  $z = \varphi(x, y)$  - частное решение этого уравнения, такое, что на кривой  $\varphi(x, y) = 0$   $\text{grad } \varphi$  не обращается в ноль. Тогда кривая  $\varphi(x, y) = 0$  называется характеристической линией или **характеристикой** уравнения (1).

Предположим, что каждая кривая семейства  $\varphi(x, y) - C = 0$ ,  $c_1 < C < c_2$ , есть характеристика уравнения (1). Так как на каждой характеристике  $\text{grad } \varphi \neq 0$ , это семейство заполняет некоторую область, через каждую точку которой проходит одна и только одна

характеристика. Пусть функция  $\varphi$  дважды непрерывно дифференцируема. Тогда, если в преобразовании переменных взять  $\xi = \varphi$ , коэффициент  $\bar{a}$  обратится в нуль.

Таким образом, задача о выборе новых переменных связана с решением уравнения с частными производными 1-го порядка.

Докажем следующее утверждение.

**Лемма 1.** Если  $z = \varphi(x, y)$  - частное решение уравнения (3) такое, что  $\partial\varphi/\partial y \neq 0$ , то соотношение  $\varphi(x, y) = C$  представляет собой общий интеграл обыкновенного дифференциального уравнения

$$ady^2 - 2bxdy + cdx^2 = 0. \quad (4)$$

Обратно, если  $\varphi(x, y) = C$ , где  $\partial\varphi/\partial y \neq 0$ , представляет собой общий интеграл обыкновенного дифференциального уравнения (4), то функция  $z = \varphi(x, y)$  удовлетворяет уравнению (3).

**Доказательство.** Пусть  $z$  удовлетворяет равенству (3) в некоторой области. Тогда равенство

$$a \left( \frac{\varphi_x}{\varphi_y} \right)^2 - 2b \left( -\frac{\varphi_x}{\varphi_y} \right) + c = 0$$

является в этой области тождеством по переменным  $x, y$ .

При выполнении условия  $\varphi_y \neq 0$  равенство  $\varphi(x, y) = C$  определяет функцию

$$y = f(x, C),$$

$$\frac{dy}{dx} = - \left[ \frac{\varphi_x(x, y)}{\varphi_y(x, y)} \right]_{y=f(x, C)},$$

где квадратные скобки и индекс указывают, что в правой части равенства переменная  $y$  не является независимой переменной, а имеет значение  $f(x, C)$ . Отсюда следует, что

$$a \left( \frac{dy}{dx} \right)^2 - 2b \frac{dy}{dx} + c = \left[ a \left( -\frac{\varphi_x}{\varphi_y} \right)^2 - 2b \left( -\frac{\varphi_x}{\varphi_y} \right) + c \right]_{y=f(x, C)} = 0,$$

то есть  $y = f(x, C)$  удовлетворяет уравнению (4). Таким образом, выражение  $\varphi(x, y) = C$  является общим интегралом уравнения (4).

Обратно, пусть  $\varphi = C$  - общий интеграл (4). Докажем, что

$$a\varphi_x^2 + 2b\varphi_x\varphi_y + c\varphi_y^2 = 0 \quad (5)$$

для любой точки  $(x, y)$ . Зафиксируем произвольную точку  $(x_0, y_0)$ . Проведём через неё интегральную кривую уравнения (4), полагая  $\varphi(x_0, y_0) = C_0$  и рассматривая кривую  $y = f(x, C_0)$ . Очевидно,  $y_0 = f(x_0, C_0)$ . Для всех точек этой кривой имеем

$$a \left( \frac{dy}{dx} \right)^2 - 2b \frac{dy}{dx} + c = \left[ a \left( -\frac{\varphi_x}{\varphi_y} \right)^2 - 2b \left( -\frac{\varphi_x}{\varphi_y} \right) + c \right]_{y=f(x, C_0)} = 0.$$

Полагая в последнем равенстве  $x = x_0$ , получаем

$$a\varphi_x^2(x_0, y_0) + 2b\varphi_x(x_0, y_0)\varphi_y(x_0, y_0) + c\varphi_y^2(x_0, y_0) = 0.$$

В силу произвольности точки  $(x_0, y_0)$  это означает, что (5) - тождество и  $\varphi$  - его решение, что и требовалось доказать.

Уравнение (4) называется **уравнением характеристик** для уравнения (1). Его интегралы  $\varphi(x, y) = C$ , такие, что  $\partial\varphi/\partial y \neq 0$ , являются характеристиками уравнения (1).

Рассмотрим область, во всех точках которой уравнение (1) имеет один и тот же тип. Уравнение характеристик (4) распадается на два уравнения:

$$ady - (b + \sqrt{b^2 - ac})dx = 0, \quad (6)$$

$$ady - (b - \sqrt{b^2 - ac})dx = 0, \quad (7)$$

или, если  $a \neq 0$ ,

$$\frac{dy}{dx} = \frac{b \pm \sqrt{b^2 - ac}}{a}.$$

Таким образом, через каждую точку области проходят две характеристики, причем для уравнений гиперболического типа (подкоренное выражение в (6), (7) положительно) характеристики действительны и различны, для уравнений эллиптического типа - комплексны и различны, а для уравнений параболического типа обе характеристики действительны и совпадают между собой.

Рассмотрим преобразование переменных в уравнении (1) для каждого типа уравнения отдельно.

### Уравнения гиперболического типа

Предположим, в рассматриваемой области хотя бы одна из функций  $a$ ,  $c$  не обращается в ноль. Без ограничения общности считаем, что  $a \neq 0$ .

Так как  $b^2 - ac > 0$ , общие интегралы  $\varphi(x, y) = c_1$ ,  $\psi(x, y) = c_2$  уравнений (6) и (7) действительны и различны. Они определяют два различных семейства действительных характеристик для уравнения (1).

Выполним замену переменных

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

Из уравнений (6), (7) получаем

$$\frac{\partial\varphi/\partial x}{\partial\varphi/\partial y} = -\frac{b + \sqrt{b^2 - ac}}{a}, \quad \frac{\partial\psi/\partial x}{\partial\psi/\partial y} = -\frac{b - \sqrt{b^2 - ac}}{a}.$$

Якобиан преобразования равен

$$\det J = \frac{\partial\varphi}{\partial x} \frac{\partial\psi}{\partial y} - \frac{\partial\varphi}{\partial y} \frac{\partial\psi}{\partial x} = -2 \frac{\sqrt{b^2 - ac}}{a} \frac{\partial\varphi}{\partial y} \frac{\partial\psi}{\partial y} \neq 0.$$

Как показано выше, при такой замене  $\bar{a} = 0$  и  $\bar{c} = 0$ , то есть получаем

$$2\bar{b} \frac{\partial^2 v}{\partial \xi \partial \eta} + \bar{F} = 0.$$

Так как  $\bar{b}^2 - \bar{a}\bar{c} > 0$ , то коэффициент перед  $v_{\xi\eta}$  не обращается в ноль, и после деления на него получаем, что уравнение (1) приводится к виду

$$\frac{\partial^2 v}{\partial \xi \partial \eta} = \Phi(\xi, \eta, v, \frac{\partial v}{\partial \xi}, \frac{\partial v}{\partial \eta}). \quad (8)$$

Это уравнение называется **канонической формой** уравнения (1).

Часто пользуются второй канонической формой, которая соответствует определению канонического вида уравнения второго порядка, данному на прошлой лекции.

Чтобы её получить, новые переменные вводятся по формулам

$$\xi = \varphi(x, y) + \psi(x, y), \quad \eta = \varphi(x, y) - \psi(x, y).$$

Тогда

$$\bar{a} = -\bar{c}, \quad \bar{b} = 0, \quad (9)$$

и уравнение (1) приводится к виду

$$\frac{\partial^2 v}{\partial \xi^2} - \frac{\partial^2 v}{\partial \eta^2} = \Phi(\xi, \eta, v, \frac{\partial v}{\partial \xi}, \frac{\partial v}{\partial \eta}). \quad (10)$$

Если в уравнении (1), имеющем гиперболический тип,  $a = c = 0$ , то разделив уравнение на  $2b(x, y) \neq 0$ , получим

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + F_1 = 0,$$

то есть каноническую форму гиперболического уравнения.

### Уравнения параболического типа

Пусть  $b^2 - ac = 0$ . Так как коэффициенты уравнения не обращаются одновременно в ноль, можно считать, что в рассматриваемой области хотя бы один из коэффициентов  $a$  и  $c$  отличен от нуля. Пусть  $a \neq 0$ .

Уравнения (6) и (7) совпадают и принимают вид

$$ady - bdx = 0. \quad (11)$$

Пусть  $\varphi(x, y) = C$  – общий интеграл уравнения (11), определяющий семейство действительных характеристик для уравнения (1). Функция  $\varphi$  – решение уравнения

$$a \frac{\partial \varphi}{\partial x} + b \frac{\partial \varphi}{\partial y} = 0.$$

Сделаем в уравнении (1) замену переменных

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

где  $\psi$  – любая гладкая функция такая, что эта замена переменных взаимно однозначна в рассматриваемой области. Например, поскольку  $\partial \varphi / \partial y \neq 0$ , можно взять  $\eta = x$ .

При таком выборе переменных

$$\bar{a} = 0,$$

и, так как

$$b^2 = ac, \quad a \frac{\partial \xi}{\partial x} = -b \frac{\partial \xi}{\partial y},$$

$$\bar{b} = a \frac{\partial \xi}{\partial x} \frac{\partial \eta}{\partial x} + b \left( \frac{\partial \xi}{\partial x} \frac{\partial \eta}{\partial y} + \frac{\partial \eta}{\partial x} \frac{\partial \xi}{\partial y} \right) + c \frac{\partial \xi}{\partial y} \frac{\partial \eta}{\partial y} = \frac{\partial \xi}{\partial y} \left( -b \frac{\partial \eta}{\partial x} - \frac{b^2}{a} \frac{\partial \eta}{\partial y} + b \frac{\partial \eta}{\partial x} + c \frac{\partial \eta}{\partial y} \right) = 0.$$

После деления преобразованного уравнения на коэффициент  $\bar{c}$ , получаем каноническую форму уравнения параболического типа

$$\frac{\partial^2 v}{\partial \eta^2} = \Phi(\xi, \eta, v, \frac{\partial v}{\partial \xi}, \frac{\partial v}{\partial \eta}). \quad (12)$$

Если в правую часть уравнения (12) не входит  $\partial v / \partial \xi$ , то (12) можно рассматривать как обыкновенное дифференциальное уравнение, зависящее от  $\xi$  как от параметра.

### Уравнения эллиптического типа

Рассмотрим случай  $b^2 - ac < 0$ . Правые части уравнений (6) и (7) являются комплексно сопряженными. Пусть  $\zeta(x, y) = C$  - комплексный интеграл уравнения (6). Тогда  $\zeta^* = C$ , где  $\zeta^*$  - сопряженная  $\zeta$  функция, будет представлять собой общий интеграл уравнения (7).

Если выберем в качестве новых переменных

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

то уравнение приведём к такому же виду, что и гиперболическое уравнение, якобиан преобразования равен

$$\det J = -2i \frac{\sqrt{ac - b^2}}{a} \frac{\partial \zeta}{\partial y} \frac{\partial \zeta^*}{\partial y} = -2i \frac{\sqrt{ac - b^2}}{a} \left| \frac{\partial \zeta}{\partial y} \right|^2 \neq 0.$$

Пусть

$$\zeta(x, y) = \varphi(x, y) + i\psi(x, y),$$

где  $\varphi$  и  $\psi$  - действительные функции. Сделаем замену переменных в уравнении (1), положив

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

Так как

$$\begin{vmatrix} \zeta_x & \zeta_y \\ \zeta_x^* & \zeta_y^* \end{vmatrix} = \left( \frac{\partial \varphi}{\partial x} + i \frac{\partial \psi}{\partial y} \right) \left( \frac{\partial \varphi}{\partial y} - i \frac{\partial \psi}{\partial x} \right) - \left( \frac{\partial \varphi}{\partial x} - i \frac{\partial \psi}{\partial y} \right) \left( \frac{\partial \varphi}{\partial y} + i \frac{\partial \psi}{\partial x} \right) = 2i \left( \frac{\partial \varphi}{\partial y} \frac{\partial \psi}{\partial x} - \frac{\partial \varphi}{\partial x} \frac{\partial \psi}{\partial y} \right),$$

якобиан этого преобразования отличен от нуля.

В тождестве

$$a \left( \frac{\partial \zeta}{\partial x} \right)^2 + 2b \frac{\partial \zeta}{\partial x} \frac{\partial \zeta}{\partial y} + c \left( \frac{\partial \zeta}{\partial y} \right)^2 = 0$$

разделим действительную и мнимую части. Получаем

$$\begin{aligned} a \left( \frac{\partial \varphi}{\partial x} + i \frac{\partial \psi}{\partial x} \right)^2 + 2b \left( \frac{\partial \varphi}{\partial x} + i \frac{\partial \psi}{\partial x} \right) \left( \frac{\partial \varphi}{\partial y} + i \frac{\partial \psi}{\partial y} \right) + c \left( \frac{\partial \varphi}{\partial y} + i \frac{\partial \psi}{\partial y} \right)^2 &= 0, \\ a \left[ \left( \frac{\partial \varphi}{\partial x} \right)^2 - \left( \frac{\partial \psi}{\partial x} \right)^2 \right] + 2b \left[ \frac{\partial \varphi}{\partial x} \frac{\partial \varphi}{\partial y} - \frac{\partial \psi}{\partial x} \frac{\partial \psi}{\partial y} \right] + c \left[ \left( \frac{\partial \varphi}{\partial y} \right)^2 - \left( \frac{\partial \psi}{\partial y} \right)^2 \right] &= 0, \\ a \frac{\partial \varphi}{\partial x} \frac{\partial \psi}{\partial x} + b \left( \frac{\partial \varphi}{\partial x} \frac{\partial \psi}{\partial y} + \frac{\partial \varphi}{\partial y} \frac{\partial \psi}{\partial x} \right) + c \frac{\partial \varphi}{\partial y} \frac{\partial \psi}{\partial y} &= 0. \end{aligned}$$

Таким образом,

$$\bar{a} = \bar{c}, \quad \bar{b} = 0.$$

После деления преобразованного уравнения на  $\bar{a}$ , получим каноническую форму уравнения эллиптического типа:

$$\frac{\partial^2 v}{\partial \xi^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial \eta^2} = \Phi(\xi, \eta, v, \frac{\partial v}{\partial \xi}, \frac{\partial v}{\partial \eta}). \quad (13)$$

### Линейное уравнение с постоянными коэффициентами

Рассмотрим уравнение

$$a \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + 2b \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + c \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + d_1 \frac{\partial u}{\partial x} + d_2 \frac{\partial u}{\partial y} + eu + f(x, y) = 0, \quad (14)$$

$a, b, c, d_1, d_2, e$  – постоянные. Ему соответствует характеристическое уравнение с постоянными коэффициентами. Поэтому характеристики будут прямыми линиями

$$y = \frac{b + \sqrt{b^2 - ac}}{a}x + C_1, \quad y = \frac{b - \sqrt{b^2 - ac}}{a}x + C_2.$$

С помощью соответствующего преобразования переменных уравнение приводится к одной из простейших форм:

$$\frac{\partial^2 v}{\partial \xi^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial \eta^2} + \alpha_1 \frac{\partial v}{\partial \xi} + \alpha_2 \frac{\partial v}{\partial \eta} + \beta v + f_1 = 0 \quad (15)$$

(эллиптический тип),

$$\frac{\partial^2 v}{\partial \xi \eta} + \alpha_1 \frac{\partial v}{\partial \xi} + \alpha_2 \frac{\partial v}{\partial \eta} + \beta v + f_1 = 0 \quad (16)$$

или

$$\frac{\partial^2 v}{\partial \xi^2} - \frac{\partial^2 v}{\partial \eta^2} + \alpha_1 \frac{\partial v}{\partial \xi} + \alpha_2 \frac{\partial v}{\partial \eta} + \beta v + f_1 = 0 \quad (17)$$

(гиперболический тип),

$$\frac{\partial^2 v}{\partial \xi^2} + \alpha_1 \frac{\partial v}{\partial \xi} + \alpha_2 \frac{\partial v}{\partial \eta} + \beta v + f_1 = 0 \quad (18)$$

(параболический тип).

Для дальнейшего упрощения введём новую функцию  $w$ :

$$v = e^{\lambda \xi + \mu \eta} \cdot w.$$

Тогда

$$\begin{aligned} \frac{\partial v}{\partial \xi} &= e^{\lambda \xi + \mu \eta} \left( \frac{\partial w}{\partial \xi} + \lambda w \right), \\ \frac{\partial v}{\partial \eta} &= e^{\lambda \xi + \mu \eta} \left( \frac{\partial w}{\partial \eta} + \mu w \right), \\ \frac{\partial^2 v}{\partial \xi^2} &= e^{\lambda \xi + \mu \eta} \left( \frac{\partial^2 w}{\partial \xi^2} + 2\lambda \frac{\partial w}{\partial \xi} + \lambda^2 w \right), \\ \frac{\partial^2 v}{\partial \xi \eta} &= e^{\lambda \xi + \mu \eta} \left( \frac{\partial^2 w}{\partial \xi \eta} + \lambda \frac{\partial w}{\partial \eta} + \mu \frac{\partial w}{\partial \xi} + \lambda \mu w \right), \\ \frac{\partial^2 v}{\partial \eta^2} &= e^{\lambda \xi + \mu \eta} \left( \frac{\partial^2 w}{\partial \eta^2} + 2\mu \frac{\partial w}{\partial \eta} + \mu^2 w \right). \end{aligned}$$

Подставляя в (15) и сокращая, получаем

$$\frac{\partial^2 w}{\partial \xi^2} + \frac{\partial^2 w}{\partial \eta^2} + (\alpha_1 + 2\lambda) \frac{\partial w}{\partial \xi} + (\alpha_2 + 2\mu) \frac{\partial w}{\partial \eta} + (\lambda^2 + \mu^2 + \alpha_1 \lambda + \alpha_2 \mu + \beta) w + f_1 e^{-(\lambda \xi + \mu \eta)} = 0.$$

Параметры  $\lambda$  и  $\mu$  выбираем так, чтобы коэффициенты при первых производных обратились в нуль. В результате получим

$$\frac{\partial^2 w}{\partial \xi^2} + \frac{\partial^2 w}{\partial \eta^2} + \gamma w + f_2 = 0$$

Аналогичные операции можно произвести и для случаев (16) – (18).

Таким образом, линейные уравнения с постоянными коэффициентами с двумя переменными имеют следующие канонические формы.

Эллиптический тип

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + cu + f = 0,$$

гиперболический тип

$$\frac{\partial^2 u}{\partial xy} + cu + f = 0$$

или

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + cu + f = 0,$$

параболический тип

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + b \frac{\partial u}{\partial y} + f = 0.$$

### Упражнения

1. Докажите соотношения (9).
2. Приведите уравнения (16) – (18) к простейшему виду.
3. Приведите к каноническому виду уравнение Трикоми

$$y \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0$$

в области эллиптичности.

## Список литературы

- [1] Агошков В.И., Дубовский П.Б., Шутяев В.П. Методы решения задач математической физики. – М.: Физматлит, 2002. – 320 с.
- [2] Владимиров В.С. Уравнения математической физики. – М.: Наука, 1988. – 512 с.
- [3] Кошляков Н.С., Глинер Э.Б., Смирнов М.М. Основные дифференциальные уравнения математической физики. М.: Высшая школа, 1970. [mathematics/pde.htm](http://mathematics/pde.htm).
- [4] Михайлов В.П. Дифференциальные уравнения в частных производных. – М.: Наука, 1983. – 424 с.
- [5] Тихонов А.Н., Самарский А.А. Уравнения математической физики. М.: Наука, 1977.