

ГЛАВА III

ОБЩИЕ СВЕДЕНИЯ О ЛИНЕЙНЫХ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЯХ ВЫСШИХ ПОРЯДКОВ

В первом томе было рассмотрено много отдельных задач, относящихся к дифференциальным уравнениям с частными производными высших порядков. В последующих главах мы займемся более систематической теорией. Правда, для дифференциальных уравнений высшего порядка, в противоположность уравнениям первого порядка, исчерпывающая теория их решения исключена. К тому же мы должны ограничиваться выбором идей, особенно важных для математической физики.

Для приложений исключительно важную роль играют — вследствие большей доступности для явного решения — линейные дифференциальные уравнения с постоянными коэффициентами. Но для более глубокого понимания и этих уравнений требуется построение более общих принципиальных понятий. Мы предполагаем поэтому в первой части этой главы такие более общие соображения, имея, в частности, в виду классификацию дифференциальных уравнений и соответственно дифференциальных выражений на существенно различные типы.

§ 1. Нормальные формы линейных дифференциальных выражений второго порядка с двумя независимыми переменными

1. Эллиптические, гиперболические и параболические нормальные формы. Начнем со следующего вопроса. Пусть дано линейное дифференциальное выражение второго порядка для функции $u(x, y)$

$$L[u] = au_{xx} + 2bu_{xy} + cu_{yy},$$

где коэффициенты a, b, c — заданные непрерывно дифференцируемые, не исчезающие одновременно функции от x и y в рассматриваемой области G . Исследуем дифференциальное выражение

$$L[u] + g(x, y, u, u_x, u_y) = L[u] + \dots, \quad (1)$$

причем здесь и в дальнейшем точки в конце означают дифференциальное выражение $g(x, y, u, u_x, u_y)$, не содержащее вторых производных, которое в последующем необязательно предполагать линейным. Нашей целью является введением новых независимых переменных

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

преобразовать дифференциальное выражение (1) и соответственно дифференциальное уравнение

$$L[u] + \dots = 0 \quad (3)$$

к простым нормальным формам. При этом дифференциальное выражение (1) переводится в эквивалентное выражение вида

$$\alpha u_{\xi\xi} + 2\beta u_{\xi\eta} + \gamma u_{\eta\eta} + \dots = \Delta[u] + \dots, \quad (4)$$

функция $u(x, y)$ переходит в функцию $u(\xi, \eta) = u(x, y)$, и мы имеем:

$$\begin{aligned} u_x &= u_\xi \varphi_x + u_\eta \psi_x; & u_y &= u_\xi \varphi_y + u_\eta \psi_y, \\ u_{xx} &= u_{\xi\xi} \varphi_x^2 + 2u_{\xi\eta} \varphi_x \psi_x + u_{\eta\eta} \psi_x^2 + \dots, \\ u_{xy} &= u_{\xi\xi} \varphi_x \varphi_y + u_{\xi\eta} (\varphi_x \psi_y + \varphi_y \psi_x) + u_{\eta\eta} \psi_x \psi_y + \dots, \\ u_{yy} &= u_{\xi\xi} \varphi_y^2 + 2u_{\xi\eta} \varphi_y \psi_y + u_{\eta\eta} \psi_y^2 + \dots, \end{aligned}$$

где опять точки обозначают выражения, в которые не входят производные второго порядка от функции u . Следовательно,

$$\Delta[u] = \alpha u_{\xi\xi} + 2\beta u_{\xi\eta} + \gamma u_{\eta\eta}, \quad (4)$$

где

$$\left. \begin{aligned} \alpha &= a\varphi_x^2 + 2b\varphi_x \varphi_y + c\varphi_y^2, \\ \beta &= a\varphi_x \psi_x + b(\varphi_x \psi_y + \varphi_y \psi_x) + c\varphi_y \psi_y, \\ \gamma &= a\psi_x^2 + 2b\psi_x \psi_y + c\psi_y^2. \end{aligned} \right\} \quad (5)$$

Непосредственной проверкой устанавливается соотношение

$$\alpha\gamma - \beta^2 = (ac - b^2)(\varphi_x \psi_y - \varphi_y \psi_x)^2. \quad (6)$$

Так как в преобразовании (2) в нашем распоряжении две функции φ и ψ , то естественно попытаться путем подходящего выбора этих функций придать новому дифференциальному выражению (4) простые формы, налагая на коэффициенты α , β , γ два надлежащих условия.

Мы формулируем следующие типы таких условий:

- I. $\alpha = \gamma$, $\beta = 0$,
- II. $\alpha = -\gamma$, $\beta = 0$ или $\alpha = \gamma = 0$,
- III. $\beta = \gamma = 0$.

Какая из нормальных форм, характеризуемых этими условиями, может быть достигнута с помощью нашего преобразования? Это зависит исключительно от алгебраического характера квадратичной формы

$$Q(l, m) = al^2 + 2blm + cm^2$$

с переменными l , m , причем x и y надо рассматривать как параметры в выражениях коэффициентов. А именно, оказывается, что выражения коэффициентов α , β , γ у $\Delta[u]$ через коэффициенты a , b , c

у $L[u]$ можно получить, вводя в квадратичную форму $Q(l, m)$ новые переменные λ, μ с помощью формул

$$l = \lambda\varphi_x + \mu\psi_x, \quad m = \lambda\varphi_y + \mu\psi_y,$$

причем $Q(l, m)$ преобразуется к виду

$$Q = \alpha\lambda^2 + 2\beta\lambda\mu + \gamma\mu^2.$$

По типу формы Q и дифференциальные выражения подразделяют на различные типы. Дифференциальное выражение $L[u]$ называют в точке x, y

- I. эллиптическим, если $ac - b^2 > 0$,
- II. гиперболическим, если $ac - b^2 < 0$,
- III. параболическим, если $ac - b^2 = 0$.

Соответственно этому *нормальные формы дифференциального выражения* таковы:

- I. $\Delta[u] + \dots = \alpha(u_{\xi\xi} + u_{\eta\eta}) + \dots$,
- II. $\Delta[u] + \dots = \alpha(u_{\xi\xi} - u_{\eta\eta}) + \dots$,
- или $\Delta[u] + \dots = 2\beta u_{\xi\eta} + \dots$,
- III. $\Delta[u] + \dots = \alpha u_{\xi\xi} + \dots$,

а нормальные формы дифференциального уравнения имеют следующий вид:

- I. $u_{\xi\xi} + u_{\eta\eta} + \dots = 0$,
- II. $u_{\xi\xi} - u_{\eta\eta} + \dots = 0$,
- или $u_{\xi\eta} + \dots = 0$,
- III. $u_{\xi\xi} + \dots = 0$.

Для заданной точки x, y такой нормальной формы можно достичь уже путем линейного преобразования. Именно, если

$$l = k_1\lambda + k_2\mu, \quad m = k_3\lambda + k_4\mu$$

есть линейное преобразование, приводящее квадратичную форму Q к соответствующему нормальному виду в указанной точке x, y , то достаточно положить

$$\varphi = k_1x + k_3y, \quad \psi = k_2x + k_4y.$$

Допустим что *дифференциальное выражение $L[u]$ имеет один и тот же тип в каждой точке рассматриваемой области G .* Мы ставим себе целью показать, что при надлежащем выборе функций преобразования φ, ψ можно достигнуть *нормальной формы в каждой точке области G .* Этот факт еще не доказывается алгебраической аналогией; он, напротив, основывается на разрешимости известных систем линейных дифференциальных уравнений с частными производными первого порядка.

При доказательстве этого утверждения можно без ограничения общности предположить, что в области G всюду $a \neq 0$. В противном

случае было бы справедливо эквивалентное предположение $c \neq 0$, либо мы уже имели бы дело со второй упомянутой нормальной формой.

Функции преобразования φ и ψ надо теперь определить так, чтобы новые коэффициенты α , β , γ удовлетворяли написанным выше условиям. Допустим сначала, что $L[u]$ относится в области G к гиперболическому типу, и поставим требование $\alpha = \gamma = 0$. В таком случае соотношения (5) дают для отношения $\frac{\lambda}{\mu}$ производных φ_x , φ_y , с одной стороны, и ψ_x , ψ_y , с другой, одно и то же квадратное уравнение

$$a\lambda^2 + 2b\lambda\mu + c\mu^2 = 0. \quad (7)$$

Это уравнение имеет два различных действительных решения $\frac{\lambda_1}{\mu_1}$ и $\frac{\lambda_2}{\mu_2}$, так как в области G

$$ac - b^2 < 0.$$

В силу того, что $a \neq 0$, можно положить

$$\mu_1 = \mu_2 = 1.$$

Тогда величины λ_1 и λ_2 определяются уравнением (7) как непрерывно дифференцируемые функции от x и y в области G . Следовательно, в гиперболическом случае мы достигнем нормальной формы $\varPhi_{\xi_i} + \dots = 0$, если выберем функции преобразования φ и ψ так, чтобы они удовлетворяли уравнениям

$$\varphi_x - \lambda_1 \varphi_y = 0, \quad \psi_x - \lambda_2 \psi_y = 0. \quad (8)$$

Эти два линейных однородных дифференциальных уравнения в частных производных первого порядка действительно дают два семейства кривых $\varphi = \text{const.}$ и $\psi = \text{const.}$, которые можно также определить как семейства решений обыкновенных дифференциальных уравнений

$$y' + \lambda_1 = 0, \quad y' + \lambda_2 = 0 \quad (9)$$

или дифференциального уравнения

$$ay'^2 - 2by' + c = 0,$$

если вдоль кривой семейства рассматривать y как функцию x .

Соотношение

$$\lambda_1 - \lambda_2 = \frac{2}{a} \sqrt{b^2 - ac}$$

показывает, что кривые обоих семейств не могут касатьсяся друг друга ни в какой точке рассматриваемой области и что $\varphi_x \psi_y - \varphi_y \psi_x \neq 0$. Из равенства (6) затем вытекает при $\alpha = \gamma = 0$, что $\beta \neq 0$.

Кривые $\xi = \varphi(x, y) = \text{const.}$, а также $\eta = \psi(x, y) = \text{const.}$ называются *характеристическими кривыми или характеристиками линейного гиперболического дифференциального выражения $L[u]$* .

Так как дифференциальное уравнение можно разделить на β , то полученный результат можно формулировать так:

В гиперболическом случае ($ac - b^2 < 0$) линейное дифференциальное уравнение второго порядка (3) допускает преобразование к нормальному виду

$$u_{\xi\eta} + \dots = 0, \quad (10)$$

для чего надо ввести в качестве координатных линий оба семейства характеристических кривых $\xi = \text{const}$. и $\eta = \text{const}$.

Если в рассматриваемой области G имеет место неравенство $ac - b^2 > 0$, то дифференциальное выражение (1) в этой области принадлежит к эллиптическому типу. В этом случае квадратное уравнение (7) не имеет действительных решений; оно имеет два комплексных сопряженных решения λ_1 и λ_2 , являющихся комплексными непрерывными функциями действительных переменных x, y . Уравнениям $\alpha = \gamma = 0$ нельзя удовлетворить никаким семейством действительных кривых $\varphi = \text{const.}$, характеристических кривых не существует. Однако, если a, b, c — аналитические функции переменных x, y и если функции $\varphi(x, y)$ и $\psi(x, y)$ предполагать аналитическими, то дифференциальные уравнения (8) можно рассматривать для комплексных переменных x, y и так же, как и выше, совершить преобразование к новым переменным ξ и η , которые будут теперь комплексно-сопряженными. Введя теперь снова действительные независимые переменные σ и ρ с помощью формул

$$\frac{\xi + \eta}{2} = \rho; \quad \frac{\xi - \eta}{2i} = \sigma, \quad (11)$$

получим $4u_{\xi\eta} = u_{\rho\rho} + u_{\sigma\sigma}$. Таким образом, в эллиптическом случае мы приводим дифференциальное уравнение кциальному виду

$$\Delta u + \dots = u_{\rho\rho} + u_{\sigma\sigma} + \dots = 0. \quad (12)$$

Но этот способ приведения эллиптического уравнения к нормальному виду опирается на предположение об аналитичности коэффициентов, которое совершенно не требуется природой вопроса. Поэтому следует предпочесть следующий прямой путь преобразования к нормальному виду в эллиптическом случае, не выходящий за пределы действительной области. Заменяя в уравнениях (2), (4) ξ, η на ρ, σ , попытаемся удовлетворить условиям

$$\alpha = \gamma, \quad \beta = 0$$

или в раскрытом виде:

$$\begin{aligned} a\rho_x^2 + 2b\rho_x\rho_y + c\rho_y^2 &= a\sigma_x^2 + 2b\sigma_x\sigma_y + c\sigma_y^2, \\ a\rho_x\sigma_x + b(\rho_x\sigma_y + \rho_y\sigma_x) + c\rho_y\sigma_y &= 0. \end{aligned}$$

Эти дифференциальные уравнения можно привести с помощью элементарных алгебраических выкладок к следующей системе линейных дифференциальных уравнений в частных производных первого порядка:

$$\sigma_x = \frac{b\rho_x + c\rho_y}{W}, \quad \sigma_y = -\frac{a\rho_x + b\rho_y}{W}, \quad (13)$$

причем

$$W^2 = ac - b^2$$

и для W возможны оба знака. Из этой системы так называемых *дифференциальных уравнений Бельтрами* можно, исключив одну из неизвестных, например, σ , получить непосредственно следующее дифференциальное уравнение второго порядка для другой величины, ρ :

$$\frac{\partial}{\partial x} \frac{a\rho_x + b\rho_y}{W} + \frac{\partial}{\partial y} \frac{b\rho_x + c\rho_y}{W} = 0. \quad (14)$$

Следовательно, вопрос о возможности преобразования к нормальному виду (12) зависит от разрешимости этих уравнений; (13) или соответственно (14). Ниже, в гл. IV, § 6 мы увидим, что решение этих дифференциальных уравнений, а тем самым и преобразование к эллиптической нормальной форме возможно и в неаналитическом случае, при одном лишь предположении непрерывной дифференцируемости коэффициентов a , b , c по действительным переменным x , y . При этом достаточно знать одно единственное частное решение уравнения (14).

Наконец, третий — *параболический случай*: $ac - b^2 = 0$. В этом случае квадратное уравнение (7) имеет один действительный корень, и соответственно этому можно ввести в качестве координатных линий одно такое семейство кривых $\xi = \varphi(x, y) = \text{const.}$, что α обратится в нуль: в силу соотношения (6) автоматически становится и $\beta = 0$, между тем как, выбирая, например, в качестве второй формулы преобразования $\psi = x$, имеем $\gamma = a \neq 0$ в области G . Итак, в *параболическом случае приходим к нормальной форме*

$$u_{\eta\eta} + \dots = 0. \quad (15)$$

Таким образом, теорема о преобразовании к нормальному виду, сформулированная на стр. 145, доказана для всех трех типов дифференциальных выражений второго порядка.

Заметим, что преобразование кциальному виду отнюдь не определено однозначно. Например, в эллиптическом случае нормальная форма сохраняется, если область ρ , σ подвергнуть какому-либо конформному отображению.

2. Примеры. Мы не раз уже рассматривали примеры наших трех различных типов дифференциальных уравнений. Простейшим гиперболическим уравнением является дифференциальное уравнение колебания струны

$$u_{xx} - u_{tt} = 0,$$

причем мы пишем t вместо y , имея в виду физическое значение этой переменной как временной координаты. Это уравнение было решено полностью в гл. I, § 1. Простейшим эллиптическим дифференциальным уравнением является уравнение Лапласа $\Delta u = u_{xx} + u_{yy} = 0$, решение которого также обсуждалось в различных местах (ср., например, гл. I, § 3). Мы нашли выше (гл. I, § 3) решения и для простейшего параболического дифференциального уравнения — уравнения теплопроводности

$$u_t - u_{xx} = 0.$$

В дальнейшем мы узнаем, что произведенное нами подразделение дифференциальных уравнений на типы существенным образом связано с природой дифференциальных уравнений и их решений. Впрочем, одно и то же дифференциальное уравнение может в различных областях относиться к разным типам.

1. В качестве примера рассмотрим дифференциальное уравнение

$$u_{xx} + yu_{yy} = 0, \quad (16)$$

для которого $ac - b^2 = y$; при $y > 0$ это уравнение относится к эллиптическому типу, при $y < 0$ — к гиперболическому.

В области $y < 0$ квадратное уравнение (7), т. е. уравнение

$$\lambda^2 + y\mu^2 = 0,$$

имеет два действительных решения $\frac{\lambda}{\mu} = \pm\sqrt{-y}$, так что для φ и ψ получаются следующие дифференциальные уравнения:

$$\varphi_x + \sqrt{-y}\varphi_y = 0, \quad \psi_x - \sqrt{-y}\psi_y = 0. \quad (17)$$

Можно указать частные решения этих уравнений

$$\begin{aligned} \varphi &= x + 2\sqrt{-y}, \\ \psi &= x - 2\sqrt{-y}. \end{aligned}$$

Преобразование

$$\left. \begin{aligned} \xi &= x + 2\sqrt{-y}, \\ \eta &= x - 2\sqrt{-y} \end{aligned} \right\} \quad (18)$$

приводит дифференциальное уравнение (16) при $y < 0$ к гиперболическому нормальному виду

$$u_{xx} + yu_{yy} = 4u_{\xi\eta} + \frac{2}{\xi - \eta}(u_\xi - u_\eta) = 0. \quad (19)$$

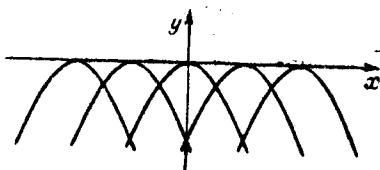
Характеристические кривые — параболы

$$y = -\frac{1}{4}(x - c)^2,$$

причем ветви этих парабол, идущие от оси абсцисс влево, являются кривыми $\varphi = \text{const.}$, кривые же $\psi = \text{const.}$ — ветви этих же парабол, идущие от оси x -ов направо (ср. черт. 2).

В случае $y > 0$ мы пишем:

$$\left. \begin{aligned} \xi &= x, \\ \eta &= 2\sqrt{y}. \end{aligned} \right\} \quad (20)$$



Черт. 2.

По выполнении этого преобразования дифференциальное уравнение (16) переходит в эллиптическую нормальную форму

$$u_{xx} + yu_{yy} = u_{\xi\xi} + u_{\eta\eta} - \frac{1}{\eta}u_\eta = 0. \quad (21)$$

2. У дифференциального выражения

$$u_{xx} + xu_{yy} \quad (22)$$

$a^2 - b^2 = x$; следовательно, это — выражение эллиптического типа при $x > 0$, гиперболического при $x < 0$.

В случае $x < 0$ выражение (22) приводится преобразованием

$$\left. \begin{aligned} \xi &= \varphi(x, y) = \frac{3}{2}y + (\sqrt{-x})^3, \\ \eta &= \psi(x, y) = \frac{3}{2}y - (\sqrt{-x})^3 \end{aligned} \right\} \quad (23)$$

к нормальному виду

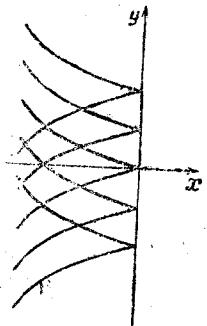
$$u_{xx} + xu_{yy} = 9x \left[u_{\xi\eta} - \frac{1}{6}(\xi - \eta)(u_\xi - u_\eta) \right], (\xi > \eta). \quad (24)$$

Характеристические кривые — параболы Нейля (черт. 3)

$$y - c = \pm \frac{2}{3}(\sqrt{-x})^3,$$

причем ветви, направленные вниз, дают кривые $\varphi = \text{const.}$, а ветви, направленные вверх, — кривые $\psi = \text{const.}$

В случае $x > 0$ мы пишем:



полагая

$$\left. \begin{aligned} \xi &= \frac{3}{2}y - i\sqrt{x^3}, \\ \eta &= \frac{3}{2}y + i\sqrt{x^3}; \\ p &= \frac{\xi + \eta}{2} = \frac{3}{2}y, \\ \sigma &= \frac{\xi - \eta}{2i} = -\sqrt{x^3}, \end{aligned} \right\} \quad (25)$$

мы, после преобразования, получаем нормальную форму

$$u_{xx} + xu_{yy} = \frac{9}{4}x \left[(u_{\rho\rho} + u_{\sigma\sigma}) + \frac{1}{3\sigma}u_\sigma \right]. \quad (26)$$

Функции (25) удовлетворяют дифференциальным уравнениям Бельтрами

$$\left. \begin{aligned} \sigma_x &= -\sqrt{x}\rho_y, \\ \sigma_y &= \frac{1}{\sqrt{x}}\rho_x. \end{aligned} \right\} \quad (27)$$

§ 2. Нормальные формы квазилинейных дифференциальных уравнений

1. Нормальные формы. Классификация на типы и преобразование к некоторым нормальным формам допускает обобщение на нелинейные дифференциальное уравнения и выражения. Целесообразно при этом пользоваться следующими сокращениями:

$$p = u_x, \quad q = u_y, \quad r = u_{xx}, \quad s = u_{xy}, \quad t = u_{yy}.$$