

Лекция 3. Классификация уравнений второго порядка со многими независимыми переменными в точке. Характеристические поверхности

Прежде чем формулировать математические постановки решения различных физических задач, сводящихся к линейным дифференциальным второго порядка относительно старших производных, необходимо классифицировать эти уравнения.

В случае уравнений с двумя независимыми переменными этот вопрос исследован на предыдущей лекции. В этой лекции рассматриваются уравнения вида

$$\sum_{i=1}^n \sum_{j=1}^n a_{ij}(x) \frac{\partial^2 u}{\partial x_i \partial x_j} + \Phi(x, u, \nabla u) = 0 \quad (1)$$

с непрерывными коэффициентами $a_{ij}(x)$, $x = (x_1, x_2, \dots, x_n)$.

§1. Классификация уравнений в точке

Выясним, как преобразуется уравнение (1) при произвольной невырожденной замене независимых переменных $\xi = \xi(x)$, т.е.

$$\xi_i = \xi_i(x_1, x_2, \dots, x_n), \quad i = 1, 2, \dots, n;$$

$$D = \begin{vmatrix} \frac{\partial \zeta_1}{\partial x_1} & \frac{\partial \zeta_1}{\partial x_2} & \dots & \frac{\partial \zeta_1}{\partial x_n} \\ \frac{\partial \zeta_2}{\partial x_1} & \frac{\partial \zeta_2}{\partial x_2} & \dots & \frac{\partial \zeta_2}{\partial x_n} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \frac{\partial \zeta_n}{\partial x_1} & \frac{\partial \zeta_n}{\partial x_2} & \dots & \frac{\partial \zeta_n}{\partial x_n} \end{vmatrix} = 0. \quad (2)$$

Так как $D \neq 0$, то в некоторой окрестности можно выразить переменные x через ζ , $x = x(\zeta)$. Обозначим $u(x(\zeta)) = v(\zeta)$; тогда $v(\zeta(x)) = u(x)$. Считая $\zeta_i \in C^2$, имеем

$$\begin{aligned} \frac{\partial u}{\partial x_i} &= \sum_{k=1}^n \frac{\partial v}{\partial \zeta_k} \cdot \frac{\partial \zeta_k}{\partial x_i}, \quad \frac{\partial^2 u}{\partial x_i \partial x_j} = \sum_{k=1}^n \sum_{l=1}^n \frac{\partial^2 v}{\partial \zeta_k \partial \zeta_l} \cdot \frac{\partial \zeta_k}{\partial x_i} \cdot \frac{\partial \zeta_l}{\partial x_j} + \\ &+ \sum_{k=1}^n \frac{\partial v}{\partial \zeta_k} \cdot \frac{\partial^2 \zeta_k}{\partial x_i \partial x_j} = 0 \end{aligned} \quad (3)$$

Подставляя выражения для производных (3) в уравнение (1), получим

$$\begin{aligned} \sum_{k=1}^n \sum_{l=1}^n \left[\sum_{j=1}^n \sum_{i=1}^n a_{ij} \frac{\partial \zeta_k}{\partial x_i} \cdot \frac{\partial \zeta_l}{\partial x_j} \right] \frac{\partial^2 v}{\partial \zeta_k \partial \zeta_l} + \sum_{k=1}^n \left[\sum_{j=1}^n \sum_{i=1}^n a_{ij} \frac{\partial^2 \zeta_k}{\partial x_i \partial x_j} \right] \frac{\partial v}{\partial \zeta_k} + \\ + \Phi^*(\zeta, v, \nabla v) = 0. \end{aligned} \quad (4)$$

Здесь $\Phi^*(\zeta, v, \nabla v) = \Phi(x, u, \nabla u)$. Обозначая теперь через \tilde{a}_{kl} новые коэффициенты при вторых производных

$$\tilde{a}_{kl} = \sum_{i=1}^n \sum_{j=1}^n a_{ij} \frac{\partial \zeta_k}{\partial x_i} \frac{\partial \zeta_l}{\partial x_j} \quad (5)$$

и полагая

$$\tilde{\Phi}(\zeta, v, \nabla v) = \sum_{k=1}^n \left[\sum_{j=1}^n \sum_{i=1}^n a_{ij} \frac{\partial^2 \zeta_k}{\partial x_i \partial x_j} \right] \frac{\partial v}{\partial \zeta_k} + \Phi^*(\zeta, v, \nabla v),$$

перепишем уравнение (4) в виде (1):

$$\sum_{k=1}^n \sum_{l=1}^n \tilde{a}_{kl} \frac{\partial^2 v}{\partial \zeta_k \partial \zeta_l} + \tilde{\Phi}(\zeta, v, \nabla v) = 0. \quad (6)$$

Далее фиксируем точку x_0 и положим $\xi_0 = \xi(x_0)$, $\alpha_{ki} = \frac{\partial \xi_k(x_0)}{\partial x_i}$. Тогда формула (5) в точке x_0 запишем в виде

$$\tilde{a}_{kr}(\xi_0) = \sum_{j=1}^n \sum_{j=1}^n a_{ij}(x_0) \alpha_{ki} \alpha_{rj}. \quad (7)$$

Полученная формула преобразования коэффициентов a_{ij} в точке x_0 совпадает с формулой преобразования коэффициентов квадратичной формы

$$\sum_{j=1}^n \sum_{j=1}^n a_{ij}(x_0) p_i p_j \quad (8)$$

при невырожденном линейном преобразовании

$$p_i = \sum_{k=1}^n \alpha_{ki} q_k, \quad \det(\alpha_{ki}) \neq 0, \quad (9)$$

переводящим форму (8) в форму

$$\sum_{j=1}^n \sum_{j=1}^n \tilde{a}_{kr}(\xi_0) q_k q_r. \quad (10)$$

Итак, чтобы упростить уравнение (1) в точке x_0 с помощью замены переменных (2), достаточно упростить в этой точке квадратичную форму (8) с помощью невырожденного линейного преобразования (9). Но в курсе линейной алгебры доказывается, что всегда существует преобразование (9), при котором квадратичная форма (10) принимает следующий каноничный вид:

$$\sum_{k=1}^r q_k^2 - \sum_{k=r+1}^m q_k^2, \quad m \leq n; \quad (11)$$

кроме того, в силу закона инерции квадратичных форм, целые числа r и m не зависят от преобразования (9). Это позволяет классифицировать уравнения (1), а именно:

- 1) если в форме (11) $m = n$ и все слагаемые одного знака (т.е. либо $r = m$, либо $r = 0$), то уравнение (1) называется уравнением эллиптического типа;

- 2) если $m = n$, но имеются слагаемые разных знаков (т.е. $1 \leq r \leq n-1$), то уравнение (1) – гиперболического типа (при $r=1$ или $r=n-1$ – нормально-гиперболического типа);
- 3) если $m < n$, то это уравнение (1) – параболического типа (при $r=n-1$ – нормально-параболического типа).

Пусть коэффициенты a_{ij} в уравнении (1) постоянны, т.е. не зависят от x , и пусть преобразование (9) приводит квадратичную форму (8) к каноническому виду (11). Тогда линейная замена независимых переменных

$$\xi_i = \sum_{k=1}^n \alpha_{ik} X_k$$

преобразует уравнение (1) к следующему каноническому виду

$$\sum_{k=1}^r \frac{\partial^2 u}{\partial \xi_k^2} - \sum_{k=r+1}^m \frac{\partial^2 u}{\partial \xi_k^2} + \tilde{\Phi}(\xi, u, \nabla u) = 0. \quad (12)$$

Примеры. Уравнение Лапласа – эллиптического типа, волновое уравнение – гиперболического типа и уравнение теплопроводности – параболического типа.

Замечание. Выше мы привели способ приведения уравнения (1) к каноническому виду в каждой отдельной точке, где задано это уравнение. В связи с этим возникнет вопрос: нельзя ли одним и тем же преобразованием (2) привести уравнение (1) к каноническому виду (12) в достаточно малой окрестности каждой точки? Чтобы это приведение можно было сделать для любого уравнения, необходимо, чтобы число условий

$$\begin{aligned} \tilde{a}_{kk} &= 0, \quad k = s, \quad k, s = 1, 2, \dots, n; \\ \tilde{a}_{kk} &= \varepsilon_k \tilde{a}_{11}, \quad k = 2, 3, \dots, n, \quad \tilde{a}_{11} = 0, \end{aligned}$$

где $\varepsilon_k = 0, \pm 1$ не превосходило числа неизвестных функций $\xi_k, k=1, 2, \dots, n$:

$$\frac{n(n-1)}{2} + n - 1 \leq n, \quad \text{т.е. } n \leq 2.$$

Как мы показали в лекции 2, это приведение для $n=2$ всегда можно сделать (для $n=1$ это очевидно).

§2. Характеристики

Пусть функция $\omega(x)$, $x = (x_1, x_2, \dots, x_n)$, $n \geq 2$, класса C^1 такова, что на поверхности $\omega(x) = 0$ $\nabla \omega(x) \neq 0$ и

$$\sum_{i=1}^n \sum_{j=1}^n a_{ij}(x) \frac{\partial \omega(x)}{\partial x_i} \cdot \frac{\partial \omega(x)}{\partial x_j} = 0. \quad (13)$$

Тогда поверхность $\omega(x) = 0$ называется характеристической поверхностью (или характеристикой) дифференциального уравнения (1). Пусть $\omega \in C^2(G)$ и $\omega - c = 0$ — характеристика при $a < c < b$. Тогда, если в преобразовании (2) взять $\xi_1 = \omega(x)$, то в силу (5), (13) коэффициент β_{11} обратится в нуль в соответствующей области G . Поэтому знание одного или нескольких семейств характеристик дифференциального уравнения дает возможность привести это уравнение к более простому виду.

Примеры характеристик.

1. Для уравнения колебаний струны

$$u_{tt} - a^2 u_{xx} = f(x, t)$$

характеристическое уравнение имеет вид

$$\left(\frac{\partial \omega}{\partial t}\right)^2 - a^2 \left(\frac{\partial \omega}{\partial x}\right)^2 = 0$$

или

$$\frac{\partial \omega}{\partial t} - a \frac{\partial \omega}{\partial x} = 0, \quad \frac{\partial \omega}{\partial t} + a \frac{\partial \omega}{\partial x} = 0.$$

Поэтому мы имеем два семейства характеристик

$$x + at = c \text{ и } x - at = c.$$

2. Характеристическое уравнение для трехмерного волнового уравнения

$$u_{tt} - a^2 (u_{xx} + u_{yy} + u_{zz}) = f(x, y, z, t)$$

записывается так

$$\left(\frac{\partial \omega}{\partial t}\right)^2 - a^2 \left(\left(\frac{\partial \omega}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial \omega}{\partial y}\right)^2 + \left(\frac{\partial \omega}{\partial z}\right)^2 \right) = 0.$$

Решением последнего является функция $\omega = a^2(t-t_0)^2 - (x-x_0)^2 - (y-y_0)^2 - (z-z_0)^2$ на поверхности $\omega = 0$. Следовательно, поверхность

$$a^2(t-t_0)^2 - (x-x_0)^2 - (y-y_0)^2 - (z-z_0)^2 = 0,$$

называемая характеристическим конусом с вершиной в точке (x_0, t_0) , есть характеристика волнового уравнения.

Волновое уравнение имеет и другое семейство характеристических поверхностей — семейство плоскостей вида

$$at + a_1x + a_2y + a_3z = c,$$

где a_1, a_2, a_3 и c — любые вещественные числа, причем $a_1^2 + a_2^2 + a_3^2 = 1$.

3. Для уравнения теплопроводности

$$u_t - a^2(u_{xx} + u_{yy} + u_{zz}) = f(x, y, z, t)$$

имеем характеристическое уравнение вида

$$\left(\frac{\partial \omega}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial \omega}{\partial y}\right)^2 + \left(\frac{\partial \omega}{\partial z}\right)^2 = 0.$$

Его характеристиками, очевидно, являются семейство плоскостей $t = c$.

4. Уравнение Пуассона

$$u_{xx} + u_{yy} + u_{zz} + f(x, y, z) = 0$$

не имеет вещественных характеристик, ибо из характеристического уравнения

$$\left(\frac{\partial \omega}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial \omega}{\partial y}\right)^2 + \left(\frac{\partial \omega}{\partial z}\right)^2 = 0$$

вытекает, что $\text{grad } \omega = 0$ на $\omega = 0$.

Задачи

Привести к каноническому виду уравнения:

$$1. M_{xx} + 2M_{xy} - 2M_{xz} + 2M_{yy} + 6M_{zz} = 0.$$

$$2. 4M_{xx} - 4M_{xy} - 2M_{yz} + M_y + M_z = 0.$$

$$3. M_{xy} - M_{xz} + M_x + M_y - M_z = 0.$$

$$4. M_{xx} + 2M_{xy} + 2M_{yy} + 2M_{yz} + 2M_{yt} + 2M_{zz} + 3M_N = 0.$$

$$5. M_{x_0x_1} + 2 \sum_{k=2}^n M_{x_kx_k} - 2 \sum_{k=1}^{n-1} x_k x_{k+1} = 0.$$

$$6. \sum_{k=0}^n M_{x_kx_k} + \sum_{l < k} M_{x_lx_k} = 0.$$