

*обыкновенных дифференциальных уравнений.* В силу этой тесной связи уравнений в частных производных первого порядка с обыкновенными дифференциальными уравнениями, естественно излагать их теорию в том же курсе, что и теорию обыкновенных дифференциальных уравнений.

## § 2. Линейное однородное уравнение в частных производных первого порядка.

1. Рассмотрим уравнение вида

$$X[f] = X_1 \frac{\partial f}{\partial x_1} + X_2 \frac{\partial f}{\partial x_2} + \dots + X_n \frac{\partial f}{\partial x_n} = 0, \quad (10)$$

где  $X_1, X_2, \dots, X_n$  — данные функции независимых переменных  $x_1, x_2, \dots, x_n$  (мы их будем предполагать непрерывными и непрерывно дифференцируемыми в рассматриваемой области), а  $f$  обозначает исковую функцию. Мы назовём это уравнение *линейным однородным уравнением в частных производных*. Решением уравнения (10) будет (дифференцируемая) функция от  $x_1, x_2, \dots, x_n$ , которая по подстановке в уравнение (10) обращает его в тождество. Мы уже встречались с этим уравнением в главе VII в связи с исследованием первых интегралов системы обыкновенных дифференциальных уравнений симметричного вида. Пишем, наряду с дифференциальным уравнением в частных производных (10), систему обыкновенных дифференциальных уравнений [которую мы будем называть *соответствующей уравнению* (10)]:

$$\frac{dx_1}{X_1} = \frac{dx_2}{X_2} = \dots = \frac{dx_n}{X_n}. \quad (11)$$

Задачи интегрирования уравнения (10) и системы уравнений (11) суть задачи эквивалентные. В самом деле, мы доказали следующую теорему (глава VII, § 5, 1):

*Левая часть любого первого интеграла системы (11) есть решение уравнения (10); обратно, всякое решение уравнения (10), приравненное произвольной постоянной, даёт первый интеграл системы (11).*

Постараемся найти вид наиболее общей функции, удовлетворяющей уравнению (10). Для этого заметим такое свойство оператора  $X[f]$ . Пусть  $\Phi(\psi_1, \psi_2, \dots, \psi_k)$  есть некоторая дифференцируемая функция своих аргументов, которые, в свою очередь, являются дифференцируемыми функциями независимых переменных  $x_1, x_2, \dots, x_n$ . Тогда легко видеть, что

$$\begin{aligned} X[\Phi(\psi_1, \psi_2, \dots, \psi_k)] &= \\ &= \frac{\partial \Phi}{\partial \psi_1} X[\psi_1] + \frac{\partial \Phi}{\partial \psi_2} X[\psi_2] + \dots + \frac{\partial \Phi}{\partial \psi_k} X[\psi_k]. \end{aligned} \quad (12)$$

Пусть теперь

$$\left. \begin{aligned} \psi_1(x_1, x_2, \dots, x_n) &= C_1, & \psi_2(x_1, x_2, \dots, x_n) &= C_2 \dots \\ &\dots, & \psi_{n-1}(x_1, x_2, \dots, x_n) &= C_{n-1} \end{aligned} \right\} \quad (13)$$

есть некоторая определённая система (независимых) интегралов системы уравнений (11), определённая в некоторой области  $D^1$ .

По доказанной теореме  $\psi_1, \psi_2, \dots, \psi_{n-1}$  являются частными решениями уравнений (10), т. е. мы имеем тождество:

$$X[\psi_1] = 0, \quad X[\psi_2] = 0, \dots, \quad X[\psi_{n-1}] = 0. \quad (14)$$

Возьмём теперь произвольную (дифференцируемую) функцию  $\Phi$  от аргументов  $\psi_1, \psi_2, \dots, \psi_{n-1}$ :

$$\Phi(\psi_1, \psi_2, \dots, \psi_{n-1}). \quad (15)$$

В силу свойства (12), будем иметь тождественно:

$$X[\Phi] = 0,$$

т. е. выражение (15) является решением уравнения (10).

Таким образом, мы встречаемся при изучении уравнений в частных производных с фактом, уже отмеченным в § 1: решение такого уравнения может содержать произвольные функции, тогда как решения обыкновенных дифференциальных уравнений заключали лишь произвольные постоянные. Нашей ближайшей задачей будет установить, что выражение (15) является общим решением уравнения (10), а также выяснить, какие дополнительные данные нужно ввести, чтобы из бесконечного множества решений, даваемых выражением (15), выделить одно определённое решение (задача Коши).

2. Переходим к доказательству того, что *формула*

$$f = \Phi(\psi_1, \psi_2, \dots, \psi_{n-1}), \quad (15)$$

где  $\Phi$  есть произвольная дифференцируемая функция своих аргументов, даёт общее решение уравнения (10), т. е. что в этой формуле содержится любое частное решение.

Пусть какое-нибудь решение уравнения (10) в области  $D$  есть  $f = \Psi(x_1, x_2, \dots, x_n)$ . Тогда имеем тождественно  $X[\Psi] = 0$ , или, в раскрытой форме,

$$X_1 \frac{\partial \Psi}{\partial x_1} + X_2 \frac{\partial \Psi}{\partial x_2} + \dots + X_n \frac{\partial \Psi}{\partial x_n} = 0. \quad (14')$$

Так как  $\psi_1, \psi_2, \dots, \psi_{n-1}$ , по предположению, суть решения, то имеют место тождества (14), которые в раскрытом виде перепишутся так:

$$X_1 \frac{\partial \psi_i}{\partial x_1} + X_2 \frac{\partial \psi_i}{\partial x_2} + \dots + X_n \frac{\partial \psi_i}{\partial x_n} = 0 \quad (i = 1, 2, \dots, n-1). \quad (14'')$$

<sup>1)</sup> Для теоретических рассуждений удобнее всего за систему (13) принять систему (41) главы VII.

Система уравнений (14') и (14'') для определения  $n$  функций  $X_1, X_2, \dots, X_n$  есть линейная однородная; она допускает не равные нулю решения, и следовательно, определитель этой системы (тождественно) равен нулю. Этот определитель есть якобиан от функций  $\Psi, \psi_1, \psi_2, \dots, \psi_{n-1}$ .

Итак, мы имеем:

$$\frac{D(\Psi, \psi_1, \dots, \psi_{n-1})}{D(x_1, x_2, \dots, x_n)} \equiv 0. \quad (16)$$

Отсюда, в силу основной теоремы о якобианах, следует, что между функциями  $\Psi, \psi_1, \psi_2, \dots, \psi_{n-1}$  существует функциональная зависимость, т. е. для всех значений  $x_1, x_2, \dots, x_n$  в рассматриваемой области имеет место равенство (тождественно относительно  $x_1, x_2, \dots, x_n$ ):

$$F(\Psi, \psi_1, \psi_2, \dots, \psi_{n-1}) = 0. \quad (17)$$

Заметим, что в функциональном определителе, стоящем в левой части равенства (16), заведомо один из миноров первой строки не равен тождественно нулю; в самом деле, если система (11) имела неособые начальные значения

$$x_1 = x_1^0, \quad x_2 = x_2^0, \quad \dots, \quad x_n = x_n^0,$$

причём  $X_n(x_1^0, x_2^0, \dots, x_n^0) \neq 0$ , то, в предположении, что в системе (11)  $x_n$  взято за независимое переменное, и первые интегралы имеют вид  $\psi_i = x_i^0 (i = 1, 2, \dots, n-1)$  при значениях переменных, близких к начальным,

$$\frac{D(\psi_1, \psi_2, \dots, \psi_{n-1})}{D(x_1, x_2, \dots, x_{n-1})} \neq 0.$$

Отсюда следует, в силу той же основной теоремы о якобианах, что соотношение (17) может быть разрешено относительно функции  $\Psi$ , и мы получаем:

$$\Psi = \Phi(\psi_1, \psi_2, \dots, \psi_{n-1}).$$

Итак, всякое решение уравнения (10) даётся (в окрестности точки  $x_1^0, x_2^0, \dots, x_n^0$ ) формулой (15). Теорема доказана. Можно сказать, что формула (15) даёт общее решение уравнения (10).

Примечание. Из доказательства полученной теоремы можно вывести такое следствие: между любыми  $n$  решениями  $\varphi_1, \varphi_2, \dots, \varphi_n$  уравнения (10) существует функциональная зависимость  $\Phi(\varphi_1, \varphi_2, \dots, \varphi_n) = 0$ ; если  $\varphi_1, \varphi_2, \dots, \varphi_{n-1}$  независимы, то функция  $\Phi$  не обращается в рассматриваемой области в тождественный нуль, так как уравнение может быть разрешено относительно  $\varphi_n$ .

3. Задача Коши для линейного уравнения в частных производных первого порядка с  $n$  независимыми переменными  $x_1, x_2, \dots, x_n$ . Для уравнения

$$X[f] \equiv X_1 \frac{\partial f}{\partial x_1} + X_2 \frac{\partial f}{\partial x_2} + \dots + X_n \frac{\partial f}{\partial x_n} = 0 \quad (10)$$

решим задачу Коши: найти решение уравнения  $f(x_1, x_2, \dots, x_n)$  такое, чтобы

$$f(x_1, x_2, \dots, x_{n-1}, x_n^0) = \varphi(x_1, x_2, \dots, x_{n-1}), \quad (18)$$

где  $x_n^0$  — заданное число,  $\varphi(x_1, x_2, \dots, x_{n-1})$  — заданная (дифференцируемая) функция своих аргументов.

Мы предположим, что  $\varphi$  определена для значений  $x_1, x_2, \dots, x_{n-1}$  в окрестности значений  $x_1^0, x_2^0, \dots, x_{n-1}^0$ , причём точка  $(x_1^0, x_2^0, \dots, x_n^0)$  не является особой точкой для системы (11); далее, допустим, что  $X_n(x_1^0, x_2^0, \dots, x_n^0) \neq 0$  (это ограничение не является очень существенным, так как если бы при значениях  $x_1^0, x_2^0, \dots, x_n^0$  функция  $X_n$  обращалась в нуль, мы дали бы постоянное значение тому  $x_i$ , которому соответствует  $X_i$ , не обращающееся в нуль, и задали бы начальную функцию  $\varphi$  от всех остальных аргументов).

При этих предположениях система уравнений:

$$\left. \begin{array}{l} \psi_1(x_1, x_2, \dots, x_{n-1}, x_n^0) = \bar{\psi}_1, \\ \psi_2(x_1, x_2, \dots, x_{n-1}, x_n^0) = \bar{\psi}_2, \\ \dots \dots \dots \dots \dots \dots \dots \\ \psi_{n-1}(x_1, x_2, \dots, x_{n-1}, x_n^0) = \bar{\psi}_{n-1}, \end{array} \right\} \quad (19)$$

где  $\psi_i$  являются независимыми интегралами системы (11), а  $\bar{\psi}_1, \bar{\psi}_2, \dots, \bar{\psi}_{n-1}$  — новые переменные, может быть в окрестности точки  $x_1^0, x_2^0, \dots, x_n^0$  разрешена относительно  $x_1, x_2, \dots, x_{n-1}$ <sup>1)</sup>.

Пусть соответствующие формулы будут:

$$\left. \begin{array}{l} x_1 = \omega_1(\bar{\psi}_1, \bar{\psi}_2, \dots, \bar{\psi}_{n-1}), \\ x_2 = \omega_2(\bar{\psi}_1, \bar{\psi}_2, \dots, \bar{\psi}_{n-1}), \\ \dots \dots \dots \dots \dots \dots \\ x_{n-1} = \omega_{n-1}(\bar{\psi}_1, \bar{\psi}_2, \dots, \bar{\psi}_{n-1}). \end{array} \right\} \quad (20)$$

1) Если система (13) взята в виде (41) главы VII, то якобиан

$$\frac{D(\psi_1, \psi_2, \dots, \psi_{n-1})}{D(x_1, x_2, \dots, x_{n-1})}$$

при  $x_i = x_i^0$  обращается в 1; следовательно, он отличен от нуля в окрестности точки  $(x_1^0, x_2^0, \dots, x_n^0)$ .

При этом, когда  $\bar{\psi}_i$  принимают значения:

$$\bar{\psi}_i^0 = \psi_i(x_1^0, x_2^0, \dots, x_n^0),$$

соответствующие функции  $\omega_i$  принимают значения  $x_i^0$  ( $i = 1, 2, \dots, n - 1$ ). При наличии частных производных у функций  $\psi_i$  функции  $\omega_i$  также являются дифференцируемыми (существование этих производных при дифференцируемости функций  $X_i$  доказано в § 3 главы VII). Я утверждаю, что *искомое решение уравнения (10), удовлетворяющее начальному условию (18), есть:*

$$f = \varphi(\omega_1(\psi_1, \dots, \psi_{n-1}), \omega_2(\psi_1, \dots, \psi_{n-1}), \dots, \omega_{n-1}(\psi_1, \dots, \psi_{n-1})). \quad (21)$$

В самом деле, во-первых, выражение (21), являясь функцией от частных решений  $\psi_i$ , само является решением уравнения (10); далее, если положить  $x_n = x_n^0$ , то величины  $\psi_i$  обращаются в  $\bar{\psi}_i$ , в силу формул (19). Но, по формулам (20),  $\omega_i(\bar{\psi}_1, \dots, \bar{\psi}_{n-1})$  равны величинам  $x_i$  ( $i = 1, 2, \dots, n - 1$ ); поэтому из формулы (21) получаем: при  $x_n = x_n^0$

$$f = \varphi(x_1, x_2, \dots, x_{n-1}),$$

т. е. условие (18) выполнено.

Из построения решения очевидно, что оно однозначно определено начальными данными (18).

Пример 4. Найти общее решение уравнения

$$x_1 \frac{\partial f}{\partial x_1} + x_2 \frac{\partial f}{\partial x_2} + \dots + x_n \frac{\partial f}{\partial x_n} = 0.$$

Пишем соответствующую систему обыкновенных дифференциальных уравнений:

$$\frac{dx_1}{x_1} = \frac{dx_2}{x_2} = \dots = \frac{dx_n}{x_n}.$$

Независимая система её первых интегралов есть

$$\frac{x_1}{x_n} = C_1, \quad \frac{x_2}{x_n} = C_2, \quad \dots, \quad \frac{x_{n-1}}{x_n} = C_{n-1} \quad (x_n \neq 0).$$

Общее решение данного уравнения есть

$$f = \Psi\left(\frac{x_1}{x_n}, \frac{x_2}{x_n}, \dots, \frac{x_{n-1}}{x_n}\right),$$

т. е. наиболее общая однородная функция  $n$  переменных

менных нулевого измерения (обращение теоремы Эйлера об однородных функциях для функций нулевого измерения).

Пример 5. Проинтегрировать уравнение

$$y \frac{\partial z}{\partial x} - x \frac{\partial z}{\partial y} = 0$$

(искомая функция обозначена буквой  $z$ ).

Соответствующая система обыкновенных уравнений сводится к одному уравнению:

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

и имеет интеграл  $x^2 + y^2 = C$ . Общее решение данного уравнения  $z = \varphi(x^2 + y^2)$ , где  $\varphi$  есть произвольная функция, геометрически представляет любую поверхность вращения с осью вращения  $Oz$ . Задача Коши:  $z = f(x)$  при  $y = 0$ , где  $f$  есть данная функция; её решение: функция  $\psi$  есть  $x^2 + y^2$ , следовательно, функция  $\bar{\psi}$  есть  $x^2$ , откуда  $x = \sqrt{\bar{\psi}}$ ; искомое решение:  $z = f(\sqrt{\bar{\psi}}) = f(\sqrt{x^2 + y^2})$ .

Геометрическое истолкование задачи Коши: если задано уравнение меридиана, то поверхность вращения однозначно определяется.

### ЗАДАЧИ.

197. Найти геометрическое свойство поверхностей, удовлетворяющих уравнению:

$$x \frac{\partial z}{\partial x} + y \frac{\partial z}{\partial y} = 0.$$

Какая поверхность даёт решение задачи Коши:  $z = x$  при  $y = 1$ ?

198. Найти общее решение уравнения:

$$\sqrt{x} \frac{\partial f}{\partial x} + \sqrt{y} \frac{\partial f}{\partial y} + \sqrt{z} \frac{\partial f}{\partial z} = 0$$

и решить задачу Коши:  $f = y - z$  при  $x = 1$ .

## § 3. Линейные неоднородные уравнения с частными производными первого порядка.

1. Обозначим искомую функцию через  $z$ , независимые переменные через  $x_1, x_2, \dots, x_n$ .

Названные в заголовке уравнения имеют вид:

$$P_1 \frac{\partial z}{\partial x_1} + P_2 \frac{\partial z}{\partial x_2} + \dots + P_n \frac{\partial z}{\partial x_n} = R, \quad (22)$$

где  $P_1, P_2, \dots, P_n, R$  — функции (непрерывные и непрерывно дифференцируемые) от  $x_1, x_2, \dots, x_n, z$ . Линейные однородные уравнения (10) являются частным случаем уравнений типа (22), когда правая часть  $R \equiv 0$  и когда коэффициенты  $P_1, P_2, \dots, P_n$  при