

Так как при преобразовании (5,15) над переменными x'_i переменные a_i также подвергаются линейному преобразованию, то число плюсов и минусов у квадратичной формы от a_i не может измениться. Поэтому $k(\beta) = 1$ и форма $a_0^2 - a_1^2 - a_2^2 - a_3^2$ не должна измениться при преобразовании (5,15). Следовательно, это преобразование переменных a_i есть преобразование Лоренца. Линейное преобразование, которому подвергаются переменные a_i при преобразовании (5,15) над x_i , задается матрицей, обратной и транспонированной к матрице (5,15). Но тогда само преобразование (5,15) также есть преобразование Лоренца (см. конец п. 1 из § 14), что и требовалось доказать.

§ 16. Обзор основных фактов в теории задачи Коши и некоторые исследования для общих гиперболических уравнений

До сих пор мы говорили о задаче Коши для волнового уравнения (1,12). В этом параграфе, не приводя доказательств, мы дадим краткий обзор основных фактов теории задачи Коши для общих гиперболических уравнений. При этом в основном наше внимание будет сосредоточено на линейных уравнениях второго порядка.

1. Линейное уравнение

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = \sum_{i,j=1}^n A_{ij} \frac{\partial^2 u}{\partial x_i \partial x_j} + \sum_{i=1}^n A_{0i} \frac{\partial^2 u}{\partial t \partial x_i} + \sum_{i=1}^n B_i \frac{\partial u}{\partial x_i} + B_0 \frac{\partial u}{\partial t} + Cu + D, \quad (1,16)$$

где коэффициенты A_{ij} , A_{0i} , B_i , B_0 , C и D — функции от t, x_1, \dots, x_n , мы будем называть *t-гиперболическим* в некоторой области G пространства (t, x_1, \dots, x_n) , если выполняется следующее условие. Каждая проходящая через начало координат в действительном пространстве $(\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_n)$ прямая должна пересекать поверхность

$$1 = \sum_{i,j=1}^n A_{ij}(t, x_1, \dots, x_n) \alpha_i \alpha_j + \sum_{i=1}^n A_{0i}(t, x_1, \dots, x_n) \alpha_i \quad (2,16)$$

в двух действительных различных точках. Если $\alpha_1, \dots, \alpha_n$

удовлетворяют уравнению (2,16), то направление гиперплоскости в пространстве (t, x_1, \dots, x_n) , нормаль к которой параллельна вектору $(1, \alpha_1, \dots, \alpha_n)$, является характеристическим (см. § 3).

Назовем характеристическим конусом уравнения (1,16) в точке $(t^0, x_1^0, x_2^0, \dots, x_n^0)$ такую поверхность K с конической особой точкой при $t=t^0, x_i=x_i^0$, что касательная гиперплоскость к K в каждой точке имеет характеристическое направление.

Если

$$F(t, x_1, \dots, x_n) = 0$$

есть уравнение поверхности характеристического конуса (или вообще какой-нибудь характеристической поверхности (см. § 3)), то функция F должна удовлетворять уравнению

$$\left(\frac{\partial F}{\partial t}\right)^2 = \sum_{i,j=1}^n A_{ij} \frac{\partial F}{\partial x_i} \frac{\partial F}{\partial x_j} + \sum_{i=1}^n A_{0i} \frac{\partial F}{\partial t} \frac{\partial F}{\partial x_i}.$$

Для каждой точки $(t^0, x_1^0, x_2^0, \dots, x_n^0)$ области G , где уравнение (1,16) t -гиперболично, имеется расположенный в этой области единственный характеристический конус с вершиной в этой точке, который пересекает каждую гиперплоскость $t = \text{const}$ по некоторой замкнутой поверхности S , если только $|t - t^0|$ достаточно мал. Этот конус вместе с частью гиперплоскости $t = \text{const}$, которая ограничена поверхностью S , ограничивает некоторую область K' .

Если $n=1$, характеристический конус вырождается в две линии l_1 и l_2 , выходящие из точки (t^0, x_1^0) , а основание этого конуса вырождается в отрезок прямой $t = \text{const}$, заключенный между точками пересечения этой прямой с линиями l_1 и l_2 .

2. Существует такое число L , зависящее от n , что при всех имеющих L непрерывных производных функциях $\varphi_0(x_1, \dots, x_n)$ и $\varphi_1(x_1, \dots, x_n)$, заданных в некоторой области G_0 гиперплоскости $t=t_0$, существует одно и только одно непрерывное вместе со всеми его производными до 2-го порядка включительно решение t -гиперболического уравнения (1,16), удовлетворяющее условиям

$$\left. \begin{aligned} u(t_0, x_1, \dots, x_n) &= \varphi_0(x_1, \dots, x_n), \\ u'(t_0, x_1, \dots, x_n) &= \varphi_1(x_1, \dots, x_n). \end{aligned} \right\} \quad (3,16)$$

Это решение определяется единственным образом условиями (3,16) во всякой точке (t, x_1, \dots, x_n) , если основание характеристического конуса с вершиной в этой точке лежит целиком в области G_0 . Обозначим через G совокупность всех таких точек (t, x_1, \dots, x_n) .

Если функции $\varphi_0(x_1, \dots, x_n)$ и $\varphi_1(x_1, \dots, x_n)$ вместе со всеми их производными до L -го порядка изменятся достаточно мало, то и соответствующее решение задачи Коши изменится мало во всей области G . Таким образом, задача Коши для уравнения (1,16) поставлена корректно.

Для линейных гиперболических уравнений с постоянными коэффициентами, содержащих только члены со вторыми производными, $L = \left[\frac{n}{2} \right] + 2$; С. Л. Соболев показал, что для общих линейных уравнений второго порядка $L \leq \left[\frac{n}{2} \right] + 3$; при этом предполагается, что коэффициенты уравнения удовлетворяют некоторым условиям гладкости, которые будут заведомо выполняться, если все коэффициенты уравнения имеют непрерывные производные до порядка $\left[\frac{n}{2} \right] + 2$ включительно *).

3. Мы будем говорить, что для уравнения (1,16) отсутствует диффузия волн в рассматриваемой области G пространства (t, x_1, \dots, x_n) , если значение решения u задачи Коши в вершине (t, x_1, \dots, x_n) характеристического конуса зависит только от значений $\varphi_0(x_1, \dots, x_n)$ и $\varphi_1(x_1, \dots, x_n)$ и их производных на границе основания этого конуса при любом расположении характеристического конуса внутри области G . В противном случае мы будем говорить, что имеется диффузия волн. Адамар **) давно уже показал, что при четном n и при $n=1$ всегда имеется диффузия волн. Матиссон ***) в 1939 г. исследовал случай $n=3$. Он нашел, что при $n=3$ все гиперболические уравнения, у которых отсутствует диффузия волн, с точностью до незначительных преобразований совпадают с уравнением (1,13); все эти уравнения

*) С. Л. Соболев, Некоторые применения функционального анализа в математической физике, Л., 1950; Матем. сборник 1(43): 1(1936), 39—72.

**) Hadamard, Le problème de Cauchy, Paris, 1932, 209—241.

***) Matisson, Acta Mathematica 71, № 3—4 (1939), 249.

получаются из уравнения (1,13) с помощью следующих простых преобразований:

- а) замены независимых переменных,
- б) линейной замены функции u ,
- в) умножения обеих частей уравнения на некоторую функцию от t, x_1, \dots, x_n .

Недавно установлено, что при любом нечетном $n \geq 5$ существуют гиперболические уравнения, у которых отсутствует диффузия волн и которые не сводятся к уравнению (1,13) с помощью преобразований указанного вида*).

4. Мы в этом параграфе рассматривали пока только тот случай, когда условия Коши задаются на гиперплоскости $t = \text{const}$. Случай, когда условия Коши задаются на какой-либо кривой поверхности, сводится к этому частному случаю заменой независимых переменных, если только все характеристические конусы с достаточно близкими к этой поверхности вершинами пересекают ее по замкнутым поверхностям $(n - 1)$ измерений.

5. Нелинейное уравнение

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = F \left(t, x_1, \dots, x_n, u, \frac{\partial u}{\partial t}, \dots, \frac{\partial u}{\partial x_i}, \dots, \dots, \frac{\partial^2 u}{\partial x_i \partial x_j}, \dots, \frac{\partial^2 u}{\partial t \partial x_j}, \dots \right) \quad (4,16)$$

называется в некоторой области G пространства (t, x_1, \dots, x_n) t -гиперболическим вблизи некоторой функции $u_0(t, x_1, \dots, x_n)$, заданной в области G , если в этой области будет t -гиперболическим линейное уравнение

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = \sum_{\substack{i, j=1 \\ i \geq j}}^n A_{ij} \frac{\partial^2 u}{\partial x_i \partial x_j} + \sum_{j=1}^n A_{0j} \frac{\partial^2 u}{\partial t \partial x_j}, \quad (5,16)$$

где A_{ij} суть частные производные от правой части уравнения (4,16) по $\frac{\partial^2 u}{\partial x_i \partial x_j}$, вычисленные при

$$u \equiv u_0(t, x_1, \dots, x_n) \\ (t = 0, 1, \dots, n; j = 1, 2, \dots, n; x_0 = t).$$

*) Stellmacher, Math. Annalen 130:3 (1955), 219—233.

Для нелинейного уравнения (4,16) задача Коши поставлена корректно, если при $t=t_0$ заданы такие условия:

$$\begin{aligned} u(t_0, x_1, \dots, x_n) &= \varphi_0(x_1, \dots, x_n), \\ u'_t(t_0, x_1, \dots, x_n) &= \varphi_1(x_1, \dots, x_n), \end{aligned}$$

что уравнение (5,16) будет t -гиперболическим вблизи функции $u_0(t, x_1, \dots, x_n) = \varphi_0(x_1, \dots, x_n) + (t - t_0)\varphi_1(x_1, \dots, x_n)$. С. Л. Соболев показал*, что для нелинейного гиперболического уравнения $L \leq \left[\frac{n}{2} \right] + 4$. При этом предполагается, что функция F , стоящая в правой части уравнения (4,16), имеет непрерывные производные по всем аргументам до порядка $\left[\frac{n}{2} \right] + 3$.

6. Система линейных уравнений

$$\begin{aligned} \sum_{j=1}^N \sum_{k_0+k_1+\dots+k_n \leq n_j} A_{ij}^{(k_0 k_1 \dots k_n)}(t, x_1, \dots, x_n) \frac{\partial^{k_0} u_j}{\partial t^{k_0} \partial x_1^{k_1} \dots \partial x_n^{k_n}} = \\ = f_i(t, x_1, \dots, x_n) \quad (i=1, 2, \dots, N) \end{aligned}$$

называется t -гиперболической в точке $(t^0, x_1^0, \dots, x_n^0)$, если при любых действительных α_j , сумма квадратов которых положительна, определитель

$$\left| \sum_{k_0+k_1+\dots+k_n=n_j} A_{ij}^{(k_0 k_1 \dots k_n)}(t^0, x_1^0, \dots, x_n^0) \lambda^{k_0} \alpha_1^{k_1} \dots \alpha_n^{k_n} \right|$$

имеет только действительные и различные корни λ . Аналогично определяется t -гиперболическость нелинейной системы вблизи какого-нибудь ее решения.

Для гиперболических систем доказана корректность постановки задачи Коши**).

Для уравнений с постоянными коэффициентами определение гиперболическости было обобщено Гордингом следующим

*) С. Л. Соболев, ДАН XX, № 2—3 (1938), 79—83; Некоторые применения функционального анализа в математической физике, Л., 1950.

**) И. Г. Петровский, Матем. сборник 2(44) (1937), 815—870. См. также L e g a y, Hyperbolic differential equations, Princeton, 1953; Л. Г о р д и н г, Математика (переводы), ИЛ 2:1 (1958), 81—95,

образом. Уравнение

$$\sum_{0 \leq k_0 + k_1 + \dots + k_n \leq m} a_{k_0 k_1 \dots k_n} \frac{\partial^{k_0} u}{\partial t^{k_0} \partial x_1^{k_1} \dots \partial x_n^{k_n}} = 0$$

называется гиперболическим относительно направления $(\xi_0, \xi_1, \dots, \xi_n)$, где ξ_i действительны и $\sum_{i=0}^n \xi_i^2 > 0$, если

$$\sum_{k_0 + k_1 + \dots + k_n = m} a_{k_0 k_1 \dots k_n} \xi_0^{k_0} \xi_1^{k_1} \dots \xi_n^{k_n} \neq 0$$

и существует такое действительное число λ^* , что

$$\sum_{0 \leq k_0 + k_1 + \dots + k_n \leq m} a_{k_0 k_1 \dots k_n} (\lambda \xi_0 + i \alpha_0)^{k_0} (\lambda \xi_1 + i \alpha_1)^{k_1} \dots \dots (\lambda \xi_n + i \alpha_n)^{k_n} \neq 0$$

при $\lambda > \lambda^*$ и любых действительных α_i . Доказано, что из всех линейных уравнений с постоянными коэффициентами только для уравнений, гиперболических в указанном выше смысле, задача Коши поставлена корректно при произвольных достаточно гладких начальных функциях, заданных на гиперплоскости

$$\xi_0 x_0 + \xi_1 x_1 + \dots + \xi_n x_n = 0^*).$$

При исследовании уравнений с постоянными коэффициентами важную роль играет применение преобразований Фурье. С помощью преобразований Фурье изучен вопрос о корректности постановки задачи Коши для систем линейных уравнений с постоянными (или зависящими от t) коэффициентами, а также установлены качественные свойства решений таких систем **).

7. Для t -гиперболического уравнения с постоянными коэффициентами вида

$$\sum_{k_0 + k_1 + \dots + k_n = m} a_{k_0, k_1, \dots, k_n} \frac{\partial^m u}{\partial t^{k_0} \partial x_1^{k_1} \dots \partial x_n^{k_n}} = 0 \quad (6,16)$$

*) Gårding, Acta Mathematica, 85, № 1—2 (1951), 1—62. См. также И. М. Гельфанд и Г. Е. Шилов, Обобщенные функции, вып. 3, Физматгиз, 1958 (глава 3).

***) И. Г. Петровский, Бюллетень МГУ, секция А, 1, вып. 7 (1938); И. М. Гельфанд и Г. Е. Шилов, Обобщенные функции, вып. 3, Физматгиз, 1958 (глава 3).

получены формулы, дающие решение задачи Коши с начальными условиями на гиперплоскости $t=0^*$).

Для уравнений вида (6,16) изучен вопрос о диффузии волн, который был уже рассмотрен нами для волнового уравнения. Боковая поверхность характеристического конуса уравнения (6,16) с вершиной в точке $(t^*, x_1^*, \dots, x_n^*)$ разбивает основание его на гиперплоскости $t=0$, вообще говоря, на несколько областей. Одну из этих областей мы будем называть лакуной, если при любых изменениях начальных данных (лишь бы они оставались достаточно гладкими) только внутри этой области решение задачи Коши для уравнения (6,16) не изменяется в точке $(t^*, x_1^*, \dots, x_n^*)$. Если лакуна содержит проекцию вершины характеристического конуса на гиперплоскость $t=0$, то для уравнения (6,16) отсутствует диффузия волн. Наличие лакун у уравнения (6,16) определяется геометрическими (топологическими) свойствами поверхности

$$\sum_{k_0+k_1+\dots+k_n=m} a_{k_0, k_1, \dots, k_n} \lambda^{k_0} z_1^{k_1} \dots z_n^{k_n} = 0$$

при $\lambda=1$ в комплексном пространстве (z_1, z_2, \dots, z_n) ; найдены необходимые и достаточные условия существования лакун.

Вопрос о диффузии волн и лакунах изучался также и для общих t -гиперболических систем (**).

8. Укажем следующий приближенный метод решения задачи Коши (метод конечных разностей) для уравнения

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \quad (7,16)$$

при начальных условиях

$$u(0, x, y) = \varphi(x, y), \quad u_t(0, x, y) = \psi(x, y).$$

При этом предполагается, что начальные функции $\varphi(x, y)$ и

*) Herglotz, Berichte der Sächsischen Akademie 78 (1926), 93—126, 287—318; 80 (1928), 69—114. И. Г. Петровский, Матем. сборник 17(59):3 (1945), 289—370. И. М. Гельфанд и З. Я. Шапиро, Успехи матем. наук 10:3 (1955), 3—70.

**) И. Г. Петровский, Изв. АН СССР, серия матем. 8 (1944), 101—106; Матем. сборник 17(59):3 (1945), 289—370.

$\psi(x, y)$ имеют непрерывные производные до четвертого порядка включительно и определены в некотором квадрате G :

$$a < x < b; \quad c < y < d.$$

Проводятся три семейства параллельных плоскостей в пространстве (t, x, y) :

$$t = k\Delta, \quad k = 0, 1, 2, 3, \dots, \quad x = m\delta, \quad y = n\delta.$$

Здесь Δ и δ — некоторые положительные числа. Числа m и n пробегают такие последовательные целые значения, что всегда

$$a < m\delta < b \quad \text{и} \quad c < n\delta < d.$$

Для упрощения изложения допустим, что

$$a = m_1\delta, \quad b = m_2\delta, \quad c = n_1\delta, \quad d = n_2\delta.$$

Заменим в уравнении (7,16) $u''_{tt}(k\Delta, m\delta, n\delta)$ на

$$\frac{u[(k-1)\Delta, m\delta, n\delta] + u[(k+1)\Delta, m\delta, n\delta] - 2u(k\Delta, m\delta, n\delta)}{\Delta^2},$$

$u''_{xx}(k\Delta, m\delta, n\delta)$ заменим на

$$\frac{u[k\Delta, (m+1)\delta, n\delta] + u[k\Delta, (m-1)\delta, n\delta] - 2u(k\Delta, m\delta, n\delta)}{\delta^2},$$

$u''_{yy}(k\Delta, m\delta, n\delta)$ заменим на

$$\frac{u[k\Delta, m\delta, (n+1)\delta] + u[k\Delta, m\delta, (n-1)\delta] - 2u(k\Delta, m\delta, n\delta)}{\delta^2}.$$

Легко проверить, что если $u(t, x, y)$ имеет непрерывные производные до второго порядка включительно, то при достаточно малых Δ и δ проистекающие от такой замены ошибки малы. После этого дифференциальное уравнение (7,16) обращается в разностное уравнение, которое обозначим через (k, m, n) . Придавая (k, m, n) различные допустимые значения, получим систему разностных уравнений. Решение этой системы будем обозначать \bar{u} .

В соответствии с начальными условиями положим

$$\bar{u}(0, m\delta, n\delta) = \varphi(m\delta, n\delta),$$

$$\frac{\bar{u}(\Delta, m\delta, n\delta) - \bar{u}(0, m\delta, n\delta)}{\Delta} = \psi(m\delta, n\delta).$$

Тогда начальные условия определяют $\bar{u}(0, m\delta, n\delta)$ и $\bar{u}(\Delta, m\delta, n\delta)$ во всех узловых точках, для которых соответствующие точки $(0, m\delta, n\delta)$ лежат в области G .

После этого, выписывая разностные уравнения $(1, m, n)$, мы найдем значения $\bar{u}(2\Delta, m\delta, n\delta)$ во всех точках $(2\Delta, m\delta, n\delta)$, служащих вершинами A' пирамид указанного на рис. 5 вида.

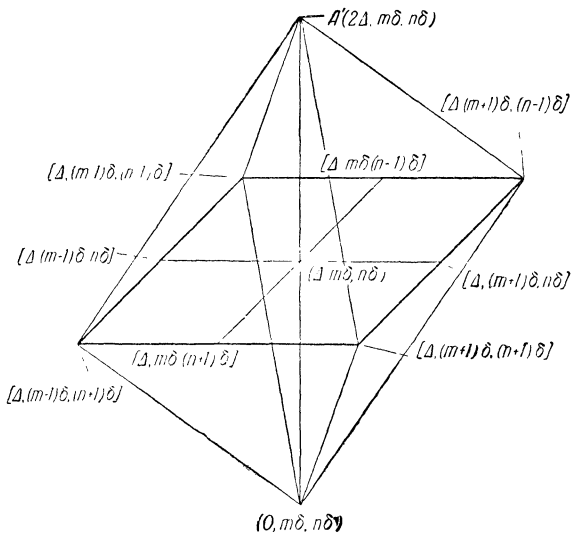


Рис. 5.

При этом предполагается, что все точки $[0, (m \pm 1)\delta, (n \pm 1)\delta]$ лежат внутри квадрата G , т. е. что

$$m_1 + 1 < m < m_2 - 1, \quad n_1 + 1 < n < n_2 - 1.$$

Выписывая потом уравнения $(2, m, n)$, мы найдем значения \bar{u} в точках $(3\Delta, m\delta, n\delta)$, где

$$m_1 + 2 < m < m_2 - 2, \quad n_1 + 2 < n < n_2 - 2,$$

пользуясь ранее найденными значениями \bar{u} на плоскостях

$$t = \Delta, \quad t = 2\Delta.$$

Продолжая эти вычисления, мы найдем значения \bar{u} во всех точках $(k\Delta, m\delta, n\delta)$, лежащих внутри пирамиды с основанием G

на плоскости $t=0$ и с боковыми гранями, наклоненными к этой плоскости под углом $\operatorname{arctg} \frac{\Delta}{\delta}$.

Если $\Delta < \delta$ и δ достаточно мало, то можно показать, что найденные значения \bar{u} ($k\Delta$, $m\delta$, $n\delta$) как угодно мало отличаются от значений в этих точках функции $u(t, x, y)$, которая служит точным решением поставленной задачи Коши.

Аналогично определяются приближенные значения $u(t, x, y)$ при $t < 0$.

Такие же построения позволяют приближенно решить задачу Коши для более общих линейных гиперболических уравнений второго порядка с любым числом независимых переменных*).

Приближенному решению гиперболических уравнений и систем методом конечных разностей посвящено большое число работ.

9. Уравнение

$$\frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = k(y) h(x, y) \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + a(x, y) \frac{\partial u}{\partial x} + b(x, y) \frac{\partial u}{\partial y} + c(x, y) u + f(x, y), \quad (8,16)$$

где $k(0) = 0$, $k(y)$ — монотонно возрастающая функция y и $h(x, y) > 0$ при $y \geq 0$, является гиперболическим при $y > 0$ и параболическим при $y = 0$. Доказано, что задача Коши для уравнения (8,16) с начальными данными на параболической линии $y = 0$

$$u(x, 0) = \varphi(x), \quad \frac{\partial u}{\partial y}(x, 0) = \psi(x) \quad (9,16)$$

поставлена корректно, если коэффициенты уравнения являются достаточно гладкими функциями и выполняется условие

$$\lim_{y \rightarrow 0} \frac{ya(x, y)}{\sqrt{k(y)}} = 0.$$

Можно привести примеры, когда при нарушении этого условия задача Коши (8,16), (9,16) оказывается некорректной**. Аналогичные результаты получены также и для уравнения со многими независимыми переменными.

*) См., например, Курант, Фридрихс, Леви, Успехи матем. наук, вып. VIII (1941), 147—160.

***) И. С. Березин, Матем. сборник 24(66):2(1949), 301—320. Protter, Canadian Journal of Math. 6:4 (1954), 542—553.

10. Гиперболические системы нелинейных уравнений имеют широкое применение в механике, особенно при изучении движений газа. Многие задачи механики приводят к рассмотрению разрывных начальных условий и разрывных решений. Задача Коши для нелинейных гиперболических систем уравнений с разрывными начальными условиями обладает рядом особенностей, которых не имеют линейные системы уравнений. Рассмотрим примеры. В качестве начального условия для задачи Коши возьмем разрывные функции вида

$$\varphi(x) = \begin{cases} 1, & \text{если } x \leq 0, \\ -1, & \text{если } x > 0 \end{cases}$$

или

$$\psi(x) = \begin{cases} -1, & \text{если } x \leq 0, \\ 1, & \text{если } x > 0. \end{cases}$$

Для линейного уравнения

$$\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial t} = 0$$

решение задачи Коши с начальным условием

$$u(0, x) = \varphi(x) \quad (10,16)$$

и решение с начальным условием

$$u(0, x) = \psi(x) \quad (11,16)$$

определены однозначно во всех точках полуплоскости $t > 0$. В точках прямой $x - t = 0$ эти решения имеют разрыв *).

Для нелинейного уравнения

$$u \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial t} = 0 \quad (12,16)$$

решения задачи Коши с начальными условиями (10,16) и (11,16) не определены однозначно даже в сколь угодно малой окрестности прямой $t = 0$, на которой заданы начальные условия.

Действительно, проведем в пространстве (t, x, u) через точки $(0, x, u(0, x))$ характеристики уравнения (12,16). Эти

*) Разрывные решения линейных гиперболических систем исследованы в работе: Courant, Lax, Proc. Nat. Acad. Sci. USA 42:11 (1956), 872—876.

характеристики являются прямыми, параллельными плоскости (t, x) *). Если $u(0, x) = \varphi(x)$, то проекции этих характеристик на плоскость (t, x) покрывают все точки полуплоскости $t > 0$. Точки области Q , лежащей между прямыми $x - t = 0$ и $x + t = 0$, покрываются проекциями этих характеристик дважды и притом с различными значениями u (рис. 6). Отсюда легко видеть, что решение $u(t, x)$ в точках, лежащих между прямыми $x - t = 0$ и $x + t = 0$, не может определяться однозначно по начальному условию.

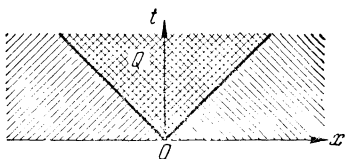


Рис. 6.

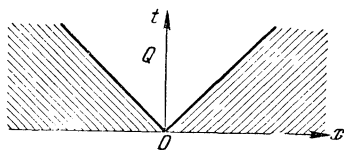


Рис. 7.

Если $u(0, x) = \psi(x)$, то проекции характеристик уравнения (12,16), проходящих через точки $(0, x, \psi(x))$ в пространстве (t, x, u) , покрывают только точки, не принадлежащие области Q (рис. 7), т. е. решение не может быть определено по начальному условию в точках, расположенных между прямыми $x - t = 0$ и $x + t = 0$.

Таким образом, чтобы однозначно определить решение задачи Коши в полуплоскости $t > 0$ для нелинейного уравнения (12,16) с начальными условиями (10,16) или (11,16), необходимо по-новому поставить задачу Коши.

Так, для гиперболической системы уравнений, описывающей одномерное движение газа, вводятся дополнительные соотношения между искомыми функциями на линиях разрыва. Эта гиперболическая система была исследована Риманом **). Однако не все указанные Риманом дополнительные условия на линиях разрыва выполняются для реальных физических процессов. Соотношения на линиях разрыва для этой гипер-

*) Характеристика уравнения (12,16), проходящая через точку $(0, x_0, u(0, x_0))$, задается уравнениями $u = u(0, x_0)$, $x = u(0, x_0)t + x_0$. См. И. Г. Петровский, Лекции по теории обыкновенных дифференциальных уравнений, Гостехиздат, 1952, § 55.

***) Б. Р и м а н, О распространении воздушных волн с конечной амплитудой. Сочинения, Гостехиздат, 1948.

болической системы были правильно указаны Гюгионо*). Эти соотношения можно получить, решая систему уравнений, описывающих движение газа с учетом вязкости и теплопроводности, и устремляя коэффициенты вязкости и теплопроводности к нулю. Учет вязкости и теплопроводности соответствует введению в систему уравнений первого порядка производных второго порядка, содержащих в качестве коэффициента малый параметр.

Можно определить решение задачи Коши для уравнения (12,16) с начальным условием при $t=0$ как предел при ε , стремящемся к нулю, решений уравнения

$$\varepsilon \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = u \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial t} \quad (\varepsilon > 0)$$

с тем же начальным условием при $t=0$. При этом решение задачи Коши может быть разрывной функцией. На линии разрыва решения уравнения (12,16) будут выполняться условия

$$u(t, x + 0) < u(t, x - 0) \quad (t > 0)$$

$$\frac{dx}{dt} = \frac{u(t, x + 0) + u(t, x - 0)}{2},$$

где $\frac{dx}{dt}$ — тангенс угла между касательной к линии разрыва и осью t ; $u(x + 0)$, $u(x - 0)$ означают соответственно предел справа и предел слева в точке x функции $u(x)$.

Решением задачи Коши в новой постановке для уравнения (12,16) с начальным условием (10,16) является функция $u(t, x)$, равная 1, если $x < 0$, и равная -1 , если $x > 0$.

Решением задачи Коши в новой постановке с начальным условием (11,16) является функция $u(t, x)$, равная 1, если $x - t > 0$, и равная -1 , если $x + t < 0$. В каждой точке полуплоскости $t > 0$, расположенной в области Q , т. е. между прямыми $x - t = 0$ и $x + t = 0$, функция $u(t, x)$ равна тангенсу угла наклона к оси t прямой, соединяющей данную точку с началом координат. Расположение проекций характеристик, лежащих на этом решении, указано на рис. 8.

*) Л. Д. Ландау и Е. М. Лифшиц, Механика сплошных сред, Гостехиздат, 1954.

Построенная функция $u(t, x)$ непрерывна при $t > 0$. Интересно отметить, что в указанной постановке задача Коши может иметь непрерывное решение при наличии разрыва в начальном условии.

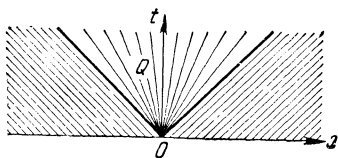


Рис. 8.

Если рассматривать гладкие начальные условия, то для линейных гиперболических уравнений гладкое решение будет определяться начальными условиями во всех точках полу-

плоскости $t > 0$ для всех начальных условий, если коэффициенты подчинены определенным ограничениям. Для нелинейных гиперболических уравнений гладкое решение существует, как правило, только в малой окрестности линии, где заданы начальные условия. Это обстоятельство также приводит к необходимости рассматривать разрывные решения нелинейных гиперболических уравнений.

Основная задача при изучении разрывных решений нелинейных гиперболических систем состоит в том, чтобы определить класс функций, в котором существует единственное обобщенное решение задачи Коши, непрерывно зависящее в определенном смысле от начальных данных. Этот вопрос хорошо изучен для общего квазилинейного уравнения первого порядка*). Оказывается, что качественные свойства обобщенных решений такого уравнения напоминают свойства решений системы уравнений газовой динамики. Простейшее квазилинейное уравнение первого порядка

$$\frac{du}{dt} + \frac{\partial \varphi(u)}{\partial x} = 0$$

часто называют поэтому *модельным уравнением* газовой динамики.

Вопрос о разрывных решениях нелинейных гиперболических систем пока еще мало изучен**). Этот вопрос представляет большой теоретический интерес и имеет важное прикладное значение.

*) О. А. Олейник, Успехи матем. наук 12:3 (1957), 3—73; см. также Успехи матем. наук 14:2 (1959), 159—170.

***) Обзор некоторых относящихся сюда результатов и развернутая постановка ряда задач имеются в статье И. М. Гельфанда в «Успехах математических наук», 14:2 (1959), 87—158.