

ность частичных сумм  $S_k(t, x)$  ряда (10,20) сходится к нему равномерно в  $\bar{U}_T$ . Действительно, из теории тригонометрических рядов известно, что ряд Фурье для всякой функции с интегрируемым квадратом сходится к ней в среднем. Поэтому из самого построения ряда (10,20) следует, что

$$\int_0^l [S_{k_x}'(0, x) - \varphi_0'(x)]^2 dx \rightarrow 0 \quad \text{и} \quad \int_0^l [S_{k_t}'(0, x) - \varphi_1(x)]^2 dx \rightarrow 0$$

при  $k \rightarrow \infty$ . На основании замечания 3 к § 19 отсюда следует, что равномерно в  $\bar{U}_T$

$$S_k(t, x) \rightarrow u(t, x).$$

### 3. Каждая из функций

$$\begin{aligned} u_k(t, x) &= X_k(x) T_k(t) = \\ &= \sqrt{\frac{2}{l}} \sin \frac{k\pi}{l} x \left( A_k \cos \frac{k\pi}{l} t + B_k \sin \frac{k\pi}{l} t \right) = \\ &= D_k \sin \frac{k\pi}{l} x \sin \frac{k\pi}{l} (t + t_k) \quad (k = 1, 2, 3, \dots) \end{aligned}$$

описывает так называемые *собственные колебания* струны, закрепленной на концах. При собственных колебаниях, соответствующих  $k = 1$ , струна издает основной, самый низкий, тон. При колебаниях, соответствующих большими  $k$ , она издает более высокие тоны, «обертоны». Если струна колеблется по закону

$$u(t, x) = \sum_{k=1}^n D_k \sin \frac{k\pi}{l} x \sin \frac{k\pi}{l} (t + t_k),$$

то она одновременно издает звуки разных высот, соответствующих отдельным членам этой суммы.

## § 21. Общий метод Фурье (предварительное рассмотрение)

Метод Фурье (иначе называемый методом разделения переменных) для решения смешанной краевой задачи применим только к некоторому специальному классу линейных уравнений второго порядка, хотя задача разрешима для значительно более широкого класса уравнений. 11\*

В настоящем параграфе мы дадим изложение метода без строгого обоснования полученных результатов. Обоснование метода Фурье будет дано в последующих параграфах. Впервые строгое обоснование метода Фурье было дано В. А. Стекловым \*).

Итак, рассмотрим гиперболическое уравнение вид:

$$A(t) \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} + C(x) \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + D(t) \frac{\partial u}{\partial t} + E(x) \frac{\partial u}{\partial x} + [F_1(t) + F_2(x)] u = 0, \quad (1,21)$$

где коэффициенты  $A, C, D, E, F_1, F_2$  — достаточно гладкие функции, причем  $A(t) > a_0 > 0, C(x) < c_0 < 0$ ; здесь  $a_0$  и  $c_0$  — постоянные. Предположение, что одни из этих коэффициентов зависят только от  $t$ , другие — только от  $x$ , а коэффициент при  $\frac{\partial^2 u}{\partial x \partial t}$  равен нулю, определяет класс гиперболических уравнений, для которых смешанная краевая задача может быть решена методом Фурье.

Пусть требуется найти дважды непрерывно дифференцируемое решение уравнения (1,21), удовлетворяющее начальным условиям

$$u(0, x) = \varphi_0(x), \quad u'_t(0, x) = \varphi_1(x) \quad (2,21)$$

и граничным условиям

$$\left. \begin{array}{l} A_0 u(t, 0) + B_0 u'_x(t, 0) = 0, \\ A_1 u(t, l) + B_1 u'_x(t, l) = 0, \end{array} \right\} \quad (3,21)$$

где постоянные  $A_0, B_0, A_1, B_1$  таковы, что  $A_0^2 + B_0^2 \neq 0$  и  $A_1^2 + B_1^2 \neq 0$ .

Будем, как в примере § 20, искать сначала нетривиальные решения уравнения (1,21) вида

$$u(t, x) = T(t) X(x), \quad (4,21)$$

причем потребуем от этих решений, чтобы они удовлетворяли граничным условиям (3,21), не заботясь пока об удовлетворении начальных условий.

\*.) Результаты В. А. Стеклова изложены в его книге «Основные задачи математической физики», Петроград, 1922.

Если такое решение существует, то, подставляя его в (1,21), получаем уравнение, которому необходимо должно удовлетворять функции  $X(x)$  и  $T(t)$ :

$$A(t)T''X + C(x)TX'' + D(t)T'X + E(x)TX' + \\ + [F_1(t) + F_2(x)]TX = 0.$$

Так как функция  $X(x)$  не равна тождественно нулю, то найдется точка  $x_0$  такая, что  $X(x_0) \neq 0$ ; при всех  $t$  должно выполняться равенство

$$A(t)T'' + D(t)T' + F_1(t)T = \\ = -\frac{C(x_0)X''(x_0) + E(x_0)X'(x_0) + F_2(x_0)X(x_0)}{X(x_0)}T = \lambda_1 T,$$

где  $\lambda_1$  — некоторая постоянная. Точно так же получим, что функция  $X(x)$  при всех  $x$  должна удовлетворять уравнению

$$C(x)X'' + E(x)X' + F_2(x)X = \lambda_2 X,$$

где  $\lambda_2$  — постоянная. Так как для всех точек  $x$  и  $t$ , где  $X(x) \neq 0$  и  $T(t) \neq 0$ ,

$$A(t)\frac{T''}{T} + D(t)\frac{T'}{T} + F_1(t) = \\ = -C(x)\frac{X''}{X} - E(x)\frac{X'}{X} - F_2(x), \quad (5,21)$$

то  $\lambda_1 = -\lambda_2 = -\lambda$ , и мы получаем для функций  $X(x)$  и  $T(t)$  следующие уравнения:

$$A(t)T'' + D(t)T' + F_1(t)T + \lambda T = 0, \quad (6,21)$$

$$C(x)X'' + E(x)X' + F_2(x)X - \lambda X = 0. \quad (7,21)$$

Так как  $T(t) \neq 0$ , то для того чтобы функция (4,21) удовлетворяла граничным условиям (3,21), необходимо выполнение условий

$$\left. \begin{array}{l} A_0X(0) + B_0X'(0) = 0, \\ A_1X(l) + B_1X'(l) = 0. \end{array} \right\} \quad (8,21)$$

Нахождение нетривиальных решений уравнения (7,21), удовлетворяющих условиям (8,21), называется *задачей о собственных значениях*. Эта задача не при всяком  $\lambda$  имеет отличное от тождественного нуля (нетривиальное) решение.

Те значения  $\lambda$ , при которых существует нетривиальное решение, называются *собственными значениями* (числами) этой задачи, а само нетривиальное решение называется *собственной функцией*, соответствующей данному собственному значению. Совокупность всех собственных значений называется *спектром* данной задачи.

В следующем параграфе будет показано, что собственные значения нашей задачи представляют собой бесконечную последовательность

$$\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_k, \dots$$

Каждому собственному значению  $\lambda_k$  соответствует собственная функция  $X_k(x)$ , которая, в силу однородности уравнения (7,21) и условий (8,21), определяется с точностью до произвольного числового множителя. Выберем этот множитель так, чтобы

$$\int_0^l \rho(x) X_k^2(x) dx = 1, \quad (9,21)$$

где  $\rho(x) > 0$  — некоторая фиксированная для данного уравнения функция, которая будет определена в следующем параграфе.

Далее будет показано, что собственные функции, соответствующие разным собственным значениям, «ортогональны с весом  $\rho$ », т. е. удовлетворяют равенствам

$$\int_0^l \rho(x) X_k(x) X_l(x) dx = 0 \quad \text{при } k \neq l. \quad (10,21)$$

Для каждого собственного значения  $\lambda_k$  решаем уравнение (6,21). Общее решение уравнения (6,21) при  $\lambda = \lambda_k$  (обозначим его  $T_k(t)$ ) представляет собой произвольную линейную комбинацию двух каких-либо линейно независимых частных решений  $T_k^*(t)$  и  $T_k^{**}(t)$ :

$$T_k(t) = C_1 T_k^*(t) + C_2 T_k^{**}(t).$$

Подберем  $T_k^*$  и  $T_k^{**}$  так, чтобы они удовлетворяли следующим начальным условиям при  $t = 0$ :

$$\left. \begin{array}{l} T_k^*(0) = 1; \quad T_k^{*\prime}(0) = 0; \\ T_k^{**}(0) = 0; \quad T_k^{**\prime}(0) = 1, \end{array} \right\} \quad (11,21)$$

и положим

$$u_k(t, x) = T_k(t) \cdot X_k(x).$$

Функции  $u_k(t, x)$  при любом  $k$  удовлетворяют уравнению (1,21) и граничным условиям (3,21).

Чтобы удовлетворить начальным условиям (2,21), составим ряд

$$u(t, x) = \sum_{k=1}^{\infty} X_k(x) [A_k T_k^*(t) + B_k T_k^{**}(t)]. \quad (12,21)$$

Если этот ряд сходится равномерно, так же как и ряды, получающиеся из него двукратным почлененным дифференцированием по  $t$  и по  $x$ , то сумма его, очевидно, будет удовлетворять уравнению (1,21) и граничным условиям (3,21). Для выполнения начальных условий (2,21) необходимо, чтобы

$$u(0, x) = \sum_{k=1}^{\infty} A_k X_k(x) = \varphi_0(x), \quad (13,21)$$

$$u'_t(0, x) = \sum_{k=1}^{\infty} B_k X_k(x) = \varphi_1(x). \quad (14,21)$$

Предполагая, что ряды (13,21) и (14,21) сходятся равномерно, мы можем определить коэффициенты  $A_m$  и  $B_m$ , умножив обе части равенств (13,21) и (14,21) на  $\rho X_m(x)$  и проинтегрировав по  $x$  в интервале от 0 до  $l$ . В силу (9,21) и (10,21) мы получим

$$A_m = \int_0^l \rho(x) \varphi_0(x) X_m(x) dx,$$

$$B_m = \int_0^l \rho(x) \varphi_1(x) X_m(x) dx.$$

Подставив такие значения коэффициентов в ряд (12,21), мы, очевидно, получим решение нашей задачи, если ряд (12,21) и ряды, полученные из него почлененным дифференцированием по  $x$  и по  $t$  до двух раз включительно, равномерно сходятся.

**Замечание.** Мы указали общую схему применения метода Фурье к решению смешанной задачи для уравнения (1,21); эта схема применима также и в случае многих пространственных переменных для гиперболических уравнений специального вида (см. § 25).

## § 22. Общие свойства собственных функций и собственных значений

1. Для исследования свойств собственных функций и собственных значений покажем прежде всего, что уравнение (7,21)

$$C(x)X''(x) + E(x)X'(x) + F_2(x)X(x) - \lambda X(x) = 0$$

предыдущего параграфа можно привести к виду

$$[p(x)X'(x)]' - q(x)X(x) + \lambda \rho(x)X(x) = 0, \quad (1,22)$$

умножив его на подходящим образом подобранную функцию от  $x$ .

Во всем дальнейшем будем предполагать, что  $C(x) < c_0 < 0$ , где  $c_0$  — постоянная. Умножив тогда (7,21) на  $\rho(x)$ , получим

$$\rho CX'' + \rho EX' + \rho F_2 X - \lambda \rho X = 0.$$

Для того чтобы первые два члена можно было записать в виде

$$[p(x)X']',$$

должно быть

$$(\rho C)' = \rho E.$$

Определив  $\rho(x)$  из этого дифференциального уравнения, получаем

$$\rho(x) = e^{\int_{x_0}^x \frac{E - C'}{C} dx} > 0$$

(мы взяли частное решение дифференциального уравнения для  $\rho(x)$ ). Вводя теперь обозначения

$$\rho C = -p \text{ и } \rho F_2 = q,$$

мы можем записать наше уравнение в виде (1,22). Из сделанных предположений следует, что  $p(x) > p_0$ ,  $\rho(x) > \rho_0$ , где  $p_0$  и  $\rho_0$  — положительные постоянные.