

одной из этих линий надо задать «данные Коши» — значения самого решения и его первой производной по нормали к этой линии (ср. Гурса, Курс математического анализа, т. 3, часть I, ГТТИ, 1933, стр. 100—112).

3. Наши последующие рассмотрения будут в большинстве случаев одинаково применимы для любого n . Для большего удобства в выкладках и чертежах мы будем многие рассуждения проводить только для $n=2$ или $n=1$, особо указывая формулировки для других n только в тех случаях, когда они будут существенно отличаться от этих.

Считая, как мы только что сказали, $n=2$, мы будем рассматривать решения $u(t, x_1, x_2)$ уравнений вида (1,17) или (4,17) при $0 \leq t \leq T$, когда точка (x_1, x_2) находится внутри области G , ограниченной линией l , состоящей из конечного числа дуг l_i с непрерывно меняющейся касательной.

Иначе можно то же самое сказать так: считая $n=2$, мы будем рассматривать решения $u(t, x_1, x_2)$ уравнений (1,17) или (4,17), определенные внутри цилиндра \mathcal{U}_T , у которого образующие боковой поверхности параллельны оси Ot и проходят через границу области G , находящейся в плоскости $t=0$, а основания находятся в плоскостях $t=0$ и $t=T$. Мы будем всюду в этом разделе предполагать, не оговаривая это каждый раз особо, что рассматриваемые решения $u(t, x_1, x_2)$ удовлетворяют уравнению (1,17) или (4,17) внутри \mathcal{U}_T и непрерывны вместе со своими первыми и вторыми производными в $\bar{\mathcal{U}}_T$, т. е. в цилиндре \mathcal{U}_T вместе с его границей.

§ 18. Единственность решения смешанной задачи

Пусть $u_1(t, x_1, x_2)$ и $u_2(t, x_1, x_2)$ — два решения уравнения

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = \frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2}, \quad (1,18)$$

определенные в цилиндре \mathcal{U}_T , обладающие всеми перечисленными в предыдущем параграфе свойствами и являющиеся решениями одной и той же смешанной задачи, т. е. мы будем предполагать, что при $t=0$ они удовлетворяют одним и тем же начальным условиям (2,17), а на боковой поверхности цилиндра \mathcal{U}_T одним и тем же граничным условиям какого-нибудь из видов (3,17). Нашей целью является доказать,

что функции $u_1(t, x_1, x_2)$ и $u_2(t, x_1, x_2)$ совпадают между собой всюду в цилиндре \mathcal{U}_T . Доказательство этого утверждения эквивалентно доказательству следующей теоремы.

Теорема. Функция

$$u(t, x_1, x_2) = u_2(t, x_1, x_2) - u_1(t, x_1, x_2),$$

удовлетворяющая уравнению (1,18) внутри \mathcal{U}_T , непрерывная вместе со своими первыми и вторыми производными в $\bar{\mathcal{U}}_T$, удовлетворяющая на боковой поверхности \mathcal{U}_T одному из условий (3,17), а при $t=0$ обращающаяся в нуль вместе с u'_t , тождественно равна нулю в \mathcal{U}_T .

Доказательство. Рассмотрим интеграл

$$\iiint \frac{\partial u}{\partial t} \left(\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} \right) dt dx_1 dx_2, \quad (2,18)$$

распространенный по цилинду \mathcal{U}_{t^*} , где $0 < t^* \leq T$. Так как функция u удовлетворяет уравнению (1,18), то интеграл равен нулю. Преобразуем его в интеграл по поверхности цилиндра \mathcal{U}_{t^*} аналогично тому, как было сделано в § 11 при доказательстве единственности решения задачи Коши. Получим

$$\begin{aligned} & \frac{1}{2} \iint_G \left[\left(\frac{\partial u}{\partial t} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial x_1} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial x_2} \right)^2 \right]_{t=t^*} dx_1 dx_2 - \\ & - \frac{1}{2} \iint_G \left[\left(\frac{\partial u}{\partial t} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial x_1} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial x_2} \right)^2 \right]_{t=0} dx_1 dx_2 - \\ & - \int_0^{t^*} dt \int_l \left[\frac{\partial u}{\partial t} \frac{\partial u}{\partial x_1} \cos(n, x_1) + \frac{\partial u}{\partial t} \frac{\partial u}{\partial x_2} \cos(n, x_2) \right] ds = 0. \end{aligned}$$

Здесь l , как обычно, означает границу области G , ds — элемент дуги границы. Первый интеграл берется по верхнему основанию цилиндра \mathcal{U}_{t^*} , второй — по нижнему, а третий — по его боковой поверхности. Последний интеграл можно переписать в виде

$$\int_0^{t^*} dt \int_l \frac{\partial u}{\partial t} \frac{\partial u}{\partial n} ds.$$

Итак, окончательно получаем

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} \iint_G \left[\left(\frac{\partial u}{\partial t} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial x_1} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial x_2} \right)^2 \right]_{t=t^*} dx_1 dx_2 - \\ - \frac{1}{2} \iint_G \left[\left(\frac{\partial u}{\partial t} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial x_1} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial x_2} \right)^2 \right]_{t=0} dx_1 dx_2 - \\ - \int_0^{t^*} dt \int_l \frac{\partial u}{\partial t} \frac{\partial u}{\partial n} ds = 0. \quad (3,18) \end{aligned}$$

Второй из этих интегралов равен нулю в силу начальных условий. Если на границе G всегда $u=0$, то там и $\frac{\partial u}{\partial t}=0$, поэтому тогда третий интеграл также равен нулю. Он равен нулю и в том случае, если на границе $\frac{\partial u}{\partial n}=0$. Если же на границе $\frac{\partial u}{\partial n}+\sigma u=0$, то этот интеграл обращается в интеграл

$$\begin{aligned} - \int_0^{t^*} dt \int_l \sigma u \frac{\partial u}{\partial t} ds = - \frac{1}{2} \int_l \sigma ds \int_0^{t^*} \frac{\partial (u^2)}{\partial t} dt = \\ = - \frac{1}{2} \int_l \sigma u^2 (t^*) ds + \frac{1}{2} \int_l \sigma u^2 (0) ds. \quad (4,18) \end{aligned}$$

Последний интеграл равен нулю в силу начальных условий. Итак, при всяком t^* между 0 и t , если на границе G всюду $u=0$ или $\frac{\partial u}{\partial n}=0$, то

$$\iint_G \left[\left(\frac{\partial u}{\partial t} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial x_1} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial x_2} \right)^2 \right]_{t=t^*} dx_1 dx_2 = 0, \quad (5,18)$$

если же на границе G всюду $\frac{\partial u}{\partial n}+\sigma u=0$, то

$$\begin{aligned} \iint_G \left[\left(\frac{\partial u}{\partial t} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial x_1} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial x_2} \right)^2 \right]_{t=t^*} dx_1 dx_2 + \\ + \frac{1}{2} \int_l \sigma u^2 (t^*) ds = 0. \quad (6,18) \end{aligned}$$

Так как $\sigma \geqslant 0$, то из соотношений (5,18) и (6,18) следует,

что при каждом из граничных условий (3,17)

$$\iint_{\Omega} \left[\left(\frac{\partial u}{\partial t} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial x_1} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial x_2} \right)^2 \right]_{t=t^*} dx_1 dx_2 = 0. \quad (7,18)$$

Так как мы предполагаем, что у функции u все первые производные непрерывны в \bar{U}_T и t^* есть произвольное число между 0 и T , то из соотношения (7,18) следует, что всюду в \bar{U}_T

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial u}{\partial x_1} = \frac{\partial u}{\partial x_2} = 0.$$

Значит, u постоянна во всем U_T . А так как $u(0, x_1, x_2) \equiv 0$, то во всем цилиндре U_T

$$u(t, x_1, x_2) \equiv 0,$$

что и требовалось доказать.

Заметим, что интеграл в левой части (7,18) равен, с точностью до постоянного множителя, сумме кинетической и потенциальной энергии колеблющейся мембраны в момент $t=t^*$, а равенство (3,18) при граничных условиях (3,17)₁ и (3,17)₂ выражает закон сохранения энергии (ср. § 1, п. 3).

Задача. Докажите единственность в U_T решения задачи с начальными условиями (2,17) и граничными условиями (3,17)₁ для уравнения (4,17).

§ 19. Непрерывная зависимость решения от начальных условий

Теорема. Пусть мы имеем два решения $u_1(t, x)$ и $u_2(t, x)$ уравнения (1,17) при $n=1$ в цилиндре U_T ^{*}.

Пусть оба эти решения на боковой поверхности удовлетворяют одним и тем же граничным условиям какого-нибудь из типов (3,17), а при $t=0$

$$\begin{aligned} u_1(0, x) &= \varphi_0^{(1)}(x); & u_{1t}(0, x) &= \varphi_1^{(1)}(x); \\ u_2(0, x) &= \varphi_0^{(2)}(x); & u_{2t}(0, x) &= \varphi_1^{(2)}(x). \end{aligned}$$

^{*}) Очевидно, что при $n=1$ цилиндр U_T представляет собой прямоугольник со сторонами, параллельными осям Ot и Ox .