

УРАВНЕНИЯ МАТЕМАТИЧЕСКОЙ ФИЗИКИ

ЛЕКТОР А. А. КОНЬКОВ

1. ОСНОВНЫЕ ОПРЕДЕЛЕНИЯ И ОБОЗНАЧЕНИЯ

Всюду ниже, если не оговорено противное, под Ω мы будем подразумевать непустое открытое подмножество \mathbb{R}^n , $n \geq 1$. Через $C^\infty(\Omega)$ обозначаем пространство функций, бесконечно дифференцируемых в Ω , а через $C^\infty(\bar{\Omega})$ — сужения на Ω функций из $C^\infty(\mathbb{R}^n)$. При этом под $C_0^\infty(\Omega)$ мы будем подразумевать множество функций из $C^\infty(\mathbb{R}^n)$ с компактными носителями¹, принадлежащими Ω . Вместо $C_0^\infty(\Omega)$ часто используется обозначение $\mathcal{D}(\Omega)$.

Аналогично определяются классы $C^s(\Omega)$, $C^s(\bar{\Omega})$, $C_0^s(\Omega)$ функций, имеющих непрерывные производными порядка s .

Пространство измеримых функций на измеримом по Лебегу множестве $E \subset \mathbb{R}^n$, для которых

$$\|f\|_{L_p(E)} = \left(\int_E |f|^p dx \right)^{\frac{1}{p}} < \infty, \quad p \geq 1,$$

будем обозначать $L_p(E)$. В свою очередь, под $L_{p,loc}(\Omega)$ мы будем понимать пространство функций, суммируемых со степенью p на всяком компакте, принадлежащем открытому множеству Ω .

Как это принято, полагаем $|\alpha| = \alpha_1 + \alpha_2 + \dots + \alpha_n$, $\alpha! = \alpha_1! \alpha_2! \dots \alpha_n!$ и $\partial^\alpha = (\partial/\partial x_1)^{\alpha_1} (\partial/\partial x_2)^{\alpha_2} \dots (\partial/\partial x_n)^{\alpha_n}$, где $\alpha = (\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_n)$ — мультииндекс.

Под B_r^x мы подразумеваем открытый шар $B_r^x = \{y : |y - x| < r\}$ радиуса $r > 0$ с центром в точке $x \in \mathbb{R}^n$, а под S_r^x — сферу $S_r^x = \{y : |y - x| = r\}$. Если $x = 0$, то вместо B_r^0 и S_r^0 пишем для краткости B_r и S_r .

2. ОБОБЩЕННЫЕ ФУНКЦИИ. ПРОСТРАНСТВО $\mathcal{D}'(\Omega)$

Определение 2.1. Говорим, что последовательность функций $\varphi_i \in \mathcal{D}(\Omega)$, $i = 1, 2, \dots$, сходится к $\varphi \in \mathcal{D}(\Omega)$, если найдется компакт $K \subset \Omega$ такой, что, во-первых, $\text{supp } \varphi_i \subset K$, $i = 1, 2, \dots$, а, во-вторых, $\|\varphi_i - \varphi\|_{C^s(\Omega)} \rightarrow 0$ при $i \rightarrow \infty$ для всякого целого неотрицательного числа s , где

$$\|\psi\|_{C^s(\Omega)} = \sum_{|\alpha| \leq s} \sup_{\Omega} |\partial^\alpha \psi|, \quad \psi \in C^s(\Omega).$$

В $\mathcal{D}(\Omega)$ можно ввести топологию, сходимость в которой будет совпадать с определенном выше [2, раздел 6.2]. Таким образом, $\mathcal{D}(\Omega)$ наделяется структурой топологического векторного пространства. Множество $\mathcal{D}(\Omega)$ будем также называть пространством основных (или пробных) функций.

¹Напоминаем, что носителем непрерывной функции называется замыкание множества точек, в которых эта функция отлична от нуля.

Определение 2.2. Линейный функционал $f : \mathcal{D}(\Omega) \rightarrow \mathbb{C}$ будем называть (секвенциально) непрерывным, если для любой последовательности $\varphi_i \in \mathcal{D}(\Omega)$, $i = 1, 2, \dots$, сходящейся к функции $\varphi \in \mathcal{D}(\Omega)$,

$$\lim_{i \rightarrow \infty} f(\varphi_i) = f(\varphi).$$

Множество линейных непрерывных функционалов на $\mathcal{D}(\Omega)$, очевидно, образует линейное пространство над \mathbb{C} . Это пространство называется пространством обобщенных функций на Ω и обозначается через $\mathcal{D}'(\Omega)$.

Заметим, что в упомянутой выше топологии в $\mathcal{D}(\Omega)$ любая обобщенная функция является непрерывной “в обычном смысле”, т.е. прообраз всякого открытого множества в \mathbb{C} открыт в $\mathcal{D}(\Omega)$.

Говорим, что последовательность функционалов $f_i : \mathcal{D}(\Omega) \rightarrow \mathbb{C}$, $i = 1, 2, \dots$, слабо сходится к функционалу $f : \mathcal{D}(\Omega) \rightarrow \mathbb{C}$, если

$$\lim_{i \rightarrow \infty} f_i(\varphi) = f(\varphi)$$

для любого $\varphi \in \mathcal{D}(\Omega)$.

Пространство $\mathcal{D}'(\Omega)$ замкнуто относительно слабой сходимости, а именно, справедливо следующее утверждение.

Теорема 2.1. *Предположим, что последовательность $f_i \in \mathcal{D}'(\Omega)$, $i = 1, 2, \dots$, слабо сходится к функционалу $f : \mathcal{D}(\Omega) \rightarrow \mathbb{C}$, тогда $f \in \mathcal{D}'(\Omega)$.*

Мы приводим теорему 2.1 без доказательства, желающие могут найти его в монографии [4, глава 2, §9].

Действие функционала $f \in \mathcal{D}'(\Omega)$ на основную функцию $\varphi \in \mathcal{D}(\Omega)$ принято обозначать (f, φ) .

Пространство $L_{loc}(\Omega)$ естественным образом вкладывается в $\mathcal{D}'(\Omega)$, если всякую функцию $f \in L_{loc}(\Omega)$ отождествить с функционалом, действующий по правилу

$$(f, \varphi) = \int_{\Omega} f \varphi \, dx, \quad \varphi \in \mathcal{D}(\Omega). \quad (2.1)$$

В частности, $\mathcal{D}'(\Omega)$ содержит в себе $C^\infty(\Omega)$, поскольку $C^\infty(\Omega) \subset L_{loc}(\Omega)$. Функции из $L_{loc}(\Omega)$, понимаемые как обобщенные, будем называть регулярными. Очевидно, $\mathcal{D}'(\Omega)$ не исчерпывается одними регулярными функциями. В качестве примера, подтверждающего это, достаточно рассмотреть так называемую дельта-функцию Дирака

$$(\delta, \varphi) = \varphi(0), \quad \varphi \in \mathcal{D}(\Omega).$$

Упражнение 2.1. Покажите, что различным функциям из $L_{loc}(\Omega)$ соответствуют различные функционалы из $\mathcal{D}'(\Omega)$.

Пусть $f \in C^\infty(\Omega)$. Как связаны между собой обобщенные функции, отождествляемые с f и производной $\partial f / \partial x_i$? Интегрируя по частям, имеем

$$\left(\frac{\partial f}{\partial x_i}, \varphi \right) = \int_{\Omega} \frac{\partial f}{\partial x_i} \varphi \, dx = - \int_{\Omega} f \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} \, dx = - \left(f, \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} \right), \quad \varphi \in \mathcal{D}(\Omega).$$

Последняя формула наводит на мысль для всякого $f \in \mathcal{D}'(\Omega)$ определить $\partial f / \partial x_i \in \mathcal{D}'(\Omega)$ равенством

$$\left(\frac{\partial f}{\partial x_i}, \varphi \right) = - \left(f, \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} \right), \quad \varphi \in \mathcal{D}(\Omega). \quad (2.2)$$

Согласно (2.2) любая функция $f \in \mathcal{D}'(\Omega)$ в обобщенном смысле дифференцируема бесконечное число раз, причем

$$(\partial^\alpha f, \varphi) = (-1)^{|\alpha|} (f, \partial^\alpha \varphi), \quad \varphi \in \mathcal{D}(\Omega).$$

для всякого мультииндекса α .

Упражнение 2.2. Найдите производную от θ -функции Хевисайда

$$\theta(x) = \begin{cases} 0, & x < 0, \\ 1, & x \geq 0. \end{cases}$$

Ответ: $\theta'(x) = \delta(x)$.

Обобщенные функции можно умножать на бесконечно гладкие, если для любых $f \in \mathcal{D}'(\Omega)$ и $\psi \in C^\infty(\Omega)$ положить

$$(\psi f, \varphi) = (f\psi, \varphi) = (f, \psi\varphi), \quad \varphi \in \mathcal{D}(\Omega).$$

Упражнение 2.3. Покажите, что приведенное выше определение является естественным. Именно, пусть $\iota : L_{loc}(\Omega) \hookrightarrow \mathcal{D}'(\Omega)$ — вложение пространства $L_{loc}(\Omega)$ в $\mathcal{D}'(\Omega)$, заданное соотношением (2.1). Тогда $\iota(\psi f) = \psi \iota(f)$ для любых $f \in \mathcal{D}'(\Omega)$ и $\psi \in C^\infty(\Omega)$.

Упражнение 2.4. Докажите, что

$$\frac{\partial(\psi f)}{\partial x_i} = \frac{\partial \psi}{\partial x_i} f + \psi \frac{\partial f}{\partial x_i} \quad (2.3)$$

для всех $f \in \mathcal{D}'(\Omega)$ и $\psi \in C^\infty(\Omega)$.

Решение. Для любого $\varphi \in \mathcal{D}(\Omega)$ согласно определению производной от обобщенной функции имеем

$$\left(\frac{\partial(\psi f)}{\partial x_i}, \varphi \right) = - \left(\psi f, \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} \right).$$

При этом

$$\left(\psi f, \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} \right) = \left(f, \psi \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} \right)$$

согласно определению умножения обобщенной функции на бесконечно гладкую. Таким образом,

$$\left(\frac{\partial(\psi f)}{\partial x_i}, \varphi \right) = - \left(f, \psi \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} \right). \quad (2.4)$$

Аналогично, получим

$$\left(\frac{\partial \psi}{\partial x_i} f, \varphi \right) = \left(f, \frac{\partial \psi}{\partial x_i} \varphi \right)$$

и

$$\left(\psi \frac{\partial f}{\partial x_i}, \varphi \right) = - \left(f, \frac{\partial(\psi \varphi)}{\partial x_i} \right).$$

Складывая два последних равенства, будем иметь

$$\left(\frac{\partial \psi}{\partial x_i} f + \psi \frac{\partial f}{\partial x_i}, \varphi \right) = \left(f, \frac{\partial \psi}{\partial x_i} \varphi - \frac{\partial(\psi \varphi)}{\partial x_i} \right) = - \left(f, \psi \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} \right),$$

откуда ввиду (2.4) немедленно следует (2.3).

Далее мы хотим выяснить, каким образом у обобщенных функций осуществляется замена переменной. Пусть имеется диффеоморфизм открытого множества $G \subset \mathbb{R}^n$ на Ω , реализующий замену переменной $x = x(y)$, $y \in G$. Обратную замену будем обозначать $y = y(x)$, $x \in \Omega$.

Предположим сначала, что $f \in C^\infty(\Omega)$. Рассматривая суперпозицию $f(x(y))$ как обобщенную функцию, очевидно, получим

$$\begin{aligned} (f(x(y)), \varphi(y)) &= \int_G f(x(y)) \varphi(y) dy \\ &= \int_\Omega f(x) \varphi(y(x)) |\det \|\partial y / \partial x\|| dx \\ &= (f(x), \varphi(y(x)) |\det \|\partial y / \partial x\||), \quad \varphi \in \mathcal{D}(G), \end{aligned}$$

где $\|\partial y / \partial x\|$ — матрица Якоби.

Пусть теперь $f(x) \in \mathcal{D}'(\Omega)$, определим функцию $f(x(y)) \in \mathcal{D}'(G)$, полагая

$$(f(x(y)), \varphi(y)) = (f(x), \varphi(y(x)) |\det \|\partial y / \partial x\||), \quad \varphi \in \mathcal{D}(G).$$

Упражнение 2.5. Докажите правило дифференцирования суперпозиции

$$\frac{\partial f(x(y))}{\partial y_i} = \sum_{j=1}^n \frac{\partial f(x)}{\partial x_j} \Big|_{x=x(y)} \frac{\partial x_j(y)}{\partial y_i},$$

где $f(x) \in \mathcal{D}'(\Omega)$.

Теорема 2.2 (о первообразной от обобщенной функции). *Для любого $f \in \mathcal{D}'(\mathbb{R})$ найдется $F \in \mathcal{D}'(\mathbb{R})$ такое, что $F' = f$.*

Доказательство. Пусть $f \in \mathcal{D}'(\mathbb{R})$. Определим $F \in \mathcal{D}'(\mathbb{R})$ соотношением

$$(F(x), \varphi(x)) = - \left(f(t), \int_{-\infty}^t \varphi(x) dx - \eta(t) \int_{-\infty}^{\infty} \varphi(x) dx \right), \quad (2.5)$$

где $\eta \in C^\infty(\mathbb{R})$ — некоторая функция такая, что $\eta|_{[1, \infty)} = 1$ и $\eta|_{(-\infty, 0]} = 0$. Имеем, очевидно,

$$\begin{aligned} (F'(x), \varphi(x)) &= -(F(x), \varphi'(x)) = \left(f(t), \int_{-\infty}^t \varphi'(x) dx - \eta(t) \int_{-\infty}^{\infty} \varphi'(x) dx \right) \\ &= (f(t), \varphi(t)) \end{aligned}$$

для любого $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R})$ или, другими словами, $F' = f$.

Теорема полностью доказана. □

Упражнение 2.6. Покажите, что (2.5) определяет обобщенную функцию.

Теорема 2.3. *Пусть $f \in \mathcal{D}'(\mathbb{R})$ и при этом $f' = 0$, тогда f — постоянная функция.*

Доказательство. Согласно определению производной от обобщенной функции

$$(f, \psi') = 0 \quad (2.6)$$

для любого $\psi \in \mathcal{D}(\mathbb{R})$. Положим

$$\psi(t) = \int_{-\infty}^t \varphi(x) dx - \eta(t) \int_{-\infty}^{\infty} \varphi(x) dx,$$

где $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R})$, а функция η такая же, как в теореме 2.2. Из соотношения (2.6) немедленно получим

$$(f, \varphi) = \int_{-\infty}^{\infty} C\varphi(x) dx = (C, \varphi),$$

где

$$C = (f, \eta')$$

— некоторая постоянная, что и завершает доказательство. \square

3. НОСИТЕЛЬ ОБОБЩЕННЫХ ФУНКЦИЙ

Ограничением $f|_{\omega}$ обобщенной функции $f \in \mathcal{D}'(\Omega)$ на открытое множество $\omega \subset \Omega$ будем называть ограничение функционала $f : \mathcal{D}(\Omega) \rightarrow \mathbb{C}$ на пространство $\mathcal{D}(\omega)$. Тем самым,

$$(f|_{\omega}, \varphi) = (f, \varphi), \quad \varphi \in \mathcal{D}(\omega).$$

В частности, $f|_{\omega} = 0$, если $(f, \varphi) = 0$ для всех $\varphi \in \mathcal{D}(\omega)$.

Лемма 3.1. Пусть $f \in \mathcal{D}'(\Omega)$ и при этом $f|_{\omega_1} = 0$ и $f|_{\omega_2} = 0$ для некоторых открытых множеств $\omega_1, \omega_2 \subset \Omega$, тогда $f|_{\omega_1 \cup \omega_2} = 0$.

Доказательство. Предположим, что $\varphi \in \mathcal{D}(\omega_1 \cup \omega_2)$. Таким образом, $\text{supp } \varphi$ является компактным множеством, принадлежащим $\omega_1 \cup \omega_2$. Как это принято, через $\text{supp } \varphi$ мы обозначаем носитель функции φ , т.е. замыкание множества точек в которых эта функция отлична от нуля.

Поскольку $\text{supp } \varphi \setminus \omega_2$ — компакт, принадлежащий ω_1 , найдется открытое множество V_1 с компактным замыканием, принадлежащим ω_1 , такое, что

$$\text{supp } \varphi \setminus \omega_2 \subset V_1,$$

откуда, в свою очередь, будем иметь

$$\text{supp } \varphi \subset V_1 \cup \omega_2.$$

Повторяя предыдущее рассуждение в отношении разности $\text{supp } \varphi \setminus V_1$, получим, что существует открытое множество V_2 с компактным замыканием, принадлежащим ω_2 , такое, что

$$\text{supp } \varphi \subset V_1 \cup V_2.$$

Возьмем, далее, неотрицательные функции $\psi_1 \in \mathcal{D}(\omega_1)$ и $\psi_2 \in \mathcal{D}(\omega_2)$, равные, соответственно, единице на V_1 и V_2 . Обозначим

$$\varphi_i(x) = \begin{cases} \frac{\psi_i(x)\varphi(x)}{\psi_1(x)+\psi_2(x)}, & x \in V_1 \cup V_2, \\ 0, & x \in \mathbb{R}^n \setminus (V_1 \cup V_2), \end{cases} \quad i = 1, 2.$$

Получим, очевидно, $\varphi(x) = \varphi_1(x) + \varphi_2(x)$ для всех $x \in \omega_1 \cup \omega_2$, причем $\varphi_1 \in \mathcal{D}(\omega_1)$ и $\varphi_2 \in \mathcal{D}(\omega_2)$. Для завершения доказательства остается заметить, что

$$(f, \varphi) = (f, \varphi_1) + (f, \varphi_2) = 0.$$

□

Следствие 3.1. Пусть $f|_{\omega_i} = 0$, $i = 1, 2, \dots, k$, где $f \in \mathcal{D}'(\Omega)$, ω_i — открытые подмножества Ω , а $k \geq 2$ — некоторое целое число, тогда $f|_{\cup_{i=1}^k \omega_i} = 0$.

Доказательство. Будем пользоваться индукцией по целому числу k . В случае $k = 2$, наше утверждение непосредственно вытекает из леммы 3.1. Предположим, что $k > 2$ и при этом для $k - 1$ утверждение доказано. Обозначим $\tilde{\omega}_1 = \cup_{i=1}^{k-1} \omega_i$ и $\tilde{\omega}_2 = \omega_k$. Несложно увидеть, что $\tilde{\omega}_1 \cup \tilde{\omega}_2 = \cup_{i=1}^k \omega_i$. Согласно предположению индукции справедливо равенство $f|_{\tilde{\omega}_1} = 0$. Таким образом, применяя лемму 3.1, получим $f|_{\tilde{\omega}_1 \cup \tilde{\omega}_2} = 0$.

Доказательство завершено. □

Теорема 3.1. Пусть $f \in \mathcal{D}'(\Omega)$ и при этом

$$\omega_{max} = \bigcup_{f|_{\omega}=0} \omega, \quad (3.1)$$

тогда $f|_{\omega_{max}} = 0$.

Доказательство. Предположим, что $\varphi \in \mathcal{D}(\omega_{max})$. Множества ω в правой части (3.1) образуют открытое покрытие носителя функции φ . Поскольку носитель φ является компактом, из этого покрытия можно выделить конечное подпокрытие, которое будем обозначать $\omega_1, \omega_2, \dots, \omega_k$. В частности, $\varphi \in \mathcal{D}(\cup_{i=1}^k \omega_i)$. Ввиду следствия 3.1, имеем $f|_{\cup_{i=1}^k \omega_i} = 0$, поэтому $(f, \varphi) = 0$.

Теорема полностью доказана. □

Определение 3.1. Носителем обобщенной функции $f \in \mathcal{D}'(\Omega)$ называется множество

$$\text{supp } f = \Omega \setminus \omega_{max},$$

где ω_{max} определено с помощью (3.1).

Заметим, что $\text{supp } f$ замкнут в топологии Ω , индуцированной из \mathbb{R}^n , поскольку ω_{max} является открытым множеством. При этом ω_{max} может быть и пустым, например, если $f = \text{const} \neq 0$. В этом случае носитель f , очевидно, совпадает с Ω .

Пример 3.1. Носителем δ -функции Дирака $\delta(x) \in \mathcal{D}'(\mathbb{R})$ является множество состоящее из одного нуля: $\text{supp } \delta(x) = \{0\}$.

Упражнение 3.1. Найдите носитель обобщенной функции, тождественно равной нулю (функционала, переводящего пространство основных функций $\mathcal{D}(\Omega)$ в нуль). Покажите, что носитель непрерывной функции, если ее понимать как обобщенную, совпадает с замыканием множества точек, в которых эта непрерывная функция отлична от нуля.

Свойства носителя обобщенных функций:

$$\text{supp}(f + g) \subset \text{supp } f \cup \text{supp } g, \quad (3.2)$$

$$\text{supp}(\psi f) \subset \text{supp } \psi \cap \text{supp } f, \quad (3.3)$$

$$\text{supp } \frac{\partial f}{\partial x_i} \subset \text{supp } f, \quad (3.4)$$

где $f, g \in \mathcal{D}'(\Omega)$, $\psi \in C^\infty(\Omega)$, Ω — открытое подмножество \mathbb{R}^n .

Упражнение 3.2. Докажите соотношения (3.2)–(3.4).

Предложение 3.1. Пусть $f \in \mathcal{D}'(\Omega)$, тогда $\psi f = f$ для любого $\psi \in C^\infty(\Omega)$ такого, что $\psi = 1$ в окрестности $\text{supp } f$.

Доказательство. Для любого $\varphi \in \mathcal{D}(\Omega)$ имеем $(\psi - 1)\varphi \in \mathcal{D}(\Omega \setminus \text{supp } f)$, поэтому

$$((\psi - 1)f, \varphi) = (f, (\psi - 1)\varphi) = 0,$$

откуда немедленно следует, что

$$(\psi f, \varphi) = (f, \varphi) + ((\psi - 1)f, \varphi) = (f, \varphi).$$

Доказательство завершено. \square

Упражнение 3.3. Останется ли предложение 3.1 в силе, если в его условиях потребовать, чтобы функция ψ была равна единице на $\text{supp } f$, а не в окрестности этого множества?

Теорема 3.2. Пусть обобщенная функция $f \in \mathcal{D}'(\Omega)$ имеет компактный носитель, тогда найдутся постоянная $A > 0$ и целое число $m \geq 0$ такие, что

$$|(f, \varphi)| \leq A \|\varphi\|_{C^m(\Omega)}$$

для любого $\varphi \in \mathcal{D}(\Omega)$.

Доказательство. Рассуждая от противного, предположим, что утверждение теоремы не верно. Тогда для всякой последовательности вещественных чисел $A_m > 0$ найдется последовательность функций $\varphi_m \in \mathcal{D}(\Omega)$, $m = 1, 2, \dots$, удовлетворяющих условию

$$|(f, \varphi_m)| > A_m \|\varphi_m\|_{C^m(\Omega)}. \quad (3.5)$$

Возьмем последовательность $A_m > 0$, $m = 1, 2, \dots$, такую, что

$$\lim_{m \rightarrow \infty} A_m = \infty.$$

Обозначим

$$\psi_m = \frac{\eta \varphi_m}{A_m \|\varphi_m\|_{C^m(\Omega)}},$$

где $\eta \in \mathcal{D}(\Omega)$ — некоторая функция, равная единице в окрестности $\text{supp } f$. Очевидно,

$$(f, \psi_m) = \frac{(f, \eta \varphi_m)}{A_m \|\varphi_m\|_{C^m(\Omega)}},$$

откуда ввиду (3.5) и того обстоятельства, что

$$(f, \eta \varphi_m) = (\eta f, \varphi_m) = (f, \varphi_m),$$

вытекает неравенство

$$|(f, \psi_m)| > 1, \quad m = 1, 2, \dots \quad (3.6)$$

Несложно увидеть, что $\text{supp } \psi_m \subset \text{supp } \eta$ для всех $m = 1, 2, \dots$. В то же время,

$$\lim_{m \rightarrow \infty} \|\psi_m\|_{C^k(\Omega)} = 0 \quad (3.7)$$

для любого целого числа $k \geq 0$. В самом деле, имеем

$$\|\eta \varphi_m\|_{C^k(\Omega)} \leq B_k \|\eta\|_{C^k(\Omega)} \|\varphi_m\|_{C^k(\Omega)},$$

где постоянная $B_k > 0$ зависит только от k . Таким образом,

$$\|\psi_m\|_{C^k(\Omega)} = \frac{\|\eta\varphi_m\|_{C^k(\Omega)}}{A_m\|\varphi_m\|_{C^m(\Omega)}} \leq \frac{B_k\|\eta\|_{C^k(\Omega)}}{A_m}$$

для всех $m \geq k$, откуда немедленно следует (3.7).

В силу сказанного мы можем утверждать, что $\psi_m \rightarrow 0$ в $\mathcal{D}(\Omega)$ при $m \rightarrow \infty$, поэтому

$$\lim_{m \rightarrow \infty} (f, \psi_m) = 0,$$

что противоречит (3.6).

Теорема полностью доказана. \square

Обобщенную функцию $f \in \mathcal{D}'(\Omega)$ с компактным носителем можно продолжить на множество $C^\infty(\mathbb{R}^n)$. В самом деле, возьмем $\eta \in \mathcal{D}(\Omega)$ такое, что $\eta = 1$ в окрестности $\text{supp } f$. Положим по определению

$$(f, \psi) = (f, \eta\psi)$$

для всех $\psi \in C^\infty(\mathbb{R}^n)$. Поскольку $\eta f = f$, на множестве $\mathcal{D}(\Omega)$ обобщенная функция f остается без изменений. Несложно также увидеть, что определенное выше продолжение не зависит от выбора η . Действительно, если $\eta_1, \eta_2 \in \mathcal{D}(\Omega)$ — две функции, равные единице в окрестности $\text{supp } f$, то $\text{supp}(\eta_1 - \eta_2)\psi \in \mathcal{D}(\Omega \setminus \text{supp } f)$ для любого $\psi \in C^\infty(\mathbb{R}^n)$, поэтому

$$(f, \eta_1\psi) - (f, \eta_2\psi) = (f, (\eta_1 - \eta_2)\psi) = 0.$$

4. ПРЯМОЕ ПРОИЗВЕДЕНИЕ ОБОБЩЕННЫХ ФУНКЦИЙ

В этом разделе мы будем по умолчанию предполагать, что $X \subset \mathbb{R}^n$ и $Y \subset \mathbb{R}^m$ — непустые открытые множества, где $n \geq 1$ и $m \geq 1$ — целые числа.

Теорема 4.1. Пусть $g(y) \in \mathcal{D}'(Y)$, тогда $(g(y), \varphi(\cdot, y)) \in \mathcal{D}(X)$ для любого $\varphi \in \mathcal{D}(X \times Y)$, причем

$$\frac{\partial}{\partial x_i}(g(y), \varphi(x_1, \dots, x_i, \dots, x_n, y)) = \left(g(y), \frac{\partial}{\partial x_i} \varphi(x_1, \dots, x_i, \dots, x_n, y) \right), \quad (4.1)$$

где $i = 1, 2, \dots, n$.

Доказательство. Имеем

$$\begin{aligned} & \frac{(g(y), \varphi(x_1, \dots, x_i + h, \dots, x_n, y)) - (g(y), \varphi(x_1, \dots, x_i, \dots, x_n, y))}{h} \\ &= \left(g(y), \frac{\varphi(x_1, \dots, x_i + h, \dots, x_n, y) - \varphi(x_1, \dots, x_i, \dots, x_n, y)}{h} \right) \end{aligned}$$

для любого достаточно малого вещественного числа $h \neq 0$.

Считая $x = (x_1, x_2, \dots, x_n) \in X$ и $y = (y_1, y_2, \dots, y_n) \in Y$ фиксированными, обозначим

$$\psi(h) = \partial_y^\alpha \varphi(x_1, \dots, x_i + h, \dots, x_n, y),$$

где

$$\partial_y^\alpha = \frac{\partial^{|\alpha|}}{\partial y_1^{\alpha_1} \partial y_2^{\alpha_2} \dots \partial y_n^{\alpha_n}},$$

$\alpha = (\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_n)$ — некоторый мультииндекс, а $|\alpha| = \alpha_1 + \alpha_2 + \dots + \alpha_n$. Интегрирую по частям, получим

$$\begin{aligned} \psi(h) - \psi(0) &= \int_0^1 \frac{d\psi(th)}{dt} dt = \left. \frac{d\psi(th)}{dt} \right|_{t=0} + \int_0^1 (1-t) \frac{d^2\psi(th)}{dt^2} dt \\ &= h\psi'(0) + h^2 \int_0^1 (1-t)\psi''(th) dt, \end{aligned}$$

откуда следует, что

$$\frac{\psi(h) - \psi(0)}{h} - \psi'(0) = h \int_0^1 (1-t)\psi''(th) dt$$

или, другими словами,

$$\begin{aligned} &\frac{\partial_y^\alpha \varphi(x_1, \dots, x_i + h, \dots, x_n, y) - \partial_y^\alpha \varphi(x_1, \dots, x_i, \dots, x_n, y)}{h} \\ &- \partial_{x_i} \partial_y^\alpha \varphi(x_1, \dots, x_i, \dots, x_n, y) \\ &= h \int_0^1 (1-t) \partial_\xi^2 \partial_y^\alpha \varphi(x_1, \dots, x_{i-1}, \xi, x_{i+1}, \dots, x_n, y) \Big|_{\xi=x_i+th} dt. \end{aligned} \quad (4.2)$$

Допустим, далее, что $h_k > 0$, $k = 1, 2, \dots$, — некоторая последовательность, сходящаяся к нулю. Положим

$$\begin{aligned} \lambda_k(y) &= \frac{\varphi(x_1, \dots, x_i + h_k, \dots, x_n, y) - \varphi(x_1, \dots, x_i, \dots, x_n, y)}{h_k} \\ &- \partial_{x_i} \varphi(x_1, \dots, x_i, \dots, x_n, y). \end{aligned}$$

Согласно (4.2) будем иметь

$$\|\partial^\alpha \lambda_k\|_{C(Y)} \leq h_k \|\varphi\|_{C^{|\alpha|+2}(X \times Y)}, \quad k = 1, 2, \dots,$$

откуда ввиду произвольности α следует, что

$$\|\lambda_k\|_{C^s(Y)} \rightarrow 0 \quad \text{при } k \rightarrow \infty$$

для любого целого числа $s \geq 0$. Несложно также увидеть, что для всех достаточно больших k носители функций λ_k принадлежат некоторому компактному подмножеству Y . Тем самым, $\lambda_k \rightarrow 0$ в $\mathcal{D}(Y)$ при $k \rightarrow \infty$, поэтому

$$\lim_{k \rightarrow \infty} (g(y), \lambda_k(y)) = 0$$

в силу непрерывности обобщенной функции $g(y)$. Последнее соотношение влечет за собой (4.1). Остается заметить, что $\text{supp}(g(y), \varphi(\cdot, y))$ является компактным множеством, поскольку принадлежит проекции $\text{supp } \varphi$ на X . Тем самым, $(g(y), \varphi(\cdot, y)) \in \mathcal{D}(X)$.

Доказательство завершено. \square

Пусть $f \in C^\infty(X)$ и $g \in C^\infty(Y)$. Прямым произведением f и g принято называть отображение, действующее по правилу

$$(x, y) \mapsto f(x)g(y), \quad (x, y) \in X \times Y.$$

Прямое произведение бесконечно гладких функций, очевидно, также является бесконечно гладкой функцией. Для прямого произведения f и g приняты следующие обозначения: $f \cdot g$, $f \otimes g$, $f(x)g(y)$. Мы в основном будем пользоваться последним.

Попытаемся выяснить, как действует на основную функцию $\varphi \in \mathcal{D}(X \times Y)$ прямое произведение бесконечно гладких функций $f(x)g(y)$, если его понимать как обобщенную функцию. Имеем

$$\begin{aligned} (f(x)g(y), \varphi(x, y)) &= \int_{X \times Y} f(x)g(y)\varphi(x, y) dx dy \\ &= \int_X f(x) \int_Y g(y)\varphi(x, y) dy dx = (f(x), (g(y), \varphi(x, y))). \end{aligned}$$

Приведенное выше соотношение позволяет ввести прямое произведение обобщенных функций $f(x) \in \mathcal{D}'(X)$ и $g(y) \in \mathcal{D}'(Y)$.

Определение 4.1. Прямым произведением $f(x) \in \mathcal{D}'(X)$ и $g(y) \in \mathcal{D}'(Y)$ называется обобщенная функция $f(x)g(y) \in \mathcal{D}'(X \times Y)$, действующая по правилу

$$(f(x)g(y), \varphi(x, y)) = (f(x), (g(y), \varphi(x, y))), \quad \varphi \in \mathcal{D}(X \times Y). \quad (4.3)$$

Из теореме 4.1 вытекает, что $(g(y), \varphi(\cdot, y)) \in \mathcal{D}(X)$. Таким образом, правая часть (4.3) корректна. Несложно увидеть, что отображение, определенное с помощью (4.1), является линейным функционалом на $\mathcal{D}(X \times Y)$. Докажем его непрерывность. Именно, пусть последовательность $\varphi_i \in \mathcal{D}(X \times Y)$, $i = 1, 2, \dots$, сходится в пространстве $\mathcal{D}(X \times Y)$ к функции $\varphi \in \mathcal{D}(X \times Y)$. Покажем, что

$$\lim_{i \rightarrow \infty} (f(x), (g(y), \varphi_i(x, y))) = (f(x), (g(y), \varphi(x, y))). \quad (4.4)$$

Предположим, что $H \subset X \times Y$ — компакт, которому принадлежат носители функций φ_i , $i = 1, 2, \dots$, а H_X и H_Y — его проекции на множества X и Y , соответственно. Обозначим

$$\lambda_i(x) = (g(y), \varphi_i(x, y) - \varphi(x, y)).$$

Не представляет труда убедиться, что

$$\text{supp } \lambda_i \subset H_X, \quad i = 1, 2, \dots$$

В то же время, согласно теореме 4.1 будем иметь

$$\partial^\alpha \lambda_i(x) = (g(y), \partial_x^\alpha (\varphi_i(x, y) - \varphi(x, y))), \quad i = 1, 2, \dots, \quad (4.5)$$

для любого мультииндекса $\alpha = (\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_n)$.

Возьмем функцию $\eta \in \mathcal{D}(Y)$, равную единице в окрестности H_Y . Так как $\eta(y)\varphi(x, y) = \varphi(x, y)$ и $\eta(y)\varphi_i(x, y) = \varphi_i(x, y)$ для всех $(x, y) \in X \times Y$, $i = 1, 2, \dots$, формула (4.5) позволяет утверждать, что

$$\partial^\alpha \lambda_i(x) = (\eta(y)g(y), \partial_x^\alpha (\varphi_i(x, y) - \varphi(x, y))), \quad i = 1, 2, \dots,$$

откуда ввиду теоремы 3.2 вытекает оценка

$$\|\partial^\alpha \lambda_i\|_{C(X)} \leq A \|\varphi_i - \varphi\|_{C^k(X \times Y)}$$

для любого мультииндекса $\alpha = (\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_n)$, где постоянная $A > 0$ и целое число $k \geq 0$ не зависят от i . Таким образом,

$$\lim_{i \rightarrow \infty} \|\lambda_i\|_{C^k(X)} = 0$$

для любого целого числа $k \geq 0$ и мы приходим к заключению, что $\lambda_i \rightarrow 0$ в пространстве $\mathcal{D}(X)$ при $i \rightarrow \infty$. В силу непрерывности обобщенной функции f получим

$$\lim_{i \rightarrow \infty} (f, \lambda_i) = 0,$$

откуда немедленно следует (4.4).

Теорема 4.2. Пусть $f(x) \in \mathcal{D}'(X)$ и $g(y) \in \mathcal{D}'(Y)$, тогда

$$(f(x), (g(y), \varphi(x, y))) = (g(y), (f(x), \varphi(x, y)))$$

для всех $\varphi \in \mathcal{D}(X \times Y)$.

Доказательство опирается на следующее утверждение.

Лемма 4.1. Любая функция $\varphi \in \mathcal{D}(X \times Y)$ представима в виде ряда

$$\varphi(x, y) = \sum_{p=1}^{\infty} \varphi_p(x) \psi_p(y), \quad (4.6)$$

сходящегося в $\mathcal{D}(X \times Y)$, где $\varphi_p \in \mathcal{D}(X)$ и $\psi_p \in \mathcal{D}(Y)$, $p = 1, 2, \dots$

Доказательство. Мы можем считать без ограничения, что $\text{supp } \varphi$ принадлежит открытому кубу $(-\pi, \pi)^{n+m}$ в \mathbb{R}^{n+m} с центром в нуле и длиной ребра 2π . В противном случае воспользуемся заменой координат. Раскладывая φ в ряд Фурье, получим

$$\varphi(x, y) = \sum_{k \in \mathbb{Z}^n, l \in \mathbb{Z}^m} c_{k,l} e^{i(kx+ly)}, \quad (4.7)$$

где $i = \sqrt{-1}$, а

$$c_{k,l} = \frac{1}{(2\pi)^{n+m}} \int_{(-\pi, \pi)^{n+m}} e^{-i(kx+ly)} \varphi(x, y) dx dy.$$

Поскольку φ может быть продолжена на все множество \mathbb{R}^{n+m} до бесконечно гладкой периодической функции с периодом 2π , ряд (4.7) сходится в норме пространства $C^s((-\pi, \pi)^{n+m})$ для любого целого числа $s \geq 0$.

Возьмем $\eta \in \mathcal{D}((-\pi, \pi)^n)$ и $\sigma \in \mathcal{D}((-\pi, \pi)^m)$ равные единице в окрестностях проекций $\text{supp } \varphi$ на множества $(-\pi, \pi)^n$ и $(-\pi, \pi)^m$, соответственно. Несложно убедиться, что

$$\eta(x)\sigma(y)\varphi(x, y) = \varphi(x, y), \quad (x, y) \in (-\pi, \pi)^{n+m},$$

поэтому, домножая (4.7) на $\eta(x)\sigma(y)$, будем иметь

$$\varphi(x, y) = \sum_{k \in \mathbb{Z}^n, l \in \mathbb{Z}^m} c_{k,l} \eta(x) \sigma(y) e^{i(kx+ly)}. \quad (4.8)$$

При этом (4.8) сходится в пространстве $\mathcal{D}(X \times Y)$.

Для завершения доказательства занумеруем множество \mathbb{Z}^{n+m} натуральными числами. Последнее, очевидно, можно сделать, т.к. \mathbb{Z}^{n+m} счетно. Обозначим $\varphi_p(x) = c_{k,l} \eta(x) e^{ikx}$ и $\psi_p(y) = \sigma(y) e^{ily}$, где (k, l) — элемент множества \mathbb{Z}^{n+m} , соответствующий натуральному числу p . \square

Доказательство теоремы 4.2. Согласно лемме 4.1 функцию $\varphi \in \mathcal{D}(X \times Y)$ можно представить в виде ряда (4.6), сходящегося в пространстве $\mathcal{D}(X \times Y)$.

В силу непрерывности прямого произведения $f(x)g(y)$ имеем

$$(f(x), (g(y), \varphi(x, y))) = \sum_{p=1}^{\infty} (f(x), (g(y), \varphi_p(x) \psi_p(y))).$$

Аналогично,

$$(g(y), (f(x), \varphi(x, y))) = \sum_{p=1}^{\infty} (g(y), (f(x), \varphi_p(x) \psi_p(y))).$$

Тем самым, осталось лишь заметить, что

$$\begin{aligned} & (f(x), (g(y), \varphi_p(x)\psi_p(y))) \\ &= (f(x), \varphi_p(x))(g(y), \psi_p(y)) \\ &= (g(y), (f(x), \varphi_p(x)\psi_p(y))), \quad p = 1, 2, \dots \end{aligned}$$

Теорема полностью доказана. \square

Упражнение 4.1. Пусть $\lambda_1, \lambda_2 \in \mathbb{C}$, $f_1, f_2 \in \mathcal{D}'(X)$ и $g \in \mathcal{D}'(Y)$. Покажите, что

$$(\lambda_1 f_1(x) + \lambda_2 f_2(x))g(y) = \lambda_1 f_1(x)g(y) + \lambda_2 f_2(x)g(y).$$

Аналогично, если $f \in \mathcal{D}'(X)$ и $g_1, g_2 \in \mathcal{D}'(Y)$, то

$$f(x)(\lambda_1 g_1(y) + \lambda_2 g_2(y)) = \lambda_1 f(x)g_1(y) + \lambda_2 f(x)g_2(y).$$

Упражнение 4.2. Пусть $f \in \mathcal{D}'(X)$ и $g \in \mathcal{D}'(Y)$. Покажите, что

$$\frac{\partial(f(x)g(y))}{\partial x_i} = \frac{\partial f(x)}{\partial x_i} g(y), \quad i = 1, 2, \dots, n, \quad (4.9)$$

и

$$\frac{\partial(f(x)g(y))}{\partial y_j} = f(x) \frac{\partial g(y)}{\partial y_j} \quad j = 1, 2, \dots, m.$$

Здесь, как и выше, $x = (x_1, x_2, \dots, x_n)$ и $y = (y_1, y_2, \dots, y_m)$.

5. СВЕРТКА ОБОБЩЕННЫХ ФУНКЦИЙ

Напомним классическое определение. Пусть $f, g \in L_1(\mathbb{R}^n)$. Сверткой f с g называется функция

$$f * g(x) = \int_{\mathbb{R}^n} f(x-y)g(y) dy. \quad (5.1)$$

Несложно увидеть, что интеграл стоящий в правой части последнего равенства определен для почти всех $x \in \mathbb{R}^n$ и при этом свертка $f * g$ также принадлежит пространству $L_1(\mathbb{R}^n)$. В самом деле,

$$\int_{\mathbb{R}^n} |f * g(x)| dx = \int_{\mathbb{R}^n} \left| \int_{\mathbb{R}^n} f(x-y)g(y) dy \right| dx \leq \int_{\mathbb{R}^n} \int_{\mathbb{R}^n} |f(x-y)||g(y)| dy dx.$$

Поменяв местами интегралы в правой части последнего неравенстве, получим

$$\int_{\mathbb{R}^n} \int_{\mathbb{R}^n} |f(x-y)||g(y)| dx dy = \int_{\mathbb{R}^n} |g(y)| dy \int_{\mathbb{R}^n} |f(x)| dx.$$

Таким образом, теорема Фубини позволяет утверждать, что

$$\int_{\mathbb{R}^n} |f * g(x)| dx \leq \int_{\mathbb{R}^n} |g(y)| dy \int_{\mathbb{R}^n} |f(x)| dx < \infty.$$

Попробуем теперь выяснить, как действует свертка двух функций из $L_1(\mathbb{R}^n)$ на $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^n)$, если ее понимать как обобщенную функцию. Имеем

$$\begin{aligned} \int_{\mathbb{R}^n} f * g(x)\varphi(x) dx &= \int_{\mathbb{R}^n} \int_{\mathbb{R}^n} f(x-y)g(y)\varphi(x) dy dx \\ &= \int_{\mathbb{R}^n} \int_{\mathbb{R}^n} f(\xi)g(y)\varphi(\xi+y) dy d\xi. \end{aligned} \quad (5.2)$$

Формулу (5.2) можно было бы записать в виде

$$(f * g(x), \varphi(x)) = (f(x) * g(\xi), \varphi(\xi + y)),$$

если бы носитель функции

$$(\xi, y) \mapsto \varphi(\xi + y), \quad (\xi, y) \in \mathbb{R}^{2n},$$

был компактным множеством. К сожалению, это не так, поэтому для того, чтобы ввести определение свертки обобщенных функций из пространства $\mathcal{D}(\mathbb{R}^n)$, нам потребуются дополнительные рассуждения.

Определение 5.1. Последовательность $\eta_k \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^m)$, $k = 1, 2, \dots$, называется компактным исчерпанием единицы в \mathbb{R}^m , где m — некоторое натуральное число, если выполнены следующие условия:

1) для любого компакта $H \subset \mathbb{R}^m$ существует k_0 такое, что

$$\eta_k|_H = 1$$

для всех $k \geq k_0$;

2) для любого целого числа $s \geq 0$ существует постоянная $A > 0$ такая, что

$$\|\eta_k\|_{C^s(\mathbb{R}^m)} \leq A$$

для всех $k \geq 1$.

Пример 5.1. Предположим, что $\eta \in \mathcal{D}(B_1)$ — некоторая функция, равная единице на шаре $B_{1/2}$. В качестве компактного разбиения единицы достаточно взять

$$\eta_k(x) = \eta\left(\frac{x}{k}\right), \quad k = 1, 2, \dots$$

Определение 5.2. Говорим, что обобщенные функции $f, g \in \mathcal{D}'(\mathbb{R}^n)$ допускают свертку $f * g$, если для любого $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^n)$ и любого компактного исчерпания единицы $\eta_k \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^{2n})$, $k = 1, 2, \dots$, существует предел

$$(f * g, \varphi) = \lim_{k \rightarrow \infty} (f(x)g(y), \eta_k(x, y)\varphi(x + y)). \quad (5.3)$$

Несложно увидеть, что предел в (5.3) не зависит от выбора компактного исчерпания единицы. В самом деле, пусть η_k и λ_k , $k = 1, 2, \dots$, — два компактных исчерпания единицы. Построим третье компактное исчерпание единицы, полагая

$$\sigma_k(x, y) = \begin{cases} \eta_k(x, y), & k \text{ нечетно,} \\ \lambda_k(x, y), & k \text{ четно,} \end{cases} \quad k = 1, 2, \dots$$

Согласно определению (5.2) для любого $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^n)$ последовательность

$$(f(x)g(y), \sigma_k(x, y)\varphi(x + y)), \quad k = 1, 2, \dots,$$

имеет предел, совпадающий, очевидно, с пределом всякой ее подпоследовательности. В частности,

$$\lim_{k \rightarrow \infty} (f(x)g(y), \eta_k(x, y)\varphi(x + y)) = \lim_{k \rightarrow \infty} (f(x)g(y), \lambda_k(x, y)\varphi(x + y)).$$

Понятно также, что (5.3) определяет линейный функционал на $\mathcal{D}(\mathbb{R}^n)$, непрерывность которого следует из теоремы 2.1, поскольку каждый из функционалов

$$\varphi \mapsto (f(x)g(y), \eta_k(x, y)\varphi(x + y)), \quad \varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^n), \quad k = 1, 2, \dots, \quad (5.4)$$

является непрерывным.

Упражнение 5.1. Приведите подробное доказательство непрерывности функционалов (5.4).

Пример 5.2. Пусть $f, g \in L_1(\mathbb{R}^n)$, $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^n)$ и $\eta_k \in (\mathbb{R}^{2n})$, $k = 1, 2, \dots$, — компактное разбиение единицы. Применяя теорему Лебега об ограниченной сходимости, получим

$$\begin{aligned} (f * g, \varphi) &= \lim_{k \rightarrow \infty} \int_{\mathbb{R}^n} \int_{\mathbb{R}^n} f(x)g(y)\eta_k(x, y)\varphi(x + y) dx dy \\ &= \int_{\mathbb{R}^n} \int_{\mathbb{R}^n} f(x)g(y)\varphi(x + y) dx dy, \end{aligned}$$

что полностью согласуется с (5.2).

Упражнение 5.2. Пусть для обобщенных функций $f, g \in L_{1,loc}(\mathbb{R}^m)$ существует свертка $|f| * |g| \in L_{1,loc}(\mathbb{R}^m)$ в классическом смысле. Покажите, что существует свертка $f * g$ в обобщенном смысле (5.3) и эта свертка совпадает с классической сверткой (5.1).

Решение. Возьмем $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^n)$. По теореме Фубини $\varphi(x)f(x - y)g(y) \in L_1(\mathbb{R}^{2m})$ и при этом

$$(f * g, \varphi) = \int_{\mathbb{R}^m} \varphi(x) dx \int_{\mathbb{R}^m} f(x - y)g(y) dy = \int_{\mathbb{R}^{2m}} \varphi(x)f(x - y)g(y) dx dy.$$

Совершая в последнем интеграле замену переменных $x \Rightarrow x - y$, будем иметь

$$(f * g, \varphi) = \int_{\mathbb{R}^{2m}} \varphi(x + y)f(x)g(y) dx dy.$$

В частности, $\varphi(x + y)f(x)g(y) \in L_1(\mathbb{R}^{2m})$ и, применяя теорему Лебега об ограниченной сходимости, мы можем утверждать, что

$$\begin{aligned} \lim_{k \rightarrow \infty} (f(x)g(y), \eta_k(x, y)\varphi(x + y)) &= \lim_{k \rightarrow \infty} \int_{\mathbb{R}^{2m}} \varphi(x + y)f(x)g(y)\eta_k(x, y) dx dy \\ &= \int_{\mathbb{R}^{2m}} \varphi(x + y)f(x)g(y) dx dy \end{aligned}$$

для любого компактного исчерпания единицы $\eta_k \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^{2m})$. Последнее, очевидно, доказывает существование свертки в обобщенном смысле и совпадение ее с классической.

Упражнение 5.3. Пусть $f_1, f_2, g \in \mathcal{D}'(\mathbb{R}^n)$ такие, что существуют свертки $f_1 * g$ и $f_2 * g$. Покажите, что

$$(\lambda_1 f_1 + \lambda_2 f_2) * g = \lambda_1 f_1 * g + \lambda_2 f_2 * g$$

для всех $\lambda_1, \lambda_2 \in \mathbb{C}$, причем свертка в левой части последнего равенства также существует. Аналогично,

$$g * (\lambda_1 f_1 + \lambda_2 f_2) = \lambda_1 g * f_1 + \lambda_2 g * f_2$$

для всех $\lambda_1, \lambda_2 \in \mathbb{C}$.

Теорема 5.1 (о коммутативности свертки). *Предположим, что существует свертка $f * g$, где $f, g \in \mathcal{D}'(\mathbb{R}^n)$. Тогда существует свертка $g * f$ и при этом $f * g = g * f$.*

Доказательство. По определению прямого произведения, имеем

$$(f(x)g(y), \eta_k(x, y)\varphi(x + y)) = (f(x), (g(y), \eta_k(x, y)\varphi(x + y)))$$

и

$$(g(x)f(y), \eta_k(y, x)\varphi(y + x)) = (g(x), (f(y), \eta_k(y, x)\varphi(y + x))).$$

В то же время, из теоремы 4.2 вытекает, что

$$(f(x), (g(y), \eta_k(x, y)\varphi(x + y))) = (g(x), (f(y), \eta_k(y, x)\varphi(y + x))),$$

поэтому

$$\lim_{k \rightarrow \infty} (f(x)g(y), \eta_k(x, y)\varphi(x + y)) = \lim_{k \rightarrow \infty} (g(x)f(y), \eta_k(y, x)\varphi(y + x)) \quad (5.5)$$

для произвольной функции $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^n)$ и компактного исчерпания единицы $\eta_k \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^{2n})$, $k = 1, 2, \dots$. При этом существование одного из пределов в формуле (5.5) влечет за собой существование второго.

Теорема полностью доказана. \square

Теорема 5.2. Пусть $f, g \in \mathcal{D}'(\mathbb{R}^n)$. Тогда если носитель хотя бы одной из этих двух функций — компактное множество, то свертка $f * g$ существует и при этом

$$(f * g, \varphi) = (f(x), (g(y), \varphi(x + y))) \quad (5.6)$$

для всех $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^n)$.

Доказательство. Прежде всего заметим, что выражение в правой части формулы (5.6) корректно определено. Действительно, если $\text{supp } f$ — компакт, то f можно продолжить на все пространство $C^\infty(\mathbb{R}^n)$ (см. с. 8), в котором ввиду теоремы 4.1 содержится функция

$$x \mapsto (g(y), \varphi(x + y)), \quad x \in \mathbb{R}^n, \quad (5.7)$$

В свою очередь, если компактом является $\text{supp } g$, то функция (5.7) является элементом $\mathcal{D}(\mathbb{R}^n)$. В самом деле, взяв $\tau \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^n)$, равное единице в окрестности $\text{supp } g$, получим $\tau g = g$. Тем самым,

$$(g(y), \varphi(x + y)) = (\tau(y)g(y), \varphi(x + y)) = (g(y), \tau(y)\varphi(x + y)) = 0$$

для всех x , не принадлежащих проекции носителя функции

$$(x, y) \mapsto \tau(y)\varphi(x + y), \quad (x, y) \in \mathbb{R}^{2n}, \quad (5.8)$$

на первые n координат.

Докажем формулу (5.6) в случае, когда $\text{supp } g$ — компакт. Для любого $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^n)$ и компактного исчерпания единицы $\eta_k \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^{2n})$, $k = 1, 2, \dots$, имеем

$$\eta_k(x, y)\tau(y)\varphi(x + y) = \tau(y)\varphi(x + y), \quad (x, y) \in \mathbb{R}^{2n},$$

для всех достаточно больших k , т.к. носитель (5.8) — компактное множество. Таким образом,

$$\begin{aligned} (f * g, \varphi) &= \lim_{k \rightarrow \infty} (f(x)g(y), \eta_k(x, y)\varphi(x + y)) \\ &= \lim_{k \rightarrow \infty} (f(x), (g(y), \eta_k(x, y)\varphi(x + y))) \\ &= \lim_{k \rightarrow \infty} (f(x), (g(y), \eta_k(x, y)\tau(y)\varphi(x + y))) \\ &= (f(x), (g(y), \tau(y)\varphi(x + y))) = (f(x), (g(y), \varphi(x + y))). \end{aligned}$$

Предположим теперь, что компактом является $\text{supp } f$. Возьмем $\sigma \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^m)$, равное единице в окрестности $\text{supp } f$. Как и выше, для любой функции $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^n)$ и компактного исчерпания единицы $\eta_k \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^{2n})$, $k = 1, 2, \dots$, получим

$$\eta_k(x, y)\sigma(x)\varphi(x + y) = \sigma(x)\varphi(x + y), \quad (x, y) \in \mathbb{R}^{2n},$$

для всех достаточно больших k , поэтому

$$\begin{aligned} (f * g, \varphi) &= \lim_{k \rightarrow \infty} (f(x)g(y), \eta_k(x, y)\varphi(x + y)) \\ &= \lim_{k \rightarrow \infty} (f(x), (g(y), \eta_k(x, y)\varphi(x + y))) \\ &= \lim_{k \rightarrow \infty} (f(x), (g(y), \eta_k(x, y)\sigma(x)\varphi(x + y))) \\ &= (f(x), (g(y), \sigma(x)\varphi(x + y))) = (f(x), (g(y), \varphi(x + y))) \end{aligned}$$

и мы снова приходим к (5.6).

Доказательство завершено. \square

Упражнение 5.4. Покажите, что

$$f * \delta = f$$

для любой обобщенной функции $f \in \mathcal{D}'(\mathbb{R}^n)$, где δ — дельта-функция Дирака.

Решение. Применяя теорему 5.2, находим

$$(f * \delta, \varphi) = (f(x), (\delta(y), \varphi(x + y))) = (f(x), \varphi(x))$$

для всех $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^n)$.

Теорема 5.3. Пусть $f, g \in \mathcal{D}'(\mathbb{R}^n)$ такие, что существует свертка $f * g$, тогда существуют свертки $(\partial f / \partial x_i) * g$, $f * (\partial g / \partial x_i)$ и при этом

$$\frac{\partial(f * g)}{\partial x_i} = \frac{\partial f}{\partial x_i} * g = f * \frac{\partial g}{\partial x_i}, \quad i = 1, 2, \dots, n. \quad (5.9)$$

Доказательство. Достаточно показать справедливость первого равенства в формуле (5.9), второе будет следовать из него в силу коммутативности свертки. Предположим, что $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^n)$ и $\eta_k \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^n)$, $k = 1, 2, \dots$, — некоторое разбиение единицы. Имеем

$$\left(\frac{\partial(f * g)}{\partial x_i}, \varphi \right) = - \left(f * g, \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} \right) = - \lim_{k \rightarrow \infty} \left(f(x)g(y), \eta_k(x, y) \frac{\partial \varphi(x + y)}{\partial x_i} \right). \quad (5.10)$$

Докажем, что существует предел

$$\left(\frac{\partial f}{\partial x_i} * g, \varphi \right) = \left(\frac{\partial f(x)}{\partial x_i} g(y), \varphi \right) = \lim_{k \rightarrow \infty} \left(\frac{\partial f(x)}{\partial x_i} g(y), \eta_k(x, y) \varphi(x + y) \right)$$

и этот предел равен правой части (5.10). Принимая во внимание (4.9), получим

$$\begin{aligned} \left(\frac{\partial f(x)}{\partial x_i} g(y), \eta_k(x, y) \varphi(x + y) \right) &= - \left(f(x)g(y), \frac{\partial(\eta_k(x, y)\varphi(x + y))}{\partial x_i} \right) \\ &= - \left(f(x)g(y), \frac{\partial \eta_k(x, y)}{\partial x_i} \varphi(x + y) \right) - \left(f(x)g(y), \eta_k(x, y) \frac{\partial \varphi(x + y)}{\partial x_i} \right). \end{aligned}$$

Таким образом, нужно доказать, что

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \left(f(x)g(y), \frac{\partial \eta_k(x, y)}{\partial x_i} \varphi(x + y) \right) = 0, \quad i = 1, 2, \dots, n. \quad (5.11)$$

Рассмотрим компактное разбиение единицы

$$\lambda_k = \eta_k + \frac{\partial \eta_k}{\partial x_i}, \quad k = 1, 2, \dots$$

Поскольку предел в определении свертки не зависит от выбора компактного исчерпания единицы, будем иметь

$$\lim_{k \rightarrow \infty} (f(x)g(y), \eta_k(x, y)\varphi(x + y)) = \lim_{k \rightarrow \infty} (f(x)g(y), \lambda_k(x, y)\varphi(x + y))$$

или, другими словами,

$$\begin{aligned} \lim_{k \rightarrow \infty} (f(x)g(y), \eta_k(x, y)\varphi(x + y)) &= \lim_{k \rightarrow \infty} (f(x)g(y), \eta_k(x, y)\varphi(x + y)) \\ &+ \lim_{k \rightarrow \infty} \left(f(x)g(y), \frac{\partial \eta_k(x, y)}{\partial x_i} \varphi(x + y) \right), \end{aligned}$$

откуда немедленно следует (5.11).

Теорема полностью доказана. \square

6. ТЕОРЕМЫ СУЩЕСТВОВАНИЯ И ЕДИНСТВЕННОСТИ РЕШЕНИЯ УРАВНЕНИЯ $\mathcal{L}u = f(x)$ В $\mathcal{D}'(\mathbb{R}^n)$

В этом разделе под \mathcal{L} мы будем подразумевать линейный дифференциальный оператор с постоянными коэффициентами

$$\mathcal{L} = \sum_{|\alpha| \leq m} c_\alpha \partial^\alpha, \quad c_\alpha \in \mathbb{C}, \quad |\alpha| \leq m.$$

Определение 6.1. Фундаментальным решением дифференциального оператора \mathcal{L} называется обобщенная функция $\mathcal{E} \in \mathcal{D}'(\mathbb{R}^n)$ такая, что

$$\mathcal{L}\mathcal{E}(x) = \delta(x),$$

где $\delta \in \mathcal{D}'(\mathbb{R}^n)$ — дельта-функция Дирака.

Пример 6.1. Фундаментальным решением обыкновенного дифференциального оператора

$$\mathcal{L} = \frac{d}{dx}$$

является θ -функция Хевисайда (см. упражнение 2.2).

Упражнение 6.1. Можно ли утверждать, что фундаментальное решение дифференциального оператора единственно?

Теорема 6.1 (о существовании решения). Пусть $f \in \mathcal{D}'(\mathbb{R}^n)$ — некоторая обобщенная функция такая, что существует свертка

$$u = f * \mathcal{E}, \tag{6.1}$$

где \mathcal{E} — фундаментальное решение оператора \mathcal{L} , тогда

$$\mathcal{L}u = f. \tag{6.2}$$

Доказательство. Достаточно заметить, что

$$\mathcal{L}u = f * (\mathcal{L}\mathcal{E}) = f * \delta = f.$$

Теорема полностью доказана. \square

Теорема 6.2 (о единственности решения). Пусть $u \in \mathcal{D}'(\mathbb{R}^n)$ удовлетворяет уравнению (6.2) и при этом существует свертка $u * \mathcal{E}$, где \mathcal{E} — фундаментальное решение оператора \mathcal{L} , тогда для функции u справедливо равенство (6.1).

Доказательство. Имеем, очевидно,

$$\mathcal{L}(u * \mathcal{E}) = u * (\mathcal{L}\mathcal{E}) = u * \delta = u$$

и

$$\mathcal{L}(u * \mathcal{E}) = (\mathcal{L}u) * \mathcal{E} = f * \mathcal{E},$$

что немедленно доказывает теорему. \square

7. ЗАДАЧА КОШИ ДЛЯ ЛИНЕЙНОГО ОБЫКНОВЕННОГО ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНОГО УРАВНЕНИЯ

В этом разделе под \mathcal{L} мы будем понимать обыкновенный дифференциальный оператор с постоянными коэффициентами

$$\mathcal{L} = \left(\frac{d}{dx}\right)^m + a_{m-1} \left(\frac{d}{dx}\right)^{m-1} + \dots + a_1 \frac{d}{dx} + a_0, \quad a_s \in \mathbb{C}, \quad s = 1, 2, \dots, m-1.$$

Предположим, что $f \in C^\infty(\mathbb{R})$ и $w_p \in \mathbb{C}$, $p = 0, 1, \dots, m-1$. Известно, что задача Коши

$$\mathcal{L}w = f(x), \quad w^{(p)}(0) = w_p, \quad p = 0, 1, \dots, m-1, \quad (7.1)$$

имеет единственное решение, определенное на всей вещественной прямой [3].

Лемма 7.1. Пусть w — решение задачи (7.1). Обозначим

$$\tilde{w}(x) = \theta(x)w(x) \quad (7.2)$$

и

$$\tilde{f}(x) = \theta(x)f(x). \quad (7.3)$$

Тогда

$$\mathcal{L}\tilde{w} = \sum_{s=1}^m \sum_{p=0}^{s-1} a_s w_p \delta^{(s-p-1)}(x) + \tilde{f}(x). \quad (7.4)$$

Доказательство. Рассматривая \tilde{w} как обобщенную функцию из $\mathcal{D}'(\mathbb{R})$, получим

$$(\mathcal{L}\tilde{w}, \varphi) = (\tilde{w}, \mathcal{L}^*\varphi) \quad (7.5)$$

для всех $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R})$, где

$$\mathcal{L}^* = (-1)^m \left(\frac{d}{dx}\right)^m + (-1)^{m-1} a_{m-1} \left(\frac{d}{dx}\right)^{m-1} + \dots + a_2 \left(\frac{d}{dx}\right)^2 - a_1 \frac{d}{dx} + a_0$$

— дифференциальный оператор, формально сопряженный к \mathcal{L} . Ввиду того, что $\tilde{w} \in L_{1,loc}(\mathbb{R})$, справедливо соотношение

$$(\tilde{w}, \mathcal{L}^*\varphi) = \int_{\mathbb{R}} \tilde{w} \mathcal{L}^*\varphi \, dx,$$

откуда, полагая $a_m = 1$, будем иметь

$$(\tilde{w}, \mathcal{L}^*\varphi) = \sum_{s=0}^m (-1)^s a_s \int_0^\infty w \varphi^{(s)} \, dx. \quad (7.6)$$

Интегрируя по частям, несложно убедиться, что

$$\int_0^\infty w \varphi^{(s)} \, dx = \sum_{p=0}^{s-1} (-1)^{p+1} w^{(p)}(0) \varphi^{(s-p-1)}(0) + (-1)^s \int_0^\infty w^{(s)} \varphi \, dx, \quad s = 1, 2, \dots$$

Таким образом, (7.6) влечет за собой равенство

$$(\tilde{w}, \mathcal{L}^* \varphi) = \sum_{s=1}^m \sum_{p=0}^{s-1} (-1)^{s+p+1} a_s w^{(p)}(0) \varphi^{(s-p-1)}(0) + \int_0^\infty \mathcal{L}w \varphi dx,$$

объединяя которое с (7.1) и (7.5), завершает доказательство. \square

Теорема 7.1. Пусть функция $\mathcal{W} \in C^\infty(\mathbb{R})$ удовлетворяет задаче Коши

$$\mathcal{L}\mathcal{W} = 0, \quad \mathcal{W}^{(p)}(0) = 0, \quad p = 0, 1, \dots, m-2, \quad \mathcal{W}^{(m-1)}(0) = 1, \quad (7.7)$$

тогда $\mathcal{E}(x) = \theta(x)\mathcal{W}(x)$ — фундаментальное решение оператора \mathcal{L} .

Доказательство. Согласно лемме 7.1, имеем

$$\mathcal{L}\mathcal{E}(x) = \delta(x).$$

Теорема полностью доказана. \square

Лемма 7.2. Множество $\mathcal{A} = \{f \in \mathcal{D}'(\mathbb{R}) : \text{supp } f \in [0, \infty)\}$ является коммутативной алгеброй с единицей относительно операций свертки, сложения и умножения на скаляр.

Доказательство. Достаточно показать, что для любых $f, g \in \mathcal{A}$ существует свертка $f * g$ и эта свертка содержится в \mathcal{A} . Возьмем некоторое вещественное число $\varepsilon > 0$ и функцию $\tau \in C^\infty(\mathbb{R})$, удовлетворяющую условиям $\tau|_{(-\infty, -1]} = 0$ и $\tau|_{[-1/2, \infty)} = 1$. Обозначим

$$\tau_\varepsilon(x) = \tau\left(\frac{x}{\varepsilon}\right), \quad x \in \mathbb{R}.$$

Пусть также $f, g \in \mathcal{A}$, $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R})$ и $\eta_k \in \mathcal{D}(\mathbb{R})$, $k = 1, 2, \dots$, — компактное исчерпание единицы. Поскольку $\tau_\varepsilon f = f$ и $\tau_\varepsilon g = g$, получим

$$(f(x)g(y), \eta_k(x, y)\varphi(x+y)) = (f(x)g(y), \eta_k(x, y)\tau_\varepsilon(x)\tau_\varepsilon(y)\varphi(x+y)), \quad k = 1, 2, \dots,$$

откуда ввиду того, что носитель функции

$$(x, y) \mapsto \tau_\varepsilon(x)\tau_\varepsilon(y)\varphi(x+y), \quad (x, y) \in \mathbb{R}^2,$$

— компактное множество, будем иметь

$$(f(x)g(y), \eta_k(x, y)\varphi(x+y)) = (f(x)g(y), \tau_\varepsilon(x)\tau_\varepsilon(y)\varphi(x+y))$$

для всех достаточно больших k . Таким образом, свертка $f * g$ существует, причем

$$(f * g, \varphi) = \lim_{k \rightarrow \infty} (f(x)g(y), \eta_k(x, y)\varphi(x+y)) = (f(x)g(y), \tau_\varepsilon(x)\tau_\varepsilon(y)\varphi(x+y)).$$

Несложно увидеть, $\text{supp } f * g \subset [0, \infty)$. В самом деле, для любой функции $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R})$ с носителем, принадлежащим промежутку $(-\infty, 0)$, найдется $\varepsilon > 0$ такое, что $\tau_\varepsilon(x)\tau_\varepsilon(y)\varphi(x+y) = 0$ для всех $(x, y) \in \mathbb{R}^2$, что, очевидно, влечет за собой равенство $(f * g, \varphi) = 0$.

Для завершения доказательства остается заметить, что единицей в \mathcal{A} является δ -функция Дирака. \square

Упражнение 7.1. Докажите, что \mathcal{A} — ассоциативная алгебра, т.е.

$$(f * g) * h = f * (g * h)$$

для любых $f, g, h \in \mathcal{A}$.

Теорема 7.2. Пусть w — решение задачи Коши (7.1), тогда

$$w(x) = \sum_{s=1}^m \sum_{p=0}^{s-1} a_s w_p \mathcal{W}^{(s-p-1)}(x) + \int_0^x \mathcal{W}(x-\xi) f(\xi) d\xi, \quad (7.8)$$

где \mathcal{W} — решение задачи (7.7).

Доказательство. Используя лемму 7.1 и теорему 6.2, получим

$$\tilde{w}(x) = \sum_{s=1}^m \sum_{p=0}^{s-1} a_s w_p \delta^{(s-p-1)} * \mathcal{E}(x) + \tilde{f} * \mathcal{E}(x), \quad (7.9)$$

где $\mathcal{E}(x) = \theta(x)\mathcal{W}(x)$ — фундаментальное решение оператора \mathcal{L} , а функции \tilde{w} и \tilde{f} определены с помощью (7.2) и (7.3), соответственно. Согласно теореме 5.3

$$\delta^{(s-p-1)} * \mathcal{E}(x) = \delta * \mathcal{E}^{(s-p-1)}(x),$$

откуда, учитывая, что

$$\mathcal{E}^{(s-p-1)}(x) = \theta(x)\mathcal{W}^{(s-p-1)}(x), \quad 1 \leq s \leq m, \quad 0 \leq p \leq s-1,$$

будем иметь

$$\sum_{s=1}^m \sum_{p=0}^{s-1} a_s w_p \delta^{(s-p-1)} * \mathcal{E}(x) = \theta(x) \sum_{s=1}^m \sum_{p=0}^{s-1} a_s w_p \mathcal{W}^{(s-p-1)}(x).$$

Так как $\tilde{f}, \mathcal{E} \in L_{1,loc}(\mathbb{R})$, для второго слагаемого в правой части (7.9) справедливо равенство

$$\tilde{f} * \mathcal{E}(x) = \theta(x) \int_0^x \mathcal{W}(x-\xi) f(\xi) d\xi$$

(см. упражнение 5.2). Тем самым, (7.9) принимает вид

$$\tilde{w}(x) = \theta(x) \sum_{s=1}^m \sum_{p=0}^{s-1} a_s w_p \mathcal{W}^{(s-p-1)}(x) + \theta(x) \int_0^x \mathcal{W}(x-\xi) f(\xi) d\xi,$$

и мы доказали формулу (7.8) для всех $x > 0$. Покажем, что формула (7.8) также справедлива и для всех $x < 0$. Справедливость (7.8) в точке $x = 0$, очевидно, следует из непрерывности правой части этой формулы.

Несложно увидеть, что функция

$$v(x) = (-1)^m w(-x)$$

удовлетворяет задаче Коши

$$(-1)^m \mathcal{L}^* v = f(-x), \quad v^{(p)}(0) = (-1)^{p+m} w_p, \quad p = 0, 1, \dots, m-1,$$

где \mathcal{L}^* — дифференциальный оператор, формально сопряженный к \mathcal{L} (см. с. 18). Полагая, далее,

$$\mathcal{V}(x) = (-1)^{m-1} \mathcal{W}(-x),$$

получим ввиду теоремы 7.1, что $\theta(x)\mathcal{V}(x)$ — фундаментальное решение оператора $(-1)^m \mathcal{L}^*$. Тем самым, заменяя в рассуждениях, приведенных выше, функцию \tilde{w} на $\tilde{v}(x) = \theta(x)v(x)$, будем иметь

$$\tilde{v}(x) = \theta(x) \sum_{s=1}^m \sum_{p=0}^{s-1} (-1)^{s+p} a_s w_p \mathcal{V}^{(s-p-1)}(x) + \theta(x) \int_0^x \mathcal{V}(x-\xi) f(-\xi) d\xi,$$

откуда, в свою очередь, следует справедливость (7.8) для всех $x < 0$.

Теорема полностью доказана. \square

8. ФУНДАМЕНТАЛЬНОЕ РЕШЕНИЕ ОПЕРАТОРА ЛАПЛАСА

Нам будут полезны следующие два утверждения.

Теорема 8.1. Пусть $\Omega \subset \mathbb{R}^n$, $n \geq 1$, — ограниченная область с кусочно гладкой границей и $h \in C^1(\Omega) \cap C(\overline{\Omega})$, тогда

$$\int_{\Omega} \frac{\partial h}{\partial x_i} dx = \int_{\partial\Omega} h \cos(x_i, \nu) dS, \quad i = 1, 2, \dots, n, \quad (8.1)$$

где $\cos(x_i, \nu)$ — косинус угла между i -ым координатным ортом и вектором внешней нормали ν к границе области Ω , а dS — элемент $(n-1)$ -мерного объема $\partial\Omega$.

Доказательство. В общей формуле Стокса¹

$$\int_{\partial\omega} \omega = \int_{\Omega} d\omega$$

возьмем $\omega = (-1)^{i-1} h(x) dx_1 \wedge \dots \wedge dx_{i-1} \wedge dx_{i+1} \wedge \dots \wedge dx_n [1]$. \square

Теорема 8.2. Пусть $\Omega \subset \mathbb{R}^n$, $n \geq 1$, — ограниченная область с кусочно гладкой границей и при этом $f, g \in C^1(\Omega) \cap C(\overline{\Omega})$, тогда

$$\int_{\Omega} \frac{\partial f}{\partial x_i} g dx = \int_{\partial\Omega} fg \cos(x_i, \nu) dS - \int_{\Omega} f \frac{\partial g}{\partial x_i} dx, \quad i = 1, 2, \dots, n, \quad (8.2)$$

где $\cos(x_i, \nu)$ — косинус угла между i -ым координатным ортом и вектором внешней нормали ν к границе области Ω , а dS — элемент $(n-1)$ -мерного объема $\partial\Omega$.

Доказательство. Полагаем $h = fg$ в теореме 8.1. \square

Формула (8.1) является многомерным аналогом хорошо известной формулы Ньютона-Лейбница, в то время как (8.2) представляет из себя правило интегрирования по частям. Выражения (8.1) и (8.2) принято также называть формулами Грина.

Теорема 8.3. Пусть

$$\mathcal{E}_n(x) = \begin{cases} \frac{1}{2\pi} \ln |x|, & n = 2, \\ -\frac{1}{(n-2)|S_1|} |x|^{2-n}, & n \geq 3, \end{cases} \quad (8.3)$$

где $|S_1|$ — $(n-1)$ -мерный объем единичной сферы в \mathbb{R}^n , тогда

$$\Delta \mathcal{E}_n = \delta(x)$$

или, другими словами, \mathcal{E}_n является фундаментальным решением оператора Лапласа.

¹Считаем, что ориентация $\partial\Omega$ согласована с нормалью ν , внешней по отношению к Ω .

Доказательство. Для любого $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^n)$ получим

$$(\Delta \mathcal{E}_n, \varphi) = \int_{\mathbb{R}^n} \mathcal{E}_n \Delta \varphi \, dx = \lim_{r \rightarrow +0} \int_{B_R \setminus B_r} \mathcal{E}_n \Delta \varphi \, dx, \quad (8.4)$$

где $R > 0$ — некоторое вещественное число такое, что $\text{supp } \varphi \subset B_R$. При этом, интегрируя по частям, будем, очевидно, иметь

$$\int_{B_R \setminus B_r} \mathcal{E}_n \Delta \varphi \, dx = \int_{\partial(B_R \setminus B_r)} \mathcal{E}_n \sum_{i=1}^n \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} \cos(x_i, \nu) \, dS - \int_{B_R \setminus B_r} \sum_{i=1}^n \frac{\partial \mathcal{E}_n}{\partial x_i} \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} \, dx,$$

где $\nu = (\cos(x_1, \nu), \cos(x_2, \nu), \dots, \cos(x_n, \nu))$ — вектор единичной нормали к $\partial(B_R \setminus B_r)$, внешней по отношению к области $B_R \setminus \overline{B_r}$, откуда ввиду того, что

$$\frac{\partial \varphi}{\partial \nu} = \sum_{i=1}^n \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} \cos(x_i, \nu),$$

следует равенство

$$\int_{B_R \setminus B_r} \mathcal{E}_n \Delta \varphi \, dx = \int_{\partial(B_R \setminus B_r)} \mathcal{E}_n \frac{\partial \varphi}{\partial \nu} \, dS - \int_{B_R \setminus B_r} \sum_{i=1}^n \frac{\partial \mathcal{E}_n}{\partial x_i} \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} \, dx.$$

Аналогично, интегрируя по частям, находим

$$\int_{B_R \setminus B_r} \sum_{i=1}^n \frac{\partial \mathcal{E}_n}{\partial x_i} \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} \, dx = \int_{\partial(B_R \setminus B_r)} \frac{\partial \mathcal{E}_n}{\partial \nu} \varphi \, dS - \int_{B_R \setminus B_r} \Delta \mathcal{E}_n \varphi \, dx.$$

Таким образом, объединяя последние две формулы, приходим к выводу, что

$$\begin{aligned} \int_{B_R \setminus B_r} \mathcal{E}_n \Delta \varphi \, dx &= \int_{\partial(B_R \setminus B_r)} \mathcal{E}_n \frac{\partial \varphi}{\partial \nu} \, dS - \int_{\partial(B_R \setminus B_r)} \frac{\partial \mathcal{E}_n}{\partial \nu} \varphi \, dS \\ &\quad + \int_{B_R \setminus B_r} \Delta \mathcal{E}_n \varphi \, dx. \end{aligned} \quad (8.5)$$

Имеем

$$\left| \int_{\partial(B_R \setminus B_r)} \mathcal{E}_n \frac{\partial \varphi}{\partial \nu} \, dS \right| \leq \int_{S_r} \mathcal{E}_n \left| \frac{\partial \varphi}{\partial \nu} \right| \, dS \leq \text{const } r^{n-1} \mathcal{E}_n|_{S_r},$$

где $\text{const} > 0$ не зависит от r . Таким образом, первый интеграл в правой части (8.5) стремится к нулю при $r \rightarrow \infty$.

Далее, из определения \mathcal{E}_n следует, что

$$\frac{\partial \mathcal{E}_n}{\partial \nu} \Big|_{S_r} = -\frac{1}{|S_r|},$$

где $|S_r|$ — $(n-1)$ -мерный объем сферы радиуса r в \mathbb{R}^n , поэтому

$$\int_{\partial(B_R \setminus B_r)} \frac{\partial \mathcal{E}_n}{\partial \nu} \varphi \, dS = \int_{S_r} \frac{\partial \mathcal{E}_n}{\partial \nu} \varphi \, dS = -\frac{1}{|S_r|} \int_{S_r} \varphi \, dS.$$

Имеем также

$$\frac{1}{|S_r|} \int_{S_r} \varphi \, dS = \varphi(0) + \frac{1}{|S_r|} \int_{S_r} (\varphi(x) - \varphi(0)) \, dS,$$

где

$$\left| \frac{1}{|S_r|} \int_{S_r} (\varphi(x) - \varphi(0)) \, dS \right| \leq \sup_{x \in S_r} |\varphi(x) - \varphi(0)| \rightarrow 0 \quad \text{при } r \rightarrow +0.$$

Тем самым, для второго интеграла в правой части (8.5) справедливо соотношение

$$\lim_{r \rightarrow +0} \int_{\partial(B_R \setminus B_r)} \frac{\partial \mathcal{E}_n}{\partial \nu} \varphi dS = -\varphi(0).$$

Наконец, третий интеграл в правой части (8.5) равен нулю. В самом деле, переходя к многомерным полярным координатам $(r, \vartheta_1, \vartheta_2, \dots, \vartheta_{n-1})$, получим

$$\Delta = \frac{\partial^2}{\partial r^2} + \frac{n-1}{r} \frac{\partial}{\partial r} + \frac{1}{r^2} \Delta_{S_1},$$

где Δ_{S_1} — оператор Лапласа-Бельтрами на единичной сфере, зависящий только от угловых переменных $\vartheta_1, \vartheta_2, \dots, \vartheta_{n-1}$, поэтому

$$\Delta \mathcal{E}_n = E_n'' + \frac{n-1}{r} E_n' = 0, \quad r = |x| > 0,$$

где

$$E_n(r) = \begin{cases} \frac{1}{2\pi} \ln r, & n = 2, \\ -\frac{1}{(n-2)|S_1|} r^{2-n}, & n \geq 3. \end{cases}$$

Таким образом, формула (8.5) позволяет утверждать, что

$$\lim_{r \rightarrow +0} \int_{B_R \setminus B_r} \mathcal{E}_n \Delta \varphi dx = \varphi(0).$$

Объединяя последнее равенство и (8.4), завершаем доказательство. \square

9. ФУНДАМЕНТАЛЬНОЕ РЕШЕНИЕ ОПЕРАТОРА ТЕПЛОПРОВОДНОСТИ

Теорема 9.1. *Функция*

$$\mathcal{E}_n(x, t) = \frac{\theta(t)}{(2a\sqrt{\pi t})^n} e^{-\frac{|x|^2}{4a^2 t}}, \quad (x, t) \in \mathbb{R}^{n+1}, \quad a > 0, \quad (9.1)$$

является фундаментальным решением оператора теплопроводности $\partial_t - a^2 \Delta$, т.е.

$$\partial_t \mathcal{E}_n - a^2 \Delta \mathcal{E}_n = \delta(x, t).$$

Доказательство. Предположим, что $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^n)$ и при этом $R > 0$ — некоторое вещественное число такое, что $\text{supp } \varphi \subset B_R \times \mathbb{R}$. Поскольку $\mathcal{E}_n \in L_{1,loc}(\mathbb{R}^{n+1})$, справедливо соотношение

$$\begin{aligned} (\mathcal{E}_n, \varphi) &= - \int_0^\infty \int_{\mathbb{R}^n} \mathcal{E}_n (\varphi_t + a^2 \Delta \varphi) dx dt \\ &= - \lim_{\varepsilon \rightarrow +0} \lim_{r \rightarrow +0} \int_\varepsilon^\infty \int_{B_R \setminus B_r} \mathcal{E}_n (\varphi_t + a^2 \Delta \varphi) dx dt. \end{aligned} \quad (9.2)$$

Для первого слагаемого в правой части очевидного равенства

$$\begin{aligned} \int_\varepsilon^\infty \int_{B_R \setminus B_r} \mathcal{E}_n (\varphi_t + a^2 \Delta \varphi) dx dt &= \int_\varepsilon^\infty \int_{B_R \setminus B_r} \mathcal{E}_n \varphi_t dx dt \\ &\quad + a^2 \int_\varepsilon^\infty \int_{B_R \setminus B_r} \mathcal{E}_n \Delta \varphi dx dt \end{aligned} \quad (9.3)$$

будем иметь

$$\begin{aligned} \int_{\varepsilon}^{\infty} \int_{B_R \setminus B_r} \mathcal{E}_n \varphi_t dx dt &= \int_{B_R \setminus B_r} \int_{\varepsilon}^{\infty} \mathcal{E}_n \varphi_t dt dx \\ &= - \int_{B_R \setminus B_r} \mathcal{E}_n(x, \varepsilon) \varphi(x, \varepsilon) dx - \int_{B_R \setminus B_r} \int_{\varepsilon}^{\infty} \partial_t \mathcal{E}_n \varphi dt dx. \end{aligned}$$

В свою очередь, для второго слагаемого, интегрируя по частям, получим

$$\begin{aligned} \int_{\varepsilon}^{\infty} \int_{B_R \setminus B_r} \mathcal{E}_n \Delta \varphi dx &= \int_{\varepsilon}^{\infty} \int_{\partial(B_R \setminus B_r)} \mathcal{E}_n \frac{\partial \varphi}{\partial \nu} dS - \int_{\varepsilon}^{\infty} \int_{\partial(B_R \setminus B_r)} \frac{\partial \mathcal{E}_n}{\partial \nu} \varphi dS \\ &\quad + \int_{\varepsilon}^{\infty} \int_{B_R \setminus B_r} \Delta \mathcal{E}_n \varphi dx, \end{aligned}$$

где ν — вектор единичной нормали к границе шарового слоя $B_R \setminus \overline{B_r}$, внешней по отношению к этому слою¹.

Тем самым, (9.3) может быть переписано в виде

$$\begin{aligned} \int_{\varepsilon}^{\infty} \int_{B_R \setminus B_r} \mathcal{E}_n (\varphi_t + a^2 \Delta \varphi) dx dt &= - \int_{B_R \setminus B_r} \mathcal{E}_n(x, \varepsilon) \varphi(x, \varepsilon) dx \\ &\quad + a^2 \int_{\varepsilon}^{\infty} \int_{\partial(B_R \setminus B_r)} \mathcal{E}_n \frac{\partial \varphi}{\partial \nu} dS \\ &\quad - a^2 \int_{\varepsilon}^{\infty} \int_{\partial(B_R \setminus B_r)} \frac{\partial \mathcal{E}_n}{\partial \nu} \varphi dS \\ &\quad - \int_{\varepsilon}^{\infty} \int_{B_R \setminus B_r} (\partial_t \mathcal{E}_n - a^2 \Delta \mathcal{E}_n) \varphi dx dt. \end{aligned} \quad (9.4)$$

Последний интеграл в правой части (9.4) равен нулю, т.к.

$$\partial_t \mathcal{E}_n - a^2 \Delta \mathcal{E}_n = 0 \quad \text{в } \mathbb{R}^n \times (0, \infty). \quad (9.5)$$

Ввиду того, что функция \mathcal{E}_n и ее производные равномерно ограничены на множестве $\mathbb{R}^n \times (\varepsilon, \infty)$, будем также иметь

$$\lim_{r \rightarrow +0} \int_{\varepsilon}^{\infty} \int_{\partial(B_R \setminus B_r)} \mathcal{E}_n \frac{\partial \varphi}{\partial \nu} dS = \lim_{r \rightarrow +0} \int_{\varepsilon}^{\infty} \int_{S_r} \mathcal{E}_n \frac{\partial \varphi}{\partial \nu} dS = 0$$

и

$$\lim_{r \rightarrow +0} \int_{\varepsilon}^{\infty} \int_{\partial(B_R \setminus B_r)} \frac{\partial \mathcal{E}_n}{\partial \nu} \varphi dS = \lim_{r \rightarrow +0} \int_{\varepsilon}^{\infty} \int_{S_r} \frac{\partial \mathcal{E}_n}{\partial \nu} \varphi dS = 0.$$

Таким образом, (9.4) влечет за собой соотношение

$$\begin{aligned} \lim_{r \rightarrow +0} \int_{\varepsilon}^{\infty} \int_{B_R \setminus B_r} \mathcal{E}_n (\varphi_t + a^2 \Delta \varphi) dx dt &= - \int_{B_R} \mathcal{E}_n(x, \varepsilon) \varphi(x, \varepsilon) dx \\ &= - \int_{\mathbb{R}^n} \mathcal{E}_n(x, \varepsilon) \varphi(x, \varepsilon) dx. \end{aligned} \quad (9.6)$$

Переходя в правой части (9.6) к новым переменным $\xi = x/(2a\sqrt{\varepsilon})$, получим

$$\int_{\mathbb{R}^n} \mathcal{E}_n(x, \varepsilon) \varphi(x, \varepsilon) dx = \frac{1}{\pi^{n/2}} \int_{\mathbb{R}^n} e^{-|\xi|^2} \varphi(2a\sqrt{\varepsilon}\xi, \varepsilon) d\xi,$$

¹Сравните с формулой (8.5), с. 22.

откуда согласно теореме Лебега об ограниченной сходимости следует, что

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow +0} \int_{\mathbb{R}^n} \mathcal{E}_n(x, \varepsilon) \varphi(x, \varepsilon) dx = \frac{1}{\pi^{n/2}} \int_{\mathbb{R}^n} e^{-|\xi|^2} \varphi(0) d\xi = \varphi(0).$$

Тем самым, справедливо равенство

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow +0} \lim_{r \rightarrow +0} \int_{\varepsilon}^{\infty} \int_{B_R \setminus B_r} \mathcal{E}_n(\varphi_t + a^2 \Delta \varphi) dx dt = -\varphi(0),$$

объединяя которое с (9.2), завершаем доказательство. \square

10. ФУНДАМЕНТАЛЬНОЕ РЕШЕНИЕ ОДНОМЕРНОГО ВОЛНОВОГО ОПЕРАТОРА

Теорема 10.1. *Функция*

$$\mathcal{E}_1(x, t) = \frac{1}{2a} \theta(at - |x|), \quad (x, t) \in \mathbb{R}^2, \quad a > 0, \quad (10.1)$$

является фундаментальным решением волнового оператора $\square_a = \partial_t^2 - a^2 \partial_x^2$, т.е.

$$\square_a \mathcal{E}_1 = \delta(x, t). \quad (10.2)$$

Доказательство. Несложно увидеть, что

$$\square_a = (\partial_t + a\partial_x)(\partial_t - a\partial_x).$$

Совершая, далее, замену переменных

$$\begin{cases} x = a\xi - a\eta, \\ t = \xi + \eta, \end{cases}$$

будем иметь

$$\begin{cases} \partial_{\xi} = \partial_t + a\partial_x, \\ \partial_{\eta} = \partial_t - a\partial_x. \end{cases}$$

Таким образом, уравнение (10.2) может быть преобразовано к виду

$$\partial_{\xi} \partial_{\eta} \tilde{\mathcal{E}}_1 = \tilde{\delta}(\xi, \eta), \quad (10.3)$$

где

$$\tilde{\mathcal{E}}_1(\xi, \eta) = \mathcal{E}_1(a\xi - a\eta, \xi + \eta)$$

и

$$\tilde{\delta}(\xi, \eta) = \delta(a\xi - a\eta, \xi + \eta).$$

Из определения замены переменных у обобщенных функций следует, что

$$\tilde{\delta}(\xi, \eta) = \frac{1}{2a} \delta(\xi) \delta(\eta), \quad (10.4)$$

поэтому функция

$$\tilde{\mathcal{E}}_1(\xi, \eta) = \frac{1}{2a} \theta(\xi) \theta(\eta)$$

является решением уравнения (10.3). Возвращаясь в последнем выражении к переменным x и t , получим

$$\mathcal{E}_1(x, t) = \frac{1}{2a} \theta\left(\frac{at+x}{2a}\right) \theta\left(\frac{at-x}{2a}\right) = \frac{1}{2a} \theta(at - |x|).$$

Теорема полностью доказана. \square

Упражнение 10.1. Приведите доказательство формулы (10.4).

Решение. Для любого $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^2)$ из определения замены переменной у обобщенных функций, с. 4, находим

$$(\tilde{\delta}(\xi, \eta), \varphi(\xi, \eta)) = \left(\delta(x, t), \varphi \left(\frac{at+x}{2a}, \frac{at-x}{2a} \right) \left| \det \left\| \frac{\partial(\xi, \eta)}{\partial(x, t)} \right\| \right| \right) = \frac{1}{2a} \varphi(0, 0).$$

Тем самым, остается заметить, что

$$\left(\frac{1}{2a} \delta(\xi) \delta(\eta), \varphi(\xi, \eta) \right) = \frac{1}{2a} (\delta(\xi), ((\delta(\eta), \varphi(\xi, \eta)))) = \frac{1}{2a} (\delta(\xi), \varphi(\xi, 0)) = \frac{1}{2a} \varphi(0, 0)$$

согласно определению прямого произведения.

Фундаментальными решениями волнового оператора в многомерном случае являются следующие функции:

$$\mathcal{E}_2(x, t) = \frac{\theta(at - |x|)}{2\pi a \sqrt{a^2 t^2 - |x|^2}}, \quad n = 2, \quad (10.5)$$

и

$$\mathcal{E}_3(x, t) = \frac{\theta(t)}{4\pi a^2 t} \delta_{S_{at}}(x), \quad n = 3. \quad (10.6)$$

11. ЗАДАЧА КОШИ ДЛЯ УРАВНЕНИЯ ТЕПЛОПРОВОДНОСТИ

Задачей Коши для уравнения теплопроводности называется задача о нахождении функции u , удовлетворяющей соотношениям

$$\begin{cases} u_t = \Delta u + f(x, t), & x \in \mathbb{R}^n, t > 0, \\ u(x, 0) = u_0(x). \end{cases} \quad (11.1)$$

Мы будем говорить об обобщенной и классической постановках этой задачи.

Определение 11.1. Классическим решением задачи Коши для уравнения теплопроводности называется функция $u \in C(\mathbb{R}^n \times [0, \infty))$ такая, что $u(\cdot, t) \in C^2(\mathbb{R}^n)$ для всех $t \in (0, \infty)$, $u(x, \cdot) \in C^1(0, \infty)$ для всех $x \in \mathbb{R}^n$ и при этом выполнены соотношения (11.1).

Из существования классического решения (11.1), в частности, следует, что функции f и u_0 должны удовлетворять условиям $f \in C(\mathbb{R}^n \times (0, \infty))$ и $u_0 \in C(\mathbb{R}^n)$. Однако, как будет показано в теореме 11.2 эти условия придется значительно усилить.

Лемма 11.1. Пусть $u \in C(\mathbb{R}^n \times [0, \infty))$ — некоторая функция такая, что $u(\cdot, t) \in C^2(\mathbb{R}^n)$ для всех $t \in (0, \infty)$, $u(x, \cdot) \in C^1(0, \infty)$ для всех $x \in \mathbb{R}^n$ и при этом $u_t - \Delta u \in L_{1,loc}(\mathbb{R}^n \times [0, \infty))$. Обозначим

$$\tilde{u}(x, t) = \begin{cases} u(x, t), & t \geq 0, \\ 0, & t < 0, \end{cases} \quad (11.2)$$

и

$$\tilde{f}(x, t) = \begin{cases} u_t - \Delta u, & t > 0, \\ 0, & t \leq 0. \end{cases}$$

Тогда

$$\tilde{u}_t = \Delta \tilde{u} + \tilde{f}(x, t) + u(x, 0) \delta(t)$$

в смысле обобщенных функций из пространства $\mathcal{D}'(\mathbb{R}^{n+1})$.

Доказательство. Для всякого $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^{n+1})$ имеем

$$(\tilde{u}_t - \Delta \tilde{u}, \varphi) = (\tilde{u}, -\varphi_t - \Delta \varphi) = - \int_0^\infty \int_{\mathbb{R}^n} u \varphi_t dt dx - \int_0^\infty \int_{\mathbb{R}^n} u \Delta \varphi dx dt. \quad (11.3)$$

Предположим, что $\varepsilon > 0$ — некоторое вещественное число. Интегрируя по частям, несложно увидеть, что

$$\int_\varepsilon^\infty u(x, t) \varphi_t(x, t) dt = -u(x, \varepsilon) \varphi(x, \varepsilon) - \int_\varepsilon^\infty u_t(x, t) \varphi(x, t) dt, \quad x \in \mathbb{R}^n,$$

и

$$\int_{\mathbb{R}^n} u(x, t) \Delta \varphi(x, t) dx = \int_{\mathbb{R}^n} \Delta u(x, t) \varphi(x, t) dx, \quad t \in (\varepsilon, \infty). \quad (11.4)$$

Таким образом,

$$\begin{aligned} & \int_\varepsilon^\infty \int_{\mathbb{R}^n} u \varphi_t dt dx + \int_\varepsilon^\infty \int_{\mathbb{R}^n} u \Delta \varphi dx dt \\ &= \int_\varepsilon^\infty \int_{\mathbb{R}^n} (\Delta u - u_t) \varphi dx dt - \int_{\mathbb{R}^n} u(x, \varepsilon) \varphi(x, \varepsilon) dx, \end{aligned}$$

откуда, переходя к пределу при $\varepsilon \rightarrow +0$, получим

$$\begin{aligned} & \int_0^\infty \int_{\mathbb{R}^n} u \varphi_t dt dx + \int_0^\infty \int_{\mathbb{R}^n} u \Delta \varphi dx dt \\ &= \int_0^\infty \int_{\mathbb{R}^n} (\Delta u - u_t) \varphi dx dt - \int_{\mathbb{R}^n} u(x, 0) \varphi(x, 0) dx. \end{aligned}$$

Объединяя последнее соотношение с формулой (11.3), будем иметь

$$(\tilde{u}_t - \Delta \tilde{u}, \varphi) = \int_0^\infty \int_{\mathbb{R}^n} (u_t - \Delta u) \varphi dx dt + \int_{\mathbb{R}^n} u(x, 0) \varphi(x, 0) dx$$

или, другими словами,

$$(\tilde{u}_t - \Delta \tilde{u}, \varphi) = (\tilde{f}(x, t) + u(x, 0)\delta(t), \varphi).$$

Лемма полностью доказана. \square

Определение 11.2. Под \mathcal{M} будем понимать множество измеримых функций, равных нулю п.в. на $\mathbb{R}^n \times (-\infty, 0)$ и принадлежащих $L_\infty(\mathbb{R}^n \times (0, T))$ для всех вещественных чисел $T > 0$.

Лемма 11.2. Для любой функции $f \in \mathcal{M}$ существует свертка $\mathcal{E}_n * f \in \mathcal{M}$, где \mathcal{E}_n — фундаментальное решение оператора теплопроводности, определенное равенством (9.1).

Доказательство. Если мы покажем, что существует свертка $\mathcal{E}_n * f \in \mathcal{M}$ в классическом смысле, то будет существовать и обобщенная свертка и обе свертки будут совпадать (см. упражнение 5.2).

Согласно определению классической свертки

$$\begin{aligned} \mathcal{E}_n * f(x, t) &= \int_{\mathbb{R}^{n+1}} \mathcal{E}_n(x - y, t - \tau) f(y, \tau) dy d\tau \\ &= \theta(t) \int_0^t \int_{\mathbb{R}^n} \frac{e^{-\frac{|x-y|^2}{4a^2(t-\tau)}}}{(2a\sqrt{\pi(t-\tau)})^n} f(y, \tau) dy d\tau, \quad (x, t) \in \mathbb{R}^{n+1}. \quad (11.5) \end{aligned}$$

Совершая в последнем интеграле замену переменной $\xi = (x - y)/(2a\sqrt{t - \tau})$, получим

$$\mathcal{E}_n * f(x, t) = \frac{\theta(t)}{\pi^{n/2}} \int_0^t \int_{\mathbb{R}^n} e^{-|\xi|^2} f(x - 2a\xi\sqrt{t - \tau}, \tau) d\xi d\tau, \quad (x, t) \in \mathbb{R}^{n+1},$$

откуда немедленно следует, что

$$\begin{aligned} |\mathcal{E}_n * f(x, t)| &\leq \|f\|_{L_\infty(\mathbb{R}^n \times (0, t))} \frac{\theta(t)t}{\pi^{n/2}} \int_{\mathbb{R}^n} e^{-|\xi|^2} d\xi \\ &= \theta(t)t \|f\|_{L_\infty(\mathbb{R}^n \times (0, t))}, \quad (x, t) \in \mathbb{R}^{n+1}. \end{aligned}$$

Доказательство завершено. \square

Определение 11.3. Предположим, что $f \in \mathcal{M}$ и $u_0 \in L_\infty(\mathbb{R}^n)$. Обобщенным решением задачи Коши (11.1) для уравнения теплопроводности называется функция $u \in \mathcal{M}$ такая, что

$$u_t = \Delta u + f(x, t) + u_0(x)\delta(t), \quad (11.6)$$

где дифференцирование понимается в обобщенном смысле как от функции из пространства $\mathcal{D}'(\mathbb{R}^{n+1})$.

Теорема 11.1. *Обобщенное решение задачи Коши (11.1) для уравнения теплопроводности, где $f \in \mathcal{M}$ и $u_0 \in L_\infty(\mathbb{R}^n)$, существует, единственно и определяется формулой Пуассона*

$$\begin{aligned} u(x, t) &= \theta(t) \int_0^t \int_{\mathbb{R}^n} \frac{e^{-\frac{|x-y|^2}{4a^2(t-\tau)}}}{(2a\sqrt{\pi(t-\tau)})^n} f(y, \tau) dy d\tau \\ &\quad + \frac{\theta(t)}{(2a\sqrt{\pi t})^n} \int_{\mathbb{R}^n} e^{-\frac{|x-y|^2}{4a^2 t}} u_0(y) dy, \quad (x, t) \in \mathbb{R}^{n+1}. \end{aligned} \quad (11.7)$$

Доказательство. Единственность следует из теоремы 6.2 и леммы 11.2. Для доказательства существования согласно теореме 6.1 достаточно показать, что у правой части (11.6) существует свертка с фундаментальным решением оператора теплопроводности (9.1). Ввиду леммы 11.2 у первого слагаемого в правой части (11.6) такая свертка существует и для нее справедливо равенство (11.5). Можно также увидеть, что правая часть (11.5) совпадает с первым слагаемым в правой части формулы Пуассона (11.7).

Покажем, что существует свертка $\mathcal{E}_n(x, t) * (u_0(x)\delta(t)) \in \mathcal{M}$, причем

$$\mathcal{E}_n(x, t) * (u_0(x)\delta(t)) = \frac{\theta(t)}{(2a\sqrt{\pi t})^n} \int_{\mathbb{R}^n} e^{-\frac{|x-y|^2}{4a^2 t}} u_0(y) dy, \quad (x, t) \in \mathbb{R}^{n+1}. \quad (11.8)$$

В самом деле, пусть $\eta_k \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^{2n+2})$, $k = 1, 2, \dots$, — компактное исчерпание единицы. Для всякого $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^{n+1})$ имеем

$$\begin{aligned} &\lim_{k \rightarrow \infty} (\mathcal{E}_n(\xi, t) u_0(y) \delta(\tau), \eta_k(\xi, t, y, \tau) \varphi(\xi + y, t + \tau)) \\ &= \lim_{k \rightarrow \infty} (\mathcal{E}_n(\xi, t), (u_0(y), (\delta(\tau), \eta_k(\xi, t, y, \tau) \varphi(\xi + y, t + \tau)))) \\ &= \lim_{k \rightarrow \infty} (\mathcal{E}_n(\xi, t), (u_0(y), \eta_k(\xi, t, y, 0) \varphi(\xi + y, t))) \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} \int_{\mathbb{R}^n} \int_{\mathbb{R}^n} \frac{\theta(t)}{(2a\sqrt{\pi t})^n} e^{-\frac{|\xi|^2}{4a^2 t}} u_0(y) \eta_k(\xi, t, y, 0) \varphi(\xi + y, t) dy d\xi dt. \end{aligned}$$

Совершая, далее, замену переменных $x = \xi + y$, приходим к выводу, что

$$\begin{aligned} & \lim_{k \rightarrow \infty} (\mathcal{E}_n(\xi, t) u_0(y) \delta(\tau), \eta_k(\xi, t, y, \tau) \varphi(\xi + y, t + \tau)) \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} \int_{\mathbb{R}^n} \int_{\mathbb{R}^n} \frac{\theta(t)}{(2a\sqrt{\pi t})^n} e^{-\frac{|x-y|^2}{4a^2t}} u_0(y) \eta_k(x-y, t, y, 0) \varphi(x, t) dy dx dt \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} \int_{\mathbb{R}^n} \varphi(x, t) \int_{\mathbb{R}^n} \frac{\theta(t)}{(2a\sqrt{\pi t})^n} e^{-\frac{|x-y|^2}{4a^2t}} u_0(y) \eta_k(x-y, t, y, 0) dy dx dt. \end{aligned}$$

Согласно теореме Лебега об ограниченной сходимости

$$\int_{\mathbb{R}^n} \frac{\theta(t)}{(2a\sqrt{\pi t})^n} e^{-\frac{|x-y|^2}{4a^2t}} u_0(y) \eta_k(x-y, t, y, 0) dy \rightarrow \int_{\mathbb{R}^n} \frac{\theta(t)}{(2a\sqrt{\pi t})^n} e^{-\frac{|x-y|^2}{4a^2t}} u_0(y) dy$$

при $k \rightarrow \infty$ для п.в. $(x, t) \in \mathbb{R}^{n+1}$. Несложно также увидеть, что

$$\begin{aligned} & \left| \int_{\mathbb{R}^n} \frac{\theta(t)}{(2a\sqrt{\pi t})^n} e^{-\frac{|x-y|^2}{4a^2t}} u_0(y) \eta_k(x-y, t, y, 0) dy \right| \\ & \leq \|\eta_k\|_{C(\mathbb{R}^{2n+2})} \|u_0\|_{L^\infty(\mathbb{R}^n)} \int_{\mathbb{R}^n} \frac{\theta(t)}{(2a\sqrt{\pi t})^n} e^{-\frac{|x-y|^2}{4a^2t}} dy \\ & = \theta(t) \|\eta_k\|_{C(\mathbb{R}^{2n+2})} \|u_0\|_{L^\infty(\mathbb{R}^n)}. \end{aligned}$$

Согласно определению компактного исчерпания единицы норма $\|\eta_k\|_{C(\mathbb{R}^{2n+2})}$ ограниченная сверху некоторой константой, не зависящей от k . Таким образом, применяя еще раз теорему Лебега об ограниченной сходимости, получим

$$\begin{aligned} & \int_{-\infty}^{\infty} \int_{\mathbb{R}^n} \varphi(x, t) \int_{\mathbb{R}^n} \frac{\theta(t)}{(2a\sqrt{\pi t})^n} e^{-\frac{|x-y|^2}{4a^2t}} u_0(y) \eta_k(x-y, t, y, 0) dy dx dt \\ & \rightarrow \int_{-\infty}^{\infty} \int_{\mathbb{R}^n} \varphi(x, t) \int_{\mathbb{R}^n} \frac{\theta(t)}{(2a\sqrt{\pi t})^n} e^{-\frac{|x-y|^2}{4a^2t}} u_0(y) dy dx dt \end{aligned}$$

при $k \rightarrow \infty$, откуда немедленно следует, что

$$\begin{aligned} & \lim_{k \rightarrow \infty} (\mathcal{E}_n(\xi, t) u_0(y) \delta(\tau), \eta_k(\xi, t, y, \tau) \varphi(\xi + y, t + \tau)) \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} \int_{\mathbb{R}^n} \varphi(x, t) \int_{\mathbb{R}^n} \frac{\theta(t)}{(2a\sqrt{\pi t})^n} e^{-\frac{|x-y|^2}{4a^2t}} u_0(y) dy dx dt \\ &= \left(\frac{\theta(t)}{(2a\sqrt{\pi t})^n} \int_{\mathbb{R}^n} e^{-\frac{|x-y|^2}{4a^2t}} u_0(y) dy, \varphi(x, t) \right). \end{aligned}$$

Последнее соотношение, очевидно, равносильно формуле (11.8). Имеем также

$$\begin{aligned} & \left| \frac{\theta(t)}{(2a\sqrt{\pi t})^n} \int_{\mathbb{R}^n} e^{-\frac{|x-y|^2}{4a^2t}} u_0(y) dy \right| \\ & \leq \|u_0\|_{L^\infty(\mathbb{R}^n)} \frac{\theta(t)}{(2a\sqrt{\pi t})^n} \int_{\mathbb{R}^n} e^{-\frac{|x-y|^2}{4a^2t}} dy = \theta(t) \|u_0\|_{L^\infty(\mathbb{R}^n)} \end{aligned}$$

для всех $(x, t) \in \mathbb{R}^{n+1}$, поэтому $\mathcal{E}_n(x, t) * (u_0(x) \delta(t)) \in \mathcal{M}$.

Для завершения доказательства остается заметить, что правая часть (11.8) совпадает со вторым слагаемым в правой части формулы Пуассона (11.7). \square

Нам потребуется одно утверждение, представляющее из себя правило дифференцирования интеграла по параметру.

Лемма 11.3. *Предположим, что $a < \lambda_0 < b$ — вещественные числа, M — множество с мерой Лебега μ , а $f : (a, b) \times M \rightarrow \mathbb{R}$ — некоторая функция такая, что*

$$\int_M |f(\lambda_0, y)| d\mu(y) < \infty,$$

$f(\cdot, y)$ — абсолютно непрерывна на (a, b) почти для всех $y \in M$, и

$$\int_{(a,b) \times M} \left| \frac{\partial f(\lambda, y)}{\partial \lambda} \right| d\lambda d\mu(y) < \infty.$$

Тогда интеграл

$$\varphi(\lambda) = \int_M f(\lambda, y) d\mu(y)$$

сходится для любого $\lambda \in (a, b)$, функция φ абсолютно непрерывна на интервале (a, b) и при этом

$$\frac{d\varphi(\lambda)}{d\lambda} = \int_M \frac{\partial f(\lambda, y)}{\partial \lambda} d\mu(y) \quad (11.9)$$

для почти всех $\lambda \in (a, b)$.

Доказательство. По формуле Ньютона-Лейбница

$$f(\lambda, y) = f(\lambda_0, y) + \int_{\lambda_0}^{\lambda} \frac{\partial f(\theta, y)}{\partial \theta} d\theta$$

для всех $\lambda \in (a, b)$ и почти всех $y \in M$, откуда согласно теореме Фубини находим

$$\varphi(\lambda) = \varphi(\lambda_0) + \int_{\lambda_0}^{\lambda} d\theta \int_M \frac{\partial f(\theta, y)}{\partial \theta} d\mu(y)$$

для всех $\lambda \in (a, b)$.

Лемма полностью доказана. □

Замечание 11.1. Если в условиях леммы 11.3 потребовать, чтобы

$$\int_M \frac{\partial f(\lambda, y)}{\partial \lambda} d\mu(y) \in C(a, b)$$

как функция аргумента λ , то будем, очевидно, иметь $\varphi \in C^1(a, b)$ и формула (11.9) будет выполнена для всех $\lambda \in (a, b)$.

Ничто также не мешает потребовать, чтобы λ_0 совпадало с одним из концов интервала (a, b) , например, $\lambda_0 = a$. Тогда если

$$\int_M \frac{\partial f(\lambda, y)}{\partial \lambda} d\mu(y) \in C([a, b))$$

как функция аргумента λ , то $\varphi \in C^1([a, b))$ и формула (11.9) будет выполнена для всех $\lambda \in [a, b)$. При этом в точке a подразумевается односторонняя производная.

Теорема 11.2. *Пусть $u_0 \in C(\mathbb{R}^n) \cap L_\infty(\mathbb{R}^n)$, $f(\cdot, t) \in C^2(\mathbb{R}^n)$ для всех $t \in (0, \infty)$ и при этом $\partial_x^\alpha f \in M \cap C(\mathbb{R}^n \times (0, \infty))$ для всех $\alpha = (\alpha_1, \dots, \alpha_n)$ таких, что*

$|\alpha| \leq 2$. Тогда классическое решение задачи Коши (11.1) для уравнения теплопроводности существует, единственно и определяется формулой Пуассона

$$u(x, t) = \int_0^t \int_{\mathbb{R}^n} \frac{e^{-\frac{|x-y|^2}{4a^2(t-\tau)}}}{(2a\sqrt{\pi(t-\tau)})^n} f(y, \tau) dy d\tau + \frac{1}{(2a\sqrt{\pi t})^n} \int_{\mathbb{R}^n} e^{-\frac{|x-y|^2}{4a^2 t}} u_0(y) dy, \quad (x, t) \in \mathbb{R}^n \times (0, \infty).$$

Доказательство. Согласно теореме 11.1 существует обобщенное решение задачи (11.1), для которого справедливо (11.7). Обозначим

$$J_1(x, t) = \int_0^t \int_{\mathbb{R}^n} \frac{e^{-\frac{|x-y|^2}{4a^2(t-\tau)}}}{(2a\sqrt{\pi(t-\tau)})^n} f(y, \tau) dy d\tau \quad (11.10)$$

и

$$J_2(x, t) = \frac{1}{(2a\sqrt{\pi t})^n} \int_{\mathbb{R}^n} e^{-\frac{|x-y|^2}{4a^2 t}} u_0(y) dy. \quad (11.11)$$

Выполнив замену переменных $\xi = (x - y)/(2a\sqrt{t - \tau})$ получим

$$J_1(x, t) = \frac{1}{\pi^{n/2}} \int_0^t \int_{\mathbb{R}^n} e^{-|\xi|^2} f(x - 2a\xi\sqrt{t - \tau}, \tau) d\xi d\tau$$

для всех $(x, t) \in \mathbb{R}^n \times (0, \infty)$.

Покажем, что в каждой точке $(x, t) \in \mathbb{R}^n \times (0, \infty)$ существуют производные

$$\partial_x^\alpha J_1(x, t) = \frac{1}{\pi^{n/2}} \int_0^t \int_{\mathbb{R}^n} e^{-|\xi|^2} \partial_x^\alpha f(x - 2a\xi\sqrt{t - \tau}, \tau) d\xi d\tau, \quad |\alpha| \leq 2,$$

и

$$\begin{aligned} \partial_t J_1(x, t) &= \frac{1}{\pi^{n/2}} \int_0^t \int_{\mathbb{R}^n} e^{-|\xi|^2} \partial_t f(x - 2a\xi\sqrt{t - \tau}, \tau) d\xi dz \\ &\quad + \frac{1}{\pi^{n/2}} \int_{\mathbb{R}^n} e^{-|\xi|^2} f(x, t) d\xi, \end{aligned}$$

непрерывные в области $\mathbb{R}^n \times (0, \infty)$. Действительно, по условиям теоремы для всех $(x, t) \in \mathbb{R}^n \times (0, \infty)$ имеем

$$\begin{aligned} &\frac{1}{\pi^{n/2}} \int_0^t \int_{\mathbb{R}^n} e^{-|\xi|^2} |\partial_x^\alpha f(x - 2a\xi\sqrt{t - \tau}, \tau)| d\xi d\tau \\ &\leq t \|\partial_x^\alpha f\|_{L_\infty(\mathbb{R}^n \times (0, t))} \frac{1}{\pi^{n/2}} \int_{\mathbb{R}^n} e^{-|\xi|^2} d\xi \\ &= t \|\partial_x^\alpha f\|_{L_\infty(\mathbb{R}^n \times (0, t))} < \infty, \quad |\alpha| \leq 2, \end{aligned} \quad (11.12)$$

$$\begin{aligned} &\frac{1}{\pi^{n/2}} \int_{t_0}^t \int_{\mathbb{R}^n} e^{-|\xi|^2} |\partial_t f(x - 2a\xi\sqrt{t - \tau}, \tau)| d\xi d\tau \\ &\leq \|\nabla f\|_{L_\infty(\mathbb{R}^n \times (0, t))} \frac{a}{\pi^{n/2}} \int_{t_0}^t \frac{d\tau}{\sqrt{t - \tau}} \int_{\mathbb{R}^n} |\xi| e^{-|\xi|^2} d\xi \\ &= \|\nabla f\|_{L_\infty(\mathbb{R}^n \times (0, t))} \frac{2a\sqrt{t - t_0}}{\pi^{n/2}} \int_{\mathbb{R}^n} |\xi| e^{-|\xi|^2} d\xi < \infty, \quad 0 \leq t_0 < t, \end{aligned} \quad (11.13)$$

и

$$\frac{1}{\pi^{n/2}} \int_{\mathbb{R}^n} e^{-|\xi|^2} |f(x, t)| d\xi \leq \|f\|_{L_\infty(\mathbb{R}^n \times (0, t))} \frac{1}{\pi^{n/2}} \int_{\mathbb{R}^n} e^{-|\xi|^2} d\xi = \|f\|_{L_\infty(\mathbb{R}^n \times (0, t))} < \infty.$$

Таким образом, принимая во внимание лемму 11.3 и замечание 11.1, достаточно установить непрерывность в $\mathbb{R}^n \times (0, \infty)$ функций

$$F_\alpha(x, t) = \int_0^t \int_{\mathbb{R}^n} e^{-|\xi|^2} \partial_x^\alpha f(x - 2a\xi\sqrt{t-\tau}, \tau) d\xi d\tau, \quad |\alpha| \leq 2,$$

$$G(x, t) = \int_0^t \int_{\mathbb{R}^n} e^{-|\xi|^2} \partial_t f(x - 2a\xi\sqrt{t-\tau}, \tau) d\xi d\tau$$

и

$$H(x, t) = \int_{\mathbb{R}^n} e^{-|\xi|^2} f(x, t) d\xi.$$

Пусть $K \subset \mathbb{R}^n \times (0, \infty)$ — некоторый компакт. Возьмем вещественное число $M > 0$ такое, что $K \subset \mathbb{R}^n \times (0, M)$. Если мы покажем, что

$$\|F_\alpha - F_{\alpha, m}\|_{C(K)} \rightarrow 0 \quad \text{при } m \rightarrow \infty, \quad (11.14)$$

$$\|G - G_m\|_{C(K)} \rightarrow 0 \quad \text{при } m \rightarrow \infty \quad (11.15)$$

и

$$\|H - H_m\|_{C(K)} \rightarrow 0 \quad \text{при } m \rightarrow \infty, \quad (11.16)$$

где

$$F_{\alpha, m}(x, t) = \int_{1/m}^t \int_{B_m} e^{-|\xi|^2} \partial_x^\alpha f(x - 2a\xi\sqrt{t-\tau}, \tau) d\xi d\tau, \quad |\alpha| \leq 2,$$

$$G_m(x, t) = \int_{1/m}^{t-1/m} \int_{B_m} e^{-|\xi|^2} \partial_t f(x - 2a\xi\sqrt{t-\tau}, \tau) d\xi d\tau$$

и

$$H_m(x, t) = \int_{B_m} e^{-|\xi|^2} f(x, t) d\xi,$$

то ввиду непрерывности функций $F_{\alpha, m}$, G_m и H_m на множестве K (см. упражнение 11.1), мы получим, что F_α , G и H также непрерывны на K .

Несложно увидеть, что

$$\begin{aligned} \|F_\alpha - F_{\alpha, m}\|_{C(K)} &\leq \int_0^{1/m} \int_{\mathbb{R}^n} e^{-|\xi|^2} |\partial_x^\alpha f(x - 2a\xi\sqrt{t-\tau}, \tau)| d\xi d\tau \\ &\quad + \int_0^M \int_{\mathbb{R}^n \setminus B_m} e^{-|\xi|^2} |\partial_x^\alpha f(x - 2a\xi\sqrt{t-\tau}, \tau)| d\xi d\tau. \end{aligned}$$

Первое слагаемое в правой части последнего неравенства стремится к нулю при $m \rightarrow \infty$ согласно оценке (11.12). Для второго слагаемого имеем

$$\begin{aligned} &\int_0^M \int_{\mathbb{R}^n \setminus B_m} e^{-|\xi|^2} |\partial_x^\alpha f(x - 2a\xi\sqrt{t-\tau}, \tau)| d\xi d\tau \\ &\leq M \|\partial_x^\alpha f\|_{L^\infty(\mathbb{R}^n \times (0, M))} \int_{\mathbb{R}^n \setminus B_m} e^{-|\xi|^2} d\xi \rightarrow 0 \quad \text{при } m \rightarrow \infty. \end{aligned}$$

Тем самым, мы доказали (11.14).

Аналогично,

$$\begin{aligned} \|G - G_m\|_{C(K)} &\leq \int_{t-1/m}^t \int_{\mathbb{R}^n} e^{-|\xi|^2} |\partial_t f(x - 2a\xi\sqrt{t-\tau}, \tau)| d\xi d\tau \\ &\quad + \int_0^{1/m} \int_{\mathbb{R}^n} e^{-|\xi|^2} |\partial_t f(x - 2a\xi\sqrt{t-\tau}, \tau)| d\xi d\tau \\ &\quad + \int_0^M \int_{\mathbb{R}^n \setminus B_m} e^{-|\xi|^2} |\partial_t f(x - 2a\xi\sqrt{t-\tau}, \tau)| d\xi d\tau, \end{aligned}$$

где два первых слагаемых в правой части стремятся к нулю при $m \rightarrow \infty$ ввиду (11.13), а для третьего справедлива оценка

$$\begin{aligned} &\int_0^M \int_{\mathbb{R}^n \setminus B_m} e^{-|\xi|^2} |\partial_t f(x - 2a\xi\sqrt{t-\tau}, \tau)| d\xi d\tau \\ &\leq a \|\nabla f\|_{L_\infty(\mathbb{R}^n \times (0, M))} \int_0^T \frac{d\tau}{\sqrt{t-\tau}} \int_{\mathbb{R}^n \setminus B_m} |\xi| e^{-|\xi|^2} d\xi \\ &= 2a\sqrt{T} \|\nabla f\|_{L_\infty(\mathbb{R}^n \times (0, M))} \int_{\mathbb{R}^n \setminus B_m} |\xi| e^{-|\xi|^2} d\xi \rightarrow 0 \quad \text{при } m \rightarrow \infty. \end{aligned}$$

Таким образом, мы установили справедливость (11.15).

Для доказательства (11.16) остается заметить, что

$$\begin{aligned} \|H - H_m\|_{C(K)} &\leq \int_{\mathbb{R}^n \setminus B_m} e^{-|\xi|^2} |f(x, t)| d\xi \\ &\leq \|f\|_{L_\infty(\mathbb{R}^n \times (0, M))} \int_{\mathbb{R}^n \setminus B_m} e^{-|\xi|^2} d\xi \rightarrow 0 \quad \text{при } m \rightarrow \infty. \end{aligned}$$

Можно также увидеть, что $J_2 \in C^\infty(\mathbb{R}^n \times (0, \infty))$, причем

$$\partial^\beta J_2(x, t) = \int_{\mathbb{R}^n} \partial^\beta \left(\frac{1}{(2a\sqrt{\pi t})^n} e^{-\frac{|x-y|^2}{4a^2 t}} \right) u_0(y) dy$$

для любого мультииндекса $\beta = (\beta_1, \dots, \beta_n, \beta_{n+1})$. Для этого согласно лемме 11.3 и замечанию 11.1 достаточно установить непрерывность в $\mathbb{R}^n \times (0, \infty)$ функций

$$I_\beta(x, t) = \int_{\mathbb{R}^n} \partial^\beta \left(\frac{1}{(2a\sqrt{\pi t})^n} e^{-\frac{|x-y|^2}{4a^2 t}} \right) u_0(y) dy.$$

Пусть $K \subset \mathbb{R}^n \times (0, \infty)$ — некоторый компакт. Покажем, что

$$\|I_\beta(x, t) - I_{\beta, m}(x, t)\|_{C(K)} \rightarrow 0 \quad \text{при } m \rightarrow \infty \quad (11.17)$$

для любого мультииндекса $\beta = (\beta_1, \dots, \beta_n, \beta_{n+1})$, где

$$I_{\beta, m}(x, t) = \int_{B_m} \partial^\beta \left(\frac{1}{(2a\sqrt{\pi t})^n} e^{-\frac{|x-y|^2}{4a^2 t}} \right) u_0(y) dy, \quad m = 1, 2, \dots$$

Так как $I_{\beta, m} \in C(K)$ для всех натуральных чисел m , отсюда будет следовать, что $I_\beta \in C(K)$. Для любого мультииндекса $\beta = (\beta_1, \dots, \beta_n, \beta_{n+1})$ имеем

$$\partial^\beta \left(\frac{1}{(2a\sqrt{\pi t})^n} e^{-\frac{|x-y|^2}{4a^2 t}} \right) = A_\beta(x, t) e^{-\frac{|x-y|^2}{4a^2 t}},$$

где $A_\beta \in C(K)$, поэтому

$$\begin{aligned} \|I_\beta(x, t) - I_{\beta, m}(x, t)\|_{C(K)} &\leq \int_{\mathbb{R}^n \setminus B_m} \left| A_\beta(x, t) e^{-\frac{|x-y|^2}{4a^2t}} u_0(y) \right| dy \\ &\leq \|A_\beta\|_{C(K)} \|u_0\|_{L^\infty(\mathbb{R}^n)} \int_{\mathbb{R}^n \setminus B_m} e^{-\frac{(|y|-l)^2}{4a^2\varepsilon}} dy, \end{aligned}$$

где

$$l = \sup_{(x, t) \in K} |x| < \infty$$

и

$$\varepsilon = \inf_{(x, t) \in K} t > 0,$$

что немедленно влечет за собой (11.17).

Покажем теперь, что функции J_1 и J_2 , а значит и правую часть (11.7) можно непрерывным образом продолжить на множество $\mathbb{R}^n \times [0, \infty)$ ¹. Действительно, взяв $\alpha = 0$ в (11.12), получим, что $J_1(x, t) \rightarrow 0$ при $t \rightarrow +0$ равномерно по $x \in \mathbb{R}^n$, поэтому можно считать, что $J_1(x, 0) = 0$. В свою очередь, выполнив в (11.11) замену переменных $\xi = (x - y)/(2a\sqrt{t})$, будем иметь

$$J_2(x, t) = \frac{1}{\pi^{n/2}} \int_{\mathbb{R}^n} e^{-|\xi|^2} u_0(x - 2a\xi\sqrt{t}) d\xi.$$

В отличие от (11.11) правая часть последнего выражения определена на всем множестве $\mathbb{R}^n \times [0, \infty)$, в том числе и при $t = 0$. Покажем, что она непрерывна на $\mathbb{R}^n \times [0, \infty)$. Для этого достаточно убедиться, что

$$\|J_2 - J_{2, m}\|_{C(\mathbb{R}^n \times [0, \infty))} \rightarrow 0 \quad \text{при } m \rightarrow \infty, \quad (11.18)$$

где

$$J_{2, m}(x, t) = \frac{1}{\pi^{n/2}} \int_{B_m} e^{-|\xi|^2} u_0(x - 2a\xi\sqrt{t}) d\xi,$$

т.к. функции $J_{2, m}$ непрерывны на $\mathbb{R}^n \times [0, \infty)$. Имеем

$$\begin{aligned} \|J_2 - J_{2, m}\|_{C(\mathbb{R}^n \times [0, \infty))} &\leq \frac{1}{\pi^{n/2}} \int_{\mathbb{R}^n \setminus B_m} e^{-|\xi|^2} u_0(x - 2a\xi\sqrt{t}) d\xi \\ &\leq \|u_0\|_{L^\infty(\mathbb{R}^n)} \frac{1}{\pi^{n/2}} \int_{\mathbb{R}^n \setminus B_m} e^{-|\xi|^2} d\xi, \end{aligned}$$

откуда немедленно следует (11.18).

Тем самым, можно считать, что в нашем случае решение (11.7) обобщенной задачи Коши удовлетворяет тем же условиям гладкости, что и классическое решение (см. определение 11.1). При этом (11.6) позволяет, очевидно, утверждать, что на множестве $\mathbb{R}^n \times (0, \infty)$ уравнение теплопроводности

$$u_t = \Delta u + f(x, t)$$

справедливо в классическом смысле, т.е. в каждой точке этого множества. Чтобы доказать равенство

$$u(x, 0) = u_0(x), \quad (11.19)$$

¹Заметим, что формально J_1 и J_2 не определены при $t = 0$. В случае решения (11.7) обобщенной задачи Коши это, очевидно, не является принципиальным, т.к. функцию из $L_{1, loc}(\mathbb{R}^{n+1})$ достаточно задать на множестве полной меры, т.е. на дополнении множества меры нуль.

заметим, что в соответствии с леммой 11.1

$$u_t = \Delta u + f(x, t) + u(x, 0)\delta(t).$$

Вычитая последнее уравнение из (11.6), получим

$$(u_0(x) - u(x, 0))\delta(t) = 0,$$

откуда, в свою очередь, вытекает (11.19) (см. упражнение 11.2).

Остается заметить, что единственность классического решения следует из единственности обобщенного, т.к. по лемме 11.1 классическое решение, продолженное нулем при $t < 0$, является обобщенным.

Доказательство завершено. \square

Упражнение 11.1. Пусть $f \in C(X \times Y)$, где $X \subset \mathbb{R}^k$ и $Y \subset \mathbb{R}^l$, $k, l \geq 1$, — компактные множества. Докажите, что функция

$$F(x) = \int_Y f(x, y) dy$$

непрерывна на X .

Решение. Можно, очевидно, утверждать, что f равномерно непрерывна на компакте $X \times Y$, поэтому для любого $\varepsilon > 0$ найдется $\varkappa > 0$ такое, что $|f(x_1, y) - f(x_2, y)| < \varepsilon$ для всех $x_1, x_2 \in X$ и $y \in Y$, удовлетворяющих условию $|x_1 - x_2| < \varkappa$. Таким образом,

$$|F(x_1) - F(x_2)| \leq \int_Y |f(x_1, y) - f(x_2, y)| dy \leq \varepsilon \text{mes } Y$$

для всех $x_1, x_2 \in X$ таких, что $|x_1 - x_2| < \varkappa$.

Упражнение 11.2. Предположим, что

$$\sum_{k=0}^m u_k(x)\delta^{(k)}(t) = 0,$$

где $u_k \in \mathcal{D}'(\mathbb{R}^n)$. Докажите, что $u_k = 0$, $k = 0, 1, \dots, m$.

Решение. Пусть $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^n)$ и $l \in \{0, \dots, m\}$ и пусть $\eta \in \mathcal{D}(\mathbb{R})$ — некоторая функция, равная единице в окрестности нуля. Имеем

$$\begin{aligned} \left(\sum_{k=0}^m u_k(x)\delta^{(k)}(t), \varphi(x)t^l\eta(t) \right) &= \sum_{k=0}^m (u_k(x), \varphi(x))(\delta^{(k)}(t), t^l\eta(t)) \\ &= (-1)^l l! (u_l(x), \varphi(x)) = 0. \end{aligned}$$

12. ЗАДАЧА КОШИ ДЛЯ ВОЛНОВОГО УРАВНЕНИЯ

Задачей Коши для волнового уравнения называется задача о нахождении функции u , удовлетворяющей соотношениям

$$\begin{cases} u_{tt} = \Delta u + f(x, t), & x \in \mathbb{R}^n, t > 0, \\ u(x, 0) = u_0(x), \\ u_t(x, 0) = u_1(x). \end{cases} \quad (12.1)$$

Как и в случае задачи Коши для уравнения теплопроводности, мы будем говорить об обобщенной и классической постановках задачи (12.1).

Определение 12.1. Решением классической задачи Коши (12.1) для волнового уравнения называется функция $u \in C^1(\mathbb{R}^n \times [0, \infty)) \cap C^2(\mathbb{R}^n \times (0, \infty))$, удовлетворяющая соотношениям (12.1).

Лемма 12.1. Пусть $u \in C^1(\mathbb{R}^n \times [0, \infty)) \cap C^2(\mathbb{R}^n \times (0, \infty))$ — некоторая функция такая, что $u_{tt} - \Delta u \in L_{1,loc}(\mathbb{R}^n \times [0, \infty))$. Тогда

$$\tilde{u}_{tt} = \Delta \tilde{u} + \tilde{f}(x, t) + u(x, 0)\delta'(t) + u_t(x, 0)\delta(t) \quad (12.2)$$

в смысле обобщенных функций из пространства $\mathcal{D}'(\mathbb{R}^{n+1})$, где \tilde{u} задано с помощью (11.2), а

$$\tilde{f}(x, t) = \begin{cases} u_{tt} - \Delta u, & t > 0, \\ 0, & t \leq 0. \end{cases}$$

Доказательство. Согласно определению производной от обобщенной функции для любого $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^{n+1})$

$$(\tilde{u}_{tt} - \Delta \tilde{u}, \varphi) = (\tilde{u}, \varphi_{tt} - \Delta \varphi) = \int_0^\infty \int_{\mathbb{R}^n} u \varphi_{tt} dt dx - \int_0^\infty \int_{\mathbb{R}^n} u \Delta \varphi dx dt. \quad (12.3)$$

Пусть $\varepsilon > 0$ — некоторое вещественное число. Интегрируя по частям, получим

$$\begin{aligned} \int_\varepsilon^\infty u(x, t) \varphi_{tt}(x, t) dt &= -u(x, \varepsilon) \varphi_t(x, \varepsilon) + u_t(x, \varepsilon) \varphi(x, \varepsilon) \\ &\quad + \int_\varepsilon^\infty u_{tt}(x, t) \varphi(x, t) dt, \quad x \in \mathbb{R}^n. \end{aligned}$$

Последняя формула и (11.4) позволяют утверждать, что

$$\begin{aligned} &\int_\varepsilon^\infty \int_{\mathbb{R}^n} u \varphi_{tt} dt dx - \int_\varepsilon^\infty \int_{\mathbb{R}^n} u \Delta \varphi dx dt \\ &= \int_\varepsilon^\infty \int_{\mathbb{R}^n} (u_{tt} - \Delta u) \varphi dx dt - \int_{\mathbb{R}^n} u(x, \varepsilon) \varphi_t(x, \varepsilon) dx + \int_{\mathbb{R}^n} u_t(x, \varepsilon) \varphi(x, \varepsilon) dx. \end{aligned}$$

Переходя в этом выражении к пределу при $\varepsilon \rightarrow +0$, будем иметь

$$\begin{aligned} &\int_0^\infty \int_{\mathbb{R}^n} u \varphi_{tt} dt dx - \int_0^\infty \int_{\mathbb{R}^n} u \Delta \varphi dx dt \\ &= \int_0^\infty \int_{\mathbb{R}^n} (u_{tt} - \Delta u) \varphi dx dt - \int_{\mathbb{R}^n} u(x, 0) \varphi_t(x, 0) dx + \int_{\mathbb{R}^n} u_t(x, 0) \varphi(x, 0) dx, \end{aligned}$$

откуда ввиду (12.3) следует, что

$$\begin{aligned} (\tilde{u}_t - \Delta \tilde{u}, \varphi) &= \int_0^\infty \int_{\mathbb{R}^n} (u_{tt} - \Delta u) \varphi dx dt - \int_{\mathbb{R}^n} u(x, 0) \varphi_t(x, 0) dx \\ &\quad + \int_{\mathbb{R}^n} u_t(x, 0) \varphi(x, 0) dx \end{aligned}$$

или, другими словами,

$$(\tilde{u}_t - \Delta \tilde{u}, \varphi) = (\tilde{f}(x, t) + u(x, 0)\delta'(t) + u_t(x, 0)\delta(t), \varphi).$$

Доказательство завершено. \square

Определение 12.2. Пусть $u_0, u_1 \in \mathcal{D}'(\mathbb{R}^n)$, $f \in \mathcal{D}'(\mathbb{R}^{n+1})$ и при этом $\text{supp } f \subset \mathbb{R}^n \times [0, \infty)$. Решением обобщенной задачи Коши (12.1) называется функция $u \in \mathcal{D}'(\mathbb{R}^{n+1})$ такая, что $\text{supp } u \subset \mathbb{R}^n \times [0, \infty)$ и

$$u_{tt} = \Delta u + f(x, t) + u_0(x)\delta'(t) + u_1(x)\delta(t). \quad (12.4)$$

Лемма 12.2. *Предположим, что \mathcal{E} и f — обобщенные функции из $\mathcal{D}'(\mathbb{R}^{n+1})$ такие, что $\text{supp } \mathcal{E} \subset K_a$ и $\text{supp } f \subset \mathbb{R}^n \times [0, \infty)$, где $K_a = \{(x, t) : |x| \leq at\}$ — конус в \mathbb{R}^{n+1} . Тогда свертка $\mathcal{E} * f$ существует, $\text{supp } \mathcal{E} * f \subset \mathbb{R}^n \times [0, \infty)$ и*

$$(\mathcal{E} * f, \varphi) = (\mathcal{E}(x, t)f(\xi, \tau), \eta(t)\eta(\tau)\eta(a^2t^2 - |x|^2)\varphi(x + \xi, t + \tau)) \quad (12.5)$$

для всех $\varphi \in \mathcal{D}'(\mathbb{R}^{n+1})$, где η — любая функция из $C^\infty(\mathbb{R})$, равная единице в окрестности замкнутого промежутка $[0, \infty)$ и нулю в окрестности $-\infty$.

Доказательство. Пусть $\lambda_k \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^{2n+2})$, $k = 1, 2, \dots$, — компактное исчерпание единицы. Для любого $\varphi \in \mathcal{D}'(\mathbb{R}^{n+1})$ имеем

$$(\mathcal{E} * f, \varphi) = \lim_{k \rightarrow \infty} (\mathcal{E}(x, t)f(\xi, \tau), \lambda_k(x, t, \xi, \tau)\varphi(x + \xi, t + \tau)).$$

Функция $\eta(t)\eta(a^2t^2 - |x|^2)$ равна единице в окрестности $\text{supp } \mathcal{E}$, поэтому

$$\eta(t)\eta(a^2t^2 - |x|^2)\mathcal{E}(x, t) = \mathcal{E}(x, t).$$

Аналогично,

$$\eta(\tau)f(\xi, \tau) = f(\xi, \tau).$$

Таким образом, получим

$$\begin{aligned} (\mathcal{E} * f, \varphi) &= \lim_{k \rightarrow \infty} (\eta(t)\eta(a^2t^2 - |x|^2)\mathcal{E}(x, t)\eta(\tau)f(\xi, \tau), \lambda_k(x, t, \xi, \tau)\varphi(x + \xi, t + \tau)) \\ &= \lim_{k \rightarrow \infty} (\mathcal{E}(x, t)f(\xi, \tau), \eta(t)\eta(\tau)\eta(a^2t^2 - |x|^2)\lambda_k(x, t, \xi, \tau)\varphi(x + \xi, t + \tau)), \end{aligned}$$

откуда следует (12.5), поскольку носитель $\eta(t)\eta(\tau)\eta(a^2t^2 - |x|^2)\varphi(x + \xi, t + \tau)$ — компактное множество.

Равенство (12.5), в свою очередь, позволяет утверждать, что $\text{supp } \mathcal{E} * f \subset \mathbb{R}^n \times [0, \infty)$. В самом деле, пусть $\text{supp } \varphi \subset \mathbb{R}^n \times (-\infty, 0)$. Возьмем функцию $\eta \in C^\infty(\mathbb{R})$, удовлетворяющую соотношениям

$$\eta|_{(-\infty, -\varepsilon/2]} = 0 \quad \text{и} \quad \eta|_{[-\varepsilon/4, \infty)} = 1,$$

где $\varepsilon > 0$ — вещественное число такое, что $\text{supp } \varphi \subset \mathbb{R}^n \times (-\infty, -\varepsilon)$. Несложно увидеть, что $\eta(t)\eta(\tau)\varphi(x + \xi, t + \tau) = 0$ для всех $(x, t, \xi, \tau) \in \mathbb{R}^{2n+2}$, поэтому

$$(\mathcal{E} * f, \varphi) = (\mathcal{E}(x, t)f(\xi, \tau), \eta(t)\eta(\tau)\eta(a^2t^2 - |x|^2)\varphi(x + \xi, t + \tau)) = 0.$$

Лемма полностью доказана. \square

Теорема 12.1. *Пусть $u_0, u_1 \in \mathcal{D}'(\mathbb{R}^n)$, $f \in \mathcal{D}'(\mathbb{R}^{n+1})$ и при этом $\text{supp } f \subset \mathbb{R}^n \times [0, \infty)$. Тогда решение обобщенной задачи Коши (12.1) для волнового уравнения существует и единственно.*

Доказательство. Воспользуемся теоремами 6.1, 6.2 и леммой 12.2. \square

Теорема 12.2. *Предположим, что $f \in C^1(\mathbb{R} \times [0, \infty))$, $u_0 \in C^2(\mathbb{R})$ и $u_1 \in C^1(\mathbb{R})$. Тогда решение классической задачи Коши (12.1) для одномерного волнового уравнения ($n = 1$) существует, единственно и определяется формулой Даламбера*

$$\begin{aligned} u(x, t) &= \frac{1}{2}(u_0(x + at) + u_0(x - at)) + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} u_1(\xi) d\xi \\ &\quad + \frac{1}{2a} \int_0^t \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f(\xi, \tau) d\xi d\tau. \end{aligned} \quad (12.6)$$

Доказательство. Продолжим f нулем на множество $\mathbb{R} \times (-\infty, 0)$. По теореме 12.1 существует единственное решение

$$u(x, t) = \mathcal{E}_1(x, t) * (f(x, t) + u_0(x)\delta'(t) + u_1(x)\delta(t)) \quad (12.7)$$

обобщенной задачи Коши (12.1), где \mathcal{E}_1 — фундаментальное решение одномерного волнового оператора, заданное с помощью (10.1). Вычислим сверку, стоящую в правой части (12.7). Покажем, что существует классическая свертка $\mathcal{E}_1 * f \in L_{1,loc}(\mathbb{R}^2)$, которая, очевидно, будет и обобщенной (см. упражнение 5.2). Имеем

$$\begin{aligned} \mathcal{E}_1 * f(x, t) &= \frac{1}{2a} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \mathcal{E}_1(x - \xi, t - \tau) f(\xi, \tau) d\xi d\tau \\ &= \frac{\theta(t)}{2a} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \theta(a(t - \tau) - |x - \xi|) f(\xi, \tau) d\xi d\tau \\ &= \frac{\theta(t)}{2a} \int_0^t \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f(\xi, \tau) d\xi d\tau. \end{aligned}$$

Несложно увидеть, что при $t \geq 0$ выражение, стоящее в правой части последнего равенства совпадает с третьим слагаемым правой части формулы Даламбера (12.6). Непосредственно дифференцируя это выражение можно также убедиться, что $\mathcal{E}_1 * f \in C^2(\mathbb{R} \times [0, \infty))$.

Найдем теперь свертку $\mathcal{E}_1(x, t) * (u_1(x)\delta(t))$. Пусть функция η такая же, как в лемме 12.2. Для любого $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^2)$, принимая во внимание (12.5), получим

$$\begin{aligned} &(\mathcal{E}_1(x, t) * (u_1(x)\delta(t)), \varphi(x, t)) \\ &= (\mathcal{E}_1(x, t)u_1(\xi)\delta(\tau), \eta(t)\eta(\tau)\eta(a^2t^2 - |x|^2)\varphi(x + \xi, t + \tau)) \\ &= (\mathcal{E}_1(x, t), (u_1(\xi), (\delta(\tau), \eta(t)\eta(\tau)\eta(a^2t^2 - |x|^2)\varphi(x + \xi, t + \tau)))) \\ &= (\mathcal{E}_1(x, t), (u_1(\xi), \eta(t)\eta(a^2t^2 - |x|^2)\varphi(x + \xi, t))) \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \mathcal{E}_1(x, t)u_1(\xi)\eta(t)\eta(a^2t^2 - |x|^2)\varphi(x + \xi, t) d\xi dx dt. \end{aligned}$$

Совершая замену $x \Leftarrow x + \xi$, будем иметь

$$\begin{aligned} &\int_{-\infty}^{\infty} \mathcal{E}_1(x, t)u_1(\xi)\eta(t)\eta(a^2t^2 - |x|^2)\varphi(x + \xi, t) dx \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} \mathcal{E}_1(x - \xi, t)u_1(\xi)\eta(t)\eta(a^2t^2 - |x - \xi|^2)\varphi(x, t) dx \end{aligned}$$

для всех $\xi, t \in \mathbb{R}$. Таким образом,

$$\begin{aligned} &(\mathcal{E}_1(x, t) * (u_1(x)\delta(t)), \varphi(x, t)) \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \mathcal{E}_1(x - \xi, t)u_1(\xi)\eta(t)\eta(a^2t^2 - |x - \xi|^2)\varphi(x, t) d\xi dx dt \\ &= \frac{1}{2a} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \theta(at - |x - \xi|)u_1(\xi)\eta(t)\eta(a^2t^2 - |x - \xi|^2)\varphi(x, t) d\xi dx dt \\ &= \frac{\theta(t)}{2a} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{x-at}^{x+at} u_1(\xi)\varphi(x, t) d\xi dx dt = \left(\frac{\theta(t)}{2a} \int_{x-at}^{x+at} u_1(\xi) d\xi, \varphi(x, t) \right) \end{aligned}$$

или, другими словами,

$$\mathcal{E}_1(x, t) * (u_1(x)\delta(t)) = \frac{\theta(t)}{2a} \int_{x-at}^{x+at} u_1(\xi) d\xi.$$

Правая часть последнего соотношения при $t \geq 0$ совпадает со вторым слагаемым в правой части формулы Даламбера (12.6). Можно также убедиться, что $\mathcal{E}_1(x, t) * (u_1(x)\delta(t)) \in C^2(\mathbb{R} \times [0, \infty))$.

Аналогично, получим

$$\begin{aligned} \mathcal{E}_1(x, t) * (u_0(x)\delta'(t)) &= \frac{\partial}{\partial t} (\mathcal{E}_1(x, t) * (u_0(x)\delta(t))) \\ &= \frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{\theta(t)}{2a} \int_{x-at}^{x+at} u_0(\xi) d\xi \right) = \frac{1}{2}(u_0(x+at) + u_0(x-at)), \end{aligned}$$

где выражение в правой части последнего равенства совпадает с первым слагаемым в правой части формулы Даламбера (12.6). При этом, очевидно, $\mathcal{E}_1(x, t) * (u_0(x)\delta'(t)) \in C^2(\mathbb{R} \times [0, \infty))$.

Мы показали, что решение обобщенной задачи Коши (12.1) принадлежит $C^2(\mathbb{R} \times [0, \infty))$. Тем самым, ввиду (12.4) уравнение

$$u_{tt} = \Delta u + f(x, t), \quad x \in \mathbb{R}, t > 0,$$

имеет место в классическом смысле, т.е. в каждой точке множества $\mathbb{R} \times (0, \infty)$. Начальные условия также выполнены в классическом смысле. Чтобы в этом убедиться, достаточно заметить, что согласно лемме 12.1 справедливо уравнение (12.2), вычитая которое из (12.4), находим

$$(u_0(x) - u(x, 0))\delta'(t) + (u_1(x) - u_t(x, 0))\delta(t) = 0, \quad (12.8)$$

откуда немедленно следует, что

$$u(x, 0) = u_0(x) \quad \text{и} \quad u_t(x, 0) = u_1(x) \quad (12.9)$$

(см. упражнение 11.2).

Наконец, единственность классического решения следует из единственности обобщенного, т.к. по лемме 12.1 решение классической задачи Коши (12.1), продолженное нулем при $t < 0$, является решением соответствующей обобщенной задачи.

Доказательство завершено. \square

Упражнение 12.1. Получите (12.9) непосредственно из (12.6).

Теорема 12.3. *Предположим, что $f \in C^2(\mathbb{R}^2 \times [0, \infty))$, $u_0 \in C^3(\mathbb{R}^2)$ и $u_1 \in C^2(\mathbb{R}^2)$. Тогда решение классической задачи Коши (12.1) для двумерного волнового уравнения ($n = 2$) существует, единственно и определяется формулой Пуассона*

$$\begin{aligned} u(x, t) &= \frac{1}{2\pi a} \frac{\partial}{\partial t} \int_{B_{at}^x} \frac{u_0(\xi) d\xi}{\sqrt{a^2 t^2 - |x - \xi|^2}} + \frac{1}{2\pi a} \int_{B_{at}^x} \frac{u_1(\xi) d\xi}{\sqrt{a^2 t^2 - |x - \xi|^2}} \\ &+ \frac{1}{2\pi a} \int_0^t \int_{B_{a(t-\tau)}^x} \frac{f(\xi, \tau) d\xi d\tau}{\sqrt{a^2(t-\tau)^2 - |x - \xi|^2}}. \end{aligned} \quad (12.10)$$

Доказательство. Как и в доказательстве теоремы 12.2, продолжим f нулем на множество $\mathbb{R} \times (-\infty, 0)$. По теореме 12.1 существует единственное решение

$$u(x, t) = \mathcal{E}_2(x, t) * (f(x, t) + u_0(x)\delta'(t) + u_1(x)\delta(t)) \quad (12.11)$$

обобщенной задачи Коши (12.1), где \mathcal{E}_2 — фундаментальное решение двумерного волнового оператора, заданное с помощью (10.5). Покажем, что правая часть (12.11) принадлежит $C^2(\mathbb{R}^2 \times [0, \infty))$. Имеем

$$\begin{aligned} \mathcal{E}_2(x, t) * f(x, t) &= \frac{1}{2\pi a} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{\mathbb{R}^2} \frac{\theta(a(t-\tau) - |x-\xi|) f(\xi, \tau) d\xi d\tau}{\sqrt{a^2(t-\tau)^2 - |x-\xi|^2}} \\ &= \frac{\theta(t)}{2\pi a} \int_0^t \int_{B_{a(t-\tau)}^x} \frac{f(\xi, \tau) d\xi d\tau}{\sqrt{a^2(t-\tau)^2 - |x-\xi|^2}} \end{aligned}$$

(см. упражнение 5.2). Таким образом, мы получили третье слагаемое в правой части формулы Пуассона (12.10). Не представляет труда убедиться, что это слагаемое принадлежит классу $C^2(\mathbb{R}^2 \times [0, \infty))$. В самом деле, заменой переменных $\xi = a(t-\tau)y + x$ можно увидеть, что

$$\int_0^t \int_{B_{a(t-\tau)}^x} \frac{f(\xi, \tau) d\xi d\tau}{\sqrt{a^2(t-\tau)^2 - |x-\xi|^2}} = \int_0^t \int_{B_1} \frac{(t-\tau) f(a(t-\tau)y + x, \tau)}{\sqrt{1-|y|^2}} dy d\tau.$$

Найдем свертку $\mathcal{E}_2(x, t) * (u_1(x)\delta(t))$. Согласно формуле (12.5) леммы 12.2 будем иметь

$$\begin{aligned} &(\mathcal{E}_2(x, t) * (u_1(x)\delta(t)), \varphi(x, t)) \\ &= (\mathcal{E}_2(x, t) u_1(\xi) \delta(\tau), \eta(t) \eta(\tau) \eta(a^2 t^2 - |x|^2) \varphi(x + \xi, t + \tau)) \\ &= (\mathcal{E}_2(x, t), (u_1(\xi), (\delta(\tau), \eta(t) \eta(\tau) \eta(a^2 t^2 - |x|^2) \varphi(x + \xi, t + \tau)))) \\ &= (\mathcal{E}_2(x, t), (u_1(\xi), \eta(t) \eta(a^2 t^2 - |x|^2) \varphi(x + \xi, t))) \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} \int_{\mathbb{R}^2} \int_{\mathbb{R}^2} \mathcal{E}_2(x, t) u_1(\xi) \eta(t) \eta(a^2 t^2 - |x|^2) \varphi(x + \xi, t) d\xi dx dt \end{aligned}$$

любого $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^2)$, где $\eta \in C^\infty(\mathbb{R})$ — произвольная функция, равная единице в окрестности промежутка $[0, \infty)$ и нулю в окрестности $-\infty$. Тем самым, принимая во внимание (10.5), получим

$$\begin{aligned} &(\mathcal{E}_2(x, t) * (u_1(x)\delta(t)), \varphi(x, t)) \\ &= \frac{1}{2\pi a} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{\mathbb{R}^2} \int_{\mathbb{R}^2} \frac{\theta(at - |x|) u_1(\xi) \varphi(x + \xi, t)}{\sqrt{a^2 t^2 - |x|^2}} d\xi dx dt, \end{aligned}$$

откуда заменой $x \Leftarrow x + \xi$ находим

$$\begin{aligned} &(\mathcal{E}_2(x, t) * (u_1(x)\delta(t)), \varphi(x, t)) \\ &= \frac{1}{2\pi a} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{\mathbb{R}^2} \int_{\mathbb{R}^2} \frac{\theta(at - |x-\xi|) u_1(\xi) \varphi(x, t)}{\sqrt{a^2 t^2 - |x-\xi|^2}} d\xi dx dt \\ &= \frac{1}{2\pi a} \int_0^{\infty} \int_{\mathbb{R}^2} \int_{B_{at}^x} \frac{u_1(\xi) \varphi(x, t)}{\sqrt{a^2 t^2 - |x-\xi|^2}} d\xi dx dt \\ &= \left(\frac{\theta(t)}{2\pi a} \int_{B_{at}^x} \frac{u_1(\xi) d\xi}{\sqrt{a^2 t^2 - |x-\xi|^2}}, \varphi(x, t) \right). \end{aligned}$$

Таким образом,

$$\mathcal{E}_2(x, t) * (u_1(x)\delta(t)) = \frac{\theta(t)}{2\pi a} \int_{B_{at}^x} \frac{u_1(\xi) d\xi}{\sqrt{a^2 t^2 - |x-\xi|^2}} \quad (12.12)$$

и мы получили второе слагаемое в правой части формулы Пуассона. Несложно увидеть, что это слагаемое принадлежит классу $C^2(\mathbb{R}^2 \times [0, \infty))$. Действительно, выполняя в правой части (12.12) замену переменных $y = (x - \xi)/(at)$, будем иметь

$$\int_{B_{at}^x} \frac{u_1(\xi) d\xi}{\sqrt{a^2t^2 - |x - \xi|^2}} = at \int_{B_1} \frac{u_1(x - aty) dy}{\sqrt{1 - |y|^2}}.$$

Найдем теперь свертку $\mathcal{E}_2(x, t) * (u_0(x)\delta'(t))$. Согласно правилу дифференцирования свертки

$$\mathcal{E}_2(x, t) * (u_0(x)\delta'(t)) = \frac{\partial}{\partial t}(\mathcal{E}_2(x, t) * (u_0(x)\delta(t))).$$

В то же время, повторяя рассуждения, с помощью которых была получена формула (12.12), будем иметь

$$\mathcal{E}_2(x, t) * (u_0(x)\delta(t)) = \frac{\theta(t)}{2\pi a} \int_{B_{at}^x} \frac{u_0(\xi) d\xi}{\sqrt{a^2t^2 - |x - \xi|^2}},$$

откуда немедленно следует, что

$$\mathcal{E}_2(x, t) * (u_0(x)\delta'(t)) = \frac{1}{2\pi a} \frac{\partial}{\partial t} \int_{B_{at}^x} \frac{u_0(\xi) d\xi}{\sqrt{a^2t^2 - |x - \xi|^2}}.$$

Тем самым, мы получили первое слагаемое в правой части формулы Пуассона (12.10). Чтобы показать, что это слагаемое также принадлежит классу $C^2(\mathbb{R}^2 \times [0, \infty))$ достаточно заметить, что

$$\int_{B_{at}^x} \frac{u_0(\xi) d\xi}{\sqrt{a^2t^2 - |x - \xi|^2}} = at \int_{B_1} \frac{u_0(x - aty) dy}{\sqrt{1 - |y|^2}}.$$

Все сказанное выше, позволяет утверждать, что $u \in C^2(\mathbb{R}^2 \times [0, \infty))$. Так как классические производные, коль скоро они существуют, обязаны совпадать с обобщенными, то ввиду соотношения

$$u_{tt} = \Delta u + f(x, t) + u_0(x)\delta'(t) + u_1(x)\delta(t) \quad (12.13)$$

мы получим, что функция u является решением первого уравнения системы (12.1) в классическом смысле.

Вычитая, далее, из (12.13) соотношение

$$u_{tt} = \Delta u + f(x, t) + u(x, 0)\delta'(t) + u_t(x, 0)\delta(t),$$

которое следует из леммы 12.1, будем иметь (12.8), откуда, в свою очередь, следует (12.9).

Таким образом, мы показали, что функция u является классическим решением задачи Коши (12.1). Единственность этого решения, очевидно, вытекает из единственности решения соответствующей обобщенной задачи.

Теорема полностью доказана. \square

13. ГАРМОНИЧЕСКИЕ ФУНКЦИИ

Определение 13.1. Обобщенная функция $u \in \mathcal{D}'(\Omega)$ называется гармонической в Ω , если

$$\Delta u = 0 \quad \text{в } \Omega.$$

Теорема 13.1. Любая гармоническая в $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ функция является бесконечно гладкой.

Для доказательства теоремы 13.1 нам потребуется следующее утверждение.

Лемма 13.1. $u \in \mathcal{D}'(\Omega)$ и $K \in C_0^\infty(\Omega \times \Omega)$. Тогда

$$\left(u(x), \int_{\Omega} K(x, y) dy \right) = \int_{\Omega} (u(x), K(x, y)) dy$$

Доказательство. Для каждого натурального числа N рассмотрим разбиение области Ω на подобласти $\Omega_1, \Omega_2, \dots, \Omega_N$. Позаботимся при этом чтобы диаметр разбиения

$$\lambda_N = \max_{1 \leq i \leq N} \text{diam } \Omega_i$$

стремился к нулю при $N \rightarrow \infty$. Возьмем также $y_i \in \Omega_i$, $i = 1, 2, \dots, N$.

Для любого $x \in \Omega$ и мультииндекса и $\alpha = (\alpha_1, \dots, \alpha_n)$, очевидно, имеем

$$\begin{aligned} \partial^\alpha \int_{\Omega} K(x, y) dy &= \sum_{i=1}^N \int_{\Omega_i} \partial_x^\alpha K(x, y) dy \\ &= \sum_{i=1}^N \partial_x^\alpha K(x, y_i) |\Omega_i| + \sum_{i=1}^N \int_{\Omega_i} (\partial_x^\alpha K(x, y) - \partial_x^\alpha K(x, y_i)) dy, \end{aligned}$$

где $|\Omega_i|$ — мера множества Ω_i . Поскольку всякая функция, непрерывная на компакте, является на этом компакте равномерно непрерывной, получим

$$\begin{aligned} &\sum_{i=1}^N \int_{\Omega_i} |\partial_x^\alpha K(x, y) - \partial_x^\alpha K(x, y_i)| dy \\ &\leq \sum_{i=1}^N |\Omega_i| \sup_{x \in \Omega, y \in \Omega_i} |\partial_x^\alpha K(x, y) - \partial_x^\alpha K(x, y_i)| \\ &\leq |\Omega| \max_{1 \leq i \leq N} \sup_{x \in \Omega, y \in \Omega_i} |\partial_x^\alpha K(x, y) - \partial_x^\alpha K(x, y_i)| \rightarrow 0 \quad \text{при } N \rightarrow \infty. \end{aligned}$$

Таким образом,

$$\sum_{i=1}^N K(\cdot, y_i) |\Omega_i| \rightarrow \int_{\Omega} K(\cdot, y) dy \quad \text{при } N \rightarrow \infty$$

в пространстве $\mathcal{D}(\Omega)$. Последнее позволяет утверждать, что

$$\sum_{i=1}^N (u(x), K(x, y_i)) |\Omega_i| \rightarrow \left(u(x), \int_{\Omega} K(x, y) dy \right) \quad \text{при } N \rightarrow \infty.$$

Для завершения доказательства остается заметить, что

$$\sum_{i=1}^N (u(x), K(x, y_i)) |\Omega_i| \rightarrow \int_{\Omega} (u(x), K(x, y)) dy \quad \text{при } N \rightarrow \infty,$$

т.к. $(u(x), K(x, \cdot)) \in C^\infty(\Omega)$. □

Доказательство теоремы 13.1. Предположим, что $z \in \Omega$. Возьмем $\varepsilon > 0$ такое, что шар B_ε^z радиуса ε с центром в точке z целиком содержится в Ω . Пусть также $\eta \in C_0^\infty(B_\varepsilon^z)$ — некоторая функция такая, что $\eta \equiv 1$ в окрестности $\overline{B_{\varepsilon/2}^z}$.

Продолжая функцию $v = u\eta$ нулем за пределы шара B_ε^z , имеем

$$\Delta v = f \quad \text{в } \mathbb{R}^n,$$

где $f = 2\nabla u \nabla \eta + u \nabla \eta$, откуда ввиду того, что $\text{supp } f$ — компактное множество, получим

$$v = \mathcal{E}_n * f, \quad (13.1)$$

где \mathcal{E}_n — фундаментальное решение оператора Лапласа, определенное с помощью (8.3).

Покажем, что v — бесконечно гладкая функция. В самом деле, пусть $\varphi \in C_0^\infty(B_{\varepsilon/2}^z)$. Согласно определению свертки и того обстоятельства, что

$$\text{supp } f \subset B_\varepsilon^z \setminus \overline{B_{\varepsilon/2}^z},$$

имеем

$$\begin{aligned} (\mathcal{E}_n * f, \varphi) &= (f(x)\mathcal{E}_n(y), \varphi(x+y)) = (f(x), (\mathcal{E}_n(y), \varphi(x+y))) \\ &= \left(f(x), \int_{\mathbb{R}^n} \mathcal{E}_n(y)\varphi(x+y) dy \right) \\ &= \left(f(x), \int_{\mathbb{R}^n} \mathcal{E}_n(\xi-x)\varphi(\xi) d\xi \right) \\ &= \left(\lambda(x)f(x), \int_{\mathbb{R}^n} \sigma(\xi)\mathcal{E}_n(\xi-x)\varphi(\xi) d\xi \right) \\ &= \left(f(x), \int_{\mathbb{R}^n} \lambda(x)\sigma(\xi)\mathcal{E}_n(\xi-x)\varphi(\xi) d\xi \right), \end{aligned} \quad (13.2)$$

где $\lambda, \sigma \in C_0^\infty(B_\varepsilon^z)$ — некоторые функции такие, что $\lambda \equiv 1$ в окрестности $\text{supp } f$, $\sigma \equiv 1$ в окрестности $\overline{B_{\varepsilon/2}^z}$ и при этом $\text{dist}(\text{supp } \lambda, \text{supp } \sigma) > 0$.

Поскольку $\lambda(x)\sigma(\xi)\mathcal{E}_n(\xi-x)\varphi(\xi)$, как функция аргументов x и ξ , принадлежит пространству $C_0^\infty(B_\varepsilon^z \times B_\varepsilon^z)$, применяя лемму 13.1, получим

$$\begin{aligned} \left(f(x), \int_{\mathbb{R}^n} \lambda(x)\sigma(\xi)\mathcal{E}_n(\xi-x)\varphi(\xi) d\xi \right) &= \int_{\mathbb{R}^n} (f(x), \lambda(x)\sigma(\xi)\mathcal{E}_n(\xi-x)\varphi(\xi)) d\xi \\ &= \int_{\mathbb{R}^n} (f(x), \lambda(x)\sigma(\xi)\mathcal{E}_n(\xi-x))\varphi(\xi) d\xi. \end{aligned}$$

Принимая во внимание (13.1) и (13.2), можно, очевидно, утверждать, что

$$v(x) = (f(x), \lambda(x)\sigma(\xi)\mathcal{E}_n(\xi-x)).$$

Таким образом, $v \in C_0^\infty(B_\varepsilon^z)$ и для завершения доказательства достаточно заметить, что функция u совпадает с v на множестве $B_{\varepsilon/2}^z$. \square

Теорема 13.2 (о среднем по сфере). *Пусть функция u является гармонической в открытом шаре B_r^z и непрерывной в замыкании этого шара. Тогда*

$$u(z) = \frac{1}{|S_r|} \int_{S_r^z} u dS,$$

где $|S_r|$ — $(n-1)$ -мерный объем сферы S_r , а dS — элемент поверхности S_r^z .

Доказательство. Без ограничения общности можно считать, что $z = 0$. В противном случае сдвинем начало координат. Для любых $0 < \varepsilon < \rho < r$ согласно

правилу интегрирования по частям (формуле Грина) имеем

$$\begin{aligned}
0 &= \int_{B_\rho \setminus B_\varepsilon} u \Delta \mathcal{E}_n dx \\
&= \int_{\partial(B_\rho \setminus B_\varepsilon)} u \frac{\partial \mathcal{E}_n}{\partial \nu} dS - \int_{B_\rho \setminus B_\varepsilon} \nabla u \nabla \mathcal{E}_n dx \\
&= \int_{\partial(B_\rho \setminus B_\varepsilon)} u \frac{\partial \mathcal{E}_n}{\partial \nu} dS - \int_{\partial(B_\rho \setminus B_\varepsilon)} \frac{\partial u}{\partial \nu} \mathcal{E}_n dS + \int_{B_\rho \setminus B_\varepsilon} \Delta u \mathcal{E}_n dx,
\end{aligned}$$

где ν — вектор внешней нормали к $\partial(B_\rho \setminus B_\varepsilon)$, а \mathcal{E}_n — фундаментальное решение оператора Лапласа, определенное с помощью (8.3), откуда немедленно получим

$$0 = \int_{S_\rho} u \frac{\partial \mathcal{E}_n}{\partial \nu} dS + \int_{S_\varepsilon} u \frac{\partial \mathcal{E}_n}{\partial \nu} dS - \int_{S_\rho} \frac{\partial u}{\partial \nu} \mathcal{E}_n dS - \int_{S_\varepsilon} \frac{\partial u}{\partial \nu} \mathcal{E}_n dS. \quad (13.3)$$

Заметим, что \mathcal{E}_n является сферически симметричной функцией, для которой справедливы равенства

$$\left. \frac{\partial \mathcal{E}_n}{\partial \nu} \right|_{S_\rho} = \frac{1}{|S_\rho|}, \quad \left. \frac{\partial \mathcal{E}_n}{\partial \nu} \right|_{S_\varepsilon} = -\frac{1}{|S_\varepsilon|}.$$

Таким образом, (13.3) влечет за собой соотношение

$$0 = \frac{1}{|S_\rho|} \int_{S_\rho} u dS - \frac{1}{|S_\varepsilon|} \int_{S_\varepsilon} u dS - \mathcal{E}_n|_{S_\rho} \int_{S_\rho} \frac{\partial u}{\partial \nu} dS - \mathcal{E}_n|_{S_\varepsilon} \int_{S_\varepsilon} \frac{\partial u}{\partial \nu} dS. \quad (13.4)$$

Имеем

$$\begin{aligned}
\left| \frac{1}{|S_\varepsilon|} \int_{S_\varepsilon} u dS - u(0) \right| &\leq \frac{1}{|S_\varepsilon|} \int_{S_\varepsilon} |u(x) - u(0)| dS \\
&\leq \sup_{x \in S_\varepsilon} |u(x) - u(0)| \rightarrow 0 \quad \text{при } \varepsilon \rightarrow +0,
\end{aligned}$$

поэтому

$$\frac{1}{|S_\varepsilon|} \int_{S_\varepsilon} u dS \rightarrow u(0) \quad \text{при } \varepsilon \rightarrow +0.$$

В то же время, применяя формулу интегрирования по частям, получим

$$\int_{S_\rho} \frac{\partial u}{\partial \nu} dS = \int_{B_\rho} \Delta u dx = 0$$

и

$$\int_{S_\varepsilon} \frac{\partial u}{\partial \nu} dS = - \int_{B_\varepsilon} \Delta u dx = 0.$$

Тем самым, переходя в (13.4) к пределу при $\varepsilon \rightarrow +0$, будем иметь

$$u(0) = \frac{1}{|S_\rho|} \int_{S_\rho} u dS,$$

откуда, переходя к пределу при $\rho \rightarrow r - 0$, в свою очередь, получим

$$u(0) = \frac{1}{|S_r|} \int_{S_r} u dS.$$

Теорема полностью доказана. \square

Упражнение 13.1. Предположим, что функция $u \in C^2(B_r^z) \cap C(\overline{B_r^z})$ является решением неравенства

$$\Delta u \geq 0 \quad \text{в } B_r^z. \quad (13.5)$$

Докажите, что

$$u(z) \leq \frac{1}{|S_r|} \int_{S_r^z} u \, dS.$$

Теорема 13.3. Пусть выполнены условия теоремы 13.2 и пусть $\eta : (0, r) \rightarrow \mathbb{R}$ — измеримая функция такая, что

$$\int_{B_r} \eta(|x|) \, dx = 1. \quad (13.6)$$

Тогда

$$u(z) = \int_{B_r^z} \eta(|x - z|) u(x) \, dx.$$

Доказательство. Согласно теореме 13.2 имеем

$$u(z) = \frac{1}{|S_\rho|} \int_{S_\rho^z} u \, dS$$

для всех $0 < \rho < r$. Умножая последнее равенство на $|S_\rho| \eta(\rho)$ и интегрируя по ρ от нуля до r , получим

$$u(z) \int_0^\rho |S_\rho| \eta(\rho) \, d\rho = \int_0^\rho \int_{S_\rho^z} \eta(\rho) u \, dS \, d\rho.$$

Для завершения доказательства остается заметить, что

$$\int_0^\rho |S_\rho| \eta(\rho) \, d\rho = \int_{B_r} \eta(|x|) \, dx = 1$$

и

$$\int_0^\rho \int_{S_\rho^z} \eta(\rho) u \, dS \, d\rho = \int_{S_r^z} \eta(|x - z|) u(x) \, dx.$$

□

Упражнение 13.2. Предположим, что функция $u \in C^2(B_r^z) \cap C(\overline{B_r^z})$ является решением неравенства (13.5). Докажите, что

$$u(z) \leq \int_{B_r^z} \eta(|x - z|) u(x) \, dx$$

для любой измеримой функции $\eta : (0, r) \rightarrow [0, \infty)$, удовлетворяющей условию (13.6).

Теорема 13.4 (о среднем по шару). Пусть выполнены условия теоремы 13.2, тогда

$$u(z) = \frac{1}{|B_r|} \int_{B_r^z} u \, dx, \quad (13.7)$$

где $|B_r|$ — объем шара радиуса r в \mathbb{R}^n .

Доказательство. Возьмем $\eta \equiv 1/|B_r|$ в теореме 13.3. □

Упражнение 13.3. Предположим, что $u \in C^2(B_r^z) \cap C(\overline{B_r^z})$ — решение неравенства (13.5). Докажите, что

$$u(z) \leq \frac{1}{|B_r^z|} \int_{B_r^z} u \, dx.$$

Теорема 13.5. Пусть функция u является гармонической в области Ω и при этом

$$u(x_0) = \sup_{\Omega} u$$

для некоторого $x_0 \in \Omega$. Тогда u — постоянная функция.

Доказательство. Обозначим $\omega = \{z \in \Omega : u(z) = u(x_0)\}$. В силу непрерывности функции u множество ω замкнуто в топологии, индуцированной из Ω . Покажем, что ω также является открытым множеством. В самом деле, для любого $z \in \omega$ найдется $r > 0$ такое, что $B_r^z \in \Omega$. При этом по теореме о среднем будет, очевидно, выполнено соотношение (13.7) или, другими словами,

$$u(x_0) = \frac{1}{|B_r^z|} \int_{B_r^z} u \, dx. \quad (13.8)$$

Предположим от противного, что $u(y_0) < u(x_0)$ для некоторого $y_0 \in B_r^z$. Тогда существует $\lambda < u(x_0)$ такое, что $\text{mes } \omega_\lambda > 0$, где $\omega_\lambda = \{y \in B_r^z : u(y) < \lambda\}$, поэтому

$$\begin{aligned} \int_{B_r^z} u \, dx &= \int_{\omega_\lambda} u \, dx + \int_{B_r^z \setminus \omega_\lambda} u \, dx \\ &\leq \lambda \text{mes } \omega_\lambda + u(x_0)(\text{mes } B_r^z - \text{mes } \omega_\lambda) < u(x_0) \text{mes } B_r^z, \end{aligned}$$

что противоречит соотношению (13.8). Таким образом, $B_r^z \subset \omega$.

Ввиду связности Ω любое его подмножество, являющееся одновременно открытым и связным, должно быть пустым или совпадать с Ω . Множество ω не пустое, т.к. $x_0 \in \omega$. Тем самым, $\omega = \Omega$.

Теорема полностью доказана. \square

Упражнение 13.4. Докажите, что теорема 13.5 остается в силе для всех функций $u \in C^2(\Omega)$, удовлетворяющих неравенству

$$\Delta u \geq 0 \quad \text{в } \Omega. \quad (13.9)$$

Следствие 13.1. Пусть функция u является гармонической в области Ω и при этом

$$u(x_0) = \inf_{\Omega} u$$

для некоторого $x_0 \in \Omega$. Тогда u — постоянная функция.

Доказательство. Применяем теорему 13.5 к функции $-u$. \square

Теорема 13.6 (принцип максимума). Пусть u — гармоническая функция в ограниченной области Ω , непрерывная в замыкании этой области, тогда

$$\sup_{\partial\Omega} u = \sup_{\overline{\Omega}} u. \quad (13.10)$$

Доказательство. Поскольку Ω — компактное множество, найдется $x_0 \in \overline{\Omega}$ такое, что

$$u(x_0) = \sup_{\overline{\Omega}} u.$$

Если $x_0 \in \partial\Omega$, то соотношение (13.10) очевидно. В свою очередь, если $x_0 \in \Omega$, то по теореме 13.5 функция u является постоянной на множестве Ω и ввиду того, что $u \in C(\overline{\Omega})$, мы снова имеем (13.10). \square

Упражнение 13.5. Докажите, что теорема 13.6 остается в силе для всех функций $u \in C^2(\Omega)$, удовлетворяющих неравенству (13.9).

Следствие 13.2 (принцип минимума). Пусть u — гармоническая функция в ограниченной области Ω , непрерывная в замыкании этой области, тогда

$$\inf_{\partial\Omega} u = \inf_{\overline{\Omega}} u.$$

Доказательство. Применяем теорему 13.6 к функции $-u$. \square

Замечание 13.1. Теорему 13.5 также принято называть строгим принципом максимума, а следствие 13.1 — строгим принципом минимума.

Теорема 13.7 (неравенство Харнака). Пусть u — неотрицательная гармоническая функция в открытом шаре B_r^x радиуса $r > 0$ с центром в точке x , тогда

$$\inf_{B_{\lambda r}^x} u \geq C \sup_{B_{\lambda r}^x} u \quad (13.11)$$

для любого вещественного числа $0 < \lambda < 1$, где постоянная $C > 0$ зависит только от λ и от размерности основного пространства n .

Доказательство. Сначала докажем неравенство (13.11) в случае $\lambda = 1/4$. Для любых двух точек $y, z \in B_{r/4}$, согласно теореме о среднем имеем

$$u(y) = \frac{1}{|B_{r/4}^y|} \int_{B_{r/4}^y} u \, d\xi$$

и

$$u(z) = \frac{1}{|B_{3r/4}^z|} \int_{B_{3r/4}^z} u \, d\xi.$$

Несложно увидеть, что $B_{r/4}^y \subset B_{3r/4}^z$ и при этом $|B_{3r/4}^z| = 3^n |B_{r/4}^y|$. Таким образом, принимая во внимание неотрицательность функции u на множестве $B_{3r/4}^z$, получим

$$\frac{1}{|B_{3r/4}^z|} \int_{B_{3r/4}^z} u \, d\xi \geq \frac{1}{|B_{3r/4}^z|} \int_{B_{r/4}^y} u \, d\xi = \frac{1}{3^n |B_{r/4}^y|} \int_{B_{r/4}^y} u \, d\xi,$$

откуда немедленно следует, что

$$u(z) \geq \frac{1}{3^n} u(y).$$

Ввиду произвольности выбора $y, z \in B_{r/4}$ последнее неравенство, очевидно, влечет за собой оценку

$$\inf_{B_{r/4}^x} u \geq \frac{1}{3^n} \sup_{B_{r/4}^x} u.$$

Предположим теперь, что λ — произвольное вещественное число из интервала $(0, 1)$. Для любых двух точек $y, z \in B_{\lambda r}^x$ найдется последовательность шаров $B_{(1-\lambda)r}^{x_i}$, $i = 1, \dots, k$, такая, что $y \in B_{(1-\lambda)r}^{x_1}$, $z \in B_{(1-\lambda)r}^{x_k}$ и при этом

$\overline{B_{(1-\lambda)r/4}^{x_i}} \cap \overline{B_{(1-\lambda)r/4}^{x_{i+1}}} \neq \emptyset$, $i = 1, \dots, k-1$. Очевидно, эту последовательность можно выбрать так, что²

$$k \leq \left[\frac{4\lambda}{1-\lambda} \right] + 1.$$

Для этого центры шаров надо разместить на отрезке, соединяющим точки y и z , на подходящем расстоянии друг от друга. Как было показано выше,

$$\inf_{B_{(1-\lambda)r/4}^{x_i}} u \geq \frac{1}{3^n} \sup_{B_{(1-\lambda)r/4}^{x_i}} u, \quad i = 1, \dots, k.$$

Тем самым, получим

$$u(z) \geq \frac{1}{3^{kn}} u(y),$$

откуда ввиду произвольности выбора $y, z \in B_{\lambda r}^x$ следует (13.11).

Теорема полностью доказана. \square

Теорема 13.8 (теорема Лиувилля). Пусть u — гармоническая функция в \mathbb{R}^n такая, что

$$\inf_{\mathbb{R}^n} u > -\infty, \quad (13.12)$$

тогда u — постоянная функция.

Доказательство. Положим

$$v = u - \inf_{\mathbb{R}^n} u.$$

Поскольку v является неотрицательной гармонической функцией в шаре B_{2r} для любого $r > 0$, согласно неравенству Харнака будем иметь

$$\inf_{B_r} v \geq C \sup_{B_r} v,$$

где постоянная $C > 0$ зависит только от n . Таким образом, устремляя r к бесконечности, получим

$$\inf_{\mathbb{R}^n} v \geq C \sup_{\mathbb{R}^n} v,$$

откуда ввиду очевидного равенства

$$\inf_{\mathbb{R}^n} v = 0$$

немедленно следует, что $v \equiv 0$.

Доказательство завершено. \square

14. ПРИНЦИП МАКСИМУМА ДЛЯ УРАВНЕНИЯ ТЕПЛОПРОВОДНОСТИ

Пусть Ω — область в \mathbb{R}^{n+1} , $n \geq 1$. Под $C^{2,1}(\Omega)$ мы будем подразумевать множество функций $u : \Omega \rightarrow \mathbb{R}$, которые в любой точке $(x_1, \dots, x_n, t) \in \Omega$ непрерывно дифференцируемы по t и дважды непрерывно дифференцируемы по каждой из переменных x_i , $i = 1, \dots, n$.

Далее для краткости мы будем считать, что $x = (x_1, \dots, x_n)$. Обозначим также $Q_{x,r}^{t_1,t_2} = \{(\xi, t) \in \mathbb{R}^{n+1} : |\xi - x| < r, t_1 < t < t_2\}$, $x \in \mathbb{R}^n$, $r > 0$, $t_1 < t_2$.

²Как это принято, квадратными скобками мы обозначаем целую часть вещественного числа.

Определение 14.1. Говорим, что точка $(x, t) \in \partial\Omega$ принадлежит верхней крышке множества Ω , если найдутся вещественные числа $r > 0$ и $h > 0$ такие, что $Q_{x,r}^{t-h,t} \subset \Omega$ и $Q_{x,r}^{t,t+h} \subset \mathbb{R}^{n+1} \setminus \Omega$.

Множество точек, принадлежащих верхней крышке Ω , будем обозначать γ . При этом множество $\Gamma = \partial\Omega \setminus \gamma$ будем называть параболической (собственной) границей Ω .

Теорема 14.1 (принцип максимума). Пусть $u \in C^{2,1}(\Omega \cup \gamma) \cap C(\bar{\Omega})$ удовлетворяет неравенствам

$$u_t - \Delta u \leq 0 \quad \text{в } \Omega \cup \gamma,$$

где Ω — ограниченная область в \mathbb{R}^{n+1} , тогда

$$\sup_{\Gamma} u = \sup_{\bar{\Omega}} u.$$

Доказательство. Поскольку $\Gamma \subset \bar{\Omega}$, имеем

$$\sup_{\Gamma} u \leq \sup_{\bar{\Omega}} u.$$

Таким образом, остается доказать неравенство

$$\sup_{\Gamma} u \geq \sup_{\bar{\Omega}} u.$$

Рассуждая от противного, допустим, что

$$\sup_{\Gamma} u < \sup_{\bar{\Omega}} u.$$

Тогда полагая

$$v(x, t) = u(x, t) - \varepsilon t,$$

где $\varepsilon > 0$ достаточно мало, получим

$$v_t - \Delta v < 0 \quad \text{в } \Omega \cup \gamma \tag{14.1}$$

и при этом

$$\sup_{\Gamma} v < \sup_{\bar{\Omega}} v. \tag{14.2}$$

Так как $v \in C(\bar{\Omega})$, существует точка $(x, t) \in \Omega$, для которой

$$v(x, t) = \sup_{\bar{\Omega}} v, \tag{14.3}$$

причем согласно (14.2) будем иметь $(x, t) \in \Omega \cap \gamma$, поэтому найдутся вещественные числа $r > 0$ и $h > 0$ такие, что $Q_{x,r}^{t-h,t} \subset \bar{\Omega}$.

Из соотношения (14.1) следует, что должно быть выполнено хотя одно из двух неравенств

$$v_t(x, t) < 0 \tag{14.4}$$

или

$$\Delta v(x, t) > 0. \tag{14.5}$$

Предположим сначала, что имеет место (14.4). Выбрав $h > 0$ достаточно малым, можно считать, что $v_\xi(x, \xi) < 0$ для всех $\xi \in [t-h, t]$. Тем самым, применяя формулу Ньютона-Лейбница, будем иметь

$$v(x, t-h) = v(x, t) - \int_{t-h}^t v_\xi(x, \xi) d\xi > v(x, t),$$

что противоречит соотношению (14.3).

Пусть теперь выполнено (14.5). Тогда найдется $1 \leq i \leq n$, для которого

$$\frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial x_i^2} > 0.$$

Выбрав $r > 0$ достаточно малым, можно считать, что

$$\frac{\partial^2 u(x_1, \dots, x_{i-1}, \xi, x_{i+1}, \dots, x_n, t)}{\partial \xi^2} > 0$$

для всех $\xi \in (x_i, x_i + r)$. Согласно формуле Ньютона-Лейбница

$$\begin{aligned} \frac{\partial u(x_1, \dots, x_{i-1}, \zeta, x_{i+1}, \dots, x_n, t)}{\partial \zeta} &= \frac{\partial u(x_1, \dots, x_{i-1}, x_i, x_{i+1}, \dots, x_n, t)}{\partial x_i} \\ &+ \int_{x_i}^{\zeta} \frac{\partial^2 u(x_1, \dots, x_{i-1}, \xi, x_{i+1}, \dots, x_n, t)}{\partial \xi^2} d\xi \end{aligned}$$

для всех $\zeta \in (x_i, x_i + r)$. Первое слагаемое в правой части последнего равенства ввиду условия (14.3) равно нулю, а второе строго положительно, поэтому

$$\frac{\partial u(x_1, \dots, x_{i-1}, \zeta, x_{i+1}, \dots, x_n, t)}{\partial \zeta} > 0$$

для всех $\zeta \in (x_i, x_i + r)$, откуда немедленно следует, что

$$\begin{aligned} &u(x_1, \dots, x_{i-1}, x_i + r, x_{i+1}, \dots, x_n, t) \\ &= u(x_1, \dots, x_{i-1}, x_i, x_{i+1}, \dots, x_n, t) \\ &+ \int_{x_i}^{x_i+r} \frac{\partial u(x_1, \dots, x_{i-1}, \zeta, x_{i+1}, \dots, x_n, t)}{\partial \zeta} d\zeta \\ &> u(x_1, \dots, x_{i-1}, x_i, x_{i+1}, \dots, x_n, t), \end{aligned}$$

и мы снова приходим к противоречию с условием (14.3).

Теорема полностью доказана. \square

15. ПРОСТРАНСТВА С.Л. СОБОЛЕВА

Всюду в этом разделе, если не оговорено противное, под Ω мы будем понимать непустое открытое подмножество \mathbb{R}^n , $n \geq 1$.

Определение 15.1. Множество обобщенных функции из $\mathcal{D}'(\Omega)$, принадлежащих $L_p(\Omega)$ вместе со всеми производными порядка m , называется пространством С.Л. Соболева $W_p^m(\Omega)$.

Пространство С.Л. Соболева $W_p^m(\Omega) = \{f \in \mathcal{D}'(\Omega) : f \in L_p(\Omega), \partial^\alpha f \in L_p(\Omega), |\alpha| = m\}$ естественным образом наделяется структурой банахова пространства с нормой

$$\|f\|_{W_p^m(\Omega)} = \left(\int_{\Omega} |f|^p dx + \sum_{|\alpha|=m} \int_{\Omega} |\partial^\alpha f|^p dx \right)^{1/p}.$$

Определение 15.2. Под $\overset{\circ}{W}_p^m(\Omega)$ будем понимать замыкание множества $C_0^\infty(\Omega)$ в норме пространства $W_p^m(\Omega)$.

В случае $p = 2$ пространства $W_2^m(\Omega)$ и $\overset{\circ}{W}_2^m(\Omega)$ принято также обозначать $H^m(\Omega)$ и $\overset{\circ}{H}^m(\Omega)$, соответственно. В этом случае, норма в этих пространствах, очевидно, порождается скалярным произведением

$$(u, v)_m = \int_{\Omega} uv \, dx + \sum_{|\alpha|=m} \int_{\Omega} \partial^{\alpha} u \partial^{\alpha} v \, dx.$$

Теорема 15.1. *Пространство $W_p^m(\Omega)$ полное.*

Доказательство. Предположим, что $f_i, i = 1, 2, \dots$, — фундаментальная последовательность в $W_p^m(\Omega)$. Тогда функции f_i и все их производные $\partial^{\alpha} f_i$ порядка $|\alpha| = m, i = 1, 2, \dots$, образуют фундаментальные последовательности в $L_p(\Omega)$. Поскольку пространство $L_p(\Omega)$ полное, найдутся функции $f \in L_p(\Omega)$ и $f^{\alpha} \in L_p(\Omega), |\alpha| = m$, такие, что

$$\|f_i - f\|_{L_p(\Omega)} \rightarrow 0 \quad \text{при } i \rightarrow \infty$$

и

$$\|\partial^{\alpha} f_i - f^{\alpha}\|_{L_p(\Omega)} \rightarrow 0 \quad \text{при } i \rightarrow \infty, |\alpha| = m.$$

Покажем, что $f \in W_p^m(\Omega)$, причем $\partial^{\alpha} f = f^{\alpha}, |\alpha| = m$. В самом деле, пусть $\varphi \in \mathcal{D}(\Omega)$, тогда в соответствии с определением обобщенной производной будем иметь

$$\int_{\Omega} \partial^{\alpha} f_i \varphi \, dx = (-1)^{|\alpha|} \int_{\Omega} f_i \partial^{\alpha} \varphi \, dx, \quad |\alpha| = m, i = 1, 2, \dots \quad (15.1)$$

В то же время, применяя неравенство Гельдера, получим

$$\left| \int_{\Omega} (\partial^{\alpha} f_i - f^{\alpha}) \varphi \, dx \right| \leq \left(\int_{\Omega} |\partial^{\alpha} f_i - f^{\alpha}|^p \, dx \right)^{1/p} \left(\int_{\Omega} |\varphi|^{p/(p-1)} \, dx \right)^{(p-1)/p}$$

для всех $|\alpha| = m, i = 1, 2, \dots$. Правая часть последнего выражения, очевидно, стремится к нулю при $i \rightarrow \infty$. Таким образом, имеем

$$\int_{\Omega} \partial^{\alpha} f_i \varphi \, dx \rightarrow \int_{\Omega} f^{\alpha} \varphi \, dx \quad \text{при } i \rightarrow \infty. \quad (15.2)$$

Аналогично,

$$\left| \int_{\Omega} (f_i - f) \partial^{\alpha} \varphi \, dx \right| \leq \left(\int_{\Omega} |f_i - f|^p \, dx \right)^{1/p} \left(\int_{\Omega} |\partial^{\alpha} \varphi|^{p/(p-1)} \, dx \right)^{(p-1)/p}$$

для всех $i = 1, 2, \dots$, откуда немедленно следует соотношение

$$\int_{\Omega} f_i \partial^{\alpha} \varphi \, dx \rightarrow \int_{\Omega} f \partial^{\alpha} \varphi \, dx \quad \text{при } i \rightarrow \infty. \quad (15.3)$$

Тем самым, объединяя (15.1), (15.2) и (15.3), приходим к выводу, что

$$\int_{\Omega} f^{\alpha} \varphi \, dx = (-1)^{|\alpha|} \int_{\Omega} f \partial^{\alpha} \varphi \, dx, \quad |\alpha| = m.$$

Доказательство завершено. □

Теорема 15.2. *Пространство $W_p^m(\Omega)$ сепарабельное.*

Доказательство. Обозначим

$$W = \underbrace{L_p(\Omega) \times \dots \times L_p(\Omega)}_{N+1},$$

где N — общее количество мультииндексов α таких, что $|\alpha| = m$. Так как $L_p(\Omega)$ — сепарабельное банахово пространство, то W также будет таковым, если его наделить нормой

$$\|w\|_W = \left(\sum_{i=1}^{N+1} \|v_i\|^p \right)^{1/p}, \quad w = (w_1, \dots, w_{N+1}) \in W.$$

Несложно увидеть, что пространство $W_p^m(\Omega)$ изометрически вкладывается в W , если каждой функции $f \in W_p^m(\Omega)$ поставить в соответствие упорядоченный набор $(f, \dots, \partial^\alpha f, \dots)$, где на первом месте стоит сама функция f , а на последующих местах — в лексикографической упорядоченности все ее производные порядка m .

Образ $W_p^m(\Omega)$ при этом вложении будет, очевидно, сепарабельным, т.к. является подмножеством сепарабельного метрического пространства. Таким образом, пространство $W_p^m(\Omega)$ является сепарабельным.

Теорема полностью доказана. \square

Упражнение 15.1. Докажите, что всякое подмножество сепарабельного метрического пространства является сепарабельным метрическим пространством.

Теорема 15.3 (неравенство Фридрихса). Пусть Ω — непустое ограниченное открытое подмножество \mathbb{R}^n , $n \geq 1$. Тогда для любой функции $u \in \overset{\circ}{W}_p^1(\Omega)$ справедливо неравенство

$$\int_{\Omega} |u|^p dx \leq C \int_{\Omega} |Du|^p dx,$$

где $D = (\partial/\partial x_1, \dots, \partial/\partial x_n)$ — оператор градиента, а $C > 0$ — некоторая постоянная, зависящая только от p, n .

Доказательство. Поскольку Ω — ограниченное множество, существуют вещественные числа $a < b$ такие, что для всякой точки $(x', x_n) \in \Omega$ имеем $a < x_n < b$. Здесь и ниже мы обозначаем $x' = (x_1, \dots, x_{n-1})$.

Пусть $u \in \overset{\circ}{W}_p^1(\Omega)$. Рассмотрим последовательность функций $u_i \in \mathcal{D}(\Omega)$, $i = 1, 2, \dots$, такую, что

$$\|u_i - u\|_{W_p^1(\Omega)} \rightarrow 0 \quad \text{при } i \rightarrow \infty. \quad (15.4)$$

Будем считать, что все функции u_i продолжены нулем за пределы множества Ω , тогда $|u_i(x', \cdot)|^p$, $i = 1, 2, \dots$, будут, очевидно, абсолютно непрерывными функциями на промежутке $[a, b]$. Применяя формулу Ньютона-Лейбница, получим

$$|u_i(x', x_n)|^p = \int_a^{x_n} \frac{\partial |u_i(x', \xi)|^p}{\partial \xi} d\xi = \int_a^{x_n} |u_i(x', \xi)|^{p-1} \frac{\partial |u_i(x', \xi)|}{\partial \xi} d\xi, \quad i = 1, 2, \dots,$$

для всех $x' \in \mathbb{R}^{n-1}$, $x_n \in [a, b]$, откуда немедленно будем иметь

$$|u_i(x', x_n)|^p \leq \int_a^b |u_i(x', \xi)|^{p-1} \left| \frac{\partial u_i(x', \xi)}{\partial \xi} \right| d\xi, \quad i = 1, 2, \dots,$$

Интегрируя последнее неравенство по x_n , приходим к выводу, что справедливы оценки

$$\int_a^b |u_i(x', x_n)|^p dx_n \leq (b-a) \int_a^b |u_i(x', \xi)|^{p-1} \left| \frac{\partial u_i(x', \xi)}{\partial \xi} \right| d\xi, \quad i = 1, 2, \dots,$$

интегрируя которые по x' , в свою очередь, получим

$$\int_{\Omega} |u_i|^p dx \leq (b-a) \int_{\Omega} |u_i|^{p-1} \left| \frac{\partial u_i}{\partial x_n} \right| dx, \quad i = 1, 2, \dots \quad (15.5)$$

В то же время, согласно неравенству Гельдера

$$\int_{\Omega} |u_i|^{p-1} \left| \frac{\partial u_i}{\partial x_n} \right| dx \leq \left(\int_{\Omega} |u_i|^p dx \right)^{(p-1)/p} \left(\int_{\Omega} \left| \frac{\partial u_i}{\partial x_n} \right|^p dx \right)^{1/p}, \quad i = 1, 2, \dots,$$

поэтому (15.5) позволяет утверждать, что

$$\left(\int_{\Omega} |u_i|^p dx \right)^{1/p} \leq (b-a) \left(\int_{\Omega} \left| \frac{\partial u_i}{\partial x_n} \right|^p dx \right)^{1/p}, \quad i = 1, 2, \dots \quad (15.6)$$

По свойству полунормы имеем

$$\left| \left(\int_{\Omega} |u_i|^p dx \right)^{1/p} - \left(\int_{\Omega} |u|^p dx \right)^{1/p} \right| \leq \left(\int_{\Omega} |u_i - u|^p dx \right)^{1/p}$$

и

$$\left| \left(\int_{\Omega} \left| \frac{\partial u_i}{\partial x_n} \right|^p dx \right)^{1/p} - \left(\int_{\Omega} \left| \frac{\partial u}{\partial x_n} \right|^p dx \right)^{1/p} \right| \leq \left(\int_{\Omega} \left| \frac{\partial (u_i - u)}{\partial x_n} \right|^p dx \right)^{1/p}$$

для всех $i = 1, 2, \dots$, откуда, принимая во внимание (15.4), находим

$$\left(\int_{\Omega} |u_i|^p dx \right)^{1/p} \rightarrow \left(\int_{\Omega} |u|^p dx \right)^{1/p} \quad \text{при } i \rightarrow \infty$$

и

$$\left(\int_{\Omega} \left| \frac{\partial u_i}{\partial x_n} \right|^p dx \right)^{1/p} \rightarrow \left(\int_{\Omega} \left| \frac{\partial u}{\partial x_n} \right|^p dx \right)^{1/p} \quad \text{при } i \rightarrow \infty.$$

Тем самым, объединяя два последних соотношения с формулой (15.6) завершаем доказательство. \square

Упражнение 15.2. Пусть V — линейное пространство с полунормой $\|\cdot\|$. Докажите, что $|\|v_1\| - \|v_2\|| \leq \|v_1 - v_2\|$ для любых $v_1, v_2 \in V$.

16. ЗАДАЧА ДИРИХЛЕ ДЛЯ УРАВНЕНИЯ ПУАССОНА

В этом разделе, если не оговорено противное, под Ω мы будем понимать непустое открытое ограниченное подмножество \mathbb{R}^n , $n \geq 1$.

Определение 16.1. Функция $u \in W_2^1(\Omega)$ называется обобщенным в смысле С.Л. Соболева решением уравнения

$$\Delta u = f_0 + \sum_{i=1}^n \frac{\partial f_i}{\partial x_i} \quad \text{в } \Omega, \quad (16.1)$$

где $f_i \in L_2(\Omega)$, $i = 0, 1, \dots, n$, если для любого $\varphi \in \mathcal{D}(\Omega)$ справедливо интегральное тождество

$$-\int_{\Omega} \sum_{i=1}^n \frac{\partial u}{\partial x_i} \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = \int_{\Omega} f_0 \varphi dx - \int_{\Omega} \sum_{i=1}^n f_i \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx.$$

Говорим также, что $u \in W_2^1(\Omega)$ в обобщенном смысле удовлетворяет краевому условию Дирихле

$$u|_{\partial\Omega} = u_0, \quad (16.2)$$

где $u_0 \in W_2^1(\Omega)$, если $u - u_0 \in \overset{\circ}{W}_2^1(\Omega)$.

Упражнение 16.1. Пусть Ω — бесконечно гладкая область, $f_0 \in C^\infty(\bar{\Omega})$, $u_0 \in C^\infty(\partial\Omega)$ и при этом $u \in C^\infty(\bar{\Omega})$ — классическое решение уравнения

$$\Delta u = f_0 \quad \text{в } \Omega,$$

удовлетворяющее условию (16.2). Докажите, что функция u является обобщенным в смысле С.Л. Соболева решением задачи (16.1), (16.2), где $f_i = 0$, $i = 1, \dots, n$.

Теорема 16.1. *Обобщенная задача Дирихле (16.1), (16.2) имеет и притом единственное решение.*

Доказательство. Полагая $v = u - u_0$, будем, очевидно, иметь $v \in \overset{\circ}{W}_2^1(\Omega)$ и при этом

$$-\int_{\Omega} \sum_{i=1}^n \frac{\partial v}{\partial x_i} \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx = \int_{\Omega} f_0 \varphi dx + \int_{\Omega} \sum_{i=1}^n \left(\frac{\partial u_0}{\partial x_i} - f_i \right) \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx \quad (16.3)$$

для любого $\varphi \in \mathcal{D}(\Omega)$. Таким образом, нам нужно доказать, что существует единственная функция $v \in \overset{\circ}{W}_2^1(\Omega)$, удовлетворяющая для всякого $\varphi \in \mathcal{D}(\Omega)$ интегральному тождеству (16.3).

Обозначим

$$[w_1, w_2] = \int_{\Omega} \sum_{i=1}^n \frac{\partial w_1}{\partial x_i} \frac{\partial w_2}{\partial x_i} dx, \quad w_1, w_2 \in \overset{\circ}{W}_2^1(\Omega).$$

Согласно неравенству Фридрихса найдется постоянная $C > 0$ такая, что

$$[w, w] \geq C \|w\|_{\overset{\circ}{W}_2^1(\Omega)}^2$$

для любого $w \in \overset{\circ}{W}_2^1(\Omega)$. Тем самым, билинейная форма $[\cdot, \cdot]$ определяет скалярное произведение на пространстве $\overset{\circ}{W}_2^1(\Omega)$, порождающее норму, эквивалентную соболевской. При этом несложно увидеть, что отображение

$$l(\varphi) = -\int_{\Omega} f_0 \varphi dx - \int_{\Omega} \sum_{i=1}^n \left(\frac{\partial u_0}{\partial x_i} - f_i \right) \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} dx$$

является линейным непрерывным функционалом в этой норме.

В самом деле, линейность l проверяется без труда в то время, как непрерывность следует из оценки

$$\begin{aligned}
 |l(\varphi)| &\leq \left| \int_{\Omega} f_0 \varphi \, dx \right| + \left| \int_{\Omega} \sum_{i=1}^n \left(\frac{\partial u_0}{\partial x_i} - f_i \right) \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} \, dx \right| \\
 &\leq \left(\int_{\Omega} |f_0|^2 \, dx \right)^{1/2} \left(\int_{\Omega} |\varphi|^2 \, dx \right)^{1/2} \\
 &\quad + \left(\int_{\Omega} \sum_{i=1}^n \left| \frac{\partial u_0}{\partial x_i} - f_i \right|^2 \, dx \right)^{1/2} \left(\int_{\Omega} \sum_{i=1}^n \left| \frac{\partial \varphi}{\partial x_i} \right|^2 \, dx \right)^{1/2} \\
 &\leq \left(\left(\int_{\Omega} |f_0|^2 \, dx \right)^{1/2} + \left(\int_{\Omega} \sum_{i=1}^n \left| \frac{\partial u_0}{\partial x_i} - f_i \right|^2 \, dx \right)^{1/2} \right) \|\varphi\|_{W_2^1(\Omega)}
 \end{aligned}$$

для любого $\varphi \in \mathcal{D}(\Omega)$.

Таким образом, согласно теореме Рисса существует единственная функция $v \in \overset{\circ}{W}_2^1(\Omega)$ такая, что для любого $\varphi \in \mathcal{D}(\Omega)$ имеет место соотношение

$$[v, \varphi] = l(\varphi),$$

которое, очевидно, эквивалентно (16.3).

Доказательство завершено. □

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- [1] *А.С. Мищенко, А.Т. Фоменко* Курс дифференциальной топологии и геометрии. Изд-во МГУ, 1980.
- [2] *У. Рудин*. Функциональный анализ. М: Мир, 1975.
- [3] *Л.С. Понтрягин*. Обыкновенные дифференциальные уравнения. М.: Наука, 1974.
- [4] *Г.Е. Шилов*. Математический анализ. Второй специальный курс. М.: Наука, 1965.