



Math-Net.Ru

All Russian mathematical portal

B. A. Plamenevskii, On the Dirichlet problem for the wave equation in a cylinder with edges,
Algebra i Analiz, 1998, Volume 10, Issue 2, 197–228

<https://www.mathnet.ru/eng/aa992>

Use of the all-Russian mathematical portal Math-Net.Ru implies that you have read and agreed to these terms of use

<https://www.mathnet.ru/eng/agreement>

Download details:

IP: 18.97.14.85

May 19, 2025, 01:43:17



О ЗАДАЧЕ ДИРИХЛЕ ДЛЯ ВОЛНОВОГО УРАВНЕНИЯ В ЦИЛИНДРЕ С РЕБРАМИ

© Б. А. Пламеневский

§1. Введение

В цилиндре $Q = \{(x, t) : x \in G, t \in \mathbb{R}\}$, сечение G которого является областью в \mathbb{R}^n , рассматривается волновое уравнение $u_{tt} - \Delta u = f$ с условием $u = 0$ на ∂Q . Граница ∂G области G содержит ребра различных размерностей. Цель состоит в описании асимптотики решений вблизи ребер. Метод не слишком связан со спецификой задачи, и простейшая ситуация выбрана для иллюстрации подхода.

В случае плоской области $G \subset \mathbb{R}^2$ с угловой точкой раствора α результаты, коротко говоря, таковы. Пусть угловая точка расположена в начале координат и правая часть подчиняется условию

$$\int_Q (|x|^{2\beta} |f(x, t)|^2 + (\Lambda^{2-\beta} f)(x, t)^2) e^{-2\gamma t} dx dt < \infty$$

с большим положительным γ и, скажем, большим отрицательным β ; здесь $(\Lambda f)(x, t) = F_{\tau-t}^{-1} |\tau| F_{s-\tau} f(x, s)$, $\tau = \sigma - i\gamma$, F — преобразование Фурье. Тогда решение u , которое существует и единственно в классе

$$\int (|\nabla u(x, t)|^2 + |u(x, t)|^2) e^{-2\gamma t} dx dt < \infty,$$

допускает асимптотику с остатком ρ , удовлетворяющим неравенству

$$\int |x|^{2\beta-2} |\rho(x, t)|^2 e^{-2\gamma t} dx dt < \infty.$$

Главный член асимптотики имеет вид $C(t)r^{\pi/\alpha} \sin(\pi\omega/\alpha)$, где (r, ω) — полярные координаты с началом в вершине угла. Функция C принадлежит классу $H^{1-\pi/\alpha-\beta}(\mathbb{R})$ Соболева, и верна формула

$$C(t) = \int f(x, t-s) \overline{W(x, s)} dx ds,$$

Ключевые слова: ребра, весовые классы, асимптотика решений.

причем W — некоторое решение однородной задачи, однозначно определенное своей (растущей) асимптотикой вблизи угла.

Поясним в немногих словах использованный метод. Исходная задача в окрестности ребра заменяется задачей в клине. Преобразованием Фурье дело сводится к задаче с параметром в конусе. Основным моментом заключается в аккуратном учете зависимости от параметра. С этой целью конус разбивается на зоны (аналогично тому, как это делалось в эллиптической ситуации в работе [1]). В малой зоне вблизи вершины (объем зоны обратно пропорционален величине параметра) можно применить эллиптическую весовую оценку решений. Вдали от вершины доказывается (тоже весовое) неравенство, основанное на локализации энергетической оценки решений задачи в клине. „Сшиванием“ этих неравенств получается априорная „весовая энергетическая оценка“ в конусе. Она (вместе с известными сведениями об асимптотике решений эллиптических задач в окрестности конических точек) и позволяет изучить оператор с параметром в конусе. Отметим, что хотя задача Дирихле удовлетворяет равномерному условию Лопатинского, этот факт не учитывался. Последнее обстоятельство важно потому, что, как известно, задачи Неймана этому условию не подчиняются, а в приложениях (теория упругости) они играют основную роль. Впрочем, в нашей схеме можно было бы в качестве локальной оценки взять неравенства, связанные с условием Лопатинского (см., например, [2, 3] или [4]); это дало бы возможность рассматривать и другие (более информативные) весовые оценки решений.

Укажем некоторые работы, тематически близкие к предлагаемой статье, хотя здесь они никак не использовались. В [5] изучалась смешанная задача с условием Дирихле для гиперболического уравнения второго порядка с переменными коэффициентами в цилиндре $G \times (0, T)$; дана (без доказательства) асимптотическая формула для решений. Метод основан на следующих соображениях. Производные решения по переменной t можно оценить, если дифференцировать уравнение по t и применять основную оценку для обобщенного решения в цилиндре $G \times (0, T)$. После этого уравнение можно рассматривать как эллиптическое, перенося производные по t в правую часть. Такой путь приводит к значительно менее точным результатам, чем в настоящей статье; в частности, ни формул для коэффициентов в асимптотике, ни точных оценок этих коэффициентов в [5] нет. Работа [6] построена на функциональном исчислении для оператора Лапласа–Бельтрами в области на сфере; этот подход существенно использует специфику волнового уравнения. В [7] для волнового уравнения в клине с ребром коразмерности 2 обсуждались общие краевые задачи, подчиненные равномерному условию Лопатинского; основным результатом — точная формула для решений (естественно, труднообозримая). Наконец, некоторые сведения об асимптотике содержатся в [8].

Вернемся к предлагаемой статье. Функциональные пространства вводятся в §2. Существование („сильных“) решений задач в клине и конусе доказывается

в §3. Выводу „весовой энергетической оценки“ посвящен §4; там же указываются некоторые свойства этой оценки. Операторы краевых задач в конусе (с параметром) и в клине в шкале весовых функциональных пространств изучаются в §5. Асимптотика решений этих задач описывается в §6. В последнем §7 кратко обсуждается задача в цилиндре $Q = G \times \mathbb{R}$.

§2. Функциональные пространства в клине и конусе

Пусть $\mathbb{D} = \mathbb{K} \times \mathbb{R}^d$ — клин в n -мерном пространстве \mathbb{R}^n , где \mathbb{K} — открытый $(n - d)$ -мерный конус, вырезающий на единичной сфере S^{n-d-1} область Ω с гладкой границей, $0 \leq d \leq n - 2$. Обозначим через \mathcal{O} вершину конуса \mathbb{K} , а через $M = \mathcal{O} \times \mathbb{R}^d$ — „ребро“ клина \mathbb{D} .

Пусть s — целое неотрицательное число и $\beta \in \mathbb{R}$. Пространство $H_\beta^s(\mathbb{K})$ в конусе \mathbb{K} получается пополнением множества $C_0^\infty(\mathbb{K} \setminus \mathcal{O})$ по норме

$$\|u; H_\beta^s(\mathbb{K})\| = \left(\sum_{|\alpha| \leq s} \int_{\mathbb{K}} |y|^{2(\beta-s+|\alpha|)} |D_y^\alpha u(y)|^2 dy \right)^{1/2}. \quad (2.1)$$

Пространство $H_\beta^s(\mathbb{K}; q)$ с положительным параметром q наделяется нормой

$$\|u; H_\beta^s(\mathbb{K}; q)\| = \left(\sum_{k=0}^s q^{2k} \|u; H_\beta^{s-k}(\mathbb{K})\|^2 \right)^{1/2}. \quad (2.2)$$

Обозначим через Q цилиндр $\{(x, t) : x \in \mathbb{D}, t \in \mathbb{R}\}$. Точки x клина $\mathbb{D} = \mathbb{K} \times \mathbb{R}^d$ будем записывать в виде $x = (y, z)$, где $y \in \mathbb{K}$, $z \in \mathbb{R}^d$. Пространство $H_\beta^s(Q)$ есть пополнение множества $C_0^\infty((\mathbb{D} \setminus M) \times \mathbb{R})$ по норме

$$\|w; H_\beta^s(Q)\| = \left(\sum_{|\alpha| \leq s} \int_{\mathbb{D}} \int_{\mathbb{R}} |y|^{2(\beta-s+|\alpha|)} |D_{x,t}^\alpha w(x, t)|^2 dx dt \right)^{1/2}. \quad (2.3)$$

Норма в $H_\beta^s(Q; q)$ задается формулой (2.2) с Q вместо \mathbb{K} .

Наконец, через $V_\beta^s(Q; \gamma)$ при $\gamma > 0$ обозначается пространство с нормой

$$\|w; V_\beta^s(Q; \gamma)\| = \|w^\gamma; H_\beta^s(Q; \gamma)\|, \quad (2.4)$$

где $w^\gamma(x, t) := e^{-\gamma t} w(x, t)$.

Пусть \hat{w} — преобразование Фурье функции w по переменным (z, t) и пусть (ζ, τ) — двойственные переменные, причем $\tau = \sigma - i\gamma$, $\sigma \in \mathbb{R}$. Положим

$$p = p(\zeta, \tau) = (|\zeta|^2 + |\tau|^2)^{1/2}, \quad \eta = py, \quad (2.5)$$

$$W(\eta, \zeta, \tau) = \hat{w}(p^{-1}\eta, \zeta, \tau).$$

Предложение 2.1. *Справедливы следующие эквивалентности норм*

$$\begin{aligned} \|w; V_\beta^s(Q; \gamma)\| &\sim \left(\int \|\widehat{w}(\cdot, \zeta, \tau); H_\beta^s(\mathbb{K}; p)\|^2 d\zeta d\sigma \right)^{1/2} \\ &\sim \left(\int p^{d-n-2(\beta-s)} \|W(\cdot, \zeta, \tau); H_\beta^s(\mathbb{K}; 1)\|^2 d\zeta d\sigma \right)^{1/2} \end{aligned} \quad (2.6)$$

(предполагается, что в этих эквивалентностях соответствующие постоянные не зависят от $\gamma > 0$).

Доказательство. По определению нормы (см. (2.1)–(2.4)) имеем

$$\begin{aligned} \|w; V_\beta^s(Q; \gamma)\|^2 &= \int e^{-2\gamma t} \sum_{k+\mu+|\alpha| \leq s} \gamma^{2k} |D_x^\alpha D_t^\mu w|^2 |y|^{2(\beta-s+k+\mu+|\alpha|)} dx dt \\ &= \int \sum_{k+\mu+|\alpha| \leq s} \gamma^{2k} |D_x^\alpha (D_t - i\gamma)^\mu e^{-\gamma t} w|^2 |y|^{2(\beta-s+k+\mu+|\alpha|)} dx dt. \end{aligned} \quad (2.7)$$

Применим теорему Планшереля для преобразования Фурье по переменным (z, t) и перепишем (2.7) в виде

$$\begin{aligned} \|w; V_\beta^s(Q; \gamma)\|^2 &= \int |y|^{2(\beta-s)} \sum_{k=0}^s (\gamma|y|)^{2k} \sum_{\mu=0}^{s-k} |\tau y|^{2\mu} \sum_{|\lambda|=0}^{s-k-\mu} (\zeta|y|)^{2\lambda} \\ &\quad \times \sum_{|\varkappa|=0}^{s-k-\mu-|\lambda|} |y|^{2|\varkappa|} |D_y^\varkappa \widehat{w}(y, \zeta, \tau)|^2 dy d\zeta d\sigma. \end{aligned} \quad (2.8)$$

Рассмотрим выражение

$$\sum_{|\lambda|=0}^{s-k-\mu} (\zeta|y|)^{2\lambda} \sum_{|\varkappa|=0}^{s-k-\mu} |y|^{2|\varkappa|} |D_y^\varkappa \widehat{w}|^2,$$

в котором изменим порядок суммирования и перейдем к эквивалентной величине

$$\sum_{|\varkappa|=0}^{s-k-\mu} |y|^{2|\varkappa|} |D_y^\varkappa \widehat{w}|^2 (1 + |\zeta||y|)^{2(s-k-\mu-|\varkappa|)}.$$

Дважды применим этот прием, подключая сначала суммирование по μ в (2.8), а затем и суммирование по k . В результате установим соотношения

$$\begin{aligned} & \|w; V_\beta^s(Q; \gamma)\|^2 \\ & \sim \sum_{|\kappa|=0}^s |y|^{2(\beta-s+|\kappa|)} (1+p|y|)^{2(s-|\kappa|)} |D_y^\kappa \hat{w}|^2 dy d\zeta d\sigma \\ & \sim \int \|\hat{w}(\cdot, \zeta, \sigma - i\gamma); H_\beta^s(\mathbb{K}; p)\|^2 d\zeta d\sigma. \end{aligned}$$

Мы получим первую из эквивалентностей (2.6). Ко второй приводит замена переменной $y \mapsto \eta = py$ в норме из последнего интеграла. •

Наконец, для $s = 1, 2, \dots$ введем пространства $V_\beta^{s-1/2}(\partial Q; \gamma)$, $H_\beta^{s-1/2}(\partial \mathbb{K}; q)$ и $H_\beta^{s-1/2}(\partial \mathbb{K})$ следов функций из $V_\beta^s(Q; \gamma)$, $H_\beta^s(\mathbb{K}; q)$ и $H_\beta^s(\mathbb{K})$ соответственно.

Предложение 2.3. Соотношения (2.6) остаются в силе при замене s , \mathbb{K} , Q и n на $s - 1/2$, $\partial \mathbb{K}$, ∂Q и $n - 1$.

Проверка предоставляется читателю.

§3. Задача в клине. Задача с параметром в конусе. Существование решений

1. Задачи в клине и конусе. Рассмотрим задачу

$$\mathcal{L}(D_x, D_t)u(x, t) \equiv u_{tt}(x, t) - \Delta_x u(x, t) = f(x, t), \quad (x, t) \in \mathbb{D} \times \mathbb{R}, \quad (3.1)$$

$$u(x, t) = 0, \quad (x, t) \in \partial \mathbb{D} \times \mathbb{R}. \quad (3.2)$$

Применим преобразование Фурье $F_{(z,t) \rightarrow (\zeta, \tau)}$ к задаче (3.1), (3.2) и получим равенства

$$\mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau)\hat{u}(y, \zeta, \tau) = \hat{f}(y, \zeta, \tau), \quad y \in \mathbb{K}, \quad \zeta \in \mathbb{R}^d, \quad \tau = \sigma - i\gamma, \quad (3.3)$$

$$\hat{u}(y, \zeta, \tau) = 0, \quad y \in \partial \mathbb{K}. \quad (3.4)$$

Перейдем к новым переменным

$$\begin{aligned} \eta &= py, \quad U(\eta, \zeta, \tau) = \hat{u}(p^{-1}\eta, \zeta, \tau), \\ F(\eta, \zeta, \tau) &= p^{-2}\hat{f}(p^{-1}\eta, \zeta, \tau), \end{aligned} \quad (3.5)$$

где, как и прежде, $p = (|\zeta|^2 + |\tau|^2)^{1/2}$. Формулы (3.3) и (3.4) принимают вид

$$\mathcal{L}(D_\eta, \theta)U = F \quad \text{в } \mathbb{K}, \quad (3.6)$$

$$U = 0 \quad \text{на } \partial \mathbb{K}, \quad (3.7)$$

причем

$$\theta = \theta(\zeta, \tau) = (\zeta p^{-1}, \tau p^{-1}), \quad \tau = \sigma - i\gamma, \quad \sigma \in \mathbb{R}, \quad \gamma > 0. \quad (3.8)$$

Основную часть исследования задачи (3.1), (3.2) в клине составляет анализ задачи (3.3), (3.4) с параметром (ζ, τ) в конусе \mathbb{K} (иногда удобно вместо нее рассматривать задачу (3.6), (3.7)).

2. Априорная оценка решений задачи (3.3), (3.4).

Предложение 3.1. Для всех $v \in C_0^\infty(\mathbb{K})$ имеет место неравенство

$$\gamma^2 \|v; H_0^1(\mathbb{K}; p)\|^2 \leq c \|\mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau)v; L_2(\mathbb{K})\|^2, \quad (3.9)$$

в котором постоянная c не зависит от параметров $\zeta \in \mathbb{R}^d$ и $\tau = \sigma - i\gamma$, где $\sigma \in \mathbb{R}$, $\gamma > 0$.

Доказательство. Пусть $u \in C_0^\infty(\overline{\mathbb{D}} \setminus M) \times \mathbb{R}$, причем

$$\begin{aligned} u_{tt} - \Delta u &= f \quad \text{в } \mathbb{D}, \\ u &= 0 \quad \text{на } \partial\mathbb{D}. \end{aligned}$$

Все функции можно считать вещественными, отделяя в уравнениях вещественную и мнимую части. Имеем

$$\int_{\mathbb{D}} \int_{-\infty}^t (u_{tt} - \Delta u) u_t dx dt = \int_{\mathbb{D}} \int_{-\infty}^t f u_t dx dt.$$

Интегрируя по частям, перепишем это равенство в виде

$$\frac{1}{2} \int_{\mathbb{D}} (|\nabla u(x, t)|^2)_t dx dt = \int_{-\infty}^t \int_{\mathbb{D}} f u_t dx dt.$$

Поэтому

$$\frac{1}{2} \|\nabla u(\cdot, t)\|^2 = \int_{-\infty}^t \int_{\mathbb{D}} f u_t dx dt \quad (3.10)$$

(здесь и далее в доказательстве через $\|\cdot\|$ обозначается норма в $L_2(\mathbb{D})$). Кроме того,

$$\|u(\cdot, t)\|^2 = \int_{-\infty}^t \partial_t \|u(\cdot, t)\|^2 dt \leq \int_{-\infty}^t (\|u(\cdot, t)\|^2 + \|u_t(\cdot, t)\|^2) dt. \quad (3.11)$$

Если h — произвольная неотрицательная функция такая, что

$$\int_{-\infty}^c h(t)dt < \infty \quad \text{при всех } c,$$

то

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^t e^{-2\gamma s} ds \int_{-\infty}^s h(r)dr &= \int_{-\infty}^t h(r)dr \int_r^t e^{-2\gamma s} ds \\ &= \frac{1}{2\gamma} \int_{-\infty}^t h(r)(e^{-2\gamma r} - e^{-2\gamma t})dr \\ &\leq \frac{1}{2\gamma} \int_{-\infty}^t h(r)e^{-2\gamma r} dr. \end{aligned} \quad (3.12)$$

Сложим (3.10) и (3.11), умножим на $e^{-2\gamma t}$ и проинтегрируем. Мажорируя правую часть получившегося неравенства с помощью формулы (3.12), придем к оценке

$$\begin{aligned} &\int_{-\infty}^t e^{-2\gamma s} (\|u(\cdot, s)\|^2 + \|\nabla u(\cdot, s)\|^2) ds \\ &\leq \frac{c}{\gamma} \int_{-\infty}^t e^{-2\gamma s} (\|f(\cdot, s)\| \|u_s(\cdot, s)\| + \|u_s(\cdot, s)\|^2 + \|u(\cdot, s)\|^2) ds. \end{aligned} \quad (3.13)$$

Перейдем к пределу при $t \rightarrow +\infty$ и воспользуемся неравенством $\|f\| \|u_t\| \leq (\varepsilon \gamma)^{-1} \|f\|^2 + \varepsilon \gamma \|u_t\|^2$ с малым $\varepsilon > 0$. Из (3.13) следует, что

$$\gamma^2 \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-2\gamma t} (\|u(\cdot, t)\|^2 + \|\nabla u(\cdot, t)\|^2) dt \leq c \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-2\gamma t} \|f(\cdot, t)\|^2 dt \quad (3.14)$$

при $\gamma \geq \gamma_0 > 0$, γ_0 — достаточно большое число, а постоянная c не зависит от γ .

Выберем в (3.14) функцию $u(x, t) = \psi(z, t)v(y)$, где $\psi \in C_0^\infty(\mathbb{R}^{d+1})$, $v \in C_0^\infty(\mathbb{K} \setminus \mathcal{O})$ и $v|_{\partial \mathbb{K}} = 0$. Формула (3.14) переписывается в виде

$$\begin{aligned} &\gamma^2 \int |\hat{\psi}(\zeta, \sigma - i\gamma)|^2 ((1 + p^2)|v(y)|^2 + |\nabla v(y)|^2) dy d\zeta d\sigma \\ &\leq c \int |\hat{\psi}(\zeta, \sigma - i\gamma)|^2 |\mathcal{L}(D_y, \zeta, \sigma - i\gamma)v(y)|^2 dy d\zeta d\sigma. \end{aligned}$$

Благодаря произвольности ψ это означает, что

$$\gamma^2 \int_{\mathbb{K}} ((1+p^2)|v(y)|^2 + |\nabla v(y)|^2) dy \leq c \int_{\mathbb{K}} |\mathcal{L}(D_y, \zeta, \sigma - i\gamma)v(y)|^2 dy. \quad (3.15)$$

Комбинируя (3.15) с известным неравенством

$$\int_{\mathbb{K}} \frac{|v(y)|^2}{|y|^2} dy \leq c \int_{\mathbb{K}} |\nabla v(y)|^2 dy,$$

получаем оценку (3.9). Однако остается еще избавиться от ограничения $\gamma \geq \gamma_0$, введенного в ходе доказательства.

Покажем, что если (3.9) выполняется для всех $v \in C_0^\infty(\mathbb{K})$ с некоторыми $\gamma = \gamma' > 0$ и $c = c'$ (при любых $\zeta \in \mathbb{R}^d$ и $\sigma \in \mathbb{R}$), то неравенство (3.9) остается верным с каждым $\gamma > 0$ и той же постоянной c' . При $\gamma = \gamma'$ и $c = c'$ совершим в (3.9) замену переменных $y \mapsto Y = \mu y$ с каким-нибудь $\mu > 0$. Тогда (3.9) примет вид

$$\begin{aligned} & (\gamma'/\mu)^2 \int (|v_\mu|^2/|Y|^2 + (|\zeta/\mu|^2 + \tau/\mu^2)|\nabla_Y v_\mu|^2) dY \\ & \leq c' \int |\mathcal{L}(D_Y, \zeta/\mu, \tau/\mu)v_\mu|^2 dY, \end{aligned} \quad (3.16)$$

где $v_\mu(Y) = v(Y/\mu)$. Теперь при любом заданном γ положим $\mu = \gamma'/\gamma$. Поскольку σ, ζ и v_μ в (3.16) произвольны, то (3.16) приводит к (3.9) с данным γ и той же постоянной c' . •

3. Оператор задачи в конусе. Свяжем с задачей (3.3), (3.4) неограниченный оператор $A(\zeta, \tau)$ в $L_2(\mathbb{K})$ с областью определения $\{v \in C_0^\infty(\overline{\mathbb{K}} \setminus \mathcal{O}) : v = 0 \text{ на } \partial\mathbb{K}\}$. Этот оператор допускает замыкание. В самом деле, пусть последовательность $\{v_n\}$ из области определения оператора $A(\zeta, \tau)$ такова, что $v_n \rightarrow 0$ и $A(\zeta, \tau)v_n \rightarrow f$ (сходимость в $L_2(\mathbb{K})$). Для $w \in C_0^\infty(\mathbb{K})$ имеем $(\mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau)v_n, w) = (v_n, \mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau)^*w)$ (двойственность в $L_2(\mathbb{K})$). Ясно, что предел справа равен нулю, а потому $(f, w) = 0$ и $f = 0$. Замыкание оператора обозначим по-прежнему $A(\zeta, \tau)$; далее фигурирует только замкнутый оператор $A(\zeta, \tau)$ с областью определения $\mathcal{D}(A(\zeta, \tau))$.

Предложение 3.2. *Справедливы утверждения:*

- 1) $\mathcal{D}(A(\zeta, \tau)) \subset H_0^1(\mathbb{K}; p)$;
- 2) $\ker A(\zeta, \tau) = 0$;

3) образ $\text{Im } A(\zeta, \tau)$ оператора $A(\zeta, \tau)$ замкнут в $L_2(\mathbb{K})$.

Доказательство. Все три утверждения непосредственно вытекают из предложения 3.1. Именно, если $v_n \in C_0^\infty(\overline{\mathbb{K}} \setminus \mathcal{O})$, $v_n|_{\partial \mathbb{K}} = 0$, то в силу (3.9) последовательность v_n оказывается фундаментальной в $H_0^1(\mathbb{K}; p)$; неравенство (3.9) выполняется для всех v из $\mathcal{D}(A(\zeta, \tau))$. •

В остальной части этого раздела доказывается равенство $\text{Im } A(\zeta, \tau) = L_2(\mathbb{K})$. Ввиду предложения 3.2, 3, достаточно убедиться в том, что $\ker A(\zeta, \tau)^* = 0$. Мы сделаем это в несколько шагов.

В области $\Omega = K \cap S^{n-d-2}$ на сфере введем операторный пучок

$$\mathfrak{A}(\lambda) = (i\lambda)^2 + (n-d-2)i\lambda - \delta, \tag{3.17}$$

заданный на функциях из $H^2(\Omega)$, удовлетворяющих условию $u|_{\partial \Omega} = 0$; через δ обозначен (неотрицательный) оператор Лапласа-Бельтрами. Спектр пучка состоит из нормальных собственных чисел

$$\lambda_{\pm k} = (i/2)\{n-d-2 \mp ((n-d-2)^2 + 4\mu_k)^{1/2}\}, \quad k = 1, 2, \dots,$$

где $\{\mu_k\}$ — последовательность всех собственных значений оператора δ , $0 < \mu_1 < \mu_2 \leq \mu_3 \leq \dots$. Числам $\lambda_{\pm k}$ отвечают собственные функции Φ_k пучка \mathfrak{A} . Присоединенных функций нет.

Лемма 3.3. Функция $\mathbb{K} \ni y \mapsto v(y) = \chi(r)r^{i\lambda_j} \Phi_j(\omega)$ при $j = 1, 2, \dots$ принадлежит $\mathcal{D}(A(\zeta, \tau))$; здесь $\chi \in C_0^\infty(\overline{\mathbb{R}_+})$ — срезающая функция, равная единице вблизи точки $r = 0$ ($r = |y|$, $\omega = y/|y|$).

Доказательство. Ясно, что $v \in H_0^1(\mathbb{K})$. Пусть $v_N(y) = \eta(r/N)v(y)$, где $\eta \in C^\infty(\overline{\mathbb{R}_+})$, $\eta(r) = 0$ при $r < 1/2$ и $\eta(r) = 1$ для $r > 1$. Так как $v_N \in C_0^\infty(\overline{\mathbb{K}} \setminus \mathcal{O})$ и $v_N = 0$ на $\partial \mathbb{K}$, то $v_N \in \mathcal{D}(A(\zeta, \tau))$. Кроме того, $v_N \rightarrow v$ при $N \rightarrow \infty$ в $L_2(\mathbb{K})$ (и даже в $H_0^1(\mathbb{K})$). Полагая $\chi_N(r) = \eta(r/N)\chi(r)$, имеем

$$\begin{aligned} &\mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau)v_N \\ &= \chi_N \mathcal{L}(D_y, 0)r^{i\lambda_j} \Phi_j + \chi_N (\mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau) - \\ &\quad - \mathcal{L}(D_y, 0))r^{i\lambda_j} \Phi_j + 2\nabla \chi_N \nabla r^{i\lambda_j} \Phi_j + (\Delta \chi_N)r^{i\lambda_j} \Phi_j. \end{aligned} \tag{3.18}$$

Теперь заметим, что

$$\mathcal{L}(D_y, 0)r^{i\lambda_j} \Phi_j = r^{-2} \mathfrak{A}(rD_r)r^{i\lambda_j} \Phi_j = r^{-2+i\lambda_j} \mathfrak{A}(\lambda_j) \Phi_j = 0.$$

Значит, при $N \rightarrow \infty$ правая часть (3.18) стремится в $L_2(\mathbb{K})$ к некоторому пределу f . Итак, обе последовательности $v_N \in \mathcal{D}(A(\zeta, \tau))$ и $A(\zeta, \tau)v_N$ фундаментальны в $L_2(\mathbb{K})$, а потому $v = \lim v_N \in \mathcal{D}(A(\zeta, \tau))$ и $A(\zeta, \tau)v = f$. •

Пусть $w \in \ker A(\zeta, \tau)^* (\subset L_2(\mathbb{K}))$, т. е. $(\mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau)u, w) = 0$ для всех $u \in \mathcal{D}(A(\zeta, \tau))$. В силу известных результатов о локальных свойствах решений эллиптических краевых задач получаем $w \in C^\infty(\overline{\mathbb{K}} \setminus \mathcal{O})$, $\mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau)w = 0$ в \mathbb{K} и $w = 0$ на $\partial\mathbb{K} \setminus \mathcal{O}$.

Следующая лемма доставляет первоначальные грубые оценки для функций w из $\ker A(\zeta, \tau)^*$ на бесконечности и около вершины конуса.

Лемма 3.4. Если $w \in \ker A(\zeta, \tau)^*$, то

$$\int_{\{y \in \mathbb{K}: |y| < 1\}} (|y|^2 |\nabla w(y)|^2 + |y|^4 |\nabla^2 w(y)|^2) dy < \infty, \quad (3.19)$$

$$\int_{\{y \in \mathbb{K}: |y| > 1\}} (|\nabla w(y)|^2 / |y|^2 + |\nabla^2 w(y)|^2) dy < \infty, \quad (3.20)$$

где ∇w и $\nabla^2 w$ — векторы первых и вторых производных функции w .

Доказательство. Пусть $\psi, \varkappa \in C^\infty(\overline{\mathbb{K}})$, $\psi \varkappa = \varkappa$, $\text{supp } \varkappa \subset \{y : 1/2 < |y| < 2\}$ и $\text{supp } \psi \subset \{y : 1/4 < |y| < 4\}$. Для функций $w \in H_{\text{loc}}^2(\overline{\mathbb{K}} \setminus \mathcal{O})$, подчиненных условию $w|_{\partial\mathbb{K}} = 0$, справедлива оценка

$$\|\varkappa w; H^2(\mathbb{K})\| \leq c \{ \|\psi \Delta w; L_2(\mathbb{K})\| + \|\psi w; L_2(\mathbb{K})\| \} \quad (3.21)$$

(частный случай локальных оценок решений эллиптических краевых задач, см., например, [9]).

Введем разбиение единицы $\{\varkappa_j\}_{j=-\infty}^{+\infty}$ и функции ψ_j на $\overline{\mathbb{K}} \setminus \mathcal{O}$ такие, что $\text{supp } \varkappa_j \subset \{y : 2^{j-1} < |y| < 2^{j+1}\}$, $\text{supp } \psi_j \subset \{y : 2^{j-2} < |y| < 2^{j+2}\}$, $\varkappa_j \psi_j = \varkappa_j$, причем $|D^\alpha \varkappa_j| + |D^\alpha \psi_j| \leq c_\alpha 2^{-j|\alpha|}$. С помощью замены переменных $y \mapsto Y = y2^j$ из оценки (3.21) получим неравенство

$$\sum_{|\alpha| \leq 2} 2^{j(2|\alpha| - 4)} \int_{\mathbb{K}} |D_y^\alpha (\varkappa_j w)|^2 dy \leq c \left\{ \int_{\mathbb{K}} |\psi_j \Delta w|^2 dy + 2^{-4j} \int_{\mathbb{K}} |\psi_j w|^2 dy \right\}. \quad (3.22)$$

Теперь учтем, что $\mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau)w = 0$, т. е. $\Delta w = (|\zeta|^2 - (\sigma + i\gamma))^2 w$, просуммируем неравенства (3.22) для $j = 1, 2, \dots$ и придем к оценке (3.20). Для того чтобы вывести (3.19), нужно умножить (3.22) на 2^{4j} и суммировать по $j = 0, -1, \dots$ •

Далее понадобятся некоторые сведения об асимптотике решений эллиптических краевых задач вблизи конических точек (см. [10, 11] или [9]). Мы сформируем нужный результат (лемма 3.5).

Перепишем однородную задачу (3.3), (3.4) в виде

$$\left(\left(r \frac{\partial}{\partial r} \right)^2 + (n-d-2)r \frac{r}{\partial r} - \delta - r^2 T^2 \right) v = 0 \quad \text{в } \mathbb{K}, \quad (3.23)$$

$$v = 0 \quad \text{на } \partial \mathbb{K} \setminus 0, \quad (3.24)$$

где $T^2 = |\zeta|^2 - \tau^2$. Будем искать решение как формальный ряд

$$v = r^{i\lambda} \sum_{k \geq 0} (Tr)^{2k} \Psi_k(\omega). \quad (3.25)$$

Подставляя выражение (3.25) в (3.23), (3.24), получаем последовательность задач

$$\begin{aligned} \mathfrak{A}(\lambda) \Psi_0 &= 0, \\ \mathfrak{A}(\lambda - 2ik) \Psi_k &= \Psi_{k-1}, \quad k = 1, 2, \dots, \end{aligned} \quad (3.26)$$

где \mathfrak{A} — пучок, определенный в (3.17). Первое уравнение означает, что λ должно быть собственным числом $\lambda_{\pm j}$ пучка \mathfrak{A} , а Ψ_0 — собственной функцией Φ_j (см. описание после формулы (3.17)). Если при этом ни одно из чисел $\lambda_{\pm j} - 2ik$, $k = 1, 2, \dots$, не является собственным для \mathfrak{A} , то все Ψ_k однозначно определяются из (3.26). Такое предположение относительно чисел $\lambda_{\pm j} - 2ik$ будем считать выполненным (для того чтобы не усложнять дело хорошо известными подробностями). Выражение (3.25) при $\lambda = \lambda_{\pm j}$ и Ψ_k , определенными из (3.26), обозначим через $v_{\pm j}$.

Пусть

$$\begin{aligned} \mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau) u &= f \quad \text{в } \mathbb{K}, \\ u &= 0 \quad \text{на } \partial \mathbb{K}, \end{aligned}$$

где $f \in L_2(\mathbb{K})$, причем носитель f компактен и отделен от вершины конуса. Пусть еще $\chi \in C_0^\infty(\overline{\mathbb{K}})$, $\chi = 1$ вблизи вершины.

Лемма 3.5. Если $\chi u \in H_\beta^2(\mathbb{K})$ при некотором β , то справедливо „асимптотическое равенство“

$$\chi u \approx \sum c_{\pm j} v_{\pm j}, \quad c_{\pm j} = \text{const};$$

в сумме справа участвуют лишь те $v_{\pm j}$, для которых $\chi r^{i\lambda_{\pm j}} \in H_\beta^2(\mathbb{K})$. Иными словами, для того чтобы получить χu с точностью до $O(r^\Lambda)$, надо в сумме оставить такие слагаемые указанных рядов $v_{\pm j}$, которые вблизи нуля убывают медленнее, чем $O(r^\Lambda)$.

Теперь уточним оценки функций из $\ker A(\zeta, \tau)^*$ на бесконечности. Мы сделаем это в форме, удобной для применения также и в §4.

Лемма 3.6. Пусть $\kappa_\infty, \psi_\infty$ — гладкие функции в \bar{K} , равные нулю вблизи вершины конуса и единице в окрестности бесконечности, причем $\psi_\infty \kappa_\infty = \kappa_\infty$. Тогда для любого $\beta \in \mathbb{R}$ и всех $v \in C_0^\infty(\mathbb{K})$, подчиненных условию $v|_{\partial \mathbb{K}} = 0$, выполняется неравенство

$$\begin{aligned} & (\gamma/p)^2 \|\kappa_\infty v; H_\beta^1(\mathbb{K}; 1)\|^2 \\ & \leq c \{ \|\kappa_\infty \mathcal{L}(D_\eta, \theta)v; H_\beta^0(\mathbb{K}; 1)\|^2 + \|\psi_\infty v; H_{\beta-1}^1(\mathbb{K}; 1)\|^2 \} \end{aligned} \quad (3.27)$$

при всех $\gamma > 0$, $\sigma \in \mathbb{R}$ и $\zeta \in \mathbb{R}^d$; как и в (3.8), $\theta = (\zeta p^{-1}, \tau p^{-1})$. Постоянная c в (3.27) не зависит от параметров γ , σ и ζ .

Доказательство. Пусть ψ и κ — те же функции, что и в доказательстве леммы 3.4. Имеем

$$\mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau)(\kappa v) = \kappa \mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau)v + 2\nabla \kappa \nabla v + (\Delta \kappa)v.$$

В силу (3.15) отсюда выводим, что

$$\begin{aligned} & \gamma^2 \|\kappa v; H^1(\mathbb{K}; p)\|^2 \\ & \leq c \{ \|\kappa \mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau)v; L_2(\mathbb{K})\|^2 + \|\psi v; H^1(\mathbb{K}; p)\|^2 \}. \end{aligned} \quad (3.28)$$

Подставим в (3.28) вместо v функцию $y \mapsto v^\varepsilon(y) = v(\varepsilon^{-1}y)$, а в качестве $(\zeta, \sigma - i\gamma)$ возьмем $(\zeta/\varepsilon p, (\sigma - i\gamma)/\varepsilon p)$, где ε — положительное число. Тогда (3.28) примет вид

$$\begin{aligned} & (\gamma/\varepsilon p)^2 \|\kappa v^\varepsilon; H^1(\mathbb{K}; \varepsilon^{-1})\|^2 \\ & \leq c \{ \|\kappa \mathcal{L}(D_y, \varepsilon^{-1}\theta)v^\varepsilon; L_2(\mathbb{K})\|^2 + \|\psi v^\varepsilon; H^1(\mathbb{K}; \varepsilon^{-1})\|^2 \}. \end{aligned}$$

Теперь заменим переменные $y \mapsto \eta = \varepsilon^{-1}y$ и умножим неравенство на $\varepsilon^{4-(n-d)}$. В результате получим

$$\begin{aligned} & (\gamma/p)^2 \|\kappa_\varepsilon v; H^1(\mathbb{K})\|^2 \\ & \leq c \{ \|\kappa_\varepsilon \mathcal{L}(D_\eta, \theta)v; L_2(\mathbb{K})\|^2 + \varepsilon^2 \|\psi_\varepsilon v; H^1(\mathbb{K})\|^2 \}, \end{aligned} \quad (3.29)$$

где $\kappa_\varepsilon(\eta) = \kappa(\varepsilon\eta)$ и т.п. Умножим (3.29) на $\varepsilon^{-2\beta}$, положим $\varepsilon = 2^{-j}$, $j = 1, 2, \dots$, и, складывая эти неравенства, придем к оценке (3.27). Для того чтобы проследить появление норм $\|\cdot; H_\beta^1(\cdot)\|$, нужно учесть, что $1/4\varepsilon < |\eta| < 4/\varepsilon$ на носителе функции $\eta \mapsto \psi_\varepsilon(\eta)$ и вспомнить определение (2.2) нормы в $H_\beta^s(\mathbb{K}; 1)$. •

Предложение 3.7. *Справедливо равенство $\ker A(\zeta, \tau)^* = 0$.*

Доказательство. Заметим прежде всего, что так как уравнение (3.1) инвариантно относительно обращения хода времени, то все утверждения разделов 2 и 3 остаются в силе при замене γ на $-\gamma$.

Пусть $A(\zeta, \bar{\tau})$ — замыкание оператора $v \mapsto \mathcal{L}(D_y, \zeta, \bar{\tau})v$ в $L_2(\mathbb{K})$, определенно-го на функциях $v \in C_0^\infty(\mathbb{K})$, $\bar{\tau} = \sigma + i\gamma$, $\gamma > 0$. Тогда $\ker A(\zeta, \bar{\tau}) = 0$ (предложение 3.2, 2). Поэтому достаточно проверить включение $\ker A(\zeta, \tau)^* \subset \ker A(\zeta, \bar{\tau})$.

Пусть $w \in \ker A(\zeta, \tau)^*$. Функция $\eta \mapsto v(\eta) = w(p^{-1}\eta)$ удовлетворяет однородной задаче (3.6), (3.7). Лемма 3.4 (неравенство (3.20)) позволяет для этой функции применить при $\beta \leq 0$ оценку (3.27), которая принимает вид

$$\|\varkappa_\infty v; H_\beta^1(\mathbb{K}; 1)\| \leq c \|\psi_\infty v; H_{\beta-1}^1(\mathbb{K}; 1)\| \tag{3.30}$$

(параметры можно считать фиксированными). Итерируя оценку (3.30), получаем, что $\|\varkappa_\infty v; H_\beta^1(\mathbb{K}; 1)\| < \infty$ при любом β . Итак, функции w из $\ker A(\zeta, \tau)^*$ быстро убывают на бесконечности.

Для того чтобы доказать включение $w \in \ker A(\zeta, \bar{\tau})$, осталось убедиться в том, что асимптотика w вблизи вершины конуса не содержит слагаемых $\chi C_j r^{i\lambda-j} \Phi_j \in L_2(\mathbb{K})$ для $j \geq 1$, $C_j \neq 0$ (см. леммы 3.5 и 3.3). Допустим, что $w = \chi(r)r^{i\lambda-1} \Phi_1 + o(r^{i\lambda-1})$. Согласно лемме 3.3, функция $v = \chi(r)r^{i\lambda_1} \Phi_1$ принадлежит $\mathcal{D}(A(\zeta, \tau))$, и потому $(\mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau)v, w) = 0$. С другой стороны,

$$\begin{aligned} (\mathcal{L}v, w) &= \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{\mathbb{K}_\varepsilon} \mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau)v \bar{w} dy \\ &= \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \left\{ \int_{\mathbb{K}_\varepsilon} v \overline{\mathcal{L}(D_y, \zeta, \bar{\tau})w} dy + \int_{\partial \mathbb{K}_\varepsilon} \left(\frac{\partial v}{\partial \nu} \bar{w} - v \frac{\partial \bar{w}}{\partial \nu} \right) ds_y \right\}, \end{aligned} \tag{3.31}$$

где $\mathbb{K}_\varepsilon = \{y : |y| \geq \varepsilon\} \cap \mathbb{K}$. Выражение в фигурных скобках равно

$$\int_{\{y \in \mathbb{K}; |y|=\varepsilon\}} \left(v \frac{\partial \bar{w}}{\partial r} - \frac{\partial v}{\partial r} \bar{w} \right) ds_y = I(\varepsilon).$$

Для вычисления предела интеграла $I(\varepsilon)$ при $\varepsilon \rightarrow 0$ можно функцию w заменить ее асимптотикой. Учитывая выражения для $\lambda_{\pm 1}$ (указанные после формулы (3.17)), получаем

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} I(\varepsilon) = \sqrt{(n-d-2)^2 + 4\mu_1} \int_{\Omega} |\Phi_1(w)|^2 dw \neq 0, \tag{3.32}$$

где $\Omega = \mathbb{K} \cap S^{n-d-1}$. Из (3.31) и (3.32) следует, что $(\mathcal{L}v, w) \neq 0$, и мы приходим к противоречию с ранее установленным равенством $(\mathcal{L}v, w) = 0$.

Это рассуждение показывает, что в асимптотике $w \in \ker A(\zeta, \tau)^*$ отсутствуют „нежелательные“ слагаемые. Значит, $w \in \ker A(\zeta, \bar{\tau}) = 0$. •

4. „Сильные“ решения. Сильным решением задачи

$$\mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau)v = f \in L_2(\mathbb{K}) \quad \text{в } \mathbb{K}, \quad (3.33)$$

$$v = 0 \quad \text{на } \partial\mathbb{K} \quad (3.34)$$

назовем решение уравнения $A(\zeta, \tau)v = f$. Из предложений 3.1, 3.2 и 3.7 следует

Теорема 3.8. Для любой функции $f \in L_2(\mathbb{K})$ при всех $\gamma > 0$, $\zeta \in \mathbb{R}^d$ и $\sigma \in \mathbb{R}$ существует единственное сильное решение v задачи (3.33), (3.34). Справедлива оценка

$$\gamma^2 \|v; H_0^1(\mathbb{K}; p)\|^2 \leq c \|A(\zeta, \tau)v; L_2(\mathbb{K})\|^2, \quad (3.35)$$

в которой постоянная c не зависит от параметров γ , ζ и σ .

Обратимся к задаче (3.1), (3.2) в клине. Пусть $\widehat{v}(\cdot, \zeta, \tau)$ — сильное решение задачи (3.33), (3.34) с правой частью $\widehat{f}(\cdot, \zeta, \tau) = \mathbf{F}_{(z,t) \rightarrow (\zeta, \tau)} f(\cdot, z, t)$. Функцию v , определенную равенством $v(y, z, t) = \mathbf{F}_{(\zeta, \tau) \rightarrow (z, t)}^{-1} \widehat{v}(y, \zeta, \tau)$, назовем сильным решением задачи (3.1), (3.2). Из теоремы 3.8 и предложения 2.1 вытекает

Теорема 3.9. Для всякой функции $f \in V_0^0(Q; \gamma)$ при любом $\gamma > 0$ существует единственное сильное решение v задачи (3.1), (3.2). Справедлива оценка

$$\gamma \|v; V_0^1(Q; \gamma)\| \leq c \|f; V_0^0(Q; \gamma)\|, \quad (3.36)$$

в которой постоянная c не зависит от γ .

§4. „Весовые“ энергетические оценки

Мы переходим к изучению асимптотики сильных решений вблизи особенностей границы. Оно основано на априорных оценках решений задач в конусе и клине в подходящих шкалах весовых пространств. Выводу и обсуждению таких оценок и посвящен этот параграф.

1. Формулировка оценки для решений задачи в клине. Пусть $\chi \in C_0^\infty(\overline{\mathbb{R}}_+)$, причем $\chi = 1$ в окрестности начала. Положим

$$X(z, t, \gamma) = (2\pi)^{-(d+1)/2} \int_{\mathbb{R}^{d+1}} e^{iz\zeta + it\tau} \chi(p(\zeta, \tau)) d\zeta d\sigma,$$

где $\tau = \sigma - i\gamma$, $p(\zeta, \tau) = (\sigma^2 + \gamma^2 + |\zeta|^2)^{1/2}$, и введем оператор

$$(Xu)(y, z, t, \gamma) = \int |y|^{-d-1} X\left(\frac{z-z'}{|y|}, \frac{t-t'}{|y|}, \gamma|y|\right) u(y, z', t') dz' dt'. \quad (4.1)$$

Через Λ обозначим оператор

$$(\Lambda f)(y, z, t) = F_{(\zeta, \tau) \rightarrow (z, t)}^{-1} p(\zeta, \tau) F_{(z', t') \rightarrow (\zeta, \tau)} f(y, z', t'). \quad (4.2)$$

Нашей целью является оценка вида

$$\begin{aligned} & \| (Xu)(\cdot, \gamma); V_{\beta}^2(Q; \gamma) \|^2 + \gamma^2 \| u; V_{\beta}^1(Q; \gamma) \|^2 \\ & \leq c \{ \| f; V_{\beta}^0(Q; \gamma) \|^2 + \gamma^{-2} \| \Lambda^{1-\beta} f; V_0^0(Q; \gamma) \|^2 \}; \end{aligned} \quad (4.3)$$

здесь u — произвольная функция из $V_{\beta}^2(Q; \gamma)$, подчиненная условию $u|_{\partial Q} = 0$, $f = \mathcal{L}(D_x, D_t)u$ (см. (3.1)), γ — любое положительное число, постоянная c не зависит ни от u , ни от γ . Далее выясняются условия, которым следует подчинить показатель β . Неравенство (4.3) назовем (априорной) весовой энергетической оценкой решений задачи (3.1), (3.2).

Поясним структуру неравенства (4.3). Если в левой части отбросить первое слагаемое, а в правой — второе, то (4.3) перейдет в „гиперболическую“ оценку (3.36) при $\beta = 0$. С другой стороны, оставляя слева и справа только первые слагаемые, мы получили бы „эллиптическую“ оценку для Xu (см. [10, 1] или [9]). Таким образом, оператором X выделяется „эллиптическая“ зона (после редукции задачи (3.1), (3.2) к задаче (3.6), (3.7) оператор X переходит в умножение на срезку χ). Второе слагаемое справа в (4.3) возникает при сшивании эллиптической и гиперболической оценок.

2. Свойства весовой энергетической оценки.

Предложение 4.1. Пусть неравенство (4.3) справедливо для всех $u \in V_{\beta}^2(Q; \gamma)$, $u|_{\partial Q} = 0$, с некоторыми $\gamma = \gamma_0 > 0$ и $c = c_0$. Тогда (4.3) выполняется при любом положительном γ с той же постоянной c_0 .

Доказательство. В (4.3) при $\gamma = \gamma_0$ и $c = c_0$ совершим замену переменных $(y, z, t) \mapsto (Y, Z, T) = (\mu y, \mu z, \mu t)$ с каким-нибудь $\mu > 0$. Для этого заметим, что

$$\begin{aligned} (Xu)(y, z, t, \gamma_0) &= (Xu)(\mu^{-1}Y, \mu^{-1}Z, \mu^{-1}T, \gamma_0) \\ &= |Y|^{-d-1} \int X(Z'/|Y|, T'/|Y|, \mu^{-1}\gamma_0|Y|) \\ &\quad \times u(\mu^{-1}Y, \mu^{-1}(Z - Z'), \mu^{-1}(T - T')) dZ' dT' \\ &= (Xu_{\mu})(Y, Z, T, \mu^{-1}\gamma_0), \end{aligned}$$

где $u_{\mu}(Y, Z, T) = u(\mu^{-1}Y, \mu^{-1}Z, \mu^{-1}T)$. Учитывая определения норм (2.1)–(2.4), получим соотношения

$$\| (Xu)(\cdot, \gamma_0); V_{\beta}^2(Q; \gamma) \|^2 = \mu^{2(2-\beta)-n-1} \| (Xu_{\mu})(\cdot, \mu^{-1}\gamma_0); V_{\beta}^2(Q, \mu^{-1}\gamma_0) \|^2. \quad (4.4)$$

Прямым вычислением можно показать, что

$$\begin{aligned} & \gamma_0^{-2} \|\Lambda^{1-\beta} \mathcal{L}u; V_0^0(Q, \gamma_0)\|^2 \\ &= \mu^{2(2-\beta)-n-1} (\mu^{-1} \gamma_0)^{-2} \\ & \times \|\Lambda_{(Z', T') \rightarrow (Z, T)}^{1-\beta} \mathcal{L}(D_Y, D_Z, D_T)u_\mu; V_0^0(Q; \mu^{-1} \gamma_0)\|^2. \end{aligned} \quad (4.5)$$

Аналогично преобразуются и остальные слагаемые в (4.3): в каждом из них u заменяется на u_μ , γ_0 на $\mu^{-1} \gamma_0$ и появляется „лишний“ множитель $\mu^{2(2-\beta)-n-1}$. Поэтому в результате замены переменных неравенство (4.3) переходит в новое неравенство, которое отличается от (4.3) только тем, что вместо u и γ_0 выступают u_μ и $\mu^{-1} \gamma_0$; постоянная c_0 остается прежней. Теперь достаточно по (любому) заданному $\gamma > 0$ выбрать μ так, чтобы выполнялось условие $\mu^{-1} \gamma_0 = \gamma$, и учесть, что u_μ — произвольный элемент из $V_\beta^2(Q; \gamma)$. •

Приведем еще две эквивалентные формулировки оценки (4.3).

Предложение 4.2. *Неравенство (4.3) равносильно каждому из следующих двух утверждений:*

1) При всех $\zeta \in \mathbb{R}^d$ и $\tau = \sigma - i\gamma$, $\sigma \in \mathbb{R}$, $\gamma > 0$, для функций U из пространства $H_\beta^2(\mathbb{K}; 1)$, подчиненных условию $U|(\partial \mathbb{K} \setminus \mathcal{O}) = 0$, справедливо неравенство

$$\begin{aligned} & \|\chi(|\cdot|)U; H_\beta^2(\mathbb{K}; 1)\|^2 + (\gamma/p)^2 \|U; H_\beta^1(\mathbb{K}; 1)\|^2 \\ & \leq c\{\|F; H_\beta^0(\mathbb{K}; 1)\|^2 + (p/\gamma)^2 \|F; L_2(\mathbb{K})\|^2\}, \end{aligned} \quad (4.6)$$

где под $\chi(|\cdot|)U$ понимается функция $\eta \mapsto \chi(|\eta|)U(\eta)$, $F = \mathcal{L}(D_\eta, \theta)U$, $\theta = (\zeta/p, \tau/p)$ и постоянная c не зависит от U , ζ и τ .

2) При всех $\zeta \in \mathbb{R}^d$ и $\tau = \sigma - i\gamma$, $\gamma > 0$, для функций $v \in H_\beta^2(\mathbb{K}; p)$, подчиненных условию $v|(\partial \mathbb{K} \setminus \mathcal{O}) = 0$, справедливо неравенство

$$\begin{aligned} & \|\chi_p v; H_\beta^2(\mathbb{K}; p)\|^2 + \gamma^2 \|v; H_\beta^1(\mathbb{K}; p)\|^2 \\ & \leq c\{\|f; H_\beta^0(\mathbb{K}; p)\|^2 + (p^{1-\beta}/\gamma)^2 \|f; L_2(\mathbb{K})\|^2\}, \end{aligned} \quad (4.7)$$

где $\chi_p(\eta) = \chi(p|\eta|)$, $f = \mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau)v$, а постоянная c не зависит ни от v , ни от параметров ζ , τ .

Доказательство. Подставим в (4.3) $u = u(y, z, t) = \psi(z, t)w(y)$ с произвольными $\psi \in C_0^\infty(\mathbb{R}^{d+1})$ и $w \in C_0^\infty(\mathbb{K} \setminus \mathcal{O})$, $w|(\partial \mathbb{K} \setminus \mathcal{O}) = 0$. Затем каждое слагаемое в (4.3) преобразуем с помощью предложения 2.1. Тогда неравенство (4.3) примет вид

$$\int |\hat{\psi}(\zeta, \tau)|^2 p^\alpha (R(\zeta, \tau) - L(\zeta, t)) d\zeta d\sigma \geq 0, \quad (4.8)$$

где $a = d - n - 2(\beta - 2)$, $R(\zeta, \tau)$ и $L(\zeta, \tau)$ — правая и левая части неравенства (4.6), а роль U играет функция $\mathbb{K} \ni \eta \mapsto w(p^{-1}\eta)$; постоянная c , вообще говоря, изменилась за счет перехода к эквивалентным выражениям. Благодаря произвольности ψ из (4.8) следует (4.6). Итак, неравенство (4.3) влечет оценку (4.6).

Формула (4.6) превращается в (4.7) в результате замены переменных $\eta \mapsto y = p^{-1}\eta$. •

Укажем условие на показатель β , необходимое для справедливости оценки (4.3).

Предложение 4.3. Пусть выполнено неравенство (4.3). Тогда

$$\beta \neq 1 - \frac{1}{2} \sqrt{(n - d - 2)^2 + 4\mu_k}, \quad k = 1, 2, \dots, \quad (4.9)$$

где $0 < \mu_1 < \mu_2 \leq \dots$ — последовательность всех собственных чисел оператора δ (Лапласа-Бельтрами) в области $\Omega = \mathbb{K} \cap S^{n-d-1}$, заданного на функциях, равных нулю на $\partial\Omega$.

Доказательство. Пусть $\beta = 1 - \sqrt{(n - d - 2)^2 + 4\mu_j}/2$ и $v_N(y) = \eta(r/N)\chi(r)r^{i\lambda_j}\Phi_j$; — та же функция, что и в лемме 3.3. При проверке этой леммы было показано, что последовательность $\mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau)v_N$ ограничена в $L_2(\mathbb{K})$ (параметры можно считать фиксированными). Эта последовательность ограничена и в $H_\beta^0(\mathbb{K}; p) = H_\beta^0(\mathbb{K})$. В самом деле, первое слагаемое справа в (3.8) аннулируется; второе слагаемое есть $O(r^{-\beta-(n-d)/2+2})$, а третье и четвертое равны $O(r^{-\beta-(n-d)/2+1})$. Поэтому правая часть (4.7) при $f = \mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau)v_N$ ограничена равномерно относительно N . С другой стороны, первое слагаемое слева в (4.7), вычисленное для v_N , стремится к ∞ при $N \rightarrow \infty$. Итак, последовательность v_N опровергает оценку (4.7). Остается применить предложение 4.2. •

3. Доказательство весовой энергетической оценки.

Предложение 4.4. Пусть показатель β удовлетворяет условию (4.9) и неравенству $\beta \leq 1$. Тогда справедлива оценка (4.3).

Доказательство. Задача (3.6), (3.7) эллиптическая, и потому при указанных ограничениях на β для всех $v \in C_0^\infty(\overline{\mathbb{K}} \setminus \mathcal{O})$ таких, что $v|_{(\partial\mathbb{K} \setminus \mathcal{O})} = 0$, имеет место неравенство

$$\|v; H_\beta^2(\mathbb{K}; 1)\|^2 \leq c\{\|\chi\mathcal{L}(D_\eta, \theta)v; H_\beta^0(\mathbb{K}; 1)\|^2 + \|\psi v; H_\beta^1(\mathbb{K}; 1)\|^2\}, \quad (4.10)$$

где $\chi, \psi \in C_0^\infty(\overline{\mathbb{K}})$, $\chi\psi = \chi$, $\chi = 1$ вблизи начала координат (см. [1] или, например, [9]). (В действительности для (4.10) достаточно требовать $\beta \neq$

$-i\lambda_{\pm k} + 2 - (n - d)/2$, что в „плюсовом“ случае совпадает с условием (4.9); ограничение $\beta \leq 1$ понадобится позже).

Сложим неравенства (4.10) и (3.27). После сложения в левой части можно избавиться от срезки \varkappa_{∞} ; в самом деле, считая, что $\varkappa_{\infty} = 1$ вне носителя χ , имеем

$$(\gamma/p)\|(1 - \varkappa_{\infty})v; H_{\beta}^1(\mathbb{K}; 1)\| \leq \|\chi v; H_{\beta}^2(\mathbb{K}; 1)\|.$$

В результате получим

$$\begin{aligned} & \|\chi v; H_{\beta}^2(\mathbb{K}; 1)\|^2 + (\gamma/p)^2 \|v; H_{\beta}^1(\mathbb{K}; 1)\|^2 \\ & \leq c\{\|\mathcal{L}(D_{\eta}, \theta)v; H_{\beta}^0(\mathbb{K}; 1)\|^2 + \|\psi_{\infty} v; H_{\beta-1}^1(\mathbb{K}; 1)\|^2\}. \end{aligned} \quad (4.11)$$

Заменяя переменные $\eta \mapsto y = p^{-1}\eta$, приходим к оценке

$$\begin{aligned} & \|\chi_p v; H_{\beta}^2(\mathbb{K}; p)\|^2 + \gamma^2 \|v; H_{\beta}^1(\mathbb{K}; p)\|^2 \\ & \leq c\{\|\mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau)v; H_{\beta}^0(\mathbb{K}; p)\|^2 + \|\varkappa\psi_{\infty, p} v; H_{\beta-1}^1(\mathbb{K}; p)\|^2\}; \end{aligned} \quad (4.12)$$

здесь $\chi_p(y) = \chi(py)$, $\psi_{\infty, p}(y) = \psi_{\infty}(py)$, $\varkappa \in C_0^{\infty}(\mathbb{K})$, причем $\varkappa = 1$ вблизи точки $y = 0$.

„Лишняя“ срезка \varkappa в (4.12) появилась благодаря неравенству

$$\|(1 - \varkappa)v; H_{\beta-1}^1(\mathbb{K}; p)\|^2 \leq (\gamma^2/2c)\|v; H_{\beta}^1(\mathbb{K}; p)\|^2,$$

которое при большом γ или (для данного γ) при большом радиусе шара $\{y : |y| \leq R\}$, где $\varkappa = 1$, вытекает непосредственно из определения норм. Впрочем, наличие срезки \varkappa в (4.12) далее по существу не используется.

Оценим последнее слагаемое в правой части (4.12). Учитывая расположение носителей срезающих функций и условие $\beta \leq 1$, имеем

$$\begin{aligned} & \|\varkappa\psi_{\infty, p} v; H_{\beta-1}^1(\mathbb{K}; p)\|^2 \\ & \leq c \int_{c_1/p < |y| < c_2} |y|^{2(\beta-1)} (|\nabla v|^2 + |y|^{-2}|v|^2 + p^2|v|^2) dy \\ & \leq cp^{2(1-\beta)} \int_{\mathbb{K}} (|\nabla v(y)|^2 + (|y|^{-2} + p^2)|v(y)|^2) dy. \end{aligned}$$

Последний интеграл мажорируем с помощью неравенства (3.9) и получаем

$$\|\varkappa\psi_{\infty, p} v; H_{\beta-1}^1(\mathbb{K}; p)\|^2 \leq c(p^{1-\beta}/\gamma)^2 \|\mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau)v; L_2(\mathbb{K})\|^2. \quad (4.13)$$

Сопоставление (4.12) и (4.13) приводит к (4.7). Остается применить предложение 4.2. •

§5. Свойства операторов краевых задач в зависимости от показателя β

Будем рассматривать операторы краевых задач в конусе и клине в функциональных пространствах, связанных с весовыми энергетическими оценками. Мы проследим за изменением свойств операторов с изменением показателя β . Для этой цели обобщим схему, использованную в разделах 3.3 и 3.4. Полученные результаты применяются в дальнейшем для вывода асимптотики решений вблизи вершины конуса или ребра клина.

1. Оператор задачи в конусе. Обозначим через $\mathcal{D}H_\beta(\mathbb{K}; p)$ пространство функций в \mathbb{K} , полученное пополнением $C_0^\infty(\overline{\mathbb{K}} \setminus 0)$ по норме

$$\|v; \mathcal{D}H_\beta(\mathbb{K}; p)\| = (\|\chi_p v; H_\beta^2(\mathbb{K}; p)\|^2 + \gamma^2 \|v; H_\beta^1(\mathbb{K}; p)\|^2)^{1/2}, \quad (5.1)$$

где χ — фиксированная функция из $C_0^\infty(\overline{\mathbb{K}})$, $\chi = 1$ около вершины конуса, $\chi_p(y) = \chi(py)$. Введем еще пространство $\mathcal{R}H_\beta(\mathbb{K}; p)$ с нормой

$$\begin{aligned} \|f; \mathcal{R}H_\beta(\mathbb{K}; p)\| &= (\|f; H_\beta^0(\mathbb{K})\|^2 + (p^{1-\beta}/\gamma)^2 \|f; L_2(\mathbb{K})\|^2)^{1/2} \\ &= \left(\int_{\mathbb{K}} |f(y)|^2 (|y|^{2\beta} + p^{2(1-\beta)}/\gamma^2) dy \right)^{1/2}. \end{aligned} \quad (5.2)$$

С задачей (3.3), (3.4) сопоставим неограниченный оператор $v \mapsto \mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau)v$ в $\mathcal{R}H_\beta(\mathbb{K}; p)$ с областью определения $\{v \in C_0^\infty(\overline{\mathbb{K}} \setminus 0) : v = 0 \text{ на } \partial\mathbb{K} \setminus \mathcal{O}\}$. Как и в п. 3.3, легко проверяется, что этот оператор допускает замыкание, которое обозначается через $A_\beta(\zeta, \tau)$ с областью определения $\mathcal{D}(A_\beta(\zeta, \tau))$.

Предложение 5.1. Пусть $\beta \leq 1$. Тогда:

- 1) $\mathcal{D}(A_\beta(\zeta, \tau)) \subset \mathcal{D}(A(\zeta, \tau))$, где $A(\zeta, \tau)$ — оператор задачи (3.3), (3.4), введенный в п. 3.3;
- 2) $\ker A_\beta(\zeta, \tau) = 0$;
- 3) если выполнено условие (4.9), то $\mathcal{D}(A_\beta(\zeta, \tau)) \subset \mathcal{D}H_\beta(\mathbb{K}; p)$ и образ $\text{Im } A_\beta(\zeta, \tau)$ оператора $A_\beta(\zeta, \tau)$ замкнут в $\mathcal{R}H_\beta(\mathbb{K}; p)$;
- 4) если условие (4.9) нарушено, то образ $\text{Im } A_\beta(\zeta, \tau)$ незамкнут.

Доказательство. Пусть функции $v_n \in C_0^\infty(\overline{\mathbb{K}} \setminus \mathcal{O})$ таковы, что $v_n|_{\partial\mathbb{K}} = 0$ и обе последовательности $\{v_n\}$ и $\{\mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau)v_n\}$ фундаментальны в $\mathcal{R}H_\beta(\mathbb{K}; p)$. Ввиду непрерывности вложения $\mathcal{R}H_\beta(\mathbb{K}; p) \subset L_2(\mathbb{K})$ эти последовательности остаются фундаментальными и в $L_2(\mathbb{K})$. Значит, справедливо утверждение 1, а потому и утверждение 2 (см. предложение 3.2, 2).

При условии (4.9) выполняется неравенство (4.7) (предложения 4.2 и 4.4), которое влечет включение $\mathcal{D}(A_\beta(\zeta, \tau)) \subset \mathcal{D}H_\beta(\mathbb{K}; p)$ и замкнутость образа $\text{Im } A_\beta(\zeta, \tau)$.

Наконец, если бы в отсутствие условия (4.9) образ был замкнут, то обратный оператор

$$\mathcal{RH}_\beta(\mathbb{K}; p) \supset \text{Im } A_\beta(\zeta, \tau) \ni f \mapsto A_\beta(\zeta, \tau)^{-1} f \in \mathcal{D}(A_\beta(\zeta, \tau)) \subset \mathcal{DH}_\beta(\mathbb{K}; p)$$

оказался бы ограниченным. Однако такое заключение опровергается рассуждением из доказательства предложения 4.3: указывается последовательность $v_N \in C_0^\infty(\overline{\mathbb{K}} \setminus \mathcal{O})$, $v_N|_{\partial \mathbb{K}} = 0$, для которой $\|\mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau)v_N; \mathcal{RH}_\beta(\mathbb{K}; p)\| \leq \text{const}$ и $\|v_N; \mathcal{DH}_\beta(\mathbb{K}; p)\| \rightarrow \infty$. •

Пусть $\mathcal{RH}_\beta(\mathbb{K}; p)^*$ — пространство, сопряженное с $\mathcal{RH}_\beta(\mathbb{K}; p)$ относительно двойственности в $L_2(\mathbb{K})$. Норма в $\mathcal{RH}_\beta(\mathbb{K}; p)^*$ (при фиксированных параметрах) эквивалентна норме

$$\left(\int_{\mathbb{K}} |v(y)|^2 (|y|^{2\beta} + 1)^{-1} dy \right)^{1/2}. \quad (5.3)$$

Пусть $A_\beta(\zeta, \tau)^*$ обозначает (неограниченный) оператор в $\mathcal{RH}_\beta(\mathbb{K}; 1)^*$, сопряженный с $A_\beta(\zeta, \tau)$. Займемся изучением ядра $\ker A_\beta(\zeta, \tau)^*$.

По тем же соображениям, что и в п. 3.3, функции w из $\ker A_\beta(\zeta, \tau)^*$ принадлежат $C^\infty(\overline{\mathbb{K}} \setminus \mathcal{O})$ и удовлетворяют уравнениям $\mathcal{L}(D_y, \zeta, \bar{\tau})w = 0$ в \mathbb{K} , $w = 0$ на $\partial \mathbb{K} \setminus \mathcal{O}$. С очевидным изменением повторяя рассуждение из доказательства леммы 3.4, получим неравенства

$$\begin{aligned} \int_{\{y \in \mathbb{K}; |y| < 1\}} |y|^{-2\beta} (|y|^2 |\nabla w(y)|^2 + |y|^4 |\nabla^2 w(y)|^2) dy < \infty, \\ \int_{\{|y \in \mathbb{K}; |y| > 1\}} |y|^{-2\beta} (|\nabla w(y)|^2 / |y|^2 + |\nabla^2 w(y)|) dy < \infty. \end{aligned}$$

Ясно, что можно использовать и лемму 3.6 (с заменой γ на $-\gamma$). Иными словами, элементы $w \in \ker A_\beta(\zeta, \tau)^*$ быстро убывают на бесконечности, а в окрестности вершины конуса описываются асимптотикой.

Далее мы считаем, что $\beta \leq 1$. Пусть $\beta_1 > \beta_2 > \dots$ — все такие числа, что каждая из прямых $\text{Im } \lambda = \beta_k - 2 + (n-d)/2$ содержит хотя бы одно собственное число λ_j ($j \geq 1$) пучка \mathfrak{A} (см. (3.17)). Согласно предложению 5.1, 4, $\text{Im } A_\beta(\zeta, \tau)$ — замкнутое подпространство в $\mathcal{RH}_\beta(\mathbb{K}; p)$, если и только если $\beta \neq \beta_k$. Заметим, что $\beta_1 = 1 - \sqrt{(n-d-2)^2 + 4\mu_1}/2 < 1$. Через N_k обозначим число собственных значений λ_j , $j \geq 1$, подчиненных условию $\text{Im } \lambda_j \geq \beta_k - 2 + (n-d)/2$.

Предложение 5.2. 1) Если $\beta_1 < \beta \leq 1$, то $\ker A_\beta(\zeta, \tau)^* = 0$ и, значит, $\text{Im } A_\beta(\zeta, \tau) = \mathcal{RH}_\beta(\mathbb{K}; p)$.

2) Если $\beta_{k+1} < \beta < \beta_k$, то $\dim \ker A_\beta(\zeta, \tau)^* = N_k$.

Доказательство разобьем на несколько шагов.

1. Проверка утверждения 1 по существу не отличается от доказательства предложения 3.7; незначительные изменения очевидны.

2. Докажем существование специальных решений однородной задачи (3.33), (3.34), однозначно определенных своей (растущей) асимптотикой вблизи вершины конуса. Обозначим через $v_{-j}^N(\cdot, \zeta, \tau)$ выражение, которое получается из (3.25) заменой λ на λ_{-j} ($j = 1, 2, \dots$) и формального ряда на сумму его первых N слагаемых. Пусть еще $\eta \in C_0^\infty(\overline{\mathbb{K}})$, $\eta = 1$ в окрестности вершины конуса. Тогда

$$F_{-j}^N := \mathcal{L}(D_y, \zeta, \bar{\tau}) \eta v_{-j}^N(\cdot, \zeta, \tau) = \mathcal{O}(r^{i\lambda_{-j} + 2N - 2}),$$

и потому $F_{-j}^N \in L_2(\mathbb{K})$ при достаточно большом N .

Пусть $w_{-j}^N(\cdot, \zeta, \bar{\tau})$ — сильное решение задачи (3.33), (3.34) с $\bar{\tau}$ вместо τ и правой частью F_{-j}^N (см. теорему 3.8). Положим $w_{-j}(\cdot, \zeta, \bar{\tau}) = w_{-j}^N(\cdot, \zeta, \bar{\tau}) - \eta v_{-j}^N(\cdot, \zeta, \bar{\tau})$. Ясно, что $\mathcal{L}(D_y, \zeta, \bar{\tau}) w_{-j}(y, \zeta, \bar{\tau}) = 0$ в \mathbb{K} . Нетрудно понять, что w_{-j} не зависит ни от N , ни от срезающей функции η .

3. Покажем, что при условии $\text{Im } \lambda_j \geq \beta_k - 2 + (n-d)/2$ имеет место включение $w_{-j} \in \ker A_\beta(\zeta, \tau)^*$ для $\beta \in (\beta_{k+1}, \beta_k)$. (Если $\text{Im } \lambda_j \leq \beta_{k+1} - 2 + (n-d)/2$, то $w_{-j} \notin \mathcal{RH}_\beta(\mathbb{K}; p)^*$, см. (5.3)).

Пусть $f \in C_0^\infty(\overline{\mathbb{K}} \setminus \mathcal{O})$ и $v \in \mathcal{D}(A(\zeta, \tau))$ — сильное решение задачи (3.33), (3.34) (существование и единственность которого обеспечивается теоремой 3.8). Тогда асимптотика v в окрестности вершины конуса имеет вид $v \sim \sum c_j v_j$, $j \geq 1$ (лемма 3.5). Известно, что постоянные c_j пропорциональны (f, w_{-j}) ([11], см. также [9]; по существу это следует из формулы (3.31). Соответствующее рассуждение содержится в доказательстве предложения 6.2). Если $\text{Im } \lambda_j \geq \beta_k - 2 + (n-d)/2$, то функция $\chi r^{i\lambda_j} \Phi_j$ не принадлежит $H_\beta^2(\mathbb{K})$. Поэтому при указанных j равенства $(f, w_{-j}) = 0$ необходимы для включения $v \in \mathcal{D}(A_\beta(\zeta, \tau))$. Значит, $w_{-j} \in \ker A_\beta(\zeta, \tau)^*$.

4. Пусть $J = \{j : \text{Im } \lambda_j \geq \beta_k - 2 + (n-d)/2\}$. Покажем, что $\{w_{-j}, j \in J\}$ — базис в пространстве $\ker A_\beta(\zeta, \tau)^*$.

Пусть w — произвольный элемент из $\ker A_\beta(\zeta, \tau)^*$. Согласно лемме 3.5,

$$w \sim \sum_{j \in J} c_{-j} v_{-j} + \sum_{j \geq 1} c_j v_j$$

в окрестности начала. Тогда $z = w - \sum c_{-j} v_{-j} \in \ker A_\beta(\zeta, \tau)^*$, $j \in J$, и $z \sim \sum c_j v_j$, $j \geq 1$. Последнее означает, что $z \in \mathcal{D}(A(\zeta, \bar{\tau}))$ и, более того, $z \in \ker A(\zeta, \bar{\tau}) = 0$ (предложение 3.2, 2). •

2. Сильные β -решения. Сильным β -решением задачи (3.33), (3.34) с правой частью $f \in \mathcal{RH}_\beta(\mathbb{K}; p)$ назовем решение уравнения $A_\beta(\zeta, \tau)v = f$. Из предложений 4.2, 4.4, 5.1 и 5.2 вытекает

Теорема 5.3. 1) Если $\beta_1 < \beta \leq 1$, то для каждой функции $f \in \mathcal{RH}_\beta(\mathbb{K}; p)$ существует единственное сильное β -решение задачи (3.33), (3.34). Справедлива оценка

$$\|v; \mathcal{DH}_\beta(\mathbb{K}; p)\| \leq c(\beta) \|f; \mathcal{RH}_\beta(\mathbb{K}; p)\|, \quad (5.4)$$

в которой постоянная $c(\beta)$ зависит от β , но не зависит ни от f , ни от параметров $\zeta \in \mathbb{R}^d$, $\tau = \sigma - i\gamma$, где $\sigma \in \mathbb{R}$, $\gamma > 0$.

2) Если $\beta \in (\beta_{k+1}, \beta_k)$, то сильное β -решение существует лишь для функций $f \in \mathcal{RH}_\beta(\mathbb{K}; p)$, подчиненных условиям

$$(f, w_{-j}) = 0, \quad j \in J \quad (5.5)$$

(обозначения см. в конце доказательства предложения 5.2). Сильное β -решение единственно. Справедлива оценка (5.4).

3) Всякое сильное β -решение является сильным решением задачи (3.33), (3.34). Если существуют сильные β - и β' -решения, то они совпадают.

3. Задача в клине. Обозначим через $DV_\beta(Q; \gamma)$ пространство функций в цилиндре $Q = \mathbb{D} \times \mathbb{R}$, наделенное нормой

$$\|u; DV_\beta(Q; \gamma)\| = \left(\int \|\hat{u}(\cdot, \zeta, \tau); \mathcal{DH}_\beta(\mathbb{K}; p)\|^2 d\zeta d\sigma \right)^{1/2}, \quad (5.6)$$

а через $\mathcal{RV}_\beta(Q; \gamma)$ — пространство с нормой

$$\|f; \mathcal{RV}_\beta(Q; \gamma)\| = \left(\int \|f(\cdot, \zeta, \tau); \mathcal{RH}_\beta(\mathbb{K}; p)\|^2 d\zeta d\sigma \right)^{1/2}. \quad (5.7)$$

Пусть $\hat{v}(\cdot, \zeta, \tau)$ — сильное β -решение задачи (3.33), (3.34) с правой частью $\hat{f}(\cdot, \zeta, \tau) = \mathbf{F}_{(z,t) \rightarrow (\zeta, \tau)} f(\cdot, z, t)$. Функцию v , $v(y, z, t) = \mathbf{F}_{(\zeta, \tau) \rightarrow (z, t)}^{-1} \hat{v}(y, \zeta, \tau)$, назовем сильным β -решением задачи (3.1), (3.2). Теорема 5.3 и предложение 2.1 приводят к следующему утверждению.

Теорема 5.4. 1) Если $\beta_1 < \beta \leq 1$, то для каждой функции $f \in \mathcal{RV}_\beta(Q; \gamma)$ существует единственное сильное β -решение задачи (3.1), (3.2). Справедлива оценка

$$\|u; DV_\beta(Q; \gamma)\| \leq c(\beta) \|f; \mathcal{RV}_\beta(Q; \gamma)\| \quad (5.8)$$

с постоянной $c(\beta)$, не зависящей ни от f , ни от $\gamma > 0$.

2) Если $\beta \in (\beta_{k+1}, \beta_k)$, то сильное β -решение существует лишь для функций $f \in \mathcal{RV}_\beta(Q; \gamma)$, подчиненных условиям

$$(\hat{f}(\cdot, \zeta, \tau), w_{-j}(\cdot, \zeta, \bar{\tau})) = 0$$

при всех $\zeta \in \mathbb{R}^d$, $\tau = \sigma - i\gamma$ (двойственность в $L_2(\mathbb{K})$); здесь $w_{-j} = w_{-j}(\cdot, \zeta, \bar{\tau})$ — элементы базиса в пространстве $\ker A_\beta(\zeta, \tau)^*$ (построенные в предложении 5.2). Сильное β -решение единственно, и для него справедлива оценка (5.8).

3) Всякое сильное β -решение является сильным решением задачи (3.1), (3.2). Если существуют сильные β - и β' -решения, то они совпадают.

§6. Асимптотика решений вблизи вершины конуса или ребра клина

Пусть $f \in \mathcal{RH}_\beta(\mathbb{K}; p)$ при $\beta \in (\beta_{k+1}, \beta_k)$ с некоторым k . Поскольку $\mathcal{RH}_\beta(\mathbb{K}; p) \subset L_2(\mathbb{K})$, то существует сильное решение задачи (3.33), (3.34) и можно говорить об его асимптотике по модулю $\mathcal{DH}_\beta(\mathbb{K}; p)$. (Если f подчиняется условиям (5.5), то сильное решение принадлежит пространству $\mathcal{DH}_\beta(\mathbb{K}; p)$ и вопрос об асимптотике не возникает). Попытаемся подобрать такие коэффициенты $c_j = c_j(\zeta, \tau)$, $j \in J = \{j : \text{Im } \lambda_j \geq \beta_k - 2 + (n - d)/2\}$, чтобы выполнялось включение

$$v - \chi_p \sum_{j \in J} c_j v_j^N \in \mathcal{DH}_\beta(\mathbb{K}; p);$$

здесь v_j^N — частная сумма ряда (3.25) (асимптотического решения однородной задачи (3.33), (3.34)) с $\lambda = \lambda_j$ и достаточно большим N ; $\chi_p(y) = \chi(p|y|)$, $\chi \in C_0^\infty(\mathbb{R}_+)$, $\chi = 1$ вблизи начала. Для этого рассмотрим задачу

$$\mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau)h = f - \mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau)\left(\chi_p \sum_{j \in J} c_j v_j^N\right) \equiv g \quad \text{в } \mathbb{K}, \tag{6.1}$$

$$h = 0 \quad \text{на } \partial\mathbb{K}. \tag{6.2}$$

Если c_j таковы, что функция g подчиняется условиям (5.5), то h оказывается сильным β -решением задачи (6.1), (6.2). В этом случае равенство

$$v = \chi_p \sum_{j \in J} c_j v_j^N + h, \quad j \in J,$$

доставляет асимптотику v вблизи вершины. Мы реализуем эту схему. Для того чтобы затем можно было применить полученные результаты к задаче в клине, придется на всех этапах аккуратно учитывать зависимость от параметров.

1. Асимптотика решений задачи в конусе. Сначала уточним поведение элементов $w_{-j} = w_{-j}(\cdot, \zeta, \bar{\tau}) \in \ker A_\beta(\zeta, \tau)^*$ в зависимости от параметров ζ и τ .

Лемма 6.1. Пусть $\beta < (n - d)/2 - \text{Im } \lambda_{-j}$ и $\chi \in C_0^\infty(\mathbb{R}_+)$, причем $\chi = 1$ в окрестности начала. Положим $h_{-j}^N(y, \zeta, \bar{\tau}) = \chi(p|y|)v_{-j}^N(y, \zeta, \bar{\tau})$. Тогда при $p \rightarrow \infty$

$$\|h_{-j}^N(\cdot, \zeta, \bar{\tau}); H_{-\beta}^0(\mathbb{K})\| = O(p^{\text{Im } \lambda_{-j} + \beta - (n-d)/2}), \tag{6.3}$$

$$\gamma\|(w_{-j} - h_{-j}^N)(\cdot, \zeta, \bar{\tau}); L_2(\mathbb{K})\| = O(p^{\text{Im } \lambda_{-j} + 1 - (n-d)/2}). \tag{6.4}$$

Доказательство. Ясно, что на носителе функции $y \mapsto \chi(p|y|)$ выполняется неравенство $|T^2 r^2| \leq \text{const}$, где $T^2 = |\zeta|^2 - \tau^2$ и $r = |y|$. Поэтому левая часть (6.3) не больше, чем

$$c_1 \left(\int_0^{c/p} r^{-2 \operatorname{Im} \lambda_{-j} - 2\beta + n - d - 1} dr \right)^{1/2} = C_2 p^{\operatorname{Im} \lambda_{-j} + \beta - (n-d)/2}.$$

Теперь проверим (6.4). Имеем

$$\mathcal{L}(D_y, \zeta, \bar{\tau}) h_{-j}^N = \chi(|y|p) \mathcal{L}(D_y, \zeta, \bar{\tau}) v_{-j}^N + 2 \nabla \chi(|y|p) \nabla v_{-j}^N + \Delta \chi(|y|p) v_{-j}^N. \quad (6.5)$$

Учитывая выражение для v_{-j}^N (частная сумма ряда (3.25) при $\lambda = \lambda_{-j}$ и \bar{T} вместо T), получаем

$$\mathcal{L}(D_y, \zeta, \bar{\tau}) v_{-j}^N = -r^{i\lambda_{-j} - 2} (\bar{T} r)^{2N} \Psi_{N-1}.$$

Поэтому

$$\begin{aligned} & \| \chi(p|\cdot|) \mathcal{L}(D_y, \zeta, \bar{\tau}) v_{-j}^N; L_2(\mathbb{K}) \| \\ & \leq c_1 \left(\int_0^{c/p} r^{-2 \operatorname{Im} \lambda_{-j} + n - d - 5} dr \right)^{1/2} = c_2 p^{\operatorname{Im} \lambda_{-j} + 2 - (n-d)/2}. \end{aligned} \quad (6.6)$$

Ясно также, что

$$\begin{aligned} & \| (\nabla \chi)(p|\cdot|) \nabla v_{-j}^N; L_2(\mathbb{K}) \| \\ & \leq c p \left(\int_{c_3/p}^{c_4/p} r^{-2 \operatorname{Im} \lambda_{-j} - 3 + n - d} dr \right)^{1/2} = c_2 p^{\operatorname{Im} \lambda_{-j} + 2 - (n-d)/2}. \end{aligned} \quad (6.7)$$

Ту же оценку допускает и последнее слагаемое справа в (6.5). Сопоставляя (6.5)–(6.7), выводим, что

$$\| \mathcal{L}(D_y, \zeta, \bar{\tau}) h_{-j}^N; L_2(\mathbb{K}) \| = O(p^{\operatorname{Im} \lambda_{-j} + 2 - (n-d)/2}). \quad (6.8)$$

Заметим теперь, что функция $v = h_{-j}^N - w_{-j}$ — сильное решение задачи $\mathcal{L}(D_y, \zeta, \bar{\tau}) v = \mathcal{L}(D_y, \zeta, \bar{\tau}) h_{-j}^N$ в \mathbb{K} , $v|_{\partial \mathbb{K}} = 0$ (так и строились элементы w_{-j}). Из неравенства (3.35) вытекает, что

$$\gamma p \| v; L_2(\mathbb{K}) \| \leq c \| \mathcal{L}(D_y, \zeta, \bar{\tau}) h_{-j}^N; L_2(\mathbb{K}) \|.$$

Учитывая (6.8), получаем (6.4). •

Следующее утверждение по существу является частным случаем формул из [11] о коэффициентах в асимптотике решений эллиптических задач вблизи конических точек.

Предложение 6.2. Пусть собственные функции Φ_j пучка \mathcal{A} выбраны так, что выполняются условия ортогональности и нормировки

$$\sqrt{(n-d-2)^2 + 4\mu_j}(\Phi_j, \Phi_k)_{L_2(\Omega)} = \delta_k^j. \quad (6.9)$$

Тогда функция g из (6.1) удовлетворяет равенствам $(g, w_{-j}) = 0, j \in J$, лишь при $c_j = (f, w_{-j})$.

Доказательство. Положим $v = \chi_p \sum c_k v_k^N, k \in J$, и применим формулу (3.31) для функций v и $w = w_{-j}$. В фигурных скобках справа остается лишь интеграл $I(\epsilon)$ по $\partial \mathbb{K}_\epsilon$. Вычисляя его предел при $\epsilon \rightarrow 0$, функцию w_{-j} можно заменить ее асимптотикой v_{-j}^N . Нетрудно понять, что

$$\lim_{\epsilon \rightarrow 0} I(\epsilon) = c_j \sqrt{(n-d-2)^2 + 4\mu_j}(\Phi_j, \Phi_j)_{L_2(\Omega)} = c_j.$$

Отсюда и из (3.31) получаем

$$c_j = \left(\mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau) \chi_p \sum c_k v_k^N, w_{-j} \right).$$

Поэтому $(g, w_{-j}) = (f, w_{-j}) - c_j$. •

Предложение 6.3. Пусть $f \in \mathcal{RH}_\beta(\mathbb{K}; p)$, а функция g определена формулой (6.1), в которой $c_j = (f, w_{-j}), j \in J$. Тогда

$$\gamma \|g; \mathcal{RH}_\beta(\mathbb{K}; p)\| \leq c p \|f; \mathcal{RH}_\beta(\mathbb{K}; p)\|, \quad (6.10)$$

где постоянная c не зависит от f и параметров $\zeta \in \mathbb{R}^d$ и $\tau = \sigma - i\gamma$ при $\sigma \in \mathbb{R}$ и $\gamma > 0$.

Доказательство. Рассмотрим скалярные произведения $(f, w_{-j}) = (f, h_{-j}^N) + (f, w_{-j} - h_{-j}^N)$. Ввиду (6.3)

$$|(f, h_{-j}^N)| \leq \|f; H_\beta^0(\mathbb{K})\| \|h_{-j}^N; H_{-\beta}^0(\mathbb{K})\| \leq c \|f; H_\beta^0(\mathbb{K})\| p^{\text{Im } \lambda_{-j} + \beta - (n-d)/2}. \quad (6.11)$$

Из (6.4) выводим, что

$$\begin{aligned} |(f, w_{-j} - h_{-j}^N)| &\leq \|f; L_2(\mathbb{K})\| \|w_{-j} - h_{-j}^N; L_2(\mathbb{K})\| \\ &\leq c \gamma^{-1} \|f; L_2(\mathbb{K})\| p^{\text{Im } \lambda_{-j} + 1 - (n-d)/2}. \end{aligned} \quad (6.12)$$

Вспоминая определение (5.2) нормы в $\mathcal{RH}_\beta(\mathbb{K}; p)$, с помощью (6.11), (6.12) приходим к неравенству

$$\begin{aligned} |(f, w_{-j})| &\leq c(\|f; H_\beta^0(\mathbb{K})\| + (p^{1-\beta}/\gamma)\|f; L_2(\mathbb{K})\|)p^{\text{Im } \lambda_{-j} + \beta - (n-d)/2} \\ &\leq c\|f; \mathcal{RH}_\beta(\mathbb{K}; p)\|p^{\text{Im } \lambda_{-j} + \beta - (n-d)/2}. \end{aligned} \quad (6.13)$$

Нужно еще оценить величины $\mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau)\chi_p v_j^N$ (см. (6.1)). Повторяя с очевидными изменениями выкладки из доказательства леммы 6.1, получаем соотношение

$$\|\mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau)\chi_p v_j^N; H_\beta^0(\mathbb{K})\| = O(p^{\text{Im } \lambda_j + 2 - \beta - (n-d)/2}), \quad (6.14)$$

которое справедливо при $\beta > -M$ с любым M и достаточно большим $N = N(M)$.

В силу (6.13) и (6.14)

$$\begin{aligned} &\|(f, w_{-j})\mathcal{L}(D_y, \zeta, \tau)\chi_p v_j^N; \mathcal{RH}_\beta(\mathbb{K}; p)\| \\ &\leq c|(f, w_{-j})|(\|\mathcal{L}\chi_p v_j^N; H_\beta^0(\mathbb{K})\| + (p^{1-\beta}/\gamma)\|\mathcal{L}\chi_p v_j^N; L_2(\mathbb{K})\|) \\ &\leq c(p^{\text{Im } \lambda_{-j} + \text{Im } \lambda_j + 2 - (n-d)} + p^{\text{Im } \lambda_{-j} + \text{Im } \lambda_j + 3 - (n-d)}/\gamma)\|f; \mathcal{RH}_\beta(\mathbb{K}; p)\| \\ &= c(1 + p/\gamma)\|f; \mathcal{RH}_\beta(\mathbb{K}; p)\|, \end{aligned}$$

поскольку $\text{Im } \lambda_{-j} + \text{Im } \lambda_j = n - d - 2$ (см. выражения для $\lambda_{\pm j}$ после формулы (3.17)). Остается вспомнить определение (6.1) функции g . •

Из предложений 6.2, 6.3 и сказанного в начале параграфа вытекает следующая теорема об асимптотике сильного решения задачи (3.33), (3.34) вблизи вершины конуса.

Теорема 6.4. Пусть $f \in \mathcal{RH}_\beta(\mathbb{K}; p)$, $\beta \in (\beta_{k+1}, \beta_k)$ при некотором $k = 1, 2, \dots$ и $J = \{j : \text{Im } \lambda_j \geq \beta_k - 2 + (n-2)/2\}$, где λ_j — собственные значения пучка \mathcal{A} (см. (3.17)), а β_k — числа, введенные перед предложением 5.2; предполагается (только для простоты описания), что $\lambda_j - ik$ не является собственным значением пучка \mathcal{A} ни при каком $k = 1, 2, \dots$. Пусть еще выполнено условие (6.9).

Тогда сильное решение v задачи (3.33), (3.34) допускает представление

$$v = \sum_{j \in J} \chi_p c_j v_j^N + h; \quad (6.15)$$

здесь $v_j^N = v_j^N(\cdot, \zeta, \tau)$ — N -ая частная сумма ряда (3.25) с достаточно большим N при $\lambda = \lambda_j$ и с коэффициентами Ψ_k , удовлетворяющими уравнениям (3.26); коэффициенты c_j задаются формулами

$$c_j(\zeta, \tau) = (f, w_{-j}(\cdot, \zeta, \bar{\tau}))_{\mathbb{K}}, \quad (6.16)$$

где $w_{-j}(\cdot, \zeta, \bar{\tau})$ — решения однородной задачи (3.33), (3.34) (с $\bar{\tau}$ вместо τ), однозначно определенные асимптотикой

$$w_{-j}(y, \zeta, \bar{\tau}) = v_{-j}^N(y, \zeta, \bar{\tau}) + O(|y|^{-\text{Im } \lambda_{-j} + 2N}),$$

причем $v_{-j}^N(\cdot, \zeta, \bar{\tau})$ — частная сумма ряда (3.25) при $\lambda = \lambda_{-j}$ (с $\bar{\tau}$ вместо τ).

Справедливо неравенство

$$\|h; \mathcal{D}H_\beta(\mathbb{K}; p)\| \leq c(1 + p/\gamma) \|f; \mathcal{R}H_\beta(\mathbb{K}; p)\| \quad (6.17)$$

(см. определения (5.1) и (5.2) пространств $\mathcal{D}H_\beta(\mathbb{K}; p)$ и $\mathcal{R}H_\beta(\mathbb{K}; p)$), а c_j подчиняются оценке

$$|c_j(\zeta, \tau)| \leq c \|f; \mathcal{R}H_\beta(\mathbb{K}; p)\| p^{\text{Im } \lambda_{-j} + \beta - (n-d)/2} \quad (6.18)$$

(см. (6.13)). Постоянная c в (6.17) и (6.18) не зависит ни от f , ни от параметров $\zeta \in \mathbb{R}^d$ и $\tau = \sigma - i\gamma$, $\sigma \in \mathbb{R}$, $\gamma > 0$.

2. Асимптотика решения задачи в клине. Положим

$$\mathcal{P}_j^N(\nu^2, \omega) = \sum_{k=0}^{N-1} \nu^{2k} \Psi_k(\omega),$$

где Ψ_k — решения уравнений (3.26) при $\lambda = \lambda_j$, N — достаточно большое число. Используемые ниже пространства $\mathcal{D}V_\beta(Q; \gamma)$, $\mathcal{R}V_\beta(Q; j)$ и операторы X и Λ определены в (5.6), (5.7) и (4.1), (4.2) соответственно. Следующая теорема получается из теоремы 6.4 при помощи обратного преобразования Фурье $\mathbf{F}_{(\zeta, \tau) \rightarrow (z, t)}^{-1}$.

Теорема 6.5. Пусть $\Lambda f \in \mathcal{R}V_\beta(Q; \gamma)$ при $\beta \in (\beta_{k+1}, \beta_k)$ с некоторым $k = 1, 2, \dots$. Тогда сильное решение u задачи (3.1), (3.2) допускает представление

$$u(y, z, t) = \sum_{j \in J} r^{i\lambda_j} \mathcal{P}_j^N(r^2(\partial_t^2 - \Delta_z), \omega)(X\check{c}_j)(y, z, t) + \check{h}(y, z, t), \quad (6.19)$$

где $\check{\varphi}(y, z, t) = \mathbf{F}_{(\zeta, \tau) \rightarrow (z, t)}^{-1} \varphi(y, \zeta, \tau)$,

$$c_j(\zeta, \tau) = (f(\cdot, \zeta, \tau), w_{-j}(\cdot, \zeta, \bar{\tau}))_{L_2(\mathbb{K})}, \quad (6.20)$$

а функция $(z, t) \mapsto e^{-\gamma t} \check{c}_j(z, t) \equiv \check{c}_j^\gamma(z, t)$ подчиняется неравенству

$$\|\check{c}_j^\gamma; H^{(n-d)/2 - \text{Im } \lambda_{-j} - \beta}(\mathbb{R}^{d+1})\| \leq c \|f; \mathcal{R}V_\beta(Q; \gamma)\|. \quad (6.21)$$

Для остатка \tilde{h} в (6.19) верна оценка

$$\gamma \|\tilde{h}; DV_\beta(Q; \gamma)\| \leq c \|\Lambda f; RV_\beta(Q; \gamma)\|. \quad (6.22)$$

Постоянная c в (6.21) и (6.22) не зависит от $\gamma > 0$.

Замечание 6.6. Свойства оператора X хорошо известны (см., например, [9], предложение 6.4.7 и §9.3). В частности, X является оператором гладкого продолжения функций, заданных на ребре $M \times \mathbb{R}$, внутрь клина $Q = D \times \mathbb{R}$. Если \tilde{c}_j — достаточно гладкая функция (скажем, если β — большое по модулю отрицательное число, см. (6.21)), то главный член в j -ом слагаемом из (6.19) можно переписать в виде $\tilde{c}_j(z, t)r^{i\lambda_j}\Phi_j$, где Φ_j — собственная функция пучка \mathfrak{A} , отвечающая числу λ_j .

§7. Задача в ограниченной области

Пусть G — ограниченная область в \mathbb{R}^n , граница ∂G которой содержит конечное число гладких замкнутых непересекающихся ребер M_j , $0 \leq \dim M_j \leq n-2$; вне объединения $M = \bigcup M_j$ ребер граница гладкая.

Рассмотрим задачу

$$\mathcal{L}(D_x, D_t)u(x, t) \equiv u_{tt}(x, t) - \Delta_x u(x, t) = f(x, t), \quad (x, t) \in G \times \mathbb{R}, \quad (7.1)$$

$$u(x, t) = 0, \quad (x, t) \in \partial G \times \mathbb{R}. \quad (7.2)$$

Результаты предыдущих разделов о задачах в конусе и клине позволяют описать асимптотику „сильных“ решений задачи (7.1), (7.2) вблизи особенностей, включая гладкость коэффициентов в асимптотике. Как обычно, это делается локальной заменой исходной задачи (7.1), (7.2) на задачу в клине. Однако формулы для коэффициентов (аналогичные выражениям (6.20)) на таком пути получить нельзя; с этой целью приходится рассматривать всю задачу (7.1), (7.2) в целом. Вычисление коэффициентов в асимптотике вблизи ребер сводится к такому же вопросу для конических точек (см., например, [9, §8.3]). Поэтому мы коротко обсудим только конические точки.

Рассуждение состоит в повторении для задачи (7.1), (7.2) схемы, использованной при исследовании задачи (3.1), (3.2): с задачей связывается оператор (с параметром) в шкале весовых пространств; доказывается, что (при тех же ограничениях на весовой показатель β , что и раньше) этот оператор является мономорфизмом с замкнутым образом; формулы для коэффициентов возникают из условий существования сильного β -решения.

Будем для простоты описания считать, что множество особенностей M состоит из единственной конической точки \mathcal{O} (начало координат) и что в окрестности \mathcal{O} область G совпадает с открытым конусом \mathbb{K} , вырезающим на сфере S^{n-1} область Ω с гладкой границей.

Введем пространство $H_\beta^s(G; q)$, норма в котором определяется равенствами (2.1) и (2.2) с заменой \mathbb{K} на G ; для нормы в $H_\beta^s(Q)$ верна формула (2.3) с G вместо \mathbb{D} . Пространство $V_\beta^s(Q; \gamma)$ наделяется нормой (2.4) (с Q вместо Q). При $\tau = \sigma - i\gamma$, $\sigma \in \mathbb{R}$ и $\gamma > 0$ положим

$$\begin{aligned} \|v; \mathcal{D}H_\beta(G; |\tau|)\| &= (\| \chi_{|\tau|} v; H_\beta^2(G; |\tau|)\|^2 + \gamma^2 \|v; H_\beta^1(G; |\tau|)\|^2)^{1/2}, \\ \|u; \mathcal{D}V_\beta(Q; \gamma)\| &= \left(\int \|\hat{u}(\cdot, \tau); \mathcal{D}H_\beta(G; |\tau|)\|^2 d\sigma \right)^{1/2}, \end{aligned}$$

где $\hat{u}(x, \tau) = \mathbf{F}_{t \rightarrow \tau} u(x, t)$. По аналогии с (5.2) и (5.7) введем пространства $\mathcal{R}H_\beta(G; |\tau|)$ и $\mathcal{R}V_\beta(Q; \gamma)$ с нормами

$$\begin{aligned} \|f; \mathcal{R}H_\beta(G; |\tau|)\| &= (\|f; H_\beta^0(G)\|^2 + (|\tau|^{1-\beta}/\gamma)^2 \|f; L_2(G)\|^2)^{1/2}, \\ \|g; \mathcal{R}V_\beta(Q; |\tau|)\| &= \left(\int \|\hat{g}(\cdot, \tau); \mathcal{R}H_\beta(G; |\tau|)\|^2 d\sigma \right)^{1/2}. \end{aligned}$$

Оценка

$$\gamma \|v; H_0^1(G; |\tau|)\| \leq c \| \mathcal{L}(D_x, \tau)v; L_2(G) \| \tag{7.3}$$

при условии $v|_{\partial G} = 0$ получается теми же рассуждениями, что и неравенство (3.9), только теперь нужно считать число γ достаточно большим ($\tau = \sigma - i\gamma$, $\sigma \in \mathbb{R}$, $\gamma > 0$, см. доказательство предложения 3.1).

Неограниченный оператор $v \mapsto \mathcal{L}(D_x, \tau)v$ в $L_2(G)$, заданный на функциях $v \in C_0^\infty(\bar{G} \setminus O)$, подчиненных условию $v|_{\partial G} = 0$, допускает замыкание. Обозначим это замыкание через $A(\tau)$, а его область определения — через $\mathcal{D}(A(\tau))$. Из оценки (7.3) следует, что $\mathcal{D}(A(\tau)) \subset H_0^1(G; |\tau|)$, $\ker A(\tau) = 0$ и $\overline{\text{Im } A(\tau)} = \text{Im } A(\tau)$ (ср. с предложением 3.2). Равенство $\text{Im } A(\tau) = L_2(G)$ проверяется даже проще, чем в п. 3.3 (не надо заботиться о поведении элементов из $\ker A(\tau)^*$ на бесконечности).

Сильным решением задачи

$$\mathcal{L}(D_x, \tau)v(x) = f(x), \quad x \in G, \tag{7.4}$$

$$v(x) = 0, \quad x \in \partial G, \tag{7.5}$$

назовем решение уравнения $A(\tau)v = f \in L_2(G)$. Мы убедились, что верна

Теорема 7.1. *Для любой функции $f \in L_2(G)$ при каждом $\tau = \sigma - i\gamma$, где $\sigma \in \mathbb{R}$, $\gamma \geq \gamma_0 > 0$ и γ_0 — достаточно большое число, существует единственное сильное решение v задачи (7.4), (7.5). Справедлива оценка*

$$\gamma^2 \|v; H_0^1(G; |\tau|)\| \leq c \|A(\tau)v; L_2(G)\|,$$

в которой постоянная c не зависит от параметров σ и γ .

Приведем априорную оценку решений задачи (7.4), (7.5) в пространствах $DH_\beta(G; |\tau|)$. Как и прежде, через β_k , $k = 1, 2, \dots$, обозначаются числа, определенные перед предложением 5.2.

Предложение 7.2. Пусть $\beta \neq \beta_k$, $\beta \leq 1$ и $\gamma \geq \gamma_0$ с большим $\gamma_0 > 0$. Тогда для всякой функции $v \in C_0^\infty(\bar{G} \setminus 0)$, подчиненной условию (7.5), выполняется неравенство

$$\|v; DH_\beta(G; |\tau|)\| \leq c \|\mathcal{L}(D_x, \tau)v; \mathcal{R}H_\beta(G; |\tau|)\|, \quad (7.6)$$

в котором постоянная c не зависит от параметров σ и γ .

Доказательство. Пусть $\psi \in C^\infty(\bar{G})$, $\psi = 1$ вблизи точки O и носитель ψ расположен в той малой окрестности точки O , где G совпадает с конусом \mathbb{K} . Имеем

$$\mathcal{L}(D_x, \tau)\psi v = \psi \mathcal{L}(D_x, \tau)v + [\mathcal{L}, \psi]v, \quad (7.7)$$

где $[\mathcal{L}, \psi]v = 2(\nabla\psi)v + (\Delta\psi)v$. Формулу (7.7) можно рассматривать как уравнение в конусе \mathbb{K} и применить оценку (4.7) (см. предложения 4.2 и 4.4), в силу которой

$$\begin{aligned} \|\psi v; DH_\beta(\mathbb{K}; |\tau|)\| \\ \leq c(\|\psi \mathcal{L}(D_x, \tau)v; \mathcal{R}H_\beta(\mathbb{K}; |\tau|)\| + \|[\mathcal{L}, \psi]v; \mathcal{R}H_\beta(\mathbb{K}; |\tau|)\|). \end{aligned} \quad (7.8)$$

Ввиду определения (5.2) нормы в $\mathcal{R}H_\beta(\mathbb{K}; \tau)$ получаем

$$\|[\mathcal{L}, \psi]v; \mathcal{R}H_\beta(\mathbb{K}; |\tau|)\| \leq c(\|[\mathcal{L}, \psi]v; H_\beta^0(\mathbb{K})\| + (p^{1-\beta}/\gamma)\|[\mathcal{L}, \psi]v; L_2(\mathbb{K})\|).$$

Первое слагаемое справа не превосходит $c\|v; H_\beta^1(G; |\tau|)\|$, а второе не больше, чем

$$(p^{1-\beta}/\gamma)\|v; H_0^1(G; |\tau|)\| \leq (p^{1-\beta}/\gamma)\|\mathcal{L}(D_x, \tau)v; L_2(G)\|$$

(с учетом (7.3)). Поэтому (7.8) приводит к неравенству

$$\|\psi v; DH_\beta(G; |\tau|)\| \leq c\|v; H_\beta^1(G; |\tau|)\| + \|\mathcal{L}(D_x, \tau)v; \mathcal{R}H_\beta(G; |\tau|)\|. \quad (7.9)$$

Кроме того, снова используя (7.3), имеем

$$\begin{aligned} \|(1-\psi)v; DH_\beta(G; |\tau|)\| &\leq c\|v; H_0^1(G; |\tau|)\| \leq c\gamma^{-1}\|\mathcal{L}v; L_2(G)\| \\ &\leq c\|\mathcal{L}v; \mathcal{R}H_\beta(G; |\tau|)\|. \end{aligned} \quad (7.10)$$

Сложим (7.9) и (7.10); так как $\|v; DH_\beta(G; |\tau|)\|^2$ содержит слагаемое $\gamma^2\|v; H_\beta^1(G; |\tau|)\|^2$, то при большом γ величину $\|v; H_\beta^1(G; |\tau|)\|$ можно из правой части исключить. Мы пришли к оценке (7.6). •

Определим $A_\beta(\tau)$ как замыкание в $\mathcal{R}H_\beta(G; |\tau|)$ оператора $v \mapsto \mathcal{L}(D_x, \tau)v$, заданного на функциях $v \in C^\infty(\bar{G} \setminus O)$ с условием $v|_{\partial G} = 0$. Повторением с очевидными изменениями рассуждений из п. 5.1 доказывается

Теорема 7.3. При $\beta \leq 1$ и $\gamma \geq \gamma_0$ с достаточно большим $\gamma_0 > 0$ справедливы утверждения:

- 1) $\ker A_\beta(\tau) = 0, \mathcal{D}(A_\beta(\tau)) \subset \mathcal{D}(A(\tau));$
- 2) если $\beta_1 < \beta \leq 1$, то $\text{Im } A_\beta(\tau) = \mathcal{RH}_\beta(G; |\tau|);$
- 3) если $\beta_{k+1} < \beta < \beta_k, k = 1, 2, \dots$, то пространство $\text{Im } A_\beta(\tau)$ замкнуто в $\mathcal{RH}_\beta(G; |\tau|)$ и $\dim \ker A_\beta(\tau)^* = N_k$ (обозначения см. в предложении 5.2). Базис в пространстве $\ker A_\beta(\tau)^*$ составляют функции $W_{-j}(\cdot, \bar{\tau})$, однозначно определенные своей (растущей) асимптотикой вблизи точки O ; асимптотика $W_{-j}(\cdot, \bar{\tau})$ совпадает с асимптотикой функции $w_{-j}(\cdot, \zeta, \bar{\tau})$ при $\zeta = 0$, введенной в части 2 доказательства предложения 5.2;
- 4) если $\beta = \beta_k$, то пространство $\text{Im } A_\beta(\tau)$ незамкнуто.

Закончим параграф формулировкой для области G аналога теоремы 6.5.

Сильным решением задачи (7.1), (7.2) называется функция u , определенная равенством $u(x, t) = \mathbf{F}_{\tau \rightarrow t}^{-1} v(x, \tau)$, где $v(\cdot, \tau)$ — сильное решение задачи (7.4), (7.5) с правой частью $\hat{f}(\cdot, \tau)$. По теореме 7.1 сильное решение задачи (7.1), (7.2) существует для всех $f \in V_0^0(Q; \gamma)$ при $\gamma \geq \gamma_0$.

Теорема 7.4. Пусть $\Lambda f \in \mathcal{RV}_\beta(Q; \gamma)$ при $\beta \in (\beta_{k+1}, \beta_k)$ с некоторым $k = 1, 2, \dots$ и $\gamma \geq \gamma_0$, где $(\Lambda f)(x, t) = \mathbf{F}_{\tau \rightarrow t}^{-1} |\tau| \mathbf{F}_{s \rightarrow \tau} f(x, s)$. Тогда сильное решение u задачи (7.1), (7.2) допускает представление

$$u(x, t) = \psi(x) \sum_{j \in J} |x|^{i\lambda_j} \mathcal{P}_j^N(|x| \partial_t)^2, \omega)(X \check{c}_j)(x, t) + \rho(x, t); \tag{7.11}$$

здесь $\psi \in C^\infty(\bar{G})$, носитель ψ расположен в малой окрестности точки O и $\psi = 1$ вблизи O ; $\check{c}_j(t) = \mathbf{F}_{\tau \rightarrow t}^{-1} (\hat{f}(\cdot, \tau), W_{-j}(\cdot, \bar{\tau}))_G$, а функция $t \mapsto \check{c}_j^\gamma(t) := e^{-\gamma t} \check{c}_j(t)$ подчиняется неравенству

$$\|\check{c}_j^\gamma; H^{n/2 - \text{Im } \lambda_j - \beta}(\mathbb{R})\| \leq c \|f; \mathcal{RV}_\beta(Q; \gamma)\|.$$

Для остатка ρ в (7.11) верна оценка

$$\gamma \|\rho; DV_\beta(Q; \gamma)\| \leq c \|\Lambda f; \mathcal{RV}_\beta(Q; \gamma)\|.$$

Постоянная c в этих неравенствах не зависит от γ .

Напомним напоследок, что иногда оператор X можно из формулы (7.11) исключать, см. замечание 6.6.

Список литературы

- [1] Мазья В. Г., Пламеневский Б. А., *L_p -оценки решений эллиптических краевых задач в областях с ребрами*, Тр. Моск. мат. о-ва 37 (1978), 49–93.
- [2] Sakamoto R., *Hyperbolic boundary value problems*, Cambridge Univ. Press, Cambridge–New York, 1982.
- [3] Chazarin J., Piriou A., *Introduction to the theory of linear partial differential equations*, Stud. Math. Appl., vol. 14, North-Holland Publishing Co., Amsterdam–New York, 1982.
- [4] Агранович М. С., *Граничные задачи для систем с параметром*, Мат. сб. 84 (1971), № 1, 27–65.
- [5] Мельников И. И., *Особенности решения смешанной задачи для гиперболических уравнений второго порядка в областях с кусочно-гладкой границей*, Успехи мат. наук 37 (1982), № 1, 149–150.
- [6] Cheeger J., Taylor M., *On the diffraction of waves by conical singularities. I, II*, Comm. Pure Appl. Math. 35 (1982), 275–331, 487–529.
- [7] Eskin G., *The wave equation in a wedge with general boundary conditions*, Comm. Partial Differential Equations 17 (1992), no. 1–2, 99–160.
- [8] Witt I., *Non-linear hyperbolic equations in domains with conical point*, Akademie-Verlag, Berlin, 1995.
- [9] Назаров С. А., Пламеневский Б. А., *Эллиптические задачи в областях с кусочногладкой границей*, Наука, М., 1991.
- [10] Кондратьев В. А., *Краевые задачи для эллиптических уравнений в областях с коническими или угловыми точками*, Тр. Моск. мат. о-ва 16 (1967), 209–292.
- [11] Мазья В. Г., Пламеневский Б. А., *О коэффициентах в асимптотике решений эллиптических краевых задач в областях с коническими точками*, Math. Nachr. 76 (1977), 29–60.

С.-Петербургский
государственный университет,
физический факультет,
кафедра математической физики
198904, С.-Петербург,
Петродворец, Ульянова, 1
E-mail: Boris.Plamenevskij@pobox.spbu.ru

Поступило 22 августа 1997 г.