

О СУЩЕСТВОВАНИИ И ЕДИНСТВЕННОСТИ РЕШЕНИЙ ЗАДАЧИ ДИРИХЛЕ ДЛЯ ПСЕВДОДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ ЭЛЛИПТИЧЕСКИХ УРАВНЕНИЙ В ОБЛАСТЯХ С НЕКОМПАКТНЫМИ ГРАНИЦАМИ

Л.М. КОЖЕВНИКОВА

Аннотация. Выделен класс единственности решений задачи Дирихле для псевдодифференциальных эллиптических уравнений в областях с некомпактными границами. Ограничение на рост решения формулируется в терминах геометрической характеристики неограниченной области Ω , введенной ранее в работах автора для квазиэллиптических уравнений. Доказано существование решения, принадлежащего установленному классу единственности.

Ключевые слова: псевдодифференциальные эллиптические уравнения, задача Дирихле, класс единственности, неограниченная область, область с некомпактной границей, существование решения, геометрическая характеристика.

1. ВВЕДЕНИЕ

В настоящей работе исследуются вопросы корректности постановки задачи Дирихле для некоторого класса псевдодифференциальных эллиптических уравнений в неограниченной области Ω пространства $\mathbb{R}_{n+1} = \{\bar{y} = (x, \mathbf{y}) = (y_0, \mathbf{y}) \mid x \in \mathbb{R}, \mathbf{y} = (y_1, \dots, y_n) \in \mathbb{R}_n\}$, $n \geq 1$.

Доказательству теорем типа Фрагмена-Линделефа, принципа Сен-Венана или выделению классов единственности решений для эллиптических уравнений посвящены работы Е.М. Ландиса [1], О.А. Олейник, Г.А. Иосифьян [2] – [4], А.Ф. Тедеева, А.Е. Шишкова [5] – [8]. Перечисленные утверждения, несмотря на внешние различия, характеризуют близкие качественные свойства решений эллиптических уравнений. Подробный обзор работ по рассматриваемой тематике приведен в [9]. Здесь процитируем лишь результаты, сравнимые с результатами настоящей работы.

В работах О.А. Олейник, Г.А. Иосифьян [2] – [4] получена априорная оценка обобщенного решения смешанной задачи для линейного эллиптического уравнения второго порядка, аналогичная оценкам, выражающим принцип Сен-Венана в теории упругости. При этом рассматриваются области с конечным числом ветвей, достаточно произвольным образом уходящими в бесконечность. Граница области поделена на три части, на которых соответственно ставятся краевые условия первого, второго и третьего типа. Приведем характерное следствие из теорем 1, 2 работы [3] для решения задачи Дирихле

$$L_2 u \equiv - \sum_{i,j=0}^n (a_{ij}(\bar{y}) u_{y_i})_{y_j} = \Phi(\bar{y}), \quad (1.1)$$

КОЖЕВНИКОВА Л.М. ON EXISTENCE AND UNIQUENESS OF SOLUTIONS OF THE DIRICHLET'S PROBLEM FOR PSEUDODIFFERENTIAL ELLIPTIC EQUATIONS IN DOMAINS WITH NON-COMPACT BOUNDARIES.

© КОЖЕВНИКОВА Л.М. 2009.

Работа поддержана РФФИ (грант 09-01-00440-а).

Поступила 27 февраля 2009 г.

$$u \Big|_{\partial\Omega} = 0. \quad (1.2)$$

Для области Ω , лежащей в полупространстве $\mathbb{R}_{n+1}^+ = \{\bar{\mathbf{y}} \in \mathbb{R}_{n+1} \mid x > 0\}$, положим $\mathcal{A}(u) = \sum_{i,j=0}^n a_{ij}(\bar{\mathbf{y}})u_{y_i}u_{y_j}$, $\Omega^r = \{\bar{\mathbf{y}} \in \Omega \mid x < r\}$, $\gamma_r = \{\bar{\mathbf{y}} \in \Omega \mid x = r\}$,

$$0 < \nu(r) = \inf \left\{ \int_{\gamma_r} \mathcal{A}(g) d\mathbf{y} \mid g(\bar{\mathbf{y}}) \in C_0^\infty(\Omega), \int_{\gamma_r} g^2 d\mathbf{y} = 1 \right\}, \quad r > 0. \quad (1.3)$$

Доказано, что обобщенное решение задачи (1.1), (1.2) с $\Phi(\bar{\mathbf{y}}) = 0$ в Ω подчиняется оценке

$$\int_{\Omega^r} \mathcal{A}(u) d\bar{\mathbf{y}} \leq C \exp \left(- \int_r^R \sqrt{\nu(x)} dx \right) \int_{\Omega^R} \mathcal{A}(u) d\bar{\mathbf{y}}, \quad r < R.$$

Отсюда вытекает следующая теорема единственности. Пусть $u(\bar{\mathbf{y}})$ – решение задачи (1.1), (1.2) с нулевой правой частью. Если для некоторой последовательности $R_N \rightarrow \infty$

$$\int_{\Omega^{R_N}} \mathcal{A}(u) d\bar{\mathbf{y}} \leq \varepsilon(R_N) \exp \left(\int_1^{R_N} \sqrt{\nu(x)} dx \right), \quad (1.4)$$

где $\varepsilon(R_N) \rightarrow 0$ при $R_N \rightarrow \infty$, то $u \equiv 0$ в Ω .

А.Е. Шишковым в работах [5] – [8] установлены энергетические априорные оценки решений задачи Дирихле для квазилинейных дивергентных эллиптических уравнений высокого порядка с нелинейностью порядка $p - 1$, $p > 1$ в неограниченных областях с некомпактными границами. На их основе доказываются альтернативные теоремы типа Фрагмена-Линделефа о поведении решений на бесконечности. В качестве геометрической характеристики неограниченной области $\Omega \subset \mathbb{R}_{n+1}$ используется функция нелинейной частоты сечений $\gamma(r) = \{\bar{\mathbf{y}} \in \Omega \mid |\bar{\mathbf{y}}| = r\}$:

$$\nu_p(r) = \inf \left\{ \int_{\gamma(r)} |\nabla_\gamma g|^p ds \mid g(\bar{\mathbf{y}}) \in C_0^\infty(\Omega), \int_{\gamma(r)} |g|^p ds \right\}, \quad r > 0, \quad (1.5)$$

где $\nabla_\gamma g$ – проекция ∇g на плоскость, касательную к $\gamma(r)$. Очевидно, функция $\nu_p(r)$ при $p = 2$ является обобщением функции $\nu(r)$.

Кроме того, в работе [10] А.Е. Шишковым для квазилинейных дивергентных эллиптических уравнений высокого порядка доказано существование решения задачи Дирихле в областях с некомпактными границами, относящимися к классу "узких" в окрестности бесконечности, при экспоненциальном росте правой части.

С нашей точки зрения, геометрические характеристики неограниченной области Ω , рассматриваемые на сечениях этой области некоторым семейством гиперповерхностей, такие, как $\nu(r)$, $\nu_p(r)$, недостаточно эффективны для областей с нерегулярным поведением границы.

Прежде чем перейти к изложению наших результатов, введем некоторые обозначения. Положим: $\|\cdot\|_Q$ – норма в пространстве $L_2(Q)$, аргумент $Q = \Omega$ может быть опущен; $\Omega_{r_1}^{r_2} = \{\bar{\mathbf{y}} \in \Omega \mid r_1 < x < r_2\}$, причем значения $r_1 = -\infty$, $r_2 = \infty$ могут отсутствовать.

Определим область вращения

$$\Omega(f) = \{(x, \mathbf{y}) \in \mathbb{R}_{n+1} \mid x > 0, |\mathbf{y}| < f(x)\} \quad (1.6)$$

с положительной функцией $f(x)$. От функции f будем требовать только то, чтобы множество $\Omega(f)$ было областью.

Пусть, например,

$$\Omega(f_a), f_a(x) = \max(1, x^a); \quad \Omega(\tilde{f}_a), \tilde{f}_a(x) = \infty, x \neq i, \tilde{f}_a(i) = i^a, i \in \mathbb{N};$$

$$\Omega(\hat{f}_a), \hat{f}_a(x) = f_a(x), x \neq i, \hat{f}_a(i) = i^b, i \in \mathbb{N}, \quad 0 < b < a < 1.$$

Очевидно, что $\nu(r, \Omega(f_a)) = \nu(r, \Omega(\hat{f}_a))$ при всех $r > 0$, за исключением натуральных точек, поэтому классы единственности (1.4) для областей $\Omega(f_a)$ и $\Omega(\hat{f}_a)$ совпадают. Однако, в работе [9] для области $\Omega(\hat{f}_a)$ нами установлен существенно более широкий и точный класс единственности, такой же, как для области $\Omega(f_b)$, $f_b(x) = \max(1, x^b)$:

$$\lim_{r \rightarrow \infty} \exp(-\kappa_b r^{1-b}) \|u\|_{\Omega_r^{r+1}(\hat{f}_a)} = 0.$$

Далее, поскольку $\nu(r, \Omega(\tilde{f}_a)) = 0$, $r \neq i$, $i \in \mathbb{N}$, то класс единственности (1.4) для области $\Omega(\tilde{f}_a)$ не пригоден. Для области $\Omega(\tilde{f}_a)$ также получен точный класс единственности, такой же, как и для области $\Omega(f_a)$:

$$\lim_{r \rightarrow \infty} \exp(-\kappa_a r^{1-a}) \|u\|_{\Omega_r^{r+1}(\tilde{f}_a)} = 0.$$

Будем предполагать, что неограниченная область $\Omega \subset \mathbb{R}_{n+1}$ представлена в виде объединения $\Omega = \bigcup_{N=0}^{\infty} \Omega^{(N)}$ последовательности вложенных $\Omega^{(N)} \subset \Omega^{(N+1)}$ ограниченных областей, удовлетворяющих следующим дополнительным требованиям. Дополнения $\Omega_{(N-1)}^{(N)} = \Omega^{(N)} \setminus \overline{\Omega^{(N-1)}}$ распадаются на конечное число подобластей $\omega_i^{(N)}$, $i = \overline{1, p^{(N)}}$: $\Omega_{(N-1)}^{(N)} = \bigcup_{i=1}^{p^{(N)}} \omega_i^{(N)}$, $N = \overline{1, \infty}$. Пересечение $(\partial\Omega^{(N)}) \cap \Omega$ распадается на конечное число гиперповерхностей $S_i^{(N)}$, $i = \overline{1, p^{(N)}}$, $N = \overline{0, \infty}$.

Для множества $Q \subset \Omega$ введем обозначение

$$\lambda(Q) = \inf \left\{ \|\nabla g\|_Q^2 \mid g(\bar{y}) \in C_0^\infty(\Omega), \|g\|_Q = 1 \right\}. \quad (1.7)$$

Определим векторы $t^{(N)} = (t_1^{(N)}, \dots, t_{p^{(N)}}^{(N)})$ и $\lambda^{(N)} = (\lambda_1^{(N)}, \dots, \lambda_{p^{(N)}}^{(N)})$ формулами $t_i^{(N)} = \text{dist}(S_i^{(N)}, S_i^{(N-1)})$, $\lambda_i^{(N)} = \lambda(\omega_i^{(N)})$, $i = \overline{1, p^{(N)}}$, $N = \overline{1, \infty}$.

Будем предполагать, что существует число $\theta > 0$ такое, что выполняются неравенства:

$$1 \leq \theta \lambda_i^{(N)} (t_i^{(N)})^2, \quad i = \overline{1, p^{(N)}}, \quad N = \overline{1, \infty}. \quad (1.8)$$

Описанное выше представление $\Omega = \bigcup_{N=0}^{\infty} \Omega^{(N)}$ при выполнении неравенств (1.8) назовем λ -разбиением области Ω . Понятие λ -разбиения можно считать обобщением понятия λ -последовательности, введенного в [11] для области, расположенной вдоль выделенной оси Ox . А именно, предполагается, что неограниченная область Ω лежит в полупространстве \mathbb{R}_{n+1}^+ и сечение γ_r не пусто при любом $r > 0$. Множества $\Omega^{(N)} = \Omega^{x_N}$ определяются неограниченной возрастающей последовательностью положительных чисел $\{x_N\}_{N=0}^\infty$. При этом последовательность $\{x_N\}_{N=0}^\infty$ называется λ -последовательностью, а условие (1.8) для разбиения $\Omega = \bigcup_{N=0}^{\infty} \Omega^{x_N}$ принимает вид

$$1 \leq \theta \lambda(x_N, x_{N+1}) \Delta_N^2, \quad N = \overline{0, \infty}, \quad (1.9)$$

где $\lambda(x_N, x_{N+1}) = \lambda(\Omega_{x_N}^{x_{N+1}})$, $\Delta_N = x_{N+1} - x_N$.

Суть оценок сен-венановского типа состоит в отслеживании убывания "энергии среды" при движении вдоль линии, составляющей "ось среды". Нами предложен способ построения точек на этой линии (лямбда-последовательности) таких, что при переходе к следующей точке происходит спад "энергии среды" в фиксированное число раз. Доказательство точных сен-венановских оценок состоит в установлении верхней и нижней границы для этого числа.

Построение лямбда-последовательности основано на оценке первого собственного значения оператора, соответствующего уравнению, в области, заключенной между трансверсальными к "оси среды" поверхностями, проходящими через соседние точки последовательности.

До некоторого времени понятие λ -последовательности считалось новым изобретением, пока не была обнаружена работа О.А. Олейник, Г.А. Иосифьян [12], в которой по существу использовался прототип этой последовательности для системы уравнений теории упругости. Приведем результаты этой работы для одного уравнения (1.1) с непрерывными в $\bar{\Omega}$ симметричными коэффициентами, удовлетворяющими условию равномерной эллиптичности.

В работе [12] определяется неограниченно возрастающая последовательность положительных чисел $\{R_N\}_{N=0}^{\infty}$ такая, что

$$1 \leq \Theta(R_{N+1} - R_N)^2 \chi(R_N, R_{N+1}), \quad N = \overline{0, \infty},$$

где

$$\chi(r_1, r_2) = \inf \left\{ \lambda(Q) \mid \Omega(r_2) \setminus \overline{\Omega(r_1)} \subset Q \subset \Omega(r_2) \right\}, \quad r_1 < r_2,$$

$\Omega(r) = \{\bar{y} \in \Omega \mid |\bar{y}| < r\}$, число Θ зависит лишь от n и констант равномерной эллиптичности.

О.А. Олейник, Г.А. Иосифьян доказали следующую теорему единственности. Если обобщенное решение $u(\bar{y})$ задачи (1.1), (1.2) в Ω удовлетворяет условиям

$$\|\nabla u\|_{\Omega(R_N)} \leq \varepsilon(R_N) \exp N, \quad N \in \mathbb{N}, \quad (1.10)$$

где $\varepsilon(R_N) \rightarrow 0$ при $N \rightarrow \infty$, то $u = 0$ в Ω .

Отметим, что в работе [12] не выделен класс областей, для которых существует последовательность $\{R_N\}_{N=0}^{\infty}$ и не установлена точность класса единственности (1.10).

Приведем необходимое и достаточное условие существования λ -последовательности:

$$\text{при любом } r_1 > 0 \text{ найдется } r_2 > r_1 \text{ такое, что } \lambda(r_1, r_2) > 0, \quad (1.11)$$

(см. [11], § 3, следствие 1 к утверждению 2). При этом λ -последовательность можно построить, начиная с любого $x_0 > 0$. Таким образом, λ -последовательность существует для очень широкого класса неограниченных областей.

Ради некоторого упрощения формулировок результатов потребуем выполнение условия

$$\lambda^{(0)} = \lambda(\Omega^{(0)}) > 0. \quad (1.12)$$

Определим невозрастающую последовательность

$$\lambda(N) = \min\{\lambda^{(0)}, \lambda_1^{(1)}, \dots, \lambda_{p^{(1)}}^{(1)}, \lambda_1^{(N)}, \dots, \lambda_{p^{(N)}}^{(N)}\}, \quad N = \overline{1, \infty}. \quad (1.13)$$

Если выполнено условие (1.12), то $\lambda(N) > 0$, $N \in \mathbb{N}$. Тогда, очевидно, справедливо неравенство

$$\lambda(N) \|g\|_{\Omega^{(N)}}^2 \leq \|\nabla g\|_{\Omega^{(N)}}^2, \quad g(\bar{y}) \in C_0^\infty(\Omega), \quad N \in \mathbb{N}. \quad (1.14)$$

Назовем $\bar{\lambda}$ -последовательность $\{\bar{x}_\nu\}_{\nu=0}^{\infty}$ с числом $\bar{\theta} > 0$ оптимальной, если существует положительная постоянная $C(\bar{\theta})$ такая, что для любой другой λ -последовательности $\{x_J\}_{J=0}^{\infty}$

с числом $\theta > 0$ справедлива импликация

$$(x_L \leq \bar{x}_N) \Rightarrow (L \leq CN). \quad (1.15)$$

Установлено, что оптимальной является $\bar{\lambda}$ -последовательность с минимально возможными, без нарушения условия (1.9), интервалами $(\bar{x}_\nu, \bar{x}_{\nu+1})$ (см. [11], утверждение 3).

Для областей вращения вида (1.6) приведем способ построения λ -последовательности. Неограниченную возрастающую последовательность положительных чисел $\{x_N\}_{N=0}^\infty$ определим индуктивно

$$x_{N+1} = \sup \left\{ r \mid \inf_{x \in [x_N, r]} f(x) \geq (r - x_N) \right\}, \quad N = \overline{0, \infty}, \quad (1.16)$$

начиная с $x_0 = 1$. Эту последовательность назовем П-последовательностью функции f . Установлено, что П-последовательность является λ -последовательностью для области $\Omega(f)$ (см. [9], следствие 3.1).

Если существует постоянная $\omega \geq 1$ такая, что

$$\sup \{ f(z) \mid z \in [x - f(x), x + f(x)] \} \leq \omega f(x), \quad x \geq 1, \quad (1.17)$$

то П-последовательность $\{x_N\}_{N=0}^\infty$ является оптимальной $\bar{\lambda}$ -последовательностью для $\Omega(f)$, и существуют постоянные $c, \bar{\omega} \geq 1$ такие, что справедливы оценки

$$c^{-1} \int_1^{x_N} \frac{dx}{f(x)} \leq N \leq c \int_1^{x_N} \frac{dx}{f(x)}, \quad N \geq 1, \quad (1.18)$$

$$\bar{\omega}^{-1} \leq \frac{x_{N+2} - x_{N+1}}{x_{N+1} - x_N} \leq \bar{\omega}, \quad N = \overline{0, \infty}, \quad (1.19)$$

(см. [9], следствие 3.3).

Приведем результаты, установленные для решения задачи Дирихле в случае уравнения

$$-L_2 u \equiv \sum_{i,j=0}^n (a_{ij}(\bar{\mathbf{y}}) u_{y_i})_{y_j} = \sum_{i=0}^n (\Phi_i(\bar{\mathbf{y}}))_{y_i} - \Phi(\bar{\mathbf{y}}), \quad (1.20)$$

с граничным условием

$$u \Big|_{\partial\Omega} = \Psi \Big|_{\partial\Omega}. \quad (1.21)$$

Действительные коэффициенты уравнения (1.20) считаем измеримыми в Ω и ограниченными для п.в. $\bar{\mathbf{y}} \in \Omega$ функциями

$$|a_{ij}(\bar{\mathbf{y}})| \leq \bar{a}, \quad i, j = \overline{0, n}, \quad (1.22)$$

для любых $\bar{\mathbf{z}} \in \mathbb{R}_{n+1}$ и п.в. $\bar{\mathbf{y}} \in \Omega$ удовлетворяющими условию

$$\sum_{i,j=0}^n a_{ij}(\bar{\mathbf{y}}) z_i z_j \geq \hat{a} |\bar{\mathbf{z}}|^2. \quad (1.23)$$

Рассмотрим вопросы существования и единственности решения задачи с локально суммируемыми данными $\Phi(\bar{\mathbf{y}})$, $\Phi(\bar{\mathbf{y}}) = (\Phi_0(\bar{\mathbf{y}}), \Phi_1(\bar{\mathbf{y}}), \dots, \Phi_n(\bar{\mathbf{y}}))$, $\Psi(\bar{\mathbf{y}})$. В § 3 выделен класс единственности решений задачи (1.20), (1.21), для областей с нерегулярным поведением границы этот класс может быть шире класса единственности (1.4). В случае уравнения Лапласа установлена точность найденного класса единственности.

Через $\Xi_2 = \{n, \theta, \hat{a}, \bar{a}\}$ обозначим набор постоянных, зависимость других постоянных от этого набора будем указывать в круглых скобках.

Теорема 1. Пусть $\{\varepsilon_N\}_{N=0}^{\infty}$ – произвольная последовательность положительных чисел. Пусть для области Ω существует λ -разбиение $\Omega = \bigcup_{N=0}^{\infty} \Omega^{(N)}$, удовлетворяющее условию (1.12). Тогда найдется положительная постоянная $\kappa_2(\Xi_2)$ такая, что, если для решения $u(\bar{y})$ задачи (1.20), (1.21) с $\Phi(\bar{y}) = \mathbf{0}$, $\Phi(\bar{y}) = \Psi(\bar{y}) = 0$ выполнено одно из условий

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \exp(-\kappa_2 N) \varepsilon_N^{-1} \|u\|_{\Omega^{(N)+\varepsilon_N}} = 0, \quad (1.24)$$

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \exp(-\kappa_2 N) \|\nabla u\|_{\Omega^{(N+1)}} = 0, \quad (1.25)$$

то $u = 0$ в Ω . Здесь $\Omega^{(N)+\varepsilon_N} = \{\bar{y} \in \Omega \setminus \overline{\Omega^{(N)}} \mid \text{dist}(\bar{y}, S^{(N)}) < \varepsilon_N\}$.

Точность установленных классов единственности доказана нами для областей вращения, поэтому приведем следствие теоремы 1 для областей, расположенных вдоль оси Ox .

Теорема 1'. Пусть $\{\varepsilon_N\}_{N=0}^{\infty}$ – произвольная последовательность положительных чисел. Пусть для области Ω существует λ -последовательность $\{x_N\}_{N=0}^{\infty}$, подчиняющаяся требованию (1.12). Тогда найдется положительная постоянная $\kappa_2(\Xi_2)$ такая, что, если для решения $u(\bar{y})$ задачи (1.20), (1.21) с $\Phi(\bar{y}) = \mathbf{0}$, $\Phi(\bar{y}) = \Psi(\bar{y}) = 0$ выполнено одно из условий

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \exp(-\kappa_2 N) \varepsilon_N^{-1} \|u\|_{\Omega_{x_N}^{x_N+\varepsilon_N}} = 0, \quad (1.24')$$

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \exp(-\kappa_2 N) \|\nabla u\|_{\Omega_{x_N}^{x_{N+1}}} = 0, \quad (1.25')$$

то $u = 0$ в Ω .

Отметим, что класс единственности (1.25') близок к классу (1.10). При $\varepsilon_N = x_{N+1} - x_N$ для достаточно больших N , очевидно, ограничение (1.24') слабее, чем (1.25').

Конечно, классы единственности (1.24), (1.25) зависят от представления $\Omega = \bigcup_{N=0}^{\infty} \Omega^{(N)}$.

Поскольку мы не следим за точным значением κ_2 , можно считать, что оптимальная $\bar{\lambda}$ -последовательность при фиксированном $\bar{\theta}$ обеспечивает "наиболее быстро убывающую" с ростом $x = \bar{x}_N$ экспоненту в (1.24'). Отметим, что постоянная κ_2 определяется параметром θ , и согласно (3.4) $\kappa_2 \leq C/\sqrt{\theta}$.

Следующая теорема является следствием теоремы 1' для области вращения.

Теорема 2. Существует положительная постоянная $\kappa_2(\Xi_2)$ такая, что, если для решения $u(\bar{y})$ задачи (1.20), (1.21) в области $\Omega(f)$ с $\Phi(\bar{y}) = \mathbf{0}$, $\Phi(\bar{y}) = \Psi(\bar{y}) = 0$ выполнено условие

$$\lim_{r \rightarrow \infty} \exp\left(-\kappa_2 \int_1^r \frac{dx}{f(x)}\right) \|u\|_{\Omega_r^{r+1}} = 0, \quad (1.26)$$

то $u = 0$ в $\Omega(f)$.

Для задачи Дирихле в области вращения $\Omega(f)$ в случае уравнения Лапласа

$$\Delta u = 0 \quad (1.27)$$

в [9, теорема 0.3] построен следующий пример неединственности решения.

Теорема 3. Пусть для функции $f(x)$, $x > 0$ существует положительная функция $\bar{f}(x) \leq f(x)$, $x > 0$ такая, что Π -последовательность $\{x_N\}_{N=0}^{\infty}$ функции $\bar{f}(x)$ удовлетворяет условию (1.19). Тогда в области вращения $\Omega(f)$ существует неотрицательное ненулевое решение задачи (1.27), (1.2), подчиняющееся оценке

$$u(\bar{y}) \leq \exp(\kappa_* N), \quad \bar{y} \in \Omega^{x_N}(f), \quad N \geq 1, \quad (1.28)$$

с положительной постоянной κ_* , зависящей только от n .

Для областей вращения $\Omega(f)$ в условиях теоремы 3 при дополнительном требовании того, что существует постоянная $\omega_1 \geq 1$ такая, что для Π -последовательности $\{x_N\}_{N=0}^{\infty}$ функции $\bar{f}(x)$ справедливы неравенства

$$\inf_{[x_N, x_{N+1}]} f(x) \leq \omega_1 \Delta_N, \quad N = \overline{1, \infty}, \quad (1.29)$$

получено ([9], следствие 4.1) следствие оценки (1.28)

$$\|u\|_{\Omega_{x_N}^{x_{N+1}}(f)} \leq M \exp(K_* N) \Delta_N, \quad N \geq 0. \quad (1.30)$$

Таким образом, установлена точность класса единственности (1.24') для области $\Omega(f)$. Действительно, применим теорему 3 в ситуации, когда выполнено условие (1.29). Поскольку Π -последовательность функции \bar{f} является λ -последовательностью для области $\Omega(f)$ (см. утверждение 3.1 [9]), то сравнивая (1.24') при $\varepsilon_N = \Delta_N$, $N = \overline{0, \infty}$, и (1.30), приходим к выводу, что в случае уравнения Лапласа постоянная κ_2 в классе единственности (1.24') для области $\Omega(f)$ не может быть заменена на неограниченно возрастающую последовательность $\{\kappa_N\}_{N=0}^{\infty}$. В этом смысле, построенный пример показывает, что найденный класс единственности для области $\Omega(f)$ нельзя существенно расширить.

Понятие λ -последовательности, введенное для уравнений второго порядка в случае областей, расположенных вдоль оси Ox , несложным образом обобщается на некоторый класс уравнений, которые являются дифференциальными по выделенной переменной x и псевдодифференциальными по остальным переменным, в том числе на уравнения высокого порядка.

Через $B(\mathbf{z})$, $\mathbf{z} \in \mathbb{R}_n$ будем обозначать непрерывные положительные при п.в. $\mathbf{z} \in \mathbb{R}_n$ функции такие, что

$$B(\mathbf{z}) \leq C|\mathbf{z}|^b, \quad b, C > 0, \quad |\mathbf{z}| \geq 1.$$

На множестве комплекснозначных функций $g(\bar{\mathbf{y}}) = g(x, \mathbf{y}) \in \mathbf{C}_0^\infty(\mathbb{R}_{n+1})$ при каждом $x \in \mathbb{R}$ определим функционал

$$\|g(x)\|_{\mathcal{B}_{k,q}}^2 = \|D_x^k g(x, \mathbf{y})\|_{\mathbb{R}_n}^2 + X_{k-q} \|D_x^q g(x, \mathbf{y})\|_{\mathbb{R}_n}^2 + \|BF_{\mathbf{y} \rightarrow \mathbf{z}}[g]\|_{\mathbb{R}_n}^2, \quad (1.31)$$

где $F_{\mathbf{y} \rightarrow \mathbf{z}}[g]$ — преобразование Фурье, k — натуральное число, q — целое неотрицательное число, $q \leq k$. Здесь и далее используется обозначение $X_0 = 0$, $X_p = 1$ при $p \neq 0$.

Для $g(x, \mathbf{y}) \in \mathbf{C}_0^\infty(\Omega)$ положим $\|g\|_{\mathcal{B}_{k,q}(a,b)}^2 = \int_a^b \|g(x)\|_{\mathcal{B}_{k,q}}^2 dx$, индекс $(-\infty, \infty)$ заменяем на \mathbb{R} .

Обозначим

$$\lambda[\mathcal{B}_{k,q}](r_1, r_2) = \inf \left\{ \|g\|_{\mathcal{B}_{k,q}(r_1, r_2)}^2 \mid g(\bar{\mathbf{y}}) \in \mathbf{C}_0^\infty(\Omega), \|g\|_{\Omega_{r_1}^{r_2}} = 1 \right\}, \quad r_1 < r_2. \quad (1.32)$$

Для неотрицательных ρ положим

$$\rho^{[a,b]} = \begin{cases} \rho^a, & \rho < 1, \\ \rho^b, & \rho \geq 1, \end{cases} \quad a, b \geq 0.$$

Неограниченно возрастающую последовательность положительных чисел $\{x_J\}_{J=0}^{\infty}$ назовем $\lambda[\mathcal{B}_{k,q}]$ -последовательностью области Ω , если существует число $\theta > 0$ такое, что справедливы неравенства

$$1 \leq \theta \lambda(x_J, x_{J+1}) \Delta_J^{2[k,q]}, \quad J = \overline{0, \infty}, \quad (1.33)$$

где $\lambda(x_J, x_{J+1}) = \lambda[\mathcal{B}_{k,q}](x_J, x_{J+1})$, $\Delta_J = x_{J+1} - x_J$.

Необходимое и достаточное условие существования $\lambda[\mathcal{B}_{k,q}]$ -последовательности формулируется также, как и в случае уравнений второго порядка (см. условие (1.11)). При этом

λ -последовательность можно построить начиная с любого $x_0 > 0$ (при $q > 0$ доказательство аналогично тому, как это было сделано в [11] (§ 3, следствие 1 к утверждению 2)). А при $q = 0$ неравенство $\|g(x)\|_{\mathcal{B}_{k,0}} \geq \|g\|_{\mathbb{R}^n}$, $x \in \mathbb{R}$ влечет неравенство

$$\lambda[\mathcal{B}_{k,0}](r_1, r_2) \geq 1, \quad r_1 < r_2. \quad (1.34)$$

Поэтому $\lambda[\mathcal{B}_{k,0}]$ -последовательность можно построить всегда начиная с любого $x_0 > 0$. Действительно, выбирая $\theta \geq 1$, можно положить, например, $x_{J+1} = x_J + 1$, $J = \overline{0, \infty}$.

Ради некоторого упрощения формулировок результатов потребуем, чтобы

$$\lambda^0 = \lambda[\mathcal{B}_{k,q}](-\infty, x_0) > 0. \quad (1.35)$$

В случае $q = 0$ требование (1.35) выполняется всегда, поскольку, как уже отмечалось, $\lambda^0 \geq 1$.

Определим невозрастающую последовательность

$$\lambda[\mathcal{B}_{k,q}](N) = \min\{\lambda[\mathcal{B}_{k,q}](-\infty, x_0), \lambda[\mathcal{B}_{k,q}](x_0, x_1), \dots, \lambda[\mathcal{B}_{k,q}](x_{N-1}, x_N)\}, \quad N \in \mathbb{N}. \quad (1.36)$$

Если выполнено условие (1.35), то $\lambda[\mathcal{B}_{k,q}](N) > 0$, $N \in \mathbb{N}$. Тогда, очевидно, справедливо неравенство

$$\lambda[\mathcal{B}_{k,q}](N) \|g\|_{\Omega^{x_N}}^2 \leq \|g\|_{\mathcal{B}_{k,q}(-\infty, x_N)}^2, \quad g(\bar{\mathbf{y}}) \in \mathbf{C}_0^\infty(\Omega), \quad N \in \mathbb{N}. \quad (1.37)$$

Назовем $\bar{\lambda}[\mathcal{B}_{k,q}]$ -последовательность $\{\bar{x}_\nu\}_{\nu=0}^\infty$ с числом $\bar{\theta} > 0$ оптимальной, если существует положительная постоянная $C(\bar{\theta}, k, q)$ такая, что для любой другой $\lambda[\mathcal{B}_{k,q}]$ -последовательности $\{x_J\}_{J=0}^\infty$ с числом $\theta > 0$ справедлива импликация (1.15).

Установлено, что оптимальной является $\bar{\lambda}[\mathcal{B}_{k,q}]$ -последовательность с минимально возможными, без нарушения условия (1.33), интервалами $(\bar{x}_\nu, \bar{x}_{\nu+1})$ (при $q > 0$ доказывается аналогично тому, как это было сделано в [11] в утверждении 3, при $q = 0$ см. [13], утверждение 4).

Для областей вращения приведем примеры $\lambda[\mathcal{B}_{k,q}]$ -последовательностей. С этой целью определим понятие $\Pi[k, q, \phi]$ -последовательности. При этом на функцию $B(\mathbf{z})$ накладываются следующие ограничения.

Потребуем, чтобы функции $B_s(z_s) = B(0, \dots, z_s, \dots, 0)$, $z_s \in \mathbb{R}$, $s = \overline{1, n}$ были четными возрастающими при $z_s > 0$ и существовали положительные числа c_1, c_2 такие, что

$$B_s(hz) \leq c_1 B_s(z) B_s(h), \quad h > 0, \quad z > 0, \quad (1.38)$$

$$B_s(z) \leq c_2 |z|, \quad |z| \leq 1. \quad (1.39)$$

Будем предполагать также справедливость неравенств

$$B(\mathbf{z}) \geq B_s(z_s), \quad \mathbf{z} \in \mathbb{R}^n, \quad s = \overline{1, n}. \quad (1.40)$$

Положим

$$\phi_s(r) = \frac{1}{B_s(\frac{1}{r})}, \quad \phi(r) = \min_{s=\overline{1, n}} \phi_s(r), \quad r > 0. \quad (1.41)$$

Потребуем, чтобы $\lim_{z \rightarrow \infty} B_s(z) = \infty$, $s = \overline{1, n}$, следствием чего является $\lim_{r \rightarrow 0} \phi_s(r) = 0$, $s = \overline{1, n}$.

Например, для функции $B^2(\mathbf{z}) = \sum_{s=1}^n \{z_s^{2m_s} + z_s^{2l_s}\}$ соответствующие функции определяются равенствами $B_s^2(z) = z^{2m_s} + z^{2l_s}$, $\phi_s^2(r) = \frac{r^{2(m_s+l_s)}}{r^{2m_s} + r^{2l_s}}$, $r > 0$, $l_s, m_s \in \mathbb{N}$, $l_s \leq m_s$, $s = \overline{1, n}$. При этом выполняются условия (1.38) – (1.40). Нетрудно показать, что

$$\frac{1}{\sqrt{2}} r^{[m, l]} \leq \phi(r) \leq r^{[m, l]}, \quad r > 0,$$

где $m = \max_{s=\overline{1, n}} m_s$, $l = \min_{s=\overline{1, n}} l_s$.

При $q > 0$ неограниченную возрастающую последовательность положительных чисел $\{x_J\}_{J=0}^\infty$ определим индуктивно следующим образом:

$$x_{J+1} = \sup \left\{ r \mid \inf_{x \in [x_J, r]} \phi(f(x)) \geq (r - x_N)^{[k, q]} \right\}, \quad J = \overline{0, \infty}, \quad (1.42)$$

начиная с $x_0 = 1$. Эту последовательность назовем $\Pi[k, q, \phi(r)]$ -последовательностью функции f . Аналогично, при $q = 0$ полагаем

$$x_{J+1} = \sup \left\{ r \mid \inf_{x \in [x_J, r]} \phi(f(x)) \geq (r - x_J)^k, r \leq x_J + 1 \right\}, \quad J = \overline{0, \infty}, \quad (1.42')$$

начиная с $x_0 = 1$. Эту последовательность обозначим через $\Pi[k, 0, \phi(r)]$. При этом обозначение $\Pi[1, 1, r]$ будем сокращать до Π . В [13] (следствие 1 к утверждению 5) установлено, что при $q \geq 0$ $\Pi[k, q, \phi(r)]$ -последовательность является $\lambda[\mathcal{B}_{k, q}]$ -последовательностью для области $\Omega(f)$.

Пусть существует положительная постоянная c_3 такая, что справедливо неравенство:

$$B(h\mathbf{z}) \leq c_3 B(\mathbf{z}) \max_{s=1, n} B_s(h), \quad \mathbf{z} \in \mathbb{R}_n, \quad h > 0. \quad (1.43)$$

Если при этом найдется постоянная $\omega \geq 1$ такая, что

$$\sup \left\{ f(z) \mid z \in [x - \phi(f(x))^{[\frac{1}{k}, \sigma(q)]}, x + \phi(f(x))^{[\frac{1}{k}, \sigma(q)]}] \right\} \leq \omega f(x), \quad x \geq 1, \quad (1.44)$$

то $\Pi[k, q, \phi(r)]$ -последовательность $\{x_N\}_{N=0}^\infty$ является оптимальной $\bar{\lambda}[\mathcal{B}_{k, q}]$ -последовательностью для $\Omega(f)$ и существует положительная постоянная c такая, что справедливы оценки (см. [13], утверждение 7) (1.19) и

$$c^{-1} \int_1^{x_N} \frac{dx}{\phi(f(x))^{[\frac{1}{k}, \sigma(q)]}} \leq N \leq c \int_1^{x_N} \frac{dx}{\phi(f(x))^{[\frac{1}{k}, \sigma(q)]}}, \quad N \geq 1. \quad (1.45)$$

Здесь $\sigma(q) = 0$, если $q = 0$, и $\sigma(q) = 1/q$ в ином случае. В частности, $\Pi[k, q, r^{[m, l]}]$ -последовательность функции $f(x)$ является оптимальной $\bar{\lambda}[\mathcal{B}_{k, q}]$ -последовательностью с $B^2(\mathbf{z}) = \sum_{s=1}^n \{z_s^{2m_s} + z_s^{2l_s}\}$ для $\Omega(f)$ (при $q = 0$ считаем, что $l = l_s = 1$).

Рассмотрим псевдодифференциальное эллиптическое уравнение:

$$\mathcal{L}u \equiv \sum_{\bar{\alpha}, \bar{\beta} \in \mathcal{S}} (-1)^j D_x^j \widehat{T}^{\bar{\beta}}(a_{\bar{\alpha}\bar{\beta}}(\bar{\mathbf{y}})) T^{\bar{\alpha}} D_x^i u = \Phi, \quad \bar{\mathbf{y}} \in \Omega. \quad (1.46)$$

Множество индексов $\bar{\alpha} = (i, \alpha)$, $\bar{\beta} = (i, \beta) \in \mathcal{S}$ имеет вид:

$$\mathcal{S} = \left\{ \bar{\alpha} = (i, \alpha) \mid i = \overline{0, k}, \alpha = \overline{1, N^i} \right\}, \quad k \in \mathbb{N}. \quad (1.47)$$

Псевдодифференциальные операторы $T^{\bar{\alpha}}$ с комплексными символами $A^{\bar{\alpha}}(x, \mathbf{z})$ определяются равенствами

$$T^{\bar{\alpha}} u = F_{\mathbf{z} \rightarrow \mathbf{y}}^{-1} [A^{\bar{\alpha}}(x, \mathbf{z}) F_{\mathbf{y} \rightarrow \mathbf{z}} [u]],$$

а псевдодифференциальные операторы $\widehat{T}^{\bar{\alpha}}$ имеют комплексносопряженный символ $\overline{A^{\bar{\alpha}}(x, \mathbf{z})}$.

На измеримые комплекснозначные функции $A^{\bar{\alpha}}(x, \mathbf{z})$, $\bar{\alpha} = (i, \alpha) \in \mathcal{S}$ наложим следующие условия. Существуют число $A > 0$ и функция $B(\bar{\mathbf{z}})$ такие, что для п.в. $(x, \mathbf{z}) \in \mathbb{R}_{n+1}$ справедливы неравенства

$$|A^{\bar{\alpha}}(x, \mathbf{z})| \leq \begin{cases} AB^{1-i/k}(\mathbf{z}), & \text{при } B(\mathbf{z}) \geq 1; \\ AB^{\max(0, 1-i/q)}(\mathbf{z}), & \text{при } B(\mathbf{z}) < 1. \end{cases} \quad (1.48)$$

Здесь и ниже при $q = 0$ считаем, что дробь i/q равна ∞ .

Потребуем эллиптичность оператора \mathcal{L} в следующем виде. Пусть существует положительное число \hat{a} и функция $B(\mathbf{z})$ такие, что в дополнение к (1.48) для формы $\mathcal{G}(g) = \sum_{\bar{\alpha}, \bar{\beta} \in \mathcal{S}} a_{\bar{\alpha}\bar{\beta}}(\bar{\mathbf{y}}) T^{\bar{\alpha}} D_x^i g T^{\bar{\beta}} D_x^j g$ справедливо неравенство

$$\operatorname{Re} \int_{\mathbb{R}_{n+1}} \mathcal{G}(g) d\bar{\mathbf{y}} \geq \hat{a} \|g\|_{\mathcal{B}_{k,q}, \mathbb{R}}^2, \quad g(\bar{\mathbf{y}}) \in \mathbf{C}_0^\infty(\Omega), \quad (1.49)$$

в котором имеется ввиду естественное вложение $\mathbf{C}_0^\infty(\Omega) \subset \mathbf{C}_0^\infty(\mathbb{R}_{n+1})$.

Комплекснозначные функции $a_{\bar{\alpha}\bar{\beta}}(\bar{\mathbf{y}})$, $\bar{\alpha}, \bar{\beta} \in \mathcal{S}$ будем считать измеримыми в Ω , продолженными нулем вне Ω , ограниченными для п.в. $\bar{\mathbf{y}} \in \Omega$

$$|a_{\bar{\alpha}\bar{\beta}}(\bar{\mathbf{y}})| \leq \bar{a}. \quad (1.50)$$

Для уравнения (1.46) с $\Phi \in \mathring{\mathbf{G}}_{\mathcal{B}_{k,q}}^*(\Omega)$, $\Psi(\bar{\mathbf{y}}) \in \mathbf{W}_{\mathcal{B}_{k,q}, \text{lc}}(\Omega)$ рассматривается комплекснозначное решение задачи Дирихле из пространства $\mathbf{W}_{\mathcal{B}_{k,q}, \text{lc}}(\Omega)$ с граничным условием

$$u(\bar{\mathbf{y}}) - \Psi(\bar{\mathbf{y}}) \in \mathring{\mathbf{H}}_{\mathcal{B}_{k,q}, \text{lc}}(\Omega). \quad (1.51)$$

Определения пространств $\mathring{\mathbf{G}}_{\mathcal{B}_{k,q}}^*(\Omega)$, $\mathbf{W}_{\mathcal{B}_{k,q}, \text{lc}}(\Omega)$, $\mathring{\mathbf{H}}_{\mathcal{B}_{k,q}, \text{lc}}(\Omega)$ приведены в § 1.

Естественно, что вещественное уравнение

$$\mathcal{L}u \equiv \sum_{\bar{\alpha}, \bar{\beta} \in \mathcal{S}} (-1)^{|\bar{\alpha}|} D_{\bar{\mathbf{y}}}^{\bar{\beta}} (a_{\bar{\alpha}\bar{\beta}}(\bar{\mathbf{y}}) D_{\bar{\mathbf{y}}}^{\bar{\alpha}} u) = \Phi \quad (1.52)$$

является примером псевдодифференциального уравнения (1.46). Здесь $\bar{\alpha} = (i, \alpha) = (i, \alpha_1, \dots, \alpha_n)$ — мультииндексы с целыми неотрицательными числами $i, \alpha_s, s = \overline{1, n}$, $|\bar{\alpha}| = i + \alpha_1 + \alpha_2 + \dots + \alpha_n$. Множество \mathcal{S} определяется параметрами $q, k, q \leq k, l_s, m_s \in \mathbb{N}, l_s \leq m_s, s = \overline{1, n}$ следующим образом:

$$\mathcal{S} = \left\{ \bar{\alpha} = (i, \alpha) \left| \begin{array}{l} \mu(\bar{\alpha}) = \frac{i}{q} + \frac{\alpha_1}{l_1} + \dots + \frac{\alpha_n}{l_n} \geq 1, \\ \nu(\bar{\alpha}) = \frac{i}{k} + \frac{\alpha_1}{m_1} + \frac{\alpha_2}{m_2} + \dots + \frac{\alpha_n}{m_n} \leq 1 \end{array} \right. \right\}. \quad (1.53)$$

При $q = 0$ будем требовать $l_s = 1, s = \overline{1, n}$.

Для уравнения (1.52) ставится задача Дирихле, определяемая следующими граничными условиями:

$$D_x^i u \Big|_{\partial\Omega} = D_x^i \Psi \Big|_{\partial\Omega}, \quad i < k; \quad D_{y_s}^{\alpha_s} u \Big|_{\partial\Omega} = D_{y_s}^{\alpha_s} \Psi \Big|_{\partial\Omega}, \quad \alpha_s < m_s, \quad s = \overline{1, n}. \quad (1.54)$$

Потребуем, чтобы для коэффициентов уравнения (1.52) для действительных функций $g(\bar{\mathbf{y}}) \in C_0^\infty(\Omega)$ выполнялось следующее неравенство:

$$\int_{\Omega} \sum_{\bar{\alpha}, \bar{\beta} \in \mathcal{S}} a_{\bar{\alpha}\bar{\beta}}(\bar{\mathbf{y}}) D_{\bar{\mathbf{y}}}^{\bar{\alpha}} g D_{\bar{\mathbf{y}}}^{\bar{\beta}} g d\bar{\mathbf{y}} \geq \hat{a} \left(\sum_{s=1}^n \{ \|D_{y_s}^{l_s} g\|^2 + \|D_{y_s}^{m_s} g\|^2 \} + \|D_x^k g\|^2 + \|D_x^q g\|^2 \right). \quad (1.55)$$

Установлено, что решение задачи (1.52), (1.54) будет действительным (см. [13], § 1, замечание).

Задача Дирихле (1.20), (1.21) является частным случаем задачи Дирихле (1.46), (1.51). Если выполнено условие (1.23), то справедливо неравенство (1.49) с параметрами

$$k = q = 1, \quad B^2(\mathbf{z}) = \sum_{s=1}^n z_s^2.$$

Далее через $\Xi = \{n, k, q, \theta, \hat{a}, \bar{a}, A\}$ обозначим набор постоянных.

В § 2 выделен класс единственности решений задачи Дирихле (1.46), (1.51) с локально суммируемыми данными.

Теорема 4. Пусть $\{\varepsilon_N\}_{N=0}^{\infty}$ – произвольная последовательность положительных чисел. Пусть для области Ω существует $\lambda[\mathcal{B}_{k,q}]$ -последовательность, удовлетворяющая условию (1.35), и выполнены требования (1.48) – (1.50). Тогда существует положительная постоянная $\kappa(\Xi)$ такая, что, если для решения $u(\bar{y})$ задачи (1.46), (1.51) с $\Phi = 0$, $\Psi(\bar{y}) = 0$ выполнено условие

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \varepsilon_N^{-[k,q]} \exp(-\kappa N) \|u\|_{\Omega_{x_N}^{x_N + \varepsilon_N}} = 0, \quad (1.56)$$

то $u = 0$ в Ω .

Несложным следствием теоремы 4 в случае областей вращения является следующее утверждение.

Теорема 5. Пусть выполнены условия (1.48) – (1.50), (1.38) – (1.40), тогда существует положительная постоянная $\kappa(\Xi)$ такая, что, если решение $u(\bar{y})$ задачи (1.46), (1.51) в области $\Omega(f)$ с $\Phi = 0$, $\Psi(\bar{y}) = 0$ подчиняется требованию

$$\lim_{r \rightarrow \infty} \exp\left(-\kappa \int_1^r \frac{dx}{\phi(f(x))^{\left[\frac{1}{k}, \sigma(q)\right]}}\right) \|u\|_{\Omega_r^{r+1}} = 0, \quad (1.57)$$

то $u = 0$ в $\Omega(f)$.

Для области $\Omega(f_a)$ с функцией $f_a(x) = \max\{1, x^a\}$, $a > 0$, $x > 0$ класс единственности (1.57) решения задачи (1.52), (1.54) при $q \geq 0$ приводится к виду

$$\lim_{r \rightarrow \infty} \exp(-\kappa_a r^{1-a\sigma(q)}) \|u\|_{\Omega_r^{r+1}(f_a)} = 0,$$

где при $q > 0$ предполагается $a < q/l$. В области $\Omega(f_{-a})$ с функцией $f_{-a}(x) = \min\{1, x^{-a}\}$, $a > 0$, $x > 0$ класс единственности (1.57) решения задачи (1.52), (1.54) при $q \geq 0$ приводится к виду

$$\lim_{r \rightarrow \infty} \exp(-\kappa_{-a} r^{1+am/k}) \|u\|_{\Omega_r^{r+1}(f_{-a})} = 0.$$

Таким образом, для расширяющихся областей младшие, а для сужающихся областей старшие члены уравнения (1.52) играют определяющую роль в формировании предлагаемого здесь класса единственности.

При $n = 1$ для уравнений $u_{xxxx} = u_{yy}$ и $u_{xx} = u_{yyyy}$ в области $\Omega(f_a)$ класс единственности (1.57) принимает вид, соответственно,

$$\lim_{r \rightarrow \infty} \exp(-\kappa_a r^{1-a/2}) \|u\|_{\Omega_r^{r+1}(f_a)} = 0, \quad \lim_{r \rightarrow \infty} \exp(-\kappa_a r^{1-2a}) \|u\|_{\Omega_r^{r+1}(f_a)} = 0.$$

Таким образом, классы единственности зависят от направления, в котором расположена область, то есть классы единственности для одного и того же уравнения анизотропны.

В § 4 доказана теорема существования решения задачи (1.46), (1.51) с экспоненциально растущими данными Φ , $\Psi(\bar{y})$, принадлежащими классу единственности, определяемому условием (1.56).

2. ВСПОМОГАТЕЛЬНЫЕ УТВЕРЖДЕНИЯ

Для функций $v, w \in \mathbf{C}_0^\infty(\mathbb{R}_{n+1})$ введем следующие обозначения:

$$(w, v)_{\mathcal{B}_{k,q}} = \int_{\mathbb{R}_n} B^2(\mathbf{z}) F[w] \overline{F[v]} d\mathbf{z} + \int_{\mathbb{R}_n} \left\{ D_x^k w \overline{D_x^k v} + X_{k-q} D_x^q w \overline{D_x^q v} \right\} dy,$$

$$(w, v)_{\mathcal{B}_{k,q}(a,b)} = \int_a^b (w(x), v(x))_{\mathcal{B}_{k,q}} dx,$$

$$\mathcal{G}(w, v) = \sum_{\bar{\alpha}, \bar{\beta} \in \mathcal{S}} a_{\bar{\alpha}\bar{\beta}}(\bar{\mathbf{y}}) T^{\bar{\alpha}} D_x^i w \overline{T^{\bar{\beta}} D_x^j v}, \quad (w, v)_{\mathcal{G}, (a, b)} = \int_a^b \int_{\mathbb{R}_n} \mathcal{G}(w, v) dx dy,$$

индекс $(-\infty, \infty)$ заменяем на \mathbb{R} .

Гильбертовы пространства $\mathring{\mathbf{H}}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega^r)$, $\mathbf{W}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega^r)$, $r \geq 0$ определим как пополнения пространств комплекснозначных функций $\mathbf{C}_0^\infty(\Omega^r)$, $\mathbf{C}_0^\infty(\mathbb{R}_{n+1})$ по нормам $\|v\|_{\mathcal{B}_{k,q}, \mathbb{R}}$, $(\|v\|_{\mathcal{B}_{k,q}, \mathbb{R}}^2 + X_q \|v\|_{\Omega^r}^2)^{1/2}$, соответственно. Отметим, что нормы пространств $\mathring{\mathbf{H}}_{\mathcal{B}_{k,0}}(\Omega^r)$, $\mathbf{W}_{\mathcal{B}_{k,0}}(\Omega^r)$ совпадают. Пространства $\mathring{\mathbf{H}}_{\mathcal{B}_{k,q}, \text{lc}}(\Omega)$, $\mathbf{W}_{\mathcal{B}_{k,q}, \text{lc}}(\Omega)$ составим из функций $u(\bar{\mathbf{y}})$, определенных в Ω , для которых при любом $r > 0$ найдется функция из пространства $\mathring{\mathbf{H}}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega)$, $\mathbf{W}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega)$, соответственно, совпадающая с функцией $u(\bar{\mathbf{y}})$ в Ω^r . Поскольку локальность мы понимаем здесь в необычном смысле, то индекс loc заменен на lc .

Через $\mathring{\mathbf{H}}_{\mathcal{B}_{k,q}}^*(\Omega^r)$ обозначим пространство линейных непрерывных функционалов на $\mathring{\mathbf{H}}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega^r)$, $r \geq 0$. Определим пространства $\mathring{\mathbf{G}}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega) = \bigcup_{N=0}^{\infty} \mathring{\mathbf{H}}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega^N)$, $\mathring{\mathbf{G}}_{\mathcal{B}_{k,q}}^*(\Omega) = \bigcap_{N=0}^{\infty} \mathring{\mathbf{H}}_{\mathcal{B}_{k,q}}^*(\Omega^N)$. Очевидно, $\mathring{\mathbf{G}}_{\mathcal{B}_{k,q}}^*(\Omega) = \lim_{N \rightarrow \infty} \text{pr} \mathring{\mathbf{H}}_{\mathcal{B}_{k,q}}^*(\Omega^N)$ и справедливо вложение $\mathring{\mathbf{H}}_{\mathcal{B}_{k,q}}^*(\Omega) \subset \mathring{\mathbf{G}}_{\mathcal{B}_{k,q}}^*(\Omega)$.

Обобщенным решением задачи Дирихле для уравнения (1.46) назовем функцию $u(\bar{\mathbf{y}})$ из пространства $\mathbf{W}_{\mathcal{B}_{k,q}, \text{lc}}(\Omega)$, удовлетворяющую интегральному тождеству

$$(u, v)_{\mathcal{G}, \mathbb{R}} = \Phi(v) \quad (2.1)$$

для любой функции $v(\bar{\mathbf{y}}) \in \mathbf{C}_0^\infty(\Omega)$ и условию (1.51). Если ввести обозначение $w(\bar{\mathbf{y}}) = u(\bar{\mathbf{y}}) - \Psi(\bar{\mathbf{y}}) \in \mathring{\mathbf{H}}_{\mathcal{B}_{k,q}, \text{lc}}(\Omega)$, то (2.1) переписется в эквивалентном виде

$$(w, v)_{\mathcal{G}, \mathbb{R}} = \Phi(v) - (\Psi, v)_{\mathcal{G}, \mathbb{R}}, \quad \forall v(\bar{\mathbf{y}}) \in \mathbf{C}_0^\infty(\Omega). \quad (2.2)$$

Пространства $\mathring{H}_{\frac{1}{2}}(\Omega)$, $W_2^1(\Omega)$ определим как пополнения пространств вещественных функций $C_0^\infty(\Omega)$, $C_0^\infty(\mathbb{R}_{n+1})$ по нормам $\|\nabla v\|$, $(\|\nabla v\|^2 + \|v\|^2)^{1/2}$, соответственно. Пространства $\mathring{H}_{2, \text{lc}}^1(\Omega)$, $W_{2, \text{lc}}^1(\Omega)$ составим из функций $u(\bar{\mathbf{y}})$, определенных в Ω , для которых при любом $r > 0$ найдется функция из пространства $\mathring{H}_{\frac{1}{2}}(\Omega)$, $W_2^1(\Omega)$, соответственно, совпадающая с функцией $u(\bar{\mathbf{y}})$ в Ω^r .

Для функций $v, w \in C_0^\infty(\mathbb{R}_{n+1})$ введем обозначения:

$$(w, v) = \int_{\Omega} w v d\bar{\mathbf{y}}, \quad (w, v)_{\mathcal{A}} = \sum_{i,j=0}^n (a_{ij}(\bar{\mathbf{y}})) w_{x_i} v_{x_j}.$$

Для уравнения (1.20) с $\Phi(\bar{\mathbf{y}}) \in L_{2, \text{lc}}(\Omega)$, $\mathbf{\Phi}(\bar{\mathbf{y}}) \in \mathbf{L}_{2, \text{lc}}(\Omega)$, $\Psi(\bar{\mathbf{y}}) \in W_{2, \text{lc}}^1(\Omega)$ рассматривается действительное решение задачи (1.20), (1.21). Обобщенным решением задачи (1.20), (1.21) назовем функцию $u(\bar{\mathbf{y}}) \in W_{2, \text{lc}}^1(\Omega)$, удовлетворяющую интегральному тождеству

$$(u, v)_{\mathcal{A}} = (\mathbf{\Phi}, \nabla v) + (\Phi, v) \quad (2.3)$$

для любой функции $v(\bar{\mathbf{y}}) \in C_0^\infty(\Omega)$ и условию

$$u(\bar{\mathbf{y}}) - \Psi(\bar{\mathbf{y}}) \in \mathring{H}_{2, \text{lc}}^1(\Omega).$$

Если ввести обозначение $w(\bar{\mathbf{y}}) = u(\bar{\mathbf{y}}) - \Psi(\bar{\mathbf{y}}) \in \mathring{H}_{2, \text{lc}}^1(\Omega)$, то (2.3) переписется в эквивалентном виде

$$(w, v)_{\mathcal{A}} = (\mathbf{\Phi}, \nabla v) + (\Phi, v) - (\Psi, \nabla v)_{\mathcal{A}}, \quad \forall v(\bar{\mathbf{y}}) \in C_0^\infty(\Omega). \quad (2.4)$$

Вопросы существования решения краевых задач для псевдодифференциальных эллиптических уравнений рассматривались многими авторами (см. работы [14], [15] и др.). Здесь формулируется теорема существования решения задачи (1.46), (1.51), доказательство которой приведено в работе [13].

Теорема 6. Пусть для области Ω существует $\lambda[\mathcal{B}_{k,q}]$ -последовательность $\{x_N\}_{N=0}^\infty$, выполнены условия (1.35), (1.48) – (1.50). Тогда существует единственное обобщенное решение $u(\bar{\mathbf{y}})$ задачи (1.46), (1.51) с функционалом $\Phi \in \mathring{\mathbf{H}}^*_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega)$ и функцией $\Psi(\bar{\mathbf{y}}) \in \mathbf{W}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega)$, удовлетворяющее оценке

$$\|u\|_{\mathcal{B}_{k,q},\mathbb{R}} \leq C(\|\Phi\| + \|\Psi\|_{\mathbf{W}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega)}). \quad (2.5)$$

Лемма 1. Для любой функции $g(x) \in C^\infty[a, b]$ и любого $\varepsilon \leq (b-a)^2$ справедливы неравенства

$$\int_a^b (D_x^p g)^2 dx \leq \varepsilon^{-p} \int_a^b \{\varepsilon^i (D_x^i g)^2 + G_i g^2\} dx, \quad p = \overline{0, i}, \quad (2.6)$$

где $G_i \geq 1$ – постоянная, зависящая только от i , причем $G_{i+1} \geq G_i$. Здесь i – произвольное натуральное число.

Доказательство леммы см. в работе [11].

Следствие 1. Пусть $\Delta = b-a$, $\Pi_a^b = \{\bar{\mathbf{y}} \in \mathbb{R}_{n+1} \mid a < x < b\}$, $q \geq 0$, тогда существует положительная постоянная $\tilde{C}(k, q)$ такая, что для любой функции $g(x, \mathbf{y}) \in C_0^\infty(\mathbb{R}_{n+1})$ при любом $\varepsilon \in (0, 1]$ для $i = \overline{q, k}$, $p = \overline{0, i-1}$ справедливы неравенства:

$$\frac{\|D_x^p g\|_{\Pi_a^b}^2}{\Delta^{2i-2p}} \leq \varepsilon \left\{ \|D_x^k g\|_{\Pi_a^b}^2 + X_{k-q} \|D_x^q g\|_{\Pi_a^b}^2 \right\} + \frac{\tilde{C}\varepsilon \|g\|_{\Pi_a^b}^2}{\varepsilon^{\frac{k}{i-p}} \Delta^{2[k,q]}}; \quad (2.7)$$

$$\|D_x^i g\|_{\Pi_a^b}^2 \leq \tilde{C} \left\{ \|D_x^k g\|_{\Pi_a^b}^2 + X_{k-q} \|D_x^q g\|_{\Pi_a^b}^2 \right\} + \frac{\tilde{C} \|g\|_{\Pi_a^b}^2}{\Delta^{2[k,q]}}. \quad (2.7')$$

Доказательство. Из (2.6) при $\varepsilon = \hat{\varepsilon}\Delta^2$, $\hat{\varepsilon} \in (0, 1]$ следуют неравенства

$$\int_a^b \frac{(D_x^p g)^2}{\Delta^{2k-2p}} dx \leq \hat{\varepsilon}^{k-p} \int_a^b (D_x^k g)^2 dx + \frac{G_k}{\hat{\varepsilon}^p \Delta^{2k}} \int_a^b g^2 dx, \quad p = \overline{0, i}, \quad i = \overline{0, k}.$$

Делая в них замену $\varepsilon = \hat{\varepsilon}^{k-p}$, $\varepsilon \in (0, 1]$, при $\Delta \leq 1$ выводим неравенства

$$\int_a^b \frac{(D_x^p g)^2}{\Delta^{2i-2p}} dx \leq \varepsilon \int_a^b (D_x^k g)^2 dx + \frac{G_k \varepsilon}{\varepsilon^{\frac{k}{i-p}} \Delta^{2k}} \int_a^b g^2 dx, \quad p = \overline{0, i-1}, \quad i = \overline{1, k},$$

$$\int_a^b (D_x^i g)^2 dx \leq \varepsilon \int_a^b (D_x^k g)^2 dx + \frac{G_k \varepsilon}{\varepsilon^{\frac{k-i}{k-i}} \Delta^{2k}} \int_a^b g^2 dx, \quad i = \overline{0, k-1}. \quad (2.8)$$

Проинтегрировав их по $\bar{\mathbf{y}} \in \mathbb{R}_n$, устанавливаем неравенства (2.7), (2.7') при $\Delta \leq 1$.

Пусть теперь $\Delta > 1$, применяя неравенство (2.6) при $\varepsilon = 1$ для $D_x^q g$, выводим

$$\int_a^b (D_x^i g)^2 dx \leq \int_a^b \{(D_x^k g)^2 + X_{k-q} G_{k-q} (D_x^q g)^2\} dx, \quad i = \overline{q, k}. \quad (2.9)$$

Проинтегрировав (2.9) по $\mathbf{y} \in \mathbb{R}_n$, получаем (2.7').

Снова запишем неравенство (2.6) при $\varepsilon = \widehat{\delta}\Delta^2$, $\widehat{\delta} \in (0, 1)$

$$\Delta^{2p-2i} \int_a^b (D_x^p g)^2 dx \leq \widehat{\delta}^{i-p} \int_a^b (D_x^i g)^2 dx + \frac{G_i}{\widehat{\delta}^p \Delta^{2i}} \int_a^b g^2 dx, \quad p = \overline{1, i-1}. \quad (2.10)$$

Соединив (2.10) с (2.9), при $\Delta > 1$, $p = \overline{1, i-1}$, $i = \overline{q, k}$ получаем

$$\Delta^{2p-2i} \int_a^b (D_x^p g)^2 dx \leq \widehat{\delta}^{i-p} \int_a^b \{(D_x^k g)^2 + X_{k-q} G_{k-q} (D_x^q g)^2\} dx + \frac{G_i}{\widehat{\delta}^p \Delta^{2i}} \int_a^b g^2 dx. \quad (2.11)$$

Полагая $\widehat{\varepsilon} = \widehat{\delta}^{i-p}$, из (2.11) при $p = \overline{1, i-1}$, $i = \overline{q, k}$ выводим неравенства

$$\Delta^{2p-2i} \int_a^b (D_x^p g)^2 dx \leq \widehat{\varepsilon} \int_a^b \{(D_x^k g)^2 + X_{k-q} G_{k-q} (D_x^q g)^2\} dx + \frac{\widehat{\varepsilon} G_k}{\widehat{\varepsilon}^{i-p} \Delta^{2q}} \int_a^b g^2 dx.$$

В итоге, делая замену $\varepsilon = G_{k-q} \widehat{\varepsilon}$, проинтегрировав их по $\mathbf{y} \in \mathbb{R}_n$, получаем (2.7).

Лемма 2. Пусть $\Delta = b - a$, $q \geq 0$, $\bar{\alpha} = (i, \alpha)$ и символ $A^{\bar{\alpha}}(x, \mathbf{z})$ псевдодифференциального оператора $T^{\bar{\alpha}}$ удовлетворяет условию (1.48). Тогда существует положительная постоянная $\widetilde{C}(A, k, q)$ такая, что для любой функции $g(x, \mathbf{y}) \in \mathbf{C}_0^\infty(\mathbb{R}_{n+1})$ при любом $\varepsilon \in (0, 1]$ справедливы неравенства:

$$\frac{\|T^{\bar{\alpha}} D_x^p g\|_{\Pi_a^b}^2}{\Delta^{2(i-p)}} \leq \varepsilon \|g\|_{\mathcal{B}_{k,q}(a,b)}^2 + \frac{\varepsilon \widetilde{C} \|g\|_{\Pi_a^b}^2}{\varepsilon^{i-p} \Delta^{2[k,q]}}, \quad p = \overline{0, i-1}, \quad (2.12)$$

$$\|T^{\bar{\alpha}} D_x^i g\|_{\Pi_a^b}^2 \leq \widetilde{C} \left(\|g\|_{\mathcal{B}_{k,q}(a,b)}^2 + \frac{\|g\|_{\Pi_a^b}^2}{\Delta^{2[k,q]}} \right), \quad \bar{\alpha} \in \mathcal{S}. \quad (2.12')$$

Доказательство. Сначала для Π_0^1 , $\bar{\alpha} \in \mathcal{S}$, $p = \overline{0, i-1}$, $\varepsilon \in (0, 1]$ установим неравенства

$$\frac{\|T^{\bar{\alpha}} D_{\widehat{x}}^p g\|_{\Pi_0^1}^2}{\Delta^{2i}} \leq \varepsilon \left(\|BF[g]\|_{\Pi_0^1}^2 + \frac{\|D_{\widehat{x}}^k g\|_{\Pi_0^1}^2}{\Delta^{2k}} + X_{k-q} \frac{\|D_{\widehat{x}}^q g\|_{\Pi_0^1}^2}{\Delta^{2q}} + \widetilde{C} \frac{\|g\|_{\Pi_0^1}^2}{\varepsilon^{i-p} \Delta^{2[k,q]}} \right), \quad (2.13)$$

$$\frac{\|T^{\bar{\alpha}} D_{\widehat{x}}^i g\|_{\Pi_0^1}^2}{\Delta^{2i}} \leq \widetilde{C} \left(\|BF[g]\|_{\Pi_0^1}^2 + \frac{\|D_{\widehat{x}}^k g\|_{\Pi_0^1}^2}{\Delta^{2k}} + X_{k-q} \frac{\|D_{\widehat{x}}^q g\|_{\Pi_0^1}^2}{\Delta^{2q}} + \frac{\|g\|_{\Pi_0^1}^2}{\Delta^{2[k,q]}} \right). \quad (2.13')$$

Далее, чтобы получить (2.12), (2.12'), достаточно сделать замену переменной $x = a + \widehat{x}\Delta$ в (2.13), (2.13').

На первом шаге будем рассматривать функции $g(\widehat{x}, \mathbf{y}) \in C_0^\infty(\Pi_0^1)$. Для них справедливо разложение в ряд Фурье

$$g(\widehat{x}, \mathbf{y}) = \sum_{j=1}^{\infty} a_j(\mathbf{y}) \sin j\pi \widehat{x}, \quad a_j(\mathbf{y}) = 2 \int_0^1 g(\widehat{x}, \mathbf{y}) \sin j\pi \widehat{x} d\widehat{x}. \quad (2.14)$$

Продифференцировав (2.14) p раз по \widehat{x} и применив оператор $T^{\bar{\alpha}}$, получаем равенства Парсеваля

$$\int_0^1 |T^{\bar{\alpha}} D_{\widehat{x}}^p g|^2 d\widehat{x} = E_p \sum_{j=1}^{\infty} j^{2p} |T^{\bar{\alpha}} a_j(\mathbf{y})|^2, \quad p = \overline{0, i}.$$

Интегрируя их по $\mathbf{y} \in \mathbb{R}_n$ и пользуясь равенством Планшереля, получаем

$$\|T^{\bar{\alpha}} D_{\hat{x}}^p g\|_{\Pi_0^1}^2 = E_p \sum_{j=1}^{\infty} j^{2p} \int_{\mathbb{R}_n} |A^{\bar{\alpha}}(\hat{x}, \mathbf{z})|^2 |\tilde{a}_j(\mathbf{z})|^2 d\mathbf{z}, \quad p = \overline{0, i}. \quad (2.15)$$

Здесь функции $\tilde{a}_j(\mathbf{z})$ являются преобразованием Фурье функций $a_j(\mathbf{y})$. В частности, справедливо соотношение

$$\|D_{\hat{x}}^p g\|_{\Pi_0^1}^2 = E_p \sum_{j=1}^{\infty} j^{2p} \int_{\mathbb{R}_n} |\tilde{a}_j(\mathbf{z})|^2 d\mathbf{z}, \quad p = \overline{0, i}. \quad (2.15')$$

Установим для $\bar{\alpha} \in \mathcal{S}$, $p = \overline{0, i-1}$, $\hat{\epsilon} \in (0, 1)$

$$|A^{\bar{\alpha}}(\hat{x}, \mathbf{z})|^2 \frac{j^{2p}}{\Delta^{2i}} \leq \hat{\epsilon} \left\{ X_{k-q} \left(\frac{j}{\Delta}\right)^{2q} + \left(\frac{j}{\Delta}\right)^{2k} + B^2(\mathbf{z}) + \frac{A^{2k/(i-p)}}{\hat{\epsilon}^{k/(i-p)} \Delta^{2[k,q]}} \right\}, \quad (2.16)$$

$$|A^{\bar{\alpha}}(\hat{x}, \mathbf{z})|^2 \frac{j^{2i}}{\Delta^{2i}} \leq A^2 \left\{ X_{k-q} \left(\frac{j}{\Delta}\right)^{2q} + \left(\frac{j}{\Delta}\right)^{2k} + B^2(\mathbf{z}) + \frac{1}{\Delta^{2[k,q]}} \right\}. \quad (2.16')$$

Рассмотрим сначала случай $\Delta < 1$, $B(\mathbf{z}) < 1$. Используя условие (1.48) и неравенство Юнга при $p = \overline{1, i-1}$, для $p = \overline{0, i-1}$ получаем оценки

$$|A^{\bar{\alpha}}(\hat{x}, \mathbf{z})|^2 \frac{j^{2p}}{\Delta^{2i}} \leq \left(\frac{j}{\Delta}\right)^{2p} \frac{A^2}{\Delta^{2(k-p)}} \leq X_p \hat{\epsilon} \left(\frac{j}{\Delta}\right)^{2k} + \frac{A^{2k/(i-p)} \hat{\epsilon}}{\hat{\epsilon}^{k/(i-p)} \Delta^{2k}}. \quad (2.17)$$

В случае $p = i$ также выводим

$$|A^{\bar{\alpha}}(\hat{x}, \mathbf{z})|^2 \frac{j^{2i}}{\Delta^{2i}} \leq A^2 \left(\frac{j}{\Delta}\right)^{2i} \leq A^2 \left(\frac{j}{\Delta}\right)^{2k}, \quad i = \overline{0, k}. \quad (2.17')$$

Далее рассмотрим случай $B(\mathbf{z}) \geq 1$. Согласно условию (1.48), используя неравенство Юнга для $i = \overline{1, k-1}$, выводим

$$|A^{\bar{\alpha}}(\hat{x}, \mathbf{z})|^2 \frac{j^{2p}}{\Delta^{2i}} \leq A^2 \frac{j^{2p}}{\Delta^{2i}} B^{2(1-i/k)}(\mathbf{z}) \leq X_{k-i} \hat{\epsilon} B^2(\mathbf{z}) + \frac{A^{2k/i} j^{2pk/i}}{\hat{\epsilon}^{(k-i)/i} \Delta^{2k}}, \quad i = \overline{1, k}. \quad (2.18)$$

Применяя еще раз неравенство Юнга при $p = \overline{1, i-1}$, для $\hat{\delta} \in (0, 1)$ устанавливаем неравенства

$$j^{2pk/i} A^{2k/i} \leq X_p \hat{\delta} j^{2k} + \frac{A^{2k/(i-p)}}{\hat{\delta}^{p/(i-p)}}, \quad p = \overline{0, i-1}. \quad (2.19)$$

Положим $\hat{\delta} = \hat{\epsilon}^{k/i}$, тогда $\hat{\epsilon}^{(k-i)/i} \hat{\delta}^{p/(i-p)} = \hat{\epsilon}^{-1} \hat{\epsilon}^{k/(i-p)}$. Соединяя (2.18) и (2.19), получаем

$$|A^{\bar{\alpha}}(\hat{x}, \mathbf{z})|^2 \frac{j^{2p}}{\Delta^{2i}} \leq \hat{\epsilon} \left(B^2(\mathbf{z}) + \left(\frac{j}{\Delta}\right)^{2k} + \frac{A^{2k/(i-p)}}{\hat{\epsilon}^{k/(i-p)} \Delta^{2k}} \right), \quad p = \overline{0, i-1}. \quad (2.20)$$

Для $p = i$, применяя неравенство Юнга при $i = \overline{1, k-1}$, для $i = \overline{0, k}$ выводим

$$|A^{\bar{\alpha}}(\hat{x}, \mathbf{z})|^2 \frac{j^{2i}}{\Delta^{2i}} \leq A^2 B^{2(1-i/k)} \left(\frac{j}{\Delta}\right)^{2i} \leq A^2 \left(X_{k-i} B^2(\mathbf{z}) + X_i \left(\frac{j}{\Delta}\right)^{2k} \right). \quad (2.20')$$

Пусть $\Delta \geq 1$, $B(\mathbf{z}) < 1$, тогда, ввиду (1.48), справедливы неравенства

$$|A^{\bar{\alpha}}(\hat{x}, \mathbf{z})|^2 \frac{j^{2p}}{\Delta^{2i}} \leq A^2 B^{2 \max(0, 1-i/q)}(\mathbf{z}) \frac{j^{2p}}{\Delta^{2i}}. \quad (2.21)$$

Пусть $i \geq q \geq 0$, тогда из (2.21), воспользовавшись неравенством Юнга при $p = \overline{1, i-1}$, выводим неравенства

$$\begin{aligned} |A^{\overline{\alpha}}(\widehat{x}, \mathbf{z})|^2 \frac{j^{2p}}{\Delta^{2i}} &\leq \left(\frac{j}{\Delta}\right)^{2p} \frac{A^2}{\Delta^{2(i-p)}} \leq X_p \widehat{\epsilon} \left(\frac{j}{\Delta}\right)^{2i} + \frac{A^{2i/(i-p)} \widehat{\epsilon}}{\widehat{\epsilon}^{i/(i-p)} \Delta^{2i}} \leq \\ &\leq \widehat{\epsilon} \left(X_{k-q} \left(\frac{j}{\Delta}\right)^{2q} + \left(\frac{j}{\Delta}\right)^{2k} + \frac{A^{2k/(i-p)}}{\widehat{\epsilon}^{k/(i-p)} \Delta^{2q}} \right), \quad p = \overline{0, i-1}. \end{aligned} \quad (2.22)$$

Для $p = i$ из (2.21) получаем неравенства

$$|A^{\overline{\alpha}}(\widehat{x}, \mathbf{z})|^2 \frac{j^{2i}}{\Delta^{2i}} \leq A^2 \left(\frac{j}{\Delta}\right)^{2i} \leq A^2 \left(\left(\frac{j}{\Delta}\right)^{2k} + X_{k-q} \left(\frac{j}{\Delta}\right)^{2q} \right). \quad (2.22')$$

При $i < q$, $q > 0$, применяя неравенство Юнга для $i = \overline{1, q-1}$, из (2.21) выводим

$$|A^{\overline{\alpha}}(\widehat{x}, \mathbf{z})|^2 \frac{j^{2p}}{\Delta^{2i}} \leq A^2 B^{2(1-i/q)}(\mathbf{z}) \frac{j^{2p}}{\Delta^{2i}} \leq \widehat{\epsilon} B^2(\mathbf{z}) + \frac{A^{2q/i} j^{2pq/i}}{\widehat{\epsilon}^{(q-i)/i} \Delta^{2q}}. \quad (2.23)$$

Используя неравенство Юнга для $p = \overline{1, i-1}$, устанавливаем

$$j^{2pq/i} A^{2q/i} \leq X_p \widehat{\delta} j^{2q} + \frac{A^{2q/(i-p)}}{\widehat{\delta}^{p/(i-p)}}, \quad p = \overline{0, i-1}. \quad (2.24)$$

Положим $\widehat{\delta} = \widehat{\epsilon}^{q/i}$, тогда $\widehat{\epsilon}^{(q-i)/i} \widehat{\delta}^{p/(i-p)} = \widehat{\epsilon}^{-1} \widehat{\epsilon}^{q/(i-p)}$. Соединяя (2.23), (2.24) устанавливаем неравенства

$$|A^{\overline{\alpha}}(\widehat{x}, \mathbf{z})|^2 \frac{j^{2p}}{\Delta^{2i}} \leq \widehat{\epsilon} \left(B^2(\mathbf{z}) + \left(\frac{j}{\Delta}\right)^{2q} + \frac{A^{2q/(i-p)}}{\widehat{\epsilon}^{q/(i-p)} \Delta^{2q}} \right), \quad p = \overline{0, i-1}. \quad (2.25)$$

При $p = i$ из (2.21), применяя неравенство Юнга для $i = \overline{1, q-1}$, для $i = \overline{0, q-1}$ выводим неравенства

$$|A^{\overline{\alpha}}(\widehat{x}, \mathbf{z})|^2 \frac{j^{2i}}{\Delta^{2i}} \leq A^2 B^{2(1-i/q)}(\mathbf{z}) \left(\frac{j}{\Delta}\right)^{2i} \leq A^2 \left(B^2(\mathbf{z}) + X_i \left(\frac{j}{\Delta}\right)^{2q} \right). \quad (2.25')$$

Установленные неравенства (2.17), (2.20), (2.22), (2.25), (2.17'), (2.20'), (2.22'), (2.25') обеспечивают, соответственно, неравенства (2.16), (2.16').

Подставляя (2.16) в (2.15), для $\widehat{\epsilon} \in (0, 1)$ при $\overline{\alpha} \in \mathcal{S}$, $p = \overline{0, i-1}$ получим

$$\frac{\|T^{\overline{\alpha}} D_{\widehat{x}}^p g\|_{\Pi_0^1}^2}{\Delta^{2i}} \leq \widehat{\epsilon} E_p \sum_{j=1}^{\infty} \left\{ \left(\frac{j}{\Delta}\right)^{2k} + X_{k-q} \left(\frac{j}{\Delta}\right)^{2q} + B^2(\mathbf{z}) + \frac{A^{2k/(i-p)}}{\widehat{\epsilon}^{k/(i-p)} \Delta^{2[k,q]}} \right\} \|\widetilde{a}_j(\mathbf{z})\|_{\mathbb{R}_n}^2. \quad (2.26)$$

Пользуясь (2.15), (2.15'), из последнего выводим (2.13) с $\widetilde{C} = (A^2 E_p)^{k/(i-p)}$, $\epsilon = \widehat{\epsilon} E_p$.

Докажем теперь неравенства (2.13) для функции $g(\widehat{x}, \mathbf{y}) \in C_0^\infty(\mathbb{R}_{n+1})$. Известно (см. [16], гл. III, § 4, п. 2), что для любого $k \in \mathbb{N}$ существует оператор продолжения $E_{\widehat{x}} : C^\infty(\Pi_0^1) \rightarrow C^\infty(\Pi_{-1}^2)$ такой, что $\overline{g}(\widehat{x}, \mathbf{y}) = E_{\widehat{x}}(g(\widehat{x}, \mathbf{y}))$, $\overline{g}|_{\Pi_0^1} = g$. При этом справедливы неравенства

$$\|D_{\widehat{x}}^i \overline{g}\|_{\Pi_{-1}^2}^2 \leq C_i \|D_{\widehat{x}}^i g\|_{\Pi_0^1}^2. \quad (2.27)$$

Поскольку оператор $E_{\widehat{x}}$ коммутирует с преобразованием Фурье по \mathbf{y} , то справедливо неравенство

$$\|BF[\overline{g}]\|_{\Pi_{-1}^2}^2 \leq C_0 \|BF[g]\|_{\Pi_0^1}^2. \quad (2.28)$$

Пусть $\omega(\hat{x}) \in C_0^\infty(-1, 2)$ – срезающая функция, не превосходящая единицы, равная единице на $[0, 1]$. Тогда для функции $v = \bar{g}\omega$, принадлежащей $C_0^\infty(\Pi_{-1}^2)$, при помощи (2.13) для $\bar{\epsilon} \in (0, 1]$, $p = \overline{0}, i - 1$, $\bar{\alpha} \in \mathcal{S}$ можно установить, что

$$\begin{aligned} & \frac{\|T^{\bar{\alpha}} D_{\hat{x}}^p v\|_{\Pi_{-1}^2}^2}{\Delta^{2i}} \leq \bar{\epsilon} \frac{(AE_p)^{2k/(i-p)} \|v\|_{\Pi_{-1}^2}^2}{\bar{\epsilon}^{k/(i-p)} \Delta^{2[k,q]}} + \\ & + \bar{\epsilon} \left\{ 3^{2k} \frac{\|D_{\hat{x}}^k v\|_{\Pi_{-1}^2}^2}{\Delta^{2k}} + X_{k-q} 3^{2q} \frac{\|D_{\hat{x}}^q v\|_{\Pi_{-1}^2}^2}{\Delta^{2q}} + \|B(\mathbf{z})F[v]\|_{\Pi_{-1}^2}^2 \right\}. \end{aligned} \quad (2.29)$$

Поскольку срезающая функция $\omega(\hat{x})$ зависит только от \hat{x} , то следствием неравенства (2.28) является оценка

$$\|BF[v]\|_{\Pi_{-1}^2}^2 \leq C_0 \|BF[g]\|_{\Pi_0^1}^2. \quad (2.30)$$

Кроме того, пользуясь (2.27), для $i = \overline{0}, k$ выводим соотношения

$$\|D_{\hat{x}}^i v\|_{\Pi_{-1}^2}^2 \leq \left(\sum_{r=0}^i C_r^i \|D_{\hat{x}}^{i-r} \omega D_{\hat{x}}^r \bar{g}\|_{\Pi_{-1}^2} \right)^2 \leq E_1(i) \sum_{r=0}^i \|D_{\hat{x}}^r \bar{g}\|_{\Pi_{-1}^2}^2 \leq E_1(i) \sum_{r=0}^i C_r \|D_{\hat{x}}^r g\|_{\Pi_0^1}^2.$$

Далее применим неравенства (2.6) с $\varepsilon = 1$, имеющие в данном случае следующий вид:

$$\|D_{\hat{x}}^r g\|_{\Pi_0^1}^2 \leq \|D_{\hat{x}}^i g\|_{\Pi_0^1}^2 + G_i \|g\|_{\Pi_0^1}^2, \quad r = \overline{0}, i.$$

В результате получаем

$$\|D_{\hat{x}}^i v\|_{\Pi_{-1}^2}^2 \leq E_2(i) \left(\|D_{\hat{x}}^i g\|_{\Pi_0^1}^2 + \|g\|_{\Pi_0^1}^2 \right), \quad i = \overline{0}, k. \quad (2.31)$$

Подставляя (2.31), (2.30) в (2.29) для $g \in C_0^\infty(\mathbb{R}_{n+1})$, для $p = \overline{0}, i - 1$ выводим неравенства

$$\frac{\|T^{\bar{\alpha}} D_{\hat{x}}^p g\|_{\Pi_0^1}^2}{\Delta^{2i}} \leq \bar{\epsilon} \bar{C} \left(\|BF[g]\|_{\Pi_0^1}^2 + \frac{\|D_{\hat{x}}^k g\|_{\Pi_0^1}^2}{\Delta^{2k}} + X_{k-q} \frac{\|D_{\hat{x}}^q g\|_{\Pi_0^1}^2}{\Delta^{2q}} + \frac{\|g\|_{\Pi_0^1}^2}{\bar{\epsilon}^{k/(i-p)} \Delta^{2[k,q]}} \right), \quad (2.32)$$

Делая замену $\epsilon = \bar{\epsilon} \bar{C}$, выводим (2.13) для $g \in C_0^\infty(\mathbb{R}_{n+1})$. Сложив неравенства (2.13), записанные для действительной и мнимой частей, устанавливаем (2.13) для $g \in C_0^\infty(\mathbb{R}_{n+1})$. Итак, (2.13) доказано в общей ситуации.

Неравенства (2.13') выводятся из (2.16') аналогичным образом. Лемма доказана.

Определим невозрастающую функцию $\eta(x) \in C^\infty(-\infty, 1)$, равную 1 и 0 при $x \leq 0$ и $x \geq 1$, соответственно, и на интервале $(\frac{1}{2}, 1)$ равную $1 - x$. Для $x \in (0, 1)$ справедливы неравенства

$$|D^s \eta| \leq \hat{c}_s, \quad s = \overline{0}, \infty.$$

Рассмотрим функцию $\eta_{a,b}(x) = \eta\left(\frac{x-a}{\Delta}\right)$, $\Delta = b - a$, для нее справедливы неравенства

$$|D^s \eta_{a,b}| \leq \frac{\hat{c}_s}{\Delta^s}, \quad s = \overline{0}, \infty. \quad (2.33)$$

Нетрудно показать, что

$$D^p \eta_{a,b}^k = \sum_{s=1}^p B_{sp}^{p_0 p_1 \dots p_s} \prod_{\substack{p_1 + \dots + p_s = p \\ p_0 + p_1 + \dots + p_s = k}} \eta_{a,b}^{p_0} (D \eta_{a,b})^{p_1} \dots (D^s \eta_{a,b})^{p_s}, \quad p = \overline{1}, k,$$

где $B_{sp}^{p_0 p_1 \dots p_s}$ – целые неотрицательные числа. Очевидно, $p_0 \geq k - p$.

Ввиду (2.33) при $x \in (a, b)$, $p = \overline{1}, k$ справедливы неравенства

$$|D^p \eta_{a,b}^k| \leq \sum_{s=1}^p B_{sp}^{p_0 p_1 \dots p_s} \prod_{\substack{p_1 + \dots + p_s = p \\ p_0 + p_1 + \dots + p_s = k}} \eta_{a,b}^{p_0} \left(\frac{\hat{c}_1}{\Delta}\right)^{p_1} \left(\frac{\hat{c}_s}{\Delta^s}\right)^{p_s} \leq \frac{C_{p,k} \eta_{a,b}^{k-p}}{\Delta^p}. \quad (2.34)$$

Для функции $\rho^{[a,b]}$ приведем некоторые неравенства, которые будут использованы в дальнейшем:

$$\text{если } \rho \leq \varrho, \text{ то } \rho^{[a,b]} \leq \varrho^{[a,b]}; \quad (2.35)$$

$$\text{если } c \geq 1, \text{ то } (c\rho)^{[a,b]} \leq \rho^{[a,b]} c^{\max(a,b)}. \quad (2.36)$$

Лемма 3. Пусть $\Delta = b - a$, $q \geq 0$, $\bar{\alpha} = (i, \alpha)$ и символ $A^{\bar{\alpha}}(x, \mathbf{z})$ псевдодифференциального оператора $T^{\bar{\alpha}}$ удовлетворяет условию (1.48), тогда существует положительная постоянная $C(A, k, q)$ такая, что для любой функции $g(x, \mathbf{y}) \in \mathbf{C}_0^\infty(\mathbb{R}_{n+1})$ при любом $\delta \in (0, 1]$ для $p = \overline{0}, i - 1$ справедливы неравенства:

$$\frac{\|\eta_{a,b}^{k-i+p} T^{\bar{\alpha}} D_x^p g\|_{\Pi_a^b}^2}{\Delta^{2(i-p)}} \leq \delta \int_a^b \eta_{a,b}^{2k} \|g(x)\|_{\mathcal{B}_{k,q}}^2 dx + \frac{C\delta}{\delta^{\frac{k}{i-p}}} \frac{\|g\|_{\Pi_a^b}^2}{\Delta^{2[k,q]}}, \quad (2.37)$$

$$\|\eta_{a,b}^k T^{\bar{\alpha}} D_x^i g\|_{\Pi_a^b}^2 \leq C \left(\int_a^b \eta_{a,b}^{2k} \|g(x)\|_{\mathcal{B}_{k,q}}^2 dx + \frac{\|g\|_{\Pi_a^b}^2}{\Delta^{2[k,q]}} \right), \quad \bar{\alpha} = (i, \alpha) \in \mathcal{S}; \quad (2.37')$$

$$\frac{\|\eta_{a,b}^{k-i+p} D_x^p g\|_{\Pi_a^b}^2}{\Delta^{2(i-p)}} \leq \delta \int_a^b \eta_{a,b}^{2k} (\|D_x^k g(x)\|_{\mathbb{R}_n}^2 + X_{k-q} \|D_x^q g(x)\|_{\mathbb{R}_n}^2) dx + \frac{C\delta}{\delta^{\frac{k}{i-p}}} \frac{\|g\|_{\Pi_a^b}^2}{\Delta^{2[k,q]}}, \quad (2.38)$$

$$\|\eta_{a,b}^k D_x^i g\|_{\Pi_a^b}^2 \leq C \int_a^b \eta_{a,b}^{2k} (\|D_x^k g(x)\|_{\mathbb{R}_n}^2 + X_{k-q} \|D_x^q g(x)\|_{\mathbb{R}_n}^2) dx + C \frac{\|g\|_{\Pi_a^b}^2}{\Delta^{2[k,q]}}, \quad i = \overline{q, k}. \quad (2.38')$$

Доказательство. Положим $b_r = b - \frac{\Delta}{2^r}$, $\Delta_r = \frac{\Delta}{2^{r+1}}$, $r = \overline{0, \infty}$. Для функции $\eta_{a,b}(x)$ справедливы равенства

$$\max_{[b_r, b_{r+1}]} \eta_{a,b}(x) = \frac{1}{2^r}, \quad \min_{[b_r, b_{r+1}]} \eta_{a,b}(x) = \frac{1}{2^{r+1}}, \quad r = \overline{0, \infty}. \quad (2.39)$$

Сначала выведем неравенства (2.37). Применяя (2.39), (2.12), (2.35), (2.36), для $p = \overline{0}, i - 1$, $r = \overline{0, \infty}$ оценим интегралы

$$\begin{aligned} \int_{\Pi_{b_r}^{b_{r+1}}} \frac{\eta_{a,b}^{2(k-i+p)} |T^{\bar{\alpha}} D_x^p g|^2}{\Delta^{2(i-p)}} dx dy &\leq 2^{-2(rk+i-p)} \left(\epsilon \int_{b_r}^{b_{r+1}} \|g\|_{\mathcal{B}_{k,q}}^2 dx + \frac{\epsilon \tilde{C} 2^{2k(r+1)}}{\epsilon^{\frac{k}{i-p}} \Delta^{2[k,q]}} \|g\|_{\Pi_{b_r}^{b_{r+1}}}^2 \right) \leq \\ &\leq \epsilon 2^{2(k-i+p)} \int_{b_r}^{b_{r+1}} \eta_{a,b}^{2k} \|g(x)\|_{\mathcal{B}_{k,q}}^2 dx + \frac{\epsilon \tilde{C} 2^{2(k-i+p)}}{\epsilon^{\frac{k}{i-p}} \Delta^{2[k,q]}} \|g\|_{\Pi_{b_r}^{b_{r+1}}}^2. \end{aligned}$$

Положим $\epsilon = \delta 2^{-2(k-i+p)}$, $\delta \in (0, 1]$. Для $p = \overline{0}, i - 1$ имеем

$$\frac{\epsilon 2^{2(k-i+p)}}{\epsilon^{\frac{k}{i-p}}} = \left(\frac{2^{2k}}{\delta} \right)^{\frac{k-i+p}{i-p}} \leq \frac{\delta}{\delta^{\frac{k}{i-p}}} 2^{2k(k-1)}.$$

Таким образом, для $p = \overline{0}, i - 1$, $r = \overline{0, \infty}$ установлены неравенства

$$\int_{\Pi_{b_r}^{b_{r+1}}} \frac{\eta_{a,b}^{2(k-i+p)} |T^{\bar{\alpha}} D_x^p g|^2}{\Delta^{2(i-p)}} dx dy \leq \delta \int_{b_r}^{b_{r+1}} \eta_{a,b}^{2k} \|g(x)\|_{\mathcal{B}_{k,q}}^2 dx + \frac{C\delta}{\Delta^{2[k,q]} \delta^{\frac{k}{i-p}}} \|g\|_{\Pi_{b_r}^{b_{r+1}}}^2.$$

Суммируя их по $r = \overline{0, \infty}$, выводим (2.37).

Применяя (2.39), (2.12'), (2.35), (2.36) выводим неравенства

$$\begin{aligned} \int_{\Pi_{b_r}^{b_{r+1}}} \eta_{a,b}^{2k} |T^{\bar{\alpha}} D_x^i g|^2 dx d\mathbf{y} &\leq 2^{-2rk} \tilde{C} \left(\int_{b_r}^{b_{r+1}} \|g(x)\|_{\mathcal{B}_{k,q}}^2 dx + \frac{2^{2k(r+1)}}{\Delta^{2[k,q]}} \|g\|_{\Pi_{b_s}^{b_{s+1}}}^2 \right) \leq \\ &\leq 2^{2k} \tilde{C} \int_{b_r}^{b_{r+1}} \eta_{a,b}^{2k} \|g\|_{\mathcal{B}_{k,q}}^2 dx + \tilde{C} \frac{2^{2k}}{\Delta^{2[k,q]}} \|g\|_{\Pi_{b_r}^{b_{r+1}}}^2, \quad r = \overline{0, \infty}. \end{aligned}$$

Суммируя их по $r = \overline{0, \infty}$, выводим (2.37'). Неравенства (2.38), (2.38') выводятся аналогичным образом с применением неравенств (2.7), (2.7').

3. ТЕОРЕМЫ ЕДИНСТВЕННОСТИ

Установим оценку Сен-Венановского типа для эллиптического уравнения второго порядка (1.20).

Предложение 1. Пусть для области Ω существует λ -разбиение $\Omega = \bigcup_{N=0}^{\infty} \Omega^{(N)}$, подчиняющееся требованию (1.12) и $\{\varepsilon_N\}_{N=0}^{\infty}$ — произвольная последовательность положительных чисел. Тогда найдутся положительные постоянные $\kappa_2(\Xi_2)$ и $M_1, M_2(\Xi_2)$ такие, что если $\Phi(\bar{\mathbf{y}}) = \Psi(\bar{\mathbf{y}}) = 0$, $\mathbf{\Phi}(\bar{\mathbf{y}}) = \mathbf{0}$ в $\Omega^{(N)+\varepsilon_N}$ при некотором $N \in \mathbb{N}$, то для решения $u(\bar{\mathbf{y}})$ задачи (1.20), (1.21) при всех $\nu = \overline{0, N-1}$ справедливы оценки

$$\|\nabla u\|_{\Omega^{(\nu)}} \leq M_1 \frac{\exp\{-\kappa_2(N-\nu)\}}{\varepsilon_N} \|u\|_{\Omega^{(N)+\varepsilon_N}}; \quad (3.1)$$

если $\Psi(\bar{\mathbf{y}}) = 0$, $\mathbf{\Phi}(\bar{\mathbf{y}}) = \mathbf{0}$ в $\Omega^{(N+1)}$ при некотором $N \in \mathbb{N}$, то для решения $u(\bar{\mathbf{y}})$ задачи (1.20), (1.21) при всех $\nu = \overline{0, N-1}$ имеют место неравенства

$$\|\nabla u\|_{\Omega^{(\nu)}} \leq M_2 \exp\{-\kappa_2(N-\nu)\} \|\nabla u\|_{\Omega^{(N+1)}}. \quad (3.2)$$

Доказательство. Пусть $\xi_2(\bar{\mathbf{y}})$ липшицева неотрицательная срезающая функция такая, что $\mathbf{\Phi}\xi_2 \equiv \mathbf{0}$, $\Phi\xi_2 = \Psi\xi_2 \equiv 0$. Положим в (2.3) $v = (u - \Psi)\xi_2^2 \in \overset{\circ}{H}{}^1_2(\Omega)$, установим тождество $(u, u\xi_2^2)_{\mathcal{A}} = 0$.

Используя (1.23), (1.22), получаем

$$\hat{a} \int_{\Omega} \xi_2^2 |\nabla u|^2 d\bar{\mathbf{y}} \leq 2\bar{a}(n+1) \int_{\Omega} |u| |\nabla u| |\nabla \xi_2| \xi_2 d\bar{\mathbf{y}} = I_2. \quad (3.3)$$

Зафиксируем натуральное число N и целое неотрицательное число $\nu \leq N-1$. Выберем κ_2 так, чтобы

$$2\sqrt{\theta}\kappa_2 e^{2\kappa_2} \bar{a}(n+1) \leq \hat{a}. \quad (3.4)$$

Построим определенную в Ω липшицеву функцию $\bar{\xi}_2(\bar{\mathbf{y}})$, удовлетворяющую условиям

$$\bar{\xi}_2(\bar{\mathbf{y}}) = \begin{cases} 1, & \bar{\mathbf{y}} \in \overline{\Omega^{(\nu)}}; \\ \exp(-\kappa_2(j-\nu)) \exp\left(\kappa_2 \min\left(1, \frac{\text{dist}(S_i^{(j)}, \bar{\mathbf{y}})}{t_i^{(j)}}\right)\right), & \\ \bar{\mathbf{y}} \in \omega_i^{(j)}, \quad i = \overline{1, p^{(j)}}, \quad j = \overline{\nu+1, N}; \\ \exp(-\kappa_2(N-\nu)) \min\left(1, \frac{\text{dist}(S^{(N)+\varepsilon_N}, \bar{\mathbf{y}})}{\varepsilon_N}\right), & \bar{\mathbf{y}} \in \Omega_{(N)}^{(N)+\varepsilon_N}; \\ 0, & \bar{\mathbf{y}} \in \Omega \setminus \Omega^{(N)+\varepsilon_N}. \end{cases}$$

Здесь $S^{(N)+\varepsilon_N} = \{\bar{\mathbf{y}} \in \Omega \setminus \overline{\Omega^{(N)}} \mid \text{dist}(\bar{\mathbf{y}}, S^{(N)}) = \varepsilon_N\}$. Нетрудно установить следующие соотношения

$$|\nabla \bar{\xi}_2| \leq \frac{\exp(-\kappa_2\{N - \nu\})}{\varepsilon_N}, \quad \bar{\mathbf{y}} \in \Omega_{(N)}^{(N)+\varepsilon_N}; \quad (3.5)$$

$$|\nabla \bar{\xi}_2| \leq \frac{\kappa_2 \bar{\xi}_2}{t_i^{(j)}}, \quad \bar{\mathbf{y}} \in \omega_i^{(j)}, \quad i = \overline{1, p^{(j)}}, \quad j = \overline{\nu + 1, N}; \quad (3.6)$$

$$\max_{\omega_i^{(j)}} \bar{\xi}_2(\bar{\mathbf{y}}) = e^{\kappa_2} \min_{\omega_i^{(j)}} \bar{\xi}_2(\bar{\mathbf{y}}), \quad i = \overline{1, p^{(j)}}, \quad j = \overline{\nu + 1, N}. \quad (3.7)$$

В неравенстве (3.3) положим $\xi_2 = \bar{\xi}_2$, пользуясь тем, что $\nabla \bar{\xi}_2 \equiv 0$ вне $\Omega_{(\nu)}^{(N)+\varepsilon_N}$, применяя (3.5), (3.6), выводим:

$$\begin{aligned} \bar{I}_2 &= 2\bar{a}(n+1) \sum_{j=\nu}^{N-1} \int_{\Omega_{(j)}^{(j+1)}} \bar{\xi}_2 |u| |\nabla u| |\nabla \bar{\xi}_2| d\bar{\mathbf{y}} + 2\bar{a}(n+1) \int_{\Omega_{(N)}^{(N)+\varepsilon_N}} \bar{\xi}_2 |u| |\nabla u| |\nabla \bar{\xi}_2| d\bar{\mathbf{y}} \leq \quad (3.8) \\ &\leq 2\bar{a}(n+1) \sum_{j=\nu+1}^N \sum_{i=1}^{p^{(j)}} \int_{\omega_i^{(j)}} |u| |\nabla u| \frac{\kappa_2 \bar{\xi}_2^2}{t_i^{(j)}} d\bar{\mathbf{y}} + 2\bar{a}(n+1) \int_{\Omega_{(N)}^{(N)+\varepsilon_N}} \bar{\xi}_2 |u| |\nabla u| \frac{\exp(-\kappa_2\{N - \nu\})}{\varepsilon_N} d\bar{\mathbf{y}}. \end{aligned}$$

Для $j = \overline{1, \infty}$ установим соотношения

$$\int_{\omega_i^{(j)}} \frac{|u| |\nabla u|}{t_i^{(j)}} d\bar{\mathbf{y}} \leq \sqrt{\theta} \int_{\omega_i^{(j)}} |\nabla u|^2 d\bar{\mathbf{y}}, \quad i = \overline{1, p^{(j)}}. \quad (3.9)$$

Для этого достаточно воспользоваться определением (1.7) и условием (1.8):

$$\begin{aligned} \int_{\omega_i^{(j)}} \frac{|u| |\nabla u|}{t_i^{(j)}} d\bar{\mathbf{y}} &\leq \frac{\varepsilon}{2} \int_{\omega_i^{(j)}} |\nabla u|^2 d\bar{\mathbf{y}} + \frac{1}{2\varepsilon} \int_{\omega_i^{(j)}} \frac{u^2}{(t_i^{(j)})^2} d\bar{\mathbf{y}} \leq \\ &\leq \frac{\varepsilon}{2} \int_{\omega_i^{(j)}} |\nabla u|^2 d\bar{\mathbf{y}} + \frac{\theta \lambda_i^{(j)}}{2\varepsilon} \int_{\omega_i^{(j)}} u^2 d\bar{\mathbf{y}} \leq \frac{1}{2} \left(\varepsilon + \frac{\theta}{\varepsilon} \right) \int_{\omega_i^{(j)}} |\nabla u|^2 d\bar{\mathbf{y}}. \end{aligned}$$

Выбрав $\varepsilon = \sqrt{\theta}$, выводим (3.9). Ввиду (3.7) из (3.9) получаем неравенства

$$\int_{\omega_i^{(j)}} \frac{\bar{\xi}_2^2 |u| |\nabla u|}{t_i^{(j)}} d\bar{\mathbf{y}} \leq e^{2\kappa_2} \sqrt{\theta} \int_{\omega_i^{(j)}} \bar{\xi}_2^2 |\nabla u|^2 d\bar{\mathbf{y}}, \quad i = \overline{1, p^{(j)}}, \quad j = \overline{\nu + 1, N}. \quad (3.10)$$

Далее оценим интеграл

$$\int_{\Omega_{(N)}^{(N)+\varepsilon_N}} \bar{\xi}_2 |u| |\nabla u| \frac{\exp(-\kappa_2\{N - \nu\})}{\varepsilon_N} d\bar{\mathbf{y}} \leq \frac{\varepsilon}{2} \int_{\Omega_{(N)}^{(N)+\varepsilon_N}} \bar{\xi}_2^2 |\nabla u|^2 d\bar{\mathbf{y}} + \frac{\exp(-2\kappa_2\{N - \nu\})}{2\varepsilon_N^2 \varepsilon} \int_{\Omega_{(N)}^{(N)+\varepsilon_N}} u^2 d\bar{\mathbf{y}}.$$

Выбрав $\varepsilon = 2e^{2\kappa_2} \sqrt{\theta} \kappa_2$, установим неравенство

$$\begin{aligned} &\int_{\Omega_{(N)}^{(N)+\varepsilon_N}} \bar{\xi}_2 |u| |\nabla u| \frac{\exp(-\kappa_2\{N - \nu\})}{\varepsilon_N} d\bar{\mathbf{y}} \leq \\ &\leq e^{2\kappa_2} \sqrt{\theta} \kappa_2 \int_{\Omega_{(N)}^{(N)+\varepsilon_N}} \bar{\xi}_2^2 |\nabla u|^2 d\bar{\mathbf{y}} + \frac{\exp(-2\kappa_2\{N - \nu\})}{4e^{2\kappa_2} \sqrt{\theta} \kappa_2 \varepsilon_N^2} \int_{\Omega_{(N)}^{(N)+\varepsilon_N}} u^2 d\bar{\mathbf{y}}. \end{aligned}$$

Пользуясь (3.10) и последним неравенством, из (3.8) получим оценку

$$\begin{aligned} \bar{I}_2 &\leq 2\bar{a}(n+1)\kappa_2\sqrt{\theta}e^{2\kappa_2} \int_{\Omega_{(\nu)}^{(N)+\varepsilon_N}} \bar{\xi}_2^2 |\nabla u|^2 d\bar{\mathbf{y}} + \\ &+ \frac{\bar{a}(n+1) \exp(-2\kappa_2\{N-\nu+1\})}{2\sqrt{\theta}\kappa_2} \frac{\varepsilon_N^2}{\varepsilon_N^2} \int_{\Omega_{(N)}^{(N)+\varepsilon_N}} u^2 d\bar{\mathbf{y}}. \end{aligned} \quad (3.11)$$

Соединяя (3.3) при $\xi_2 = \bar{\xi}_2$ и (3.11), пользуясь (3.4), выводим соотношение

$$\|\nabla u\|_{\Omega_{(\nu)}}^2 \leq \frac{\bar{a}(n+1) \exp(-2\kappa_2\{N-\nu+1\})}{2\hat{a}\sqrt{\theta}\kappa_2} \frac{\varepsilon_N^2}{\varepsilon_N^2} \|u\|_{\Omega_{(N)}^{(N)+\varepsilon_N}}^2.$$

Неравенство (3.1) доказано.

Теперь докажем неравенство (3.2). Построим определенную в Ω липшицеву функцию $\hat{\xi}_2(\bar{\mathbf{y}})$ такую, что

$$\hat{\xi}_2(\bar{\mathbf{y}}) = \begin{cases} \bar{\xi}_2(\bar{\mathbf{y}}), & \bar{\mathbf{y}} \in \Omega^{(N)}; \\ \exp(-\kappa_2(N-\nu)) \min\left(1, \frac{\text{dist}(S^{(N+1)}, \bar{\mathbf{y}})}{t_i^{(N+1)}}\right), & \\ \bar{\mathbf{y}} \in \omega_i^{(N+1)}, & i = \overline{1, p^{(N+1)}}; \\ 0, & \bar{\mathbf{y}} \in \Omega \setminus \Omega^{(N+1)}. \end{cases}$$

Очевидно, справедливы неравенства

$$|\nabla \hat{\xi}_2| \leq \frac{\exp(-\kappa_2\{N-\nu\})}{t_i^{(N+1)}}, \quad \bar{\mathbf{y}} \in \omega_i^{(N+1)}, \quad i = \overline{1, p^{(N+1)}}. \quad (3.12)$$

В неравенстве (3.3) положим $\xi_2 = \hat{\xi}_2$, пользуясь тем, что $\nabla \hat{\xi}_2 \equiv 0$ вне $\Omega_{(\nu)}^{(N+1)}$, применяя (3.12), (3.6), выводим:

$$\begin{aligned} \hat{I}_2 &= 2\bar{a}(n+1) \sum_{j=\nu}^{N-1} \int_{\Omega_{(j)}^{(j+1)}} \bar{\xi}_2 |u| |\nabla u| |\nabla \bar{\xi}_2| d\bar{\mathbf{y}} + \\ &+ 2\bar{a}(n+1) \int_{\Omega_{(N)}^{(N+1)}} \hat{\xi}_2 |u| |\nabla u| |\nabla \hat{\xi}_2| d\bar{\mathbf{y}} \leq 2\bar{a}(n+1) \sum_{j=\nu+1}^N \sum_{i=1}^{p^{(j)}} \int_{\omega_i^{(j)}} |u| |\nabla u| \frac{\kappa_2 \bar{\xi}_2^2}{t_i^{(j)}} d\bar{\mathbf{y}} + \\ &+ 2\bar{a}(n+1) \sum_{i=1}^{p^{(N+1)}} \int_{\omega_i^{(N+1)}} \hat{\xi}_2 |u| |\nabla u| \frac{\exp(-\kappa_2\{N-\nu\})}{t_i^{(N+1)}} d\bar{\mathbf{y}}. \end{aligned} \quad (3.13)$$

Оценим интегралы

$$\begin{aligned} &\int_{\omega_i^{(N+1)}} \hat{\xi}_2 |u| |\nabla u| \frac{\exp(-\kappa_2\{N-\nu\})}{t_i^{(N+1)}} d\bar{\mathbf{y}} \leq \\ &\leq \frac{\varepsilon}{2} \int_{\omega_i^{(N+1)}} \hat{\xi}_2^2 |\nabla u|^2 d\bar{\mathbf{y}} + \frac{\exp(-2\kappa_2\{N-\nu\})}{2\varepsilon} \int_{\omega_i^{(N+1)}} \frac{u^2}{(t_i^{(N+1)})^2} d\bar{\mathbf{y}}, \quad i = \overline{1, p^{(N+1)}}, \end{aligned}$$

выбрав $\varepsilon = 2e^{2\kappa_2}\sqrt{\theta}\kappa_2$, воспользовавшись (1.7), (1.8), установим неравенства

$$\int_{\omega_i^{(N+1)}} \widehat{\xi}_2 |u| |\nabla u| \frac{\exp(-\kappa_2\{N-\nu\})}{t_i^{(N+1)}} d\bar{y} \leq e^{2\kappa_2}\sqrt{\theta}\kappa_2 \int_{\omega_i^{(N+1)}} \widehat{\xi}_2^2 |\nabla u|^2 d\bar{y} + \frac{\sqrt{\theta} \exp(-2\kappa_2\{N-\nu\})}{4e^{2\kappa_2}\kappa_2} \int_{\omega_i^{(N+1)}} |\nabla u|^2 d\bar{y}, \quad i = \overline{1, p^{(N+1)}}.$$

Пользуясь (3.10) и последним неравенством, из (3.13) получим оценку

$$\widehat{I}_2 \leq 2\bar{a}(n+1)\kappa_2\sqrt{\theta}e^{2\kappa_2} \int_{\Omega_{(\nu)}^{(N+1)}} \widehat{\xi}_2^2 |\nabla u|^2 d\bar{y} + \frac{\bar{a}(n+1)\sqrt{\theta}}{2\kappa_2} \exp(-2\kappa_2\{N-\nu+1\}) \int_{\Omega_{(N)}^{(N+1)}} |\nabla u|^2 d\bar{y}.$$

Соединяя (3.3) при $\xi_2 = \widehat{\xi}_2$ и последнюю оценку, пользуясь (3.4), выводим соотношение

$$\|\nabla u\|_{\Omega_{(\nu)}}^2 \leq \frac{\bar{a}(n+1)\sqrt{\theta}}{2\widehat{a}\kappa_2} \exp(-2\kappa_2\{N-\nu+1\}) \|\nabla u\|_{\Omega_{(N)}^{(N+1)}}^2.$$

Неравенство (3.2) доказано.

Доказательство теоремы 1. При $\nu = \overline{0, N-1}$, $N \geq 1$ из предложения 1 вытекает справедливость неравенств

$$\|\nabla u\|_{\Omega_{(\nu)}} \leq M_1 \frac{\exp(-\kappa_2\{N-\nu\})}{\varepsilon_N} \|u\|_{\Omega_{(N)}^{(N)+\varepsilon_N}},$$

$$\|\nabla u\|_{\Omega_{(\nu)}} \leq M_2 \exp(-\kappa_2\{N-\nu\}) \|\nabla u\|_{\Omega_{(N)}^{(N+1)}}.$$

Переходя в правой части к пределу при $N \rightarrow \infty$ либо на основе (1.24), либо (1.25), выводим равенства

$$\exp(-\kappa_2\nu) \|\nabla u\|_{\Omega_{(\nu)}} = 0, \quad \nu = \overline{0, \infty},$$

из которых следует утверждение теоремы.

Далее установим оценку Сен-Венановского типа для псевдодифференциального эллиптического уравнения (1.46).

Предложение 2. Пусть для области Ω существует $\lambda[\mathcal{B}_{k,q}]$ -последовательность $\{x_N\}_{N=0}^\infty$, подчиняющаяся требованию (1.35), выполнены условия (1.48) – (1.50) и $\{\varepsilon_N\}_{N=0}^\infty$ – произвольная последовательность положительных чисел. Тогда найдутся положительные постоянные $\kappa(\Xi)$ и $M(\Xi)$ такие, что если $\text{supp } \Phi \subset \Omega_{x_N+\varepsilon_N}$, $\Psi(\bar{y}) = 0$ в $\Omega^{x_N+\varepsilon_N}$ при некотором $N \in \mathbb{N}$, то для решения $u(\bar{y})$ задачи (1.46), (1.51) при всех $\nu = \overline{0, N-1}$ справедливы оценки

$$\|u\|_{\mathcal{B}_{k,q},(-\infty, x_\nu)} \leq M \frac{\exp(-\kappa\{N-\nu\})}{\varepsilon_N^{[k,q]}} \|u\|_{\Omega_{x_N}^{x_N+\varepsilon_N}}. \quad (3.14)$$

Доказательство. Пусть $\varpi(t) \in C^\infty(\mathbb{R})$ – неубывающая функция, равная 0 и 1 при $t \leq 0$ и $t \geq 1$, соответственно. Пусть

$$\widehat{a}_i = \max_{t \in [0,1]} |D^i \varpi(t)|, \quad a_i = 3^i \widehat{a}_i, \quad i = \overline{0, \infty}. \quad (3.15)$$

Из теоремы Лагранжа следует, что $\widehat{a}_{i+1} \geq \widehat{a}_i$, тем более $a_{i+1} \geq a_i$.

Выберем число $e_* > 1$ так, чтобы выполнялось неравенство

$$C_3(1+\theta) \exp\left(\frac{2}{e_*}\right) \leq e_* \widehat{a}, \quad (3.16)$$

где C_3 – постоянная, определяемая ниже и зависящая только от Ξ .

Зафиксируем натуральное число N и целое неотрицательное число $\nu \leq N - 1$. Рассмотрим кусочно-постоянную функцию $\beta(x)$, $x \in \mathbb{R}$ такую, что $\beta(x) = \delta_J$, $x \in [x_J, x_{J+1})$, причем $\delta_J^{-1} = e_* \Delta_J$, $J = \overline{\nu, N - 1}$ и $\beta(x) = 0$ при $x \notin [x_\nu, x_N)$.

Построим функцию $\alpha(x) \leq \beta(x)$, сглаживая функцию $\beta(x)$ по следующему правилу. Если $\delta_{J-1} < \delta_J$, то на отрезке $[x_J, x_J + \Delta_J/3]$ функция $\alpha(x)$ определяется так:

$$\alpha(x) = \delta_{J-1} + (\delta_J - \delta_{J-1}) \varpi \left(\frac{3(x - x_J)}{\Delta_J} \right).$$

Если же $\delta_J > \delta_{J+1}$, то на отрезке $[x_{J+1} - \Delta_J/3, x_{J+1}]$ полагаем

$$\alpha(x) = \delta_J - (\delta_J - \delta_{J+1}) \varpi \left(1 + \frac{3(x - x_{J+1})}{\Delta_J} \right).$$

В оставшихся точках считаем $\alpha(x) = \beta(x)$.

Установим оценки интеграла $\int_{x_J}^{x_{J+1}} \alpha(t) dt$, $J = \overline{\nu, N - 1}$:

$$\frac{1}{3e_*} = \frac{\delta_J \Delta_J}{3} = \int_{x_J + \frac{\Delta_J}{3}}^{x_J + \frac{2\Delta_J}{3}} \delta_J dt \leq \int_{x_J}^{x_{J+1}} \alpha(t) dt \leq \int_{x_J}^{x_{J+1}} \delta_J dt = \delta_J \Delta_J = \frac{1}{e_*}. \quad (3.17)$$

Очевидно, что во всех случаях производные функции $\alpha(x)$ подчиняются оценкам

$$|D^i \alpha(x)| \leq \left(\frac{3}{\Delta_J} \right)^i \delta_J \max_{t \in [0,1]} |D^i \varpi(t)| \leq \frac{a_i \delta_J}{\Delta_J^i} = \frac{a_i}{e_* \Delta_J^{i+1}}, \quad (3.18)$$

при $x \in [x_J, x_{J+1}]$, $J = \overline{\nu, N - 1}$, $i \in \mathbb{N}$.

Определим дифференциальные полиномы $P_p(\alpha)$ от гладкой функции $\alpha(x)$ условиями $P_0(\alpha) = 1$, $P_p(\alpha) = (D + \alpha)P_{p-1}$. Тогда для $p = \overline{1, \infty}$ имеем

$$P_p(\alpha) = (D + \alpha)^{p-1} \alpha = \sum_{s=1}^p A_{sp}^{p_1 p_2 \dots p_s} \prod_{p_1 + 2p_2 + \dots + sp_s = p} \alpha^{p_1} (D\alpha)^{p_2} (D^{s-1}\alpha)^{p_s}, \quad (3.19)$$

где $A_{sp}^{p_1 p_2 \dots p_s}$ — целые неотрицательные числа.

Положим

$$b_p = \sum_{s=1}^p A_{sp}^{p_1 p_2 \dots p_s} \prod_{p_1 + 2p_2 + \dots + sp_s = p} a_0^{p_1} a_1^{p_2} \dots a_{s-1}^{p_s}; \quad (3.20)$$

очевидно $b_{p+1} \geq b_p$.

Следовательно, полиномы $P_p(\alpha)$ удовлетворяют неравенствам

$$|P_p(\alpha)| \leq \sum_{s=1}^p A_{sp}^{p_1 p_2 \dots p_s} \prod_{p_1 + 2p_2 + \dots + sp_s = p} \left(\frac{a_0}{e_* \Delta_J} \right)^{p_1} \dots \left(\frac{a_{s-1}}{e_* \Delta_J^s} \right)^{p_s} \leq \frac{b_p}{e_* \Delta_J^p}, \quad (3.21)$$

$$x \in [x_J, x_{J+1}], \quad J = \overline{\nu, N - 1}, \quad p \in \mathbb{N}.$$

Определим невозрастающую гладкую функцию $\bar{\xi}(x)$ на \mathbb{R} условиями

$$\bar{\xi}(x) = \begin{cases} 1, & x \leq x_\nu; \\ \exp \left(- \int_{x_\nu}^x \alpha(t) dt \right), & x_\nu \leq x \leq x_N; \\ \bar{\xi}(x_N) \eta_{x_N, x_N + \varepsilon_N}^k(x), & x_N \leq x \leq x_N + \varepsilon_N; \\ 0, & x \geq x_N + \varepsilon_N. \end{cases}$$

На промежутке $[x_\nu, x_N]$, очевидно, $\bar{\xi}' = -\alpha\bar{\xi}$, и ввиду (3.17) справедливы неравенства

$$\exp\left(\frac{1}{3e_*}\right) \leq \frac{\bar{\xi}(x_J)}{\bar{\xi}(x_{J+1})} \leq \exp\left(\frac{1}{e_*}\right), \quad J = \overline{\nu, N-1}. \quad (3.22)$$

Перемножая эти неравенства, находим, что $\exp\left(\frac{N-\nu}{3e_*}\right) \leq \frac{\bar{\xi}(x_\nu)}{\bar{\xi}(x_N)}$ и

$$\bar{\xi}(x_N) \leq \exp\left(-\frac{N-\nu}{3e_*}\right). \quad (3.23)$$

Нетрудно доказать, что на промежутке $[x_\nu, x_N]$ справедливы соотношения

$$D^p \bar{\xi} = \bar{\xi} P_p(-\alpha), \quad D^p \bar{\xi}^2 = \bar{\xi}^2 \sum_{l=0}^p C_p^l P_l(-\alpha) P_{p-l}(-\alpha), \quad p \in \mathbb{N}.$$

Далее, пользуясь (3.21), выводим

$$|D^p \bar{\xi}| \leq \bar{\xi} \frac{b_p}{e_* \Delta_J^p}, \quad |D^p \bar{\xi}^2| \leq \bar{\xi}^2 \frac{2^p b_p^2}{e_* \Delta_J^p}, \quad x \in [x_J, x_{J+1}], \quad J = \overline{\nu, N-1}, \quad p \in \mathbb{N}. \quad (3.24)$$

Оценим производные $D^p \bar{\xi}$, $D^p \bar{\xi}^2$, $p = \overline{1, k}$, на отрезке $[x_N, x_N + \varepsilon_N]$. Ввиду (2.34) имеем

$$|D^p \bar{\xi}(x)| \leq \bar{\xi}(x_N) \frac{c_p \eta^{k-p}}{\varepsilon_N^p}, \quad |D^p \bar{\xi}^2(x)| \leq \bar{\xi}^2(x_N) \frac{2^p c_p^2 \eta^{2k-p}}{\varepsilon_N^p}, \quad x \in [x_N, x_N + \varepsilon_N]. \quad (3.25)$$

Положим в (2.1) $v = (u - \Psi)\bar{\xi}^2(x) \in \mathring{\mathbf{W}}_{B_{k,q}}(\Omega)$, учитывая то, что $\Phi(\bar{\xi}) = 0$, $\Psi\bar{\xi} \equiv 0$, получим равенство

$$(u, u\bar{\xi}^2)_{\mathcal{G}, \mathbb{R}} = 0.$$

Применяя (1.49), выводим неравенство

$$\begin{aligned} & \hat{a} \int_{-\infty}^{\infty} \bar{\xi}^2 \|u(x)\|_{B_{k,q}}^2 dx \leq \\ & \leq \hat{a} \int_{-\infty}^{\infty} \left(\bar{\xi}^2 \|u(x)\|_{B_{k,q}}^2 - \|\bar{\xi}u(x)\|_{B_{k,q}}^2 \right) dx + \operatorname{Re} \left\{ (u\bar{\xi}, u\bar{\xi})_{\mathcal{G}, \mathbb{R}} - (u, u\bar{\xi}^2)_{\mathcal{G}, \mathbb{R}} \right\} = \bar{I}. \end{aligned} \quad (3.26)$$

Оценим интегралы в \bar{I} с учетом того, что $D^p \bar{\xi} \equiv 0$, $D^p(\bar{\xi}^2) \equiv 0$, $p \in \mathbb{N}$ вне промежутка $[x_\nu, x_N + \varepsilon_N]$. Пользуясь (1.50), выводим неравенство

$$\begin{aligned} \bar{I} \leq C_1 \int_{x_\nu}^{x_N + \varepsilon_N} \int_{\mathbb{R}_n} & \left\{ \sum_{i=q,k} \left(|D_x^i u| \bar{\xi} \sum_{p=0}^{i-1} |D_x^p u| |D_x^{i-p} \bar{\xi}| + \left(\sum_{p=0}^{i-1} |D_x^p u| |D_x^{i-p} \bar{\xi}| \right)^2 \right) + \right. \\ & + \sum_{\bar{\alpha}, \bar{\beta} \in \mathcal{S}} \left(\sum_{p=0}^{i-1} |T^{\bar{\alpha}} D_x^p u| |D_x^{i-p} \bar{\xi}| \sum_{p=0}^{j-1} |T^{\bar{\beta}} D_x^p u| |D_x^{j-p} \bar{\xi}| + \right. \\ & \left. \left. + |T^{\bar{\beta}} D_x^j u| \sum_{p=0}^{i-1} |T^{\bar{\alpha}} D_x^p u| \left\{ |D_x^{i-p} \bar{\xi}| \bar{\xi} + |D_x^{i-p} \bar{\xi}^2| \right\} \right) \right\} dx dy. \end{aligned} \quad (3.27)$$

Для случая $q = 0$ считаем, что сумма $\sum_{i=q,k}$ содержит лишь одно слагаемое при $i = k$.

Используя на промежутках $[x_J, x_{J+1}]$, $J = \overline{\nu, N-1}$, (3.24), а на промежутке $[x_N, x_N + \varepsilon_N]$ применяя (3.25), устанавливаем, что

$$\begin{aligned} \bar{I} &\leq C_2 \sum_{J=\nu}^{N-1} \int_{x_J}^{x_{J+1}} \int_{\mathbb{R}_n} \bar{\xi}^2 \left[\mu \left(\sum_{i=q,k} |D_x^i u|^2 + \sum_{\bar{\alpha} \in \mathcal{S}} |T^{\bar{\alpha}} D_x^i u|^2 \right) + \right. \\ &\quad \left. + \frac{1}{\mu e_*^2} \left(\sum_{i=q,k} \sum_{p=0}^{i-1} \frac{|D_x^p u|^2}{\Delta_J^{2(i-p)}} + \sum_{\bar{\alpha} \in \mathcal{S}} \sum_{p=0}^{i-1} \frac{|T^{\bar{\alpha}} D_x^p u|^2}{\Delta_J^{2(i-p)}} \right) \right] dx dy + \\ &\quad + C_2 \bar{\xi}^2(x_N) \int_{x_N}^{x_N + \varepsilon_N} \int_{\mathbb{R}_n} \left[\mu \left(\sum_{i=q,k} \eta_{x_N, x_N + \varepsilon_N}^{2k} |D_x^i u|^2 + \sum_{\bar{\alpha} \in \mathcal{S}} \eta_{x_N, x_N + \varepsilon_N}^{2k} |T^{\bar{\alpha}} D_x^i u|^2 \right) + \right. \\ &\quad \left. + \frac{1}{\mu} \left(\sum_{i=q,k} \sum_{p=0}^{i-1} \frac{|D_x^p u|^2 \eta_{x_N, x_N + \varepsilon_N}^{2(k-i+p)}}{\varepsilon_N^{2(i-p)}} + \sum_{\bar{\alpha} \in \mathcal{S}} \sum_{p=0}^{i-1} \frac{|T^{\bar{\alpha}} D_x^p u|^2 \eta_{x_N, x_N + \varepsilon_N}^{2(k-i+p)}}{\varepsilon_N^{2(i-p)}} \right) \right] dx dy \equiv \bar{I}_I + \bar{I}_{II}, \end{aligned} \quad (3.28)$$

где \bar{I}_I содержит интегралы по (x_ν, x_N) , а \bar{I}_{II} по $(x_N, x_N + \varepsilon_N)$, $\mu \in (0, 1]$ — произвольное число.

Пользуясь неравенствами (2.7), (2.7'), (2.12), (2.12') с $\Delta = \Delta_J$, $\varepsilon = 1$, применив определение $\lambda[\mathcal{B}_{k,q}]$ -последовательности (1.33), (1.32), находим для $J = \overline{0, \infty}$, $p = \overline{0, i}$, что

$$J'_J = \int_{x_J}^{x_{J+1}} \frac{\|D_x^p u\|_{\mathbb{R}_n}^2}{\Delta_J^{2(i-p)}} dx \leq \tilde{C} \left(\|u\|_{\mathcal{B}_{k,q}(x_J, x_{J+1})}^2 + \frac{\|u\|_{\Omega_{x_J}^{x_{J+1}}}^2}{\Delta_J^{2[k,q]}} \right) \leq \tilde{C}(1+\theta) \|u\|_{\mathcal{B}_{k,q}(x_J, x_{J+1})}^2, \quad i = \overline{q, k}, \quad (3.29)$$

$$J''_J = \int_{x_J}^{x_{J+1}} \frac{\|T^{\bar{\alpha}} D_x^p u\|_{\mathbb{R}_n}^2}{\Delta_J^{2(i-p)}} dx \leq \tilde{C} \left(\|u\|_{\mathcal{B}_{k,q}(x_J, x_{J+1})}^2 + \frac{\|u\|_{\Omega_{x_J}^{x_{J+1}}}^2}{\Delta_J^{2[k,q]}} \right) \leq \tilde{C}(1+\theta) \|u\|_{\mathcal{B}_{k,q}(x_J, x_{J+1})}^2, \quad \bar{\alpha} \in \mathcal{S}.$$

Отсюда, ввиду (3.22) для $J = \overline{\nu, N-1}$, $p = \overline{0, i}$, сразу следует, что

$$\begin{aligned} \int_{x_J}^{x_{J+1}} \bar{\xi}^2 \frac{\|D_x^p u\|_{\mathbb{R}_n}^2}{\Delta_J^{2(i-p)}} dx &\leq \tilde{C}(1+\theta) \exp\left(\frac{2}{e_*}\right) \int_{x_J}^{x_{J+1}} \bar{\xi}^2 \|u(x)\|_{\mathcal{B}_{k,q}}^2 dx, \quad i = \overline{q, k}, \\ \int_{x_J}^{x_{J+1}} \bar{\xi}^2 \frac{\|T^{\bar{\alpha}} D_x^p u\|_{\mathbb{R}_n}^2}{\Delta_J^{2(i-p)}} dx &\leq \tilde{C}(1+\theta) \exp\left(\frac{2}{e_*}\right) \int_{x_J}^{x_{J+1}} \bar{\xi}^2 \|u(x)\|_{\mathcal{B}_{k,q}}^2 dx, \quad \bar{\alpha} \in \mathcal{S}. \end{aligned} \quad (3.30)$$

Теперь, выбрав $\mu = 1/e_*$, применив (3.30), оценим интеграл \bar{I}_I

$$\bar{I}_I \leq \frac{C_3(1+\theta)}{e_*} \exp\left(\frac{2}{e_*}\right) \int_{x_\nu}^{x_N} \bar{\xi}^2 \|u(x)\|_{\mathcal{B}_{k,q}}^2 dx. \quad (3.31)$$

Далее, используя (2.38), (2.38'), (2.37), (2.37') при $\Delta = \varepsilon_N$, полагая $\delta = 1/e_*^2$, оценим интеграл \bar{I}_{II}

$$\bar{I}_{II} \leq \frac{C_3}{e_*} \bar{\xi}^2(x_N) \int_{x_N}^{x_N + \varepsilon_N} \eta_{x_N, x_N + \varepsilon_N}^{2k} \|u(x)\|_{\mathcal{B}_{k,q}}^2 dx + C_4(e_*) \bar{\xi}^2(x_N) \frac{\|u\|_{\Omega_{x_N}^{x_N + \varepsilon_N}}^2}{\varepsilon_N^{2[k,q]}}. \quad (3.32)$$

Соединив оценки (3.31) – (3.32), установим неравенство

$$\bar{I} \leq \frac{C_3(1+\theta)}{e_*} \exp\left(\frac{2}{e_*}\right) \int_{x_\nu}^{x_N+\varepsilon_N} \bar{\xi}^2 \|u(x)\|_{\mathcal{B}_{k,q}}^2 dx + C_4 \bar{\xi}^2(x_N) \frac{\|u\|_{\Omega_{x_N}^{x_N+\varepsilon_N}}^2}{\varepsilon_N^{2[k,q]}}. \quad (3.33)$$

Комбинируя последнюю оценку с (3.26) и выбирая e_* согласно (3.16), заключаем, что

$$\hat{a} \|u\|_{\mathcal{B}_{k,q},(-\infty,x_\nu)}^2 \leq C_4 \bar{\xi}^2(x_N) \frac{\|u\|_{\Omega_{x_N}^{x_N+\varepsilon_N}}^2}{\varepsilon_N^{2[k,q]}}.$$

Таким образом, согласно (3.23), установлено неравенство (3.14) с $\kappa = \frac{1}{3e_*} < \frac{1}{3}$.

Доказательство теоремы 4. При $\nu = \overline{0, N-1}$, $N \geq 1$ из предложения 2 вытекает справедливость неравенств

$$\|u\|_{\mathcal{B}_{k,q},(-\infty,x_\nu)} \leq M \frac{\exp(-\kappa\{N-\nu\})}{\varepsilon_N^{[k,q]}} \|u\|_{\Omega_{x_N}^{x_N+\varepsilon_N}},$$

из которых, согласно (1.37), заключаем

$$\exp(-\kappa\nu)\lambda^{1/2}(\nu)\|u\|_{\Omega^{x_\nu}} \leq M \frac{\exp(-\kappa N)}{\varepsilon_N^{[k,q]}} \|u\|_{\Omega_{x_N}^{x_N+\varepsilon_N}}.$$

Переходя в последних неравенствах к пределу при $N \rightarrow \infty$ и применяя (1.56), выводим равенства

$$\exp(-\kappa\nu)\lambda^{1/2}(\nu)\|u\|_{\Omega^{x_\nu}} = 0, \quad \nu = \overline{0, \infty},$$

из которых следует утверждение теоремы.

Доказательство теоремы 5. Для $\Pi[k, q, \phi(r)]$ -последовательности, ввиду (1.42), (1.42'), справедливы неравенства

$$\int_{x_J}^{x_{J+1}} \frac{dx}{\phi(f(x))^{[\frac{1}{k}, \sigma(q)]}} \leq \frac{\Delta_J}{\inf_{[x_J, x_{J+1}]} \phi(f(x))^{[\frac{1}{k}, \sigma(q)]}} \leq 1, \quad J = \overline{0, \infty}, \quad (3.34)$$

суммируя которые выводим

$$\int_1^{x_N} \frac{dx}{\phi(f(x))^{[\frac{1}{k}, \sigma(q)]}} \leq N. \quad (3.35)$$

В условии (1.57) положим $r = x_N$, где $\{x_N\}_{N=0}^\infty$ – $\Pi[k, q, \phi(r)]$ -последовательность функции $f(x)$. Получим

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \exp\left(-\kappa \int_1^{x_N} \frac{dx}{\phi(f(x))^{[\frac{1}{k}, \sigma(q)]}}\right) \|u\|_{\Omega_{x_N}^{x_N+1}} = 0. \quad (3.36)$$

Соединяя (3.36) и (3.35), несложно установить соотношение

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \exp(-\kappa N) \|u\|_{\Omega_{x_N}^{x_N+1}} = 0.$$

Поскольку $\Pi[k, q, \phi(r)]$ -последовательность $\{x_N\}_{N=0}^\infty$ является $\lambda[\mathcal{B}_{k,q}]$ -последовательностью области $\Omega(f)$, то, согласно теореме 4 с $\varepsilon_N = 1$, $N = \overline{0, \infty}$, получаем $u(\bar{y}) = 0$ для п.в. $\bar{y} \in \Omega(f)$.

Доказательство теоремы 2 проводится аналогичным образом.

4. ТЕОРЕМА СУЩЕСТВОВАНИЯ

Пусть $\{x_N\}_{N=0}^\infty$ – $\lambda[\mathcal{B}_{k,q}]$ -последовательность области Ω . Покажем ограниченность величины $(w, v)_{\mathcal{G}, \mathbb{R}}$ в пространстве $\mathring{\mathbf{H}}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega)$. Для этого сначала для $\bar{\alpha} \in \mathcal{S}$, $v \in \mathring{\mathbf{H}}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega)$ установим оценку

$$I = \|T^{\bar{\alpha}} D_x^i v\|_{\mathbb{R}_{n+1}}^2 \leq C_1 \|v\|_{\mathcal{B}_{k,q}, \mathbb{R}}^2, \quad q \geq 0. \quad (4.1)$$

Для $q > 0$, применяя неравенства (2.12') при $\Delta = 1$ для первых сумм и $\Delta = \Delta_J$ для вторых сумм, устанавливаем соотношения

$$\begin{aligned} I &= \sum_{N=-\infty}^{-1} \|T^{\bar{\alpha}} D_x^i v\|_{\Pi_{x_0+N}^{x_0+N+1}}^2 + \sum_{N=0}^{\infty} \|T^{\bar{\alpha}} D_x^i v\|_{\Pi_{x_N}^{x_{N+1}}}^2 \leq \\ &\leq \tilde{C} \left(\|v\|_{\mathcal{B}_{k,q}, (-\infty, x_0)}^2 + \|v\|_{\Omega^{x_0}}^2 \right) + \tilde{C} \sum_{N=0}^{\infty} \left\{ \|v\|_{\mathcal{B}_{k,q}, (x_N, x_{N+1})}^2 + \frac{\|v\|_{\Omega^{x_{N+1}}}^2}{\Delta_N^{2[k,q]}} \right\}. \end{aligned}$$

Используя условие (1.35) и определение (1.32), (1.33) $\lambda[\mathcal{B}_{k,q}]$ -последовательности, выводим неравенство

$$I \leq \tilde{C}(1 + \lambda_0^{-1}) \|v\|_{\mathcal{B}_{k,q}, (-\infty, x_0)}^2 + \tilde{C}(1 + \theta) \|v\|_{\mathcal{B}_{k,q}, (x_0, \infty)}^2,$$

из которого следует (4.1). Пользуясь неравенством (2.12') при $\Delta = 1$, для $v \in \mathring{\mathbf{H}}_{\mathcal{B}_{k,0}}(\Omega)$ устанавливаем соотношение

$$I = \sum_{N=-\infty}^{\infty} \|T^{\bar{\alpha}} D_x^i v\|_{\Pi_N^{N+1}}^2 \leq \tilde{C} \left(\|v\|^2 + \|v\|_{\mathcal{B}_{k,0}, \mathbb{R}}^2 \right), \quad (4.2)$$

из которого следует (4.1).

Теперь оценим $(w, v)_{\mathcal{G}, \mathbb{R}}$, $w, v \in \mathring{\mathbf{H}}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega)$. Для $q \geq 0$, пользуясь условием (1.50), применяя (4.1), выводим соотношения

$$|(w, v)_{\mathcal{G}, \mathbb{R}}| \leq \bar{a} \sum_{\bar{\alpha}, \bar{\beta} \in \mathcal{S}} \|T^{\bar{\alpha}} D_x^i w\|_{\mathbb{R}_{n+1}} \|T^{\bar{\beta}} D_x^j v\|_{\mathbb{R}_{n+1}} \leq C_2 \|w\|_{\mathcal{B}_{k,q}, \mathbb{R}} \|v\|_{\mathcal{B}_{k,q}, \mathbb{R}}. \quad (4.3)$$

Обозначим через $x_{-1} = -\infty$. Определим гладкие функции $\omega_N(x) \in C_0^\infty(\mathbb{R})$, $N \geq 0$ с носителем на $[x_{N-1}, x_{N+1}]$. Положим

$$\omega_N(x) = \varpi \left(\frac{x - x_{N-1}}{\Delta_{N-1}} \right) - \varpi \left(\frac{x - x_N}{\Delta_N} \right), \quad \omega_0(x) = 1 - \varpi \left(\frac{x - x_0}{\Delta_0} \right).$$

Здесь $\varpi(t) \in C^\infty(\mathbb{R})$ – функция из предложения 2. Очевидно, справедливы равенства

$$\omega_N(x) + \omega_{N+1}(x) = 1, \quad x \in [x_N, x_{N+1}], \quad N \geq 0.$$

Ввиду (3.16) при $i = \overline{0, \infty}$ имеют место неравенства

$$|D^i \omega_N| \leq \frac{\hat{a}_i}{\Delta_{N-1}^i}, \quad x \in (x_{N-1}, x_N), \quad |D^i \omega_N| \leq \frac{\hat{a}_i}{\Delta_N^i}, \quad x \in (x_N, x_{N+1}). \quad (4.4)$$

Обозначим через $\|\Phi\|_{(a,b)}$ норму сужения функционала Φ на $\mathring{\mathbf{H}}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega_a^b)$.

Теорема 7. Пусть для области Ω существует $\lambda[\mathcal{B}_{k,q}]$ -последовательность, подчиняющаяся условию (1.35), и выполнены требования (1.48) – (1.50). Если существуют число

$\widehat{\kappa} \in (0, \kappa)$ и положительная постоянная \widehat{C} такие, что при каждом целом $N \geq 0$ функция $\Psi(\bar{\mathbf{y}}) \in \mathbf{W}_{\mathcal{B}_{k,q}, \text{lc}}(\Omega)$ и функционал $\Phi \in \mathring{\mathbf{G}}_{\mathcal{B}_{k,q}}^*(\Omega)$ удовлетворяют неравенствам:

$$\|\Phi\|_{(x_{N-1}, x_{N+1})}^2 \leq \widehat{C} \exp(2\widehat{\kappa}N),$$

$$\|\Psi\|_{\mathbf{W}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega_{x_{N-1}^{x_{N+1}}})}^2 + \sum_{J=N-1, N} \lambda(x_J, x_{J+1}) \|\Psi\|_{\Omega_{x_J}^{x_{J+1}}}^2 \leq \widehat{C} \exp(2\widehat{\kappa}N), \quad (4.5)$$

то существует решение задачи Дирихле (1.46), (1.51), подчиняющееся требованию (1.56) с $\varepsilon_N = \Delta_N$, $N = \overline{0, \infty}$.

Доказательство. Согласно теореме 6 при каждом $N = \overline{0, \infty}$ существует единственное решение $u^N(\bar{\mathbf{y}}) \in \mathbf{W}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega^{x_{N+1}})$ задачи Дирихле (1.46), (1.51) с функционалом $\Phi_N(v) = \Phi(\omega_N v)$, $v \in \mathring{\mathbf{H}}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega)$ и функцией $\Psi_N(\bar{\mathbf{y}}) = \Psi(\bar{\mathbf{y}})\omega_N(x)$, $N = \overline{0, \infty}$. Положим $w_N = u_N - \Psi_N \in \mathring{\mathbf{H}}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega^{x_{N+1}})$, $N = \overline{0, \infty}$. Рассмотрим функциональный ряд

$$\sum_{N=0}^{\infty} w_N(\bar{\mathbf{y}}). \quad (4.6)$$

Покажем, что он сходится по норме пространства $\mathring{\mathbf{H}}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega^r)$ для любого $r > 0$. Согласно (3.14) при $\varepsilon_N = \Delta_N$, применяя (1.32), (1.33), для $\nu = -1$, $N - 4$, $N \geq 3$ имеем неравенства

$$\|w_N\|_{\mathcal{B}_{k,q}, (-\infty, x_{\nu+1})}^2 \leq M^2 \frac{\exp(-2\kappa(N - \nu - 3))}{\Delta_N^{2[k,q]}} \|w_N\|_{\Omega_{x_{N-2}}^{x_{N-1}}}^2 \leq$$

$$\leq \theta M^2 \exp(-2\kappa(N - \nu - 3)) \|w_N\|_{\mathcal{B}_{k,q}, (x_{N-2}, x_{N-1})}^2,$$

из которых, применяя (2.5), получим

$$\|w_N\|_{\mathcal{B}_{k,q}, (-\infty, x_{\nu+1})} \leq CM\sqrt{\theta} \exp(3\kappa) \exp(-\kappa(N - \nu)) \left(\|\Phi_N\| + \|\Psi_N\|_{\mathbf{W}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega)} \right). \quad (4.7)$$

Оценим нормы $\|\Phi_N\|$, $\|\Psi_N\|_{\mathbf{W}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega)}$, $N = \overline{0, \infty}$. Для $N \geq 1$, $v(\bar{\mathbf{y}}) \in \mathring{\mathbf{H}}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega)$ имеем:

$$|\Phi_N(v)| = |\Phi(v\omega_N)| \leq \|\Phi\|_{(x_{N-1}, x_{N+1})} \|\omega_N v\|_{\mathcal{B}_{k,q}, (x_{N-1}, x_{N+1})}. \quad (4.8)$$

Далее оценим норму

$$\|\omega_N v\|_{\mathcal{B}_{k,q}, (x_{N-1}, x_{N+1})}^2 = \|\omega_N v\|_{\mathcal{B}_{k,q}, (x_{N-1}, x_N)}^2 + \|\omega_N v\|_{\mathcal{B}_{k,q}, (x_N, x_{N+1})}^2 =$$

$$= \sum_{J=N-1, N} \int_{\Omega_{x_J}^{x_{J+1}}} (|D_x^k(v\omega_N)|^2 + X_{k-q} |D_x^q(v\omega_N)|^2) dydx + \int_{\mathbb{R}_n} \int_{x_{N-1}}^{x_{N+1}} B^2(\mathbf{z}) \omega_N^2 |F_{\mathbf{y} \rightarrow \mathbf{z}}[v]|^2 dzdx.$$

Применяя (4.4), выводим неравенства

$$\|\omega_N v\|_{\mathcal{B}_{k,q}, (x_{N-1}, x_{N+1})}^2 \leq \sum_{J=N-1, N} \int_{\Omega_{x_J}^{x_{J+1}}} \sum_{i=q, k} \left(\sum_{p=0}^i C_i^p |D_x^p v| |D_x^{i-p} \omega_N| \right)^2 dydx +$$

$$+ \int_{\mathbb{R}_n} \int_{x_{N-1}}^{x_{N+1}} B^2(\mathbf{z}) |F_{\mathbf{y} \rightarrow \mathbf{z}}[v]|^2 dzdx \leq$$

$$\leq C_1 \sum_{J=N-1, N} \int_{\Omega_{x_J}^{x_{J+1}}} \sum_{i=q, k} \sum_{p=0}^i \frac{|D_x^p v|^2}{\Delta_J^{2(i-p)}} dydx + \int_{\mathbb{R}_n} \int_{x_{N-1}}^{x_{N+1}} B^2(\mathbf{z}) |F_{\mathbf{y} \rightarrow \mathbf{z}}[v]|^2 dzdx.$$

Пользуясь неравенствами (2.7), (2.7') с $\Delta = \Delta_J$, $\epsilon = 1$, определением λ -последовательности (1.32), (1.33), устанавливаем соотношения

$$\begin{aligned} \|\omega_N v\|_{\mathcal{B}_{k,q},(x_{N-1},x_{N+1})}^2 &\leq C_2 \sum_{J=N-1,N} \left(\|D_x^k v\|_{\Omega_{x_J}^{x_{J+1}}}^2 + X_{k-q} \|D_x^q v\|_{\Omega_{x_J}^{x_{J+1}}}^2 + \frac{\|v\|_{\Omega_{x_J}^{x_{J+1}}}^2}{\Delta_J^{2[k,q]}} \right) + \\ &+ \|BF_{\mathbf{y} \rightarrow \mathbf{z}}[v]\|_{\Pi_{x_{N-1}}^{x_{N+1}}}^2 \leq C_3^2 \|v\|_{\mathcal{B}_{k,q},(x_{N-1},x_{N+1})}^2. \end{aligned} \quad (4.9)$$

Соединяя (4.8), (4.9), для $N \geq 1$ выводим

$$\|\Phi_N\| \leq C_3 \|\Phi\|_{(x_{N-1},x_{N+1})}. \quad (4.10)$$

Для $N \geq 1$, $v(\bar{\mathbf{y}}) \in \mathring{\mathbf{H}}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega)$ имеем:

$$\|\Psi_N\|_{\mathbf{W}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega)}^2 = \|\Psi\omega_N\|_{\mathbf{W}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega)}^2 = \|\Psi\omega_N\|_{\mathbf{W}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega_{x_{N-1}}^{x_N})}^2 + \|\Psi\omega_N\|_{\mathbf{W}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega_{x_N}^{x_{N+1}})}^2.$$

Используя (4.4), устанавливаем оценку

$$\begin{aligned} \|\Psi_N\|_{\mathbf{W}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega)}^2 &\leq \int_{\Omega_{x_{N-1}}^{x_{N+1}}} |\Psi|^2 dy dx + \int_{\mathbb{R}_n} \int_{x_{N-1}}^{x_{N+1}} B^2(\mathbf{z}) |F_{\mathbf{y} \rightarrow \mathbf{z}}[\Psi]|^2 dz dx + \\ &+ C_1 \sum_{J=N-1,N} \int_{\Omega_{x_J}^{x_{J+1}}} \sum_{i=q,k}^i \sum_{p=0}^i \frac{|D_x^p \Psi|^2}{\Delta_J^{2(i-p)}} dy dx. \end{aligned}$$

Применяя неравенства (2.7), (2.7') с $\Delta = \Delta_J$, $\epsilon = 1$, определением λ -последовательности (1.33) устанавливаем соотношения

$$\begin{aligned} \|\Psi_N\|_{\mathbf{W}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega)}^2 &\leq C_4 \left(\|\Psi\|_{\mathbf{W}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega_{x_{N-1}}^{x_{N+1}})}^2 + \sum_{J=N-1,N} \frac{\|\Psi\|_{\Omega_{x_J}^{x_{J+1}}}^2}{\Delta_J^{2[k,q]}} \right) \leq \\ &\leq C_4 \left(\|\Psi\|_{\mathbf{W}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega_{x_{N-1}}^{x_{N+1}})}^2 + \theta \sum_{J=N-1,N} \lambda(x_J, x_{J+1}) \|\Psi\|_{\Omega_{x_J}^{x_{J+1}}}^2 \right). \end{aligned}$$

В результате, при всех $N \geq 1$ получим оценки

$$\|\Psi_N\|_{\mathbf{W}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega)}^2 \leq C_5 \left(\|\Psi\|_{\mathbf{W}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega_{x_{N-1}}^{x_{N+1}})}^2 + \sum_{J=N-1,N} \lambda(x_J, x_{J+1}) \|\Psi\|_{\Omega_{x_J}^{x_{J+1}}}^2 \right). \quad (4.11)$$

Отметим, что для $N = 0$ неравенства (4.10), (4.11) также остаются верными.

При помощи (4.5), из (4.10), (4.11) заключаем справедливость оценок

$$\|\Phi_N\| \leq C_6 \exp(\widehat{\kappa}N), \quad \|\Psi_N\|_{\mathbf{W}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega)} \leq C_6 \exp(\widehat{\kappa}N), \quad N = \overline{0, \infty}. \quad (4.12)$$

Далее, воспользовавшись (4.12), из (4.7) выводим

$$\|w_N\|_{\mathcal{B}_{k,q},(-\infty, x_{\nu+1})} \leq C_7 \exp(-\kappa(N - \nu)) \exp(\widehat{\kappa}N),$$

для $\nu = \overline{-1, N-4}$, $N \geq 3$. Таким образом, ряд (4.6) мажорируется сходящимся числовым рядом

$$\begin{aligned} \sum_{N=\nu+4}^{\infty} \|w_N\|_{\mathcal{B}_{k,q},(-\infty, x_{\nu+1})} &\leq C_7 \exp(\widehat{\kappa}\nu) \sum_{N=\nu+4}^{\infty} \exp(-(\kappa - \widehat{\kappa})(N - \nu)) = \\ &= C_7 \exp(\widehat{\kappa}\nu) \sum_{i=4}^{\infty} \exp(-(\kappa - \widehat{\kappa})i) \leq C_8 \exp(\widehat{\kappa}\nu). \end{aligned} \quad (4.13)$$

Следовательно при любом целом $\nu \geq 0$ ряд (4.6) сходится по норме пространства $\mathring{\mathbf{H}}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega^{x_\nu})$ к функции $w \in \mathring{\mathbf{H}}_{\mathcal{B}_{k,q},lc}(\Omega)$.

Покажем, что $u(\bar{\mathbf{y}}) = w(\bar{\mathbf{y}}) + \Psi(\bar{\mathbf{y}})$ является обобщенным решением задачи (1.46), (1.51). Для этого запишем интегральные тождества (2.2) для функций w_N , $N = \overline{0, L}$ и сложим их, тогда для любого целого $L \geq 0$ получим равенство

$$\sum_{N=0}^L (w_N, v)_{\mathcal{G}, \mathbb{R}} = \sum_{N=0}^L \Phi_N(v) - \sum_{N=0}^L (\Psi_N, v)_{\mathcal{G}, \mathbb{R}},$$

справедливое для любой функции $v(\bar{\mathbf{y}}) \in \mathbf{C}_0^\infty(\Omega)$. Для достаточно большого L такого, что $\text{supp } v \subset \Omega^{x_\nu}$, $\nu \leq L$, его можно переписать в виде

$$\left(\sum_{N=0}^L w_N, v \right)_{\mathcal{G}, \mathbb{R}} = \Phi(v) - (\Psi, v)_{\mathcal{G}, \mathbb{R}}.$$

Применяя (4.3), выводим неравенства

$$\left| \left(w - \sum_{N=0}^L w_N, v \right)_{\mathcal{G}, \mathbb{R}} \right| \leq C_2 \left\| w - \sum_{N=0}^L w_N \right\|_{\mathcal{B}_{k,q}, (-\infty, x_\nu)} \|v\|_{\mathcal{B}_{k,q}, (-\infty, x_\nu)},$$

из которых следует, что $\lim_{L \rightarrow \infty} \left(\sum_{N=0}^L w_N, v \right)_{\mathcal{G}, \mathbb{R}} = (w, v)_{\mathcal{G}, \mathbb{R}}$. Выполнив в последнем тождестве

предельный переход при $L \rightarrow \infty$, установим тождество (2.2) для суммы ряда $\sum_{N=0}^{\infty} w_N$.

Значит, функция $u = \Psi + w \in \mathbf{W}_{\mathcal{B}_{k,q},lc}(\Omega)$ является обобщенным решением уравнения (1.46) с граничным условием (1.51).

Для построенного решения $u(\bar{\mathbf{y}})$ установим соотношение (1.56). Применяя (2.5), (4.12), выводим неравенства

$$\sum_{N=0}^{\nu+3} \|w_N\|_{\mathcal{B}_{k,q}, (-\infty, x_{\nu+1})} \leq C \sum_{N=0}^{\nu+3} \left(\|\Phi_N\| + \|\Psi_N\|_{\mathbf{W}_{\mathcal{B}_{k,q}}(\Omega)} \right) \leq C_9 \sum_{N=0}^{\nu+3} \exp(\widehat{\kappa}N). \quad (4.14)$$

Соединяя (4.13), (4.14), получаем

$$\begin{aligned} \|w\|_{\mathcal{B}_{k,q}, (-\infty, x_{\nu+1})} \exp(-\kappa\nu) &\leq \exp(-\kappa\nu) \left\{ \sum_{N=0}^{\nu+3} \|w_N\|_{\mathcal{B}_{k,q}, (-\infty, x_{\nu+1})} + \sum_{N=\nu+4}^{\infty} \|w_N\|_{\mathcal{B}_{k,q}, (-\infty, x_{\nu+1})} \right\} \leq \\ &\leq \exp(-\kappa\nu) \left\{ C_9 \sum_{N=0}^{\nu+3} \exp(\widehat{\kappa}N) + C_8 \exp(\widehat{\kappa}\nu) \right\} \leq \\ &\leq \exp(-(\kappa - \widehat{\kappa})\nu) \left\{ C_{10} \sum_{i=0}^{\nu+3} \exp(-\widehat{\kappa}i) + C_8 \right\} \leq C_{11} \exp(-(\kappa - \widehat{\kappa})\nu). \end{aligned} \quad (4.15)$$

Применяя определение $\lambda[\mathcal{B}_{k,q}]$ -последовательности (1.32), (1.33), устанавливаем

$$\begin{aligned} \|u\|_{\Omega_{x_\nu}^{x_{\nu+1}}} \exp(-\kappa\nu) \Delta_\nu^{-[k,q]} \left(\|w\|_{\Omega_{x_\nu}^{x_{\nu+1}}} + \|\Psi\|_{\Omega_{x_\nu}^{x_{\nu+1}}} \right) \exp(-\kappa\nu) \Delta_\nu^{-[k,q]} &\leq \\ &\leq \theta^{1/2} \left(\|w\|_{\mathcal{B}_{k,q}, (x_\nu, x_{\nu+1})} + \|\Psi\|_{\Omega_{x_\nu}^{x_{\nu+1}}} \lambda^{1/2}(x_\nu, x_{\nu+1}) \right) \exp(-\kappa\nu). \end{aligned}$$

Воспользовавшись (4.5), (4.15), в итоге выводим

$$\|u\|_{\Omega_{x_\nu}^{x_{\nu+1}}} \exp(-\kappa\nu) \Delta_\nu^{-[k,q]} \leq C_{12} \exp(-(\kappa - \widehat{\kappa})\nu), \quad \nu = \overline{0, \infty}.$$

Ввиду того, что правая часть последнего неравенства при $\nu \rightarrow \infty$ стремится к нулю, равенство (1.56) при $\varepsilon_N = \Delta_N$, $N = \overline{0, \infty}$ установлено. Теорема 7 доказана.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Ландис Е.М. *О поведении решений эллиптических уравнений высокого порядка в неограниченных областях* // ДАН СССР. Т. 31. 1974. С. 35-58.
2. Олейник О.А., Иосифьян Г.А. *Аналог принципа Сен-Венана для эллиптического уравнения второго порядка и единственность решений краевых задач в неограниченных областях* // УМН. Т. 31, № 4. 1976. С. 261-262.
3. Олейник О.А., Иосифьян Г.А. *Энергетические оценки обобщенных решений краевых задач для эллиптических уравнений второго порядка и их приложения* // ДАН СССР. Т. 232, № 6. 1977. С. 1257-1260.
4. Олейник О.А., Иосифьян Г.А. *Об устранимых особенностях на границе и единственности решений краевых задач для эллиптических и параболических уравнений второго порядка* // Функциональный анализ и его приложения. Т. 11, вып. 3. 1977. С. 54-67.
5. Тедеев А.Ф., Шишков А.Е., *О качественных свойствах решений и субрешений квазилинейных эллиптических уравнений* // Изв. вузов. Математика. Т. 260, № 1. 1984. С. 62-68.
6. Шишков А.Е. *Поведение решений задачи Дирихле для квазилинейных дивергентных эллиптических уравнений высокого порядка в неограниченных областях* // Сибирский матем. ж-л. Т. 28, № 6. 1987. С. 134-146.
7. Шишков А.Е. *Квазилинейные дивергентные эллиптические уравнения в неограниченных областях* // Диффер. уравнения. Т. 24, № 8. 1988. С. 1410-1423.
8. Шишков А.Е. *Принцип Фрагмена-Линделера для квазилинейных дивергентных эллиптических уравнений высокого порядка* // Успехи мат. наук. Т. 43, вып. 4. 1988. С. 231-232.
9. Кожевникова Л.М. *Анизотропные классы единственности решения задачи Дирихле для квазиэллиптических уравнений* // Изв. РАН. Т. 70, № 6. 2006. С. 93-128.
10. Шишков А.Е. *Разрешимость граничных задач для квазилинейных эллиптических и параболических уравнений в неограниченных областях в классах функций, растущих на бесконечности* // Укр. матем. журнал. Т. 47, № 2. 1995. С. 277-289.
11. Кожевникова Л.М. *Стабилизация решения первой смешанной задачи для эволюционного квазиэллиптического уравнения* // Матем. сб. Т. 196, № 7. 2005. С. 67-100.
12. Олейник О.А., Иосифьян Г.А. *О единственности решения смешанной задачи для уравнений теории упругости в неограниченной области* // УМН. Т. 31, № 5. 1976. С. 247-248.
13. Кожевникова Л.М. *Поведение на бесконечности решений псевдодифференциальных эллиптических уравнений в неограниченных областях* // Матем. сб. Т. 199, № 8. 2008. С. 61-94.
14. Агранович М.С., Вишик М.И. *Псевдодифференциальные операторы*. М.: Наука, 1968.
15. Эскин Г.И. *Краевые задачи для эллиптических псевдодифференциальных уравнений*. М.: Наука, 1973.
16. Михайлов В.П. *Дифференциальные уравнения в частных производных*. М.: Наука, 1983.
17. Ладыженская О.А., Уральцева Н.Н. *Линейные и квазилинейные уравнения эллиптического типа*. М.: Наука, 1973.

Лариса Михайловна Кожевникова,
Стерлитамакская госпедакадемия,
пр. Ленина, 37,
453103, г. Стерлитамак, Россия
E-mail: kosul@mail.ru