

О некоторых свойствах решений нелокальных эллиптических задач в пространстве обобщенных функций

В настоящей работе проводится исследование одного класса [1, 2] нелокальных эллиптических задач в пространстве обобщенных функций D' , содержащего, в частности, обобщенные задачи сопряжения [3].

Пусть Ω — область в R^n , ограниченная $n - 1$ -мерной поверхностью Γ класса C^∞ , Ω_1 — область внутри Ω , ограниченная бесконечно дифференцируемой поверхностью γ , $\gamma \cap \Gamma = \emptyset$, $\Omega_2 = \Omega \setminus \bar{\Omega}_1$. В Ω_j заданы эллиптические дифференциальные операторы

$$A_j(x, D) = \sum_{|\alpha| \leq 2m_j} a_{j\alpha}(x) D^\alpha \left(D^\alpha = D_1^{\alpha_1} \dots D_n^{\alpha_n}, D_j = \frac{1}{i} \frac{\partial}{\partial x_j} \right),$$

$a_{j\alpha}(x) \in C^\infty(\Omega_j)$, на γ задано $2l$, $l = m_1 + 2m_2$, а на $\Gamma - l$ дифференциальных операторов $B_{kj}(x, D) = \sum_{|\alpha| \leq m_{kj}} i_{kj\alpha}(x) D^\alpha$, $k = \bar{1, l}$, $j = 1, 2, 3$, с беско-

нечно дифференцируемыми коэффициентами, $m_{k1} \leq 2m_1 - 1$; $m_{k2}, m_{k3} \leq$

$\leq 2m_2 - 1$. Предполагаем, что существует диффеоморфизм $\hat{\omega}: \Gamma \rightarrow \gamma$. Тогда существует $\varepsilon_0 > 0$ такое, что для всех $\varepsilon < \varepsilon_0$ отображение $\omega: x \mapsto$

$\mapsto v_\Gamma \varepsilon \rightarrow \hat{\omega}x + v_\gamma \varepsilon (v_\Gamma(v_\gamma) - \text{единичный вектор внутренней относительно}$

$\Omega(\Omega_1)$ нормали к $\Gamma(\gamma)$ в точке $x(\hat{\omega}x)$) также является диффеоморфизмом

некоторой окрестности $U(\Gamma)$ в некоторую окрестность $\tilde{U}(\gamma)$, ε_0 выбираем

таким, чтобы $U(\Gamma) \cap \tilde{U}(\gamma) = \emptyset$. Пусть для каждой $u(y)$, $y \in \tilde{U}(\gamma)$,

$(J_\omega u)(x) = u(\omega x)$, $x \in U(\Gamma)$, а для вектор-функции $u = (u_1, u_2)$,

$u_j = u_j(x)$, $x \in \Omega_j$, положим $(B(x, D)u)_k = (B_{k1}, B_{k2}, B_{k3})u = J_\omega(B_{k1}u_1(y) +$

$+ B_{k2}u_2(y))(x) + B_{k3}u_2(x)$, $x \in \Gamma$, $y = \omega x \in \gamma$, $k = \bar{1, l}$,

$$Au = \begin{cases} A_1 u_1(x), & x \in \Omega_1 \\ A_2 u_2(x), & x \in \Omega_2 \end{cases}.$$

Матрицу $B(x, D)$ граничных операторов считаем $2\mu = (2m_1, 2m_2)$ -нормальной и удовлетворяющей условию дополнителности [2]. Обозначим через $C(x, D) = (C_{kj}(x, D))_{k=\overline{1, l}; j=1, 2, 3}$ матрицу, строки которой дополняют матрицу B до матрицы Дирихле порядка 2μ . Тогда существуют [2] матрицы \hat{B}, \hat{C} такие, что имеет место формула Грина

$$\sum_{k=1}^2 \int_{\Omega_k} A_k u_k(x) v_x(x) dx = \sum_{k=1}^2 \int_{\Omega_k} u_k(x) A_k^* v_k(x) dx + \sum_{k=1}^l \int_{\Gamma} [(Cu)_k (\hat{B}v)_k - (Bu)_k (\hat{C}v)_k] d\Gamma,$$

$$u, v \in C^\infty(\bar{\Omega}_1) \times C^\infty(\bar{\Omega}_2) \stackrel{\text{df}}{=} D(\bar{\Omega}).$$

Введем пространство $X(\bar{\Omega}) = X(\bar{\Omega}_1, \bar{\Omega}_2) = \{\varphi = (\varphi_1, \varphi_2) \in D(\bar{\Omega}) : (\hat{B}\varphi)_k = 0, k = \overline{1, l}\}$. Дальше штрихами будем обозначать пространства линейных непрерывных функционалов (обобщенных функций) на соответствующих пространствах вектор-функций, а скобками (φ, F) — действие обобщенной функции F на основную функцию φ .

Постановка задачи. Пусть $F_0 = (F_0^1, F_0^2) \in X'(\bar{\Omega})$, $F_1^k \in D'(\Gamma) = (C^\infty(\Gamma))'$, $k = \overline{1, l}$. Найти решение u уравнения

$$Au(x) = F_0, \quad x \in \Omega \setminus \gamma, \quad (1)$$

удовлетворяющее условию

$$(B(x, D)u)_k = F_1^k, \quad x \in \Gamma, \quad k = \overline{1, l}. \quad (2)$$

Обобщенную функцию $u = (u_1, u_2) \in D'(\bar{\Omega})$ считаем решением задачи (1), (2), если для каждой $\psi = (\psi_1, \psi_2) \in X(\bar{\Omega})$ выполнено соотношение

$$(A^*\psi, u) = (\psi, F_0) + \sum_{k=1}^l ((\hat{C}\psi)_k, F_1^k). \quad (3)$$

Согласно [2], ядра N и N^* соответственно задачи (1), (2) и сопряженной к ней конечномерны. Пусть $N = \{\tilde{u}^s(x)\}_{s=\overline{1, p}}, \sum_{k=1}^2 \int_{\Omega_k} \tilde{u}_k^s \tilde{u}_k^r dx = \delta_{sr}$, $N^* = \{\Psi^s(x)\}_{s=\overline{1, q}}, \sum_{k=1}^2 \int_{\Omega_k} \Psi_k^s \Psi_k^r dx + \sum_{k=1}^l \int_{\Gamma} (\hat{C}\Psi^s)_k (\hat{C}\Psi^r)_k d\Gamma = \delta_{sr}$, δ_{sr} — символ Кронекера.

Из (3) следует, что для разрешимости задачи (1), (2) необходимо выполнение условия

$$(\psi^s, F_0) + \sum_{k=1}^l ((\hat{C}\psi^s)_k, F_1^k) = 0, \quad s = \overline{1, q}. \quad (4)$$

Теорема 1. *Решение задачи единственно в пространстве $D'(\bar{\Omega})/N$. Теорема доказывается аналогично теореме 1 [4] (см. также [5]).*

Вектор-функцией Грина задачи (1), (2) называем пару функций $G(x, y) = (G_1(x, y), G_2(x, y))$, определенных для $(x, y) \in \bar{\Omega}_1 \times \bar{\Omega}$ и $(x, y) \in \bar{\Omega}_2 \times \bar{\Omega}$ соответственно и удовлетворяющих задаче

$$A_k^*(x, D)G_r(x, y) = \delta_{kr}\delta(x - y) - \sum_{s=1}^p \tilde{u}_k^s(x) \tilde{u}_r^s(y), \quad k, r = 1, 2, \quad x \in \Omega_r, \quad y \in \Omega,$$

$$(\hat{B}(x, D)G(x, y))_k = 0, \quad x \in \Gamma, \quad k = \overline{1, l}$$

Существование вектор-функции Грина следует из [2, 5]. Она определяется однозначно в пространстве функций, ортогональных в L_2 ядру N^* . Из

формулы Грина получаем представление решения задачи (1), (2) для достаточно гладких $F_k^j = f_k^j(x)$, удовлетворяющих условию разрешимости задачи

$$u_r(y) = \sum_{k=1}^2 \int_{\Omega_k} G_k(x, y) f_0^k(x) dx + \sum_{k=1}^l \int_{\Gamma} (\hat{C}(x, D) G(x, y))_{k1} f_1^k(x) dx \Gamma + \\ + \sum_{s=1}^p C_{rs} \tilde{u}_r^s(y), \quad y \in \Omega_r, \quad r = 1, 2, \quad (5)$$

C_{rs} = произвольные постоянные.

Заметим, что из (5) следует также, что $G(x, y)$ как функция y удовлетворяет задаче $A_r(y, D) G_k(x, y) = \delta_{kr} \delta(x - y) - \sum_{s=1}^q \psi_k^s(x) \psi_r^s(y)$, $k, r = 1, 2$;

$$(B(y, D) G)_k = - \sum_{s=1}^q \psi^s(x) (\hat{C} \psi^s)_k(y), \quad y \in \Gamma, \quad k = \overline{1, l}.$$

Умножаем теперь обе части (5) на $A_r^* \psi_r(y)$, где $\psi \in X(\overline{\Omega})$, интегрируем по Ω_r и суммируем интегралы, затем левую часть полученного тождества и последнее слагаемое правой части преобразуем по формуле Грина. Учитывая, что $u(y)$ — решение задачи, и произвольность функций f_k^j , получаем для каждой $\psi \in X(\overline{\Omega})$

$$\sum_{r=1}^2 \int_{\Omega_r} A_r^* \psi_r(y) G_k(x, y) dy = \psi_k(x) - \sum_{s=1}^q \Psi_s(\psi) \psi_k^s(x), \quad k = 1, 2, \quad x \in \Omega_k, \\ \sum_{r=1}^2 \int_{\Omega_r} A_r^* \psi_r(y) (\hat{C}(x, D) G(x, y))_k dy = (\hat{C}(x, D) \psi)_k - \sum_{s=1}^q \Psi_s(\psi) (\hat{C} \psi^s)_k, \\ k = \overline{1, l}, \quad x \in \Gamma, \quad (6)$$

$$\Psi_s(\psi) = \sum_{r=1}^2 \int_{\Omega_r} \psi_r \psi_r^s dy + \sum_{r=1}^l \int_{\Gamma} (\hat{C} \psi)_r (\hat{C} \psi^s)_r d\Gamma.$$

Теорема 2. Пусть $F_0 \in X'(\overline{\Omega})$, $F_1^k \in D'(\Gamma)$, $k = \overline{1, l}$, и выполнено (4). Тогда обобщенная вектор-функция $u = (u_1, u_2)$, определенная следующим образом:

$$(\varphi, u) = \left(\sum_{r=1}^2 \int_{\Omega_r} G(y, x) \varphi_r(x) dx, F_0 \right) + \sum_{k=1}^l \left(\sum_{r=1}^2 \int_{\Omega_r} (\hat{C}(y, D) G(y, x))_k \varphi_r(x) dx, F_1^k \right), \\ \varphi = (\varphi_1, \varphi_2) \in D(\overline{\Omega}), \quad (7)$$

является решением задачи (3).

Доказательство. Для каждой $\varphi_0 \in D(\overline{\Omega})$ такой, что

$$\sum_{r=1}^2 \int_{\Omega_r} \varphi_{0r}(x) \tilde{u}_r^s(x) dx = 0, \quad s = \overline{1, p}, \quad (8)$$

согласно [2] существует решение $\psi \in X(\overline{\Omega})$ векторного уравнения $A\psi = \varphi_0$.

Так как для каждой $\varphi \in D(\overline{\Omega})$ $\varphi(x) - \sum_{s=1}^p \left(\sum_{r=1}^2 \int_{\Omega_r} \varphi_r \tilde{u}_r^s dy \right) \tilde{u}^s(x)$ удовлетворяет условию (8), то существует решение $\psi \in X(\overline{\Omega})$ векторного уравнения

$$A^* \psi(x) = \varphi(x) - \sum_{s=1}^p \left(\sum_{r=1}^2 \int_{\Omega_r} \varphi_r \tilde{u}_r^s dy \right) \tilde{u}^s(x).$$

Отсюда, учитывая (6) и то, что $G(y, \cdot) \in X(\bar{\Omega})$, имеем

$$\sum_{r=1}^2 \int_{\Omega_r} G(y, x) \varphi_r(x) dx = \sum_{r=1}^2 \int_{\Omega_r} G(y, x) \left[A_r^* \psi_r(x) + \sum_{s=1}^p \left(\sum_{k=1}^2 \int_{\Omega_k} \varphi_k \tilde{u}_k^s dt \right) \tilde{u}_r^s(x) \right] dx = \\ = \psi(y) - \sum_{s=1}^q \Psi_s(\psi) \psi^s(y) + \sum_{s=1}^p \left(\sum_{k=1}^2 \int_{\Omega_k} \varphi_k \tilde{u}_k^s dt \right) \left(\sum_{r=1}^2 \int_{\Omega_r} G(y, x) \tilde{u}_r^s(x) dx \right) \in X(\bar{\Omega}),$$

кроме того, $\sum_{r=1}^2 \int_{\Omega_r} (\hat{C}(y, D) G(y, x))_k \varphi_r(x) dx \in D(\Gamma)$, $k = \overline{1, l}$, $\varphi \in D(\bar{\Omega})$.

Таким образом, формулой (7) однозначно определена обобщенная вектор-функция $u \in D'(\bar{\Omega})$. Из равенств (6) следует, что она удовлетворяет соотношению (3).

Используя гипоеллиптичность оператора $A(x, D)$, в случае $F_0 = 0$ можно дать другое определение решения задачи [6, 7].

Постановка задачи. Пусть $F_0 = 0$, $F_1^k \in D'(\Gamma)$, $k = \overline{1, l}$. Найти решение $u \in C^\infty(\Omega_1 \times \Omega_2)$ уравнения

$$A(x, D) u(x) = 0, \quad x \in \Omega_1 \cup \Omega_2, \quad (9)$$

удовлетворяющее условию

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{\Gamma_\varepsilon} (B(x_\varepsilon, D) u)_k \varphi(x_\varepsilon) d\Gamma_\varepsilon = (\varphi, F_1^k), \quad k = \overline{1, l} \quad (10)$$

для каждой $\varphi \in D(\Gamma)$. Здесь $\Gamma_\varepsilon = \{x_\varepsilon = x + \nu_\Gamma \varepsilon, x \in \Gamma\}$, $\varphi(x_\varepsilon) = \varphi(x + \nu_\Gamma \varepsilon) = \varphi(x)$, $x \in \Gamma$, $x_\varepsilon \in \Gamma_\varepsilon$, $(B(x_\varepsilon, D) u)_k = (B_{k1}(\hat{\omega}x, D) u_1(\hat{\omega}x + \nu_\Gamma \varepsilon) + B_{k2}(\hat{\omega}x, D) \times \times u_2(\hat{\omega}x - \nu_\Gamma \varepsilon), B_{k2}(x, D) u_2(x + \nu_\Gamma \varepsilon))$, $k = \overline{1, l}$.

Лемма 1. Если равномерно относительно $y_0 \in \Gamma$ для каждой $h \in D(\Gamma)$ существует

$$\lim_{x \rightarrow y_0 \in \Gamma} b(x, D) \int_{\Gamma} K(x, y) h(y) d\Gamma = H(y_0) h(y_0), \quad (11)$$

то равномерно относительно $y \in \Gamma$ для каждой $\varphi \in D(\Gamma)$ существует

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{\Gamma_\varepsilon} \varphi(x_\varepsilon) b(x_\varepsilon, D) K(x_\varepsilon, y) d\Gamma_\varepsilon = \varphi(y) H(y). \quad (12)$$

Пусть $W_\varepsilon(x)$ — якобиан преобразования $x_\varepsilon = x + \nu_\Gamma \varepsilon$. Согласно (11) существует $\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} b(x, D) \int_{\Gamma} K(x + \nu_\Gamma \varepsilon, y) h(y) W_\varepsilon(x) d_y \Gamma = H(x) h(x)$ равномерно относительно $x \in \Gamma$. Но тогда для каждой $\varphi \in D(\Gamma)$ $\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{\Gamma} \varphi(x) \times \times (b(x, D) \int_{\Gamma} K(x + \nu_\Gamma \varepsilon, y) h(y) W_\varepsilon(x) d_y \Gamma) d_x \Gamma = \int_{\Gamma} \varphi(x) H(x) h(x) d\Gamma$. Преобразуя левую часть и учитывая произвольность h , получаем (12).

Теорема 3. Вектор-функция $u = (u_1, u_2)$,

$$u(x) = \sum_{k=1}^l ((\hat{C}(y, D) G(y, x))_k, F_1^k) + \sum_{s=1}^p C_s \tilde{u}^s(x), \quad C_s = \text{const} \quad (13)$$

является решением задачи (9), (10), два решения задачи отличаются слагаемым из ядра N . (Здесь и дальше считаем, что имеет место (4).)

Используя известные основные свойства вектор-функции Грина, непосредственно проверяем, что (13) удовлетворяет уравнению (9), а с помощью аналога теоремы Фубини [6, 8] и леммы 1 получаем

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{\Gamma_\varepsilon} (B(x, D)u(x_\varepsilon))_i \varphi(x_\varepsilon) d\Gamma_\varepsilon = \sum_{k=1}^l \left(\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{\Gamma_\varepsilon} (B(x, D)(\hat{C}(y, D)G(y, x_\varepsilon))_k)_i \times \right. \\ \left. \times \varphi(x_\varepsilon) d\Gamma_\varepsilon, F_1^k \right) = (\varphi, F_1^i), \quad i = \overline{1, l}, \quad \forall \varphi \in D(\Gamma),$$

т. е. (13) удовлетворяет также условию (10).

Докажем единственность решения задачи (9), (10). Если $u(x)$, $v(x)$ — два ее решения, то $U(x) = u(x) - v(x)$ удовлетворяет (9) и условию

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{\Gamma_\varepsilon} (B(x, D)U(x_\varepsilon))_k \varphi(x_\varepsilon) d\Gamma_\varepsilon = 0, \quad \forall \varphi \in D(\Gamma), \quad k = \overline{1, l}. \quad (14)$$

Из формулы Грина

$$U(y) = \sum_{k=1}^l \int_{\Gamma_\varepsilon} (\hat{C}(x, D)G(x_\varepsilon, y))_k (B(x, D)U(x_\varepsilon))_k d\Gamma_\varepsilon - \\ - \sum_{k=1}^l \int_{\Gamma_\varepsilon} (\hat{B}(x, D)G(x_\varepsilon, y))_k (C(x, D)U(x_\varepsilon))_k d\Gamma_\varepsilon + \sum_{s=1}^p C_s \tilde{u}^s(y), \quad (15)$$

$$y \in \Omega_{1\varepsilon} \cup \Omega_{2\varepsilon}, \quad \partial\Omega_{1\varepsilon} = \gamma_\varepsilon, \quad \partial\Omega_{2\varepsilon} = \Gamma_\varepsilon \cup \gamma_{-\varepsilon}, \quad \gamma_{\pm\varepsilon} = \{\hat{\omega}x \pm \varepsilon\nu_\gamma, x \in \Gamma\},$$

$$\int_{\Gamma_\varepsilon} (\hat{C}(x, D)G(x_\varepsilon, y))_k (B(x, D)U(x_\varepsilon))_k d\Gamma_\varepsilon = \int_{\Gamma} (\hat{C}(x, D)G(x + \nu_\Gamma \varepsilon, y))_k \times \\ \times (B(x, D)U(x + \nu_\Gamma \varepsilon))_k W_\varepsilon(x) d_x \Gamma,$$

кроме того, $(\hat{C}(x, D)G(x + \nu_\Gamma \varepsilon, y))_k \xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0} (\hat{C}(x, D)G(x, y))_k \in D(\Gamma)$, $y \in \Omega_1 \cup \Omega_2$, $W_\varepsilon(x) \xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0} 1$, поэтому из леммы [9, с. 95] следует

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{\Gamma_\varepsilon} (\hat{C}(x, D)G(x_\varepsilon, y))_k (B(x, D)U(x_\varepsilon))_k d\Gamma_\varepsilon = \\ = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{\Gamma} (\hat{C}(x, D)G(x, y))_k (B(x, D)U(x + \nu_\Gamma \varepsilon))_k W_\varepsilon(x) d\Gamma.$$

Последний предел существует и равен нулю в силу условия (14), $k = \overline{1, l}$. Но тогда из (15) следует, что также существует

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \sum_{k=1}^l \int_{\Gamma_\varepsilon} (\hat{B}(x, D)G(x_\varepsilon, y))_k (C(x, D)U(x_\varepsilon))_k d\Gamma_\varepsilon = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \sum_{k=1}^l \int_{\Gamma} (\hat{B}(x, D) \times \\ \times G(x, y))_k (C(x, D)U(x + \nu_\Gamma \varepsilon))_k W_\varepsilon(x) d_x \Gamma.$$

Он равен нулю, так как $\hat{B}(x, D)G(x, y)|_{x \in \Gamma} = 0$. Переходя в (15) к пределу, когда $\varepsilon \rightarrow 0$, получаем $U(y) = \sum_{s=1}^p C_s \tilde{u}^s(y)$, $y \in \Omega_1 \cup \Omega_2$, что и требовалось.

Итак, любое решение задачи (9), (10) представимо в виде (13).

Теорема 4. Пусть $F_0 = 0$, $F_1^k \in D'(\Gamma)$, $k = \overline{1, l}$. Задача (1), (2) в смысле (3) эквивалентна задаче (9), (10).

Доказательство. Пусть $u \in D'(\bar{\Omega})$ и удовлетворяет соотношению (3) для каждой $\psi \in X(\bar{\Omega})$. Если, в частности, взять $\psi \in C^\infty(\Omega_1 \times \Omega_2)$, то (3) принимает вид $(A^* \psi, u) = 0$ или $(\psi, Au) = 0$, а тогда по гипотезам о операторов $A_i(x, D)u_i(x) \equiv 0$, $x \in \Omega_i$, $u_i(x) \in D(\Omega_i)$, $i = 1, 2$. Теперь для каждой $\psi \in X(\bar{\Omega})$ $(A^* \psi, u) = \sum_{k=1}^l \int_{\Omega_k} A_k^* \psi_k u_k dx = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \sum_{k=1}^l \int_{\Omega_{k\varepsilon}} A_k^* \psi_k u_k dx$. По фор-

муле Грина $(A^*\psi, u) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \sum_{k=1}^l \int_{\Gamma_\varepsilon} (Bu(x_\varepsilon))_k (\hat{C}\psi(x_\varepsilon))_k d\Gamma_\varepsilon$. Тогда из (3) следует

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \sum_{k=1}^l \int_{\Gamma_\varepsilon} (Bu(x_\varepsilon))_k (\hat{C}\psi(x_\varepsilon))_k d\Gamma_\varepsilon = \sum_{k=1}^l ((\hat{C}\psi)_k, F_k^i). \quad (16)$$

По лемме 1 [2] для каждой $\varphi_k \in D(\Gamma)$ существует $\psi \in X(\bar{\Omega})$ такая, что $(\hat{C}(x, D)\psi)_k = \varphi_k(x)$, $x \in \Gamma$, т. е. $\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} (\hat{C}(x_\varepsilon, D)\psi)_k = \varphi_k(x)$. По лемме [9, с. 95]

тогда $\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \sum_{k=1}^l \int_{\Gamma_\varepsilon} (Bu(x_\varepsilon))_k (\hat{C}\psi(x_\varepsilon))_k d\Gamma_\varepsilon = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \sum_{k=1}^l \int_{\Gamma} (B(x, D)u(x + \nu_\Gamma \varepsilon))_k \times$

$\times W_\varepsilon(x) \varphi_k(x) d\Gamma = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \sum_{k=1}^l \int_{\Gamma} (Bu(x_\varepsilon))_k \varphi_k(x_\varepsilon) d\Gamma_\varepsilon$ и из (16) следует (10). Об-

ратное утверждение получаем из теоремы 3 и того, что (13) удовлетворяет (3).

Пусть $\rho(x)$ — бесконечно дифференцируемая функция в $\bar{\Omega}$, сравнимая по порядку с расстоянием от точки $x \in \Omega \setminus \gamma$ до поверхностей Γ и γ вблизи их, а в остальной части области Ω равная нулю.

Теорема 5. Для существования решения и задачи (9), (10) необходимо и достаточно, чтобы существовало натуральное число m такое, что

$$\int_{\Omega_i} \rho^m(x) |u_i(x)| dx < \infty, \quad i = 1, 2. \quad (17)$$

Докажем вначале вспомогательное утверждение, аналогичное лемме 1 [6].

Пусть U — окрестность из покрытия поверхности Γ , $\xi = (\xi', \xi_n) = (\xi_1, \dots, \xi_{n-1}, \xi_n)$ — такая система координат в U , что ось ξ_n направлена по внутренней нормали к $U \cap \Gamma$ в некоторой точке.

Лемма 2. Для каждого натурального числа m и произвольных функций $\varphi_0(\xi'), \dots, \varphi_{2m_j-1}(\xi') \in C^\infty(U \cap \Gamma)$ существуют $\varphi_{2m_j}(\xi'), \dots, \varphi_{2m_j+m-1}(\xi') \in C^\infty(U \cap \Gamma)$ и ограниченные в U функции $\varphi_j(\xi', \xi_n)$ такие, что

$$A_j^*(x, D) \left[\sum_{i=0}^{m+2m_j-1} \xi_n^i \varphi_i(\xi') \right] = \xi_n^m \varphi_j(\xi', \xi_n), \quad j = 1, 2.$$

Доказательство. Записывая $A_j^*(x, D)$ в локальной системе координат и применяя его к функции $\Phi_j = \sum_{i=0}^{m+2m_j-1} \xi_n^i \varphi_i(\xi')$, получаем

$$A_j^* \Phi_j = a_j(\xi) \sum_{i=0}^{m-1} (i + 2m_j)! \varphi_{i+2m_j}(\xi') \xi_n^i + \sum_{|\alpha| \leq 2m_j} \sum_{s < |\alpha|} \sum_{i=0}^{m-s+2m_j-1} (i+s)! \times \\ \times R_{j\alpha s}(\xi, D') \varphi_{i+s}(\xi') \xi_n^i,$$

где $a_j(\xi) \neq 0$ (в силу эллиптичности операторов A_j^*), $R_{j\alpha s}(\xi, D')$ — «касательные» дифференциальные операторы (D' — операторы дифференцирования по ξ_1, \dots, ξ_{n-1}) порядков $|\alpha| - s$. Разлагая функции в ряды по степеням ξ_n и приравнявая нулю в последнем выражении коэффициенты при ξ_n^i для $i = 0, m-1$, находим $\varphi_{i+2m_j}(\xi')$, $i = 0, m-1$, $\varphi_j(\xi', \xi_n)$ — остальные слагаемые в этом выражении.

Доказательство теоремы 5. По теореме 3 любое решение задачи (9), (10) представимо в виде (13). Отсюда, используя оценки вектор-функции Грина и ее производных вблизи Γ и γ , получаем (17).

Пусть теперь выполнено (17) для решения u уравнения (9) в $\Omega \setminus \gamma$. Рассмотрим покрытие $\bigcup_{k=1}^{m'} U_k = U^*$ окрестности $U(\Gamma)$ такое, что граница $U^* \cap$

Ω_2 состоит из Γ и поверхности Γ^* (класса C^∞), расположенной внутри Ω_2 . Границей $\bar{U}^* = \bar{U}^*(\gamma)$ являются поверхности γ_1^* внутри Ω_1 и γ_2^* внутри Ω_2 . Через $\Omega_{1\varepsilon}^*$ обозначим часть Ω_1 между γ_ε и γ_1^* , через $\Omega_{2\varepsilon}^*$ — часть Ω_2 между $\gamma_{-\varepsilon}$ и γ_2^* , через $\Omega_{3\varepsilon}^*$ — часть Ω_2 между Γ_ε и Γ^* . Пусть $\Phi_{1\varepsilon}, \Phi_{2\varepsilon}, \Phi_{3\varepsilon}$ — бесконечно дифференцируемые функции с носителями соответственно в $U_1^* = \bar{U}^* \cap \bar{\Omega}_1, U_2^* = \bar{U}^* \cap \bar{\Omega}_2, U_3^* = U^* \cap \bar{\Omega}_2$, имеющие в каждой граничной окрестности U_j вид $\Phi_{1\varepsilon}^{(j)} = \sum_{i=0}^{m+2m_1-1} (\hat{\omega}\xi_n^{(j)} - \varepsilon)^i \varphi_{1i}^{(j)}(\hat{\omega}\xi'^{(j)}), \Phi_{2\varepsilon}^{(j)} = \sum_{i=0}^{m+2m_2-1} (\hat{\omega}\xi_n^{(j)} + \varepsilon)^i \varphi_{2i}^{(j)}(\hat{\omega}\xi'^{(j)}), \Phi_{3\varepsilon}^{(j)} = \sum_{i=0}^{m+2m_2-1} (\xi_n^{(j)} - \varepsilon)^i \varphi_{3i}^{(j)}(\xi'^{(j)})$, где $\varphi_{ri}(\hat{\omega}\xi')$,

$i = 0, 2m_r - 1, r = 1, 2, \varphi_{3i}(\xi'), i = 0, 2m_2 - 1$ — произвольные (бесконечно дифференцируемые) функции, а остальные выбираются в соответствии с леммой 2.

Из формул Грина, применяя лемму 2 и учитывая нормальность матрицы B , получаем

$$\begin{aligned} & \int_{\Omega_{1\varepsilon}^*} (\hat{\omega}\xi_n - \varepsilon)^m \varphi_1(\xi) u_1 d\xi + \int_{\Omega_{2\varepsilon}^*} (\hat{\omega}\xi_n + \varepsilon)^m \varphi_2(\xi) u_2 d\xi + \int_{\Omega_{3\varepsilon}^*} (\xi_n - \varepsilon)^m \varphi_3(\xi) u_2 d\xi = \\ & = \sum_{s=1}^{2m_1} \int_{\gamma_\varepsilon \cup \gamma_1^*} D_n^{2m_1-s} u_1 P_{s1} \Phi_{1\varepsilon} d\Gamma + \sum_{s=1}^{2m_2} \int_{\gamma_{-\varepsilon} \cup \gamma_2^*} D_n^{2m_2-s} u_2 P_{s2} \Phi_{2\varepsilon} d\Gamma + \\ & + \sum_{s=1}^{2m_2} \int_{\Gamma_\varepsilon \cup \Gamma^*} D_n^{2m_2-s} u_2 P_{s3} \Phi_{3\varepsilon} d\Gamma, \end{aligned} \quad (18)$$

где $P_{sr} = 2m_r - s, s = 1, 2m_r, r = 1, 2, 3, m_3 = m_2, D_n$ — операторы дифференцирования по ξ_n . Отсюда с учетом (17) и регулярности решения u уравнения (9) внутри $\Omega_1 \cup \Omega_2$ получаем существование предела суммы интегралов по $\Gamma_\varepsilon, \gamma_\varepsilon, \gamma_{-\varepsilon}$ в правой части (18). Так как $\xi_n = \varepsilon$ на $\Gamma_\varepsilon,$

$\hat{\omega}\xi_n = \varepsilon$ на γ_ε и $\hat{\omega}\xi_n = -\varepsilon$ на $\gamma_{-\varepsilon}$, то $P_{sr} \Phi_{r\varepsilon} = \sum_{j=0}^{2m_r-s} P_{jsr}(\xi', \varepsilon, D') \varphi_{rj}(\xi')$ на

этих поверхностях, $\text{ord } P_{jsr} = 2m_r - s - j$. Используя произвольность 2l функций $\varphi_{rj}(\xi')$, получаем, что $u_k(x)$ и их производные по нормали $D_n^s u_k(x)$ до порядков $s \leq 2m_k - 1$ принимают обобщенные граничные значения [6, 7] на $\gamma(k=1)$, на Γ и $\gamma(k=2)$. А так как каждый элемент Bu выражается через эти производные и «касательные» дифференциальные операторы, для которых существуют сопряженные, то u удовлетворяет условию (10).

Замечания 1. Если $(Bu)_k$ имеет порядок q_k , то $s(F_1^k) \leq m + 1 + q_k$.

2. С помощью замены $u = \bar{u} + v$, где $(\varphi, \bar{u}) = \left(\sum_{k=1}^m \int_{\Omega_k} G(y, x) \varphi_k(x) dx, F_0 \right)$,

$\varphi = (\varphi_1, \varphi_2) \in D(\bar{\Omega})$ задача (1), (2) сводится к задаче (9), (10).

3. В некоторых случаях (как, например, в [4, 5]) решение задачи (9), (10) можно свести к решению интегральных уравнений в пространстве гладких функций. 4. Полученные результаты переносятся на случай многосвязной области. 5. Аналогичные результаты имеют место для некоторых классов нелокальных параболических задач в пространствах обобщенных функций.

1. Бицадзе А. В., Самарский А. А. О некоторых простейших обобщениях линейных эллиптических краевых задач // Докл. АН СССР.— 1969.— 185, № 4.— С. 739—740.
2. Ройтберг Я. А., Шефтель З. Г. Формула Грина та умови розв'язності нелокальних еліптичних граничних задач // Укр. мат. журн.— 1973.— 25, № 4.— С. 475—487.
3. Гупало А. С., Лопушанская Г. П. О задаче сопряжения в пространстве обобщенных функций // Всесоюз. конф. «Новые подходы к решению дифференциальных уравнений», г. Дрогобыч: Тез. докл.— М., 1987.— С. 37—38.
4. Гупало А. С., Лопушанская Г. П. Об одном представлении решения эллиптической граничной задачи в пространстве обобщенных функций // Дифференц. уравнения.— 1987.— 23, № 3.— С. 518—521.
5. Ройтберг Я. А., Шефтель З. Г. Теоремы об изоморфизмах для нелокальных эллиптических граничных задач и их приложения // Укр. мат. журн.— 1973.— 25, № 6.— С. 761—771.
6. Гупало Г. С. Про узагальнену задачу Діріхле // Допов. АН УРСР.— 1966.— № 7.— С. 843—846.
7. Бойко Г. П., Волошина М. С., Гупало А. С. Обобщенная задача Дирихле для одного класса сильно эллиптических систем второго порядка // Мат. методы и физ.-мех. поля.— 1975.— Вып. 2.— С. 37—42.
8. Владимиров В. С. Обобщенные функции в математической физике.— М.: Наука, 1979.— 318 с.
9. Гельфанд И. М., Шилов Г. Е. Пространства основных обобщенных функций.— М.: Физматгиз, 1958.— 307 с.