В. В. Яблоков*

УСРЕДНЕНИЕ РЕШЕНИЙ ЗАДАЧИ НЕЙМАНА ДЛЯ СИСТЕМЫ ЛАМЭ ЛИНЕЙНОЙ ТЕОРИИ УПРУГОСТИ В ОБЛАСТЯХ, ВКЛЮЧАЮЩИХ ПЕРИОДИЧЕСКУЮ СИСТЕМУ КАНАЛОВ МАЛОЙ ДЛИНЫ

В работе рассматривается проблема усреднения решений краевой задачи Неймана для системы Ламэ линейной теории упругости в двумерных областях с каналами, представляющими собой прямые цилиндры длины ε^q (ε — малый положительный параметр, $q={\rm const}>0$) и радиуса a_ε . Основания каналов располагаются ε -периодически вдоль гиперплоскости $\{x\in\mathbb{R}^2\colon x_1=0\}$, а их количество равняется $N_\varepsilon=O(\varepsilon^{-1})$ при $\varepsilon\to0$. При предельном условии $\lim_{\varepsilon\to0}a_\varepsilon\varepsilon^{-1-q}=\beta={\rm const}\geqslant0$ на параметры, характеризующие геометрию области, найден слабый в H^1 предел обобщенного решения поставленной задачи.

Рассмотрим ограниченную область Ω в \mathbb{R}^2 с гладкой границей $\partial\Omega=$ = $\Gamma.$ Положим $x=(x_1,x_2),$

$$\Omega^+ = \Omega \cap \{x_1 > 0\}, \quad \Omega^- = \Omega \cap \{x_1 < 0\}, \quad \gamma = \Omega \cap \{x_1 = 0\} \neq \emptyset.$$

Пусть

$$T_{\varepsilon}^{0} = \{ x \in \mathbb{R}^{2} : 0 < x_{1} < \varepsilon^{q}, \ q = \text{const} > 0, \ |x_{2}| < a_{\varepsilon} \},$$
$$T_{\varepsilon} = \bigcup_{j=1}^{N_{\varepsilon}} T_{\varepsilon}^{j} -$$

объединение цилиндров вида $T_{\varepsilon}^0+\varepsilon z$, лежащих целиком внутри области Ω , где $z=(0,z_2)$ — множество векторов с целочисленными координатами $z_2\in\mathbb{Z}$. Здесь ε и a_{ε} — малые положительные параметры.

^{*©} Яблоков В. В., 2006 г.

Нас будет интересовать случай, когда параметры ε , a_{ε} и $q=\mathrm{const}>0$ удовлетворяют соотношению

$$\lim_{\varepsilon \to 0} a_{\varepsilon} \varepsilon^{-1-q} = \beta = \text{const} \geqslant 0.$$
 (1)

Обозначим через $P^j_{\varepsilon}=(0,P^j_{\varepsilon,2})$ центр лежащего на гиперповерхности γ основания цилиндра $T^j_{\varepsilon},\ j=1,\ldots,N_{\varepsilon}.$

Положим

$$\Omega_{\varepsilon}^{+} = \{x \colon (x_{1} - \varepsilon^{q}, x_{2}) \in \Omega^{+}\}, \quad \gamma_{\varepsilon} = \partial \Omega_{\varepsilon}^{+} \cap \{x_{1} = \varepsilon^{q}\},$$

$$\Gamma_{\varepsilon}^{+} = \partial \Omega_{\varepsilon}^{+} \setminus \gamma_{\varepsilon}, \quad \Gamma^{+} = \Gamma \cap \partial \Omega^{+}, \quad \Gamma^{-} = \Gamma \cap \partial \Omega^{-}, \quad \Gamma_{\varepsilon} = \Gamma_{\varepsilon}^{+} \cup \Gamma^{-},$$

$$G_{\varepsilon}^{0} = \gamma \cap \partial T_{\varepsilon}, \quad \gamma_{\varepsilon}^{0} = \gamma \setminus G_{\varepsilon}^{0}, \quad G_{\varepsilon}^{1} = \gamma_{\varepsilon} \cap \partial T_{\varepsilon}, \quad \gamma_{\varepsilon}^{1} = \gamma_{\varepsilon} \setminus G_{\varepsilon}^{1},$$

$$S_{\varepsilon} = \partial T_{\varepsilon} \setminus (G_{\varepsilon}^{0} \cup G_{\varepsilon}^{1}).$$

Областью с каналами малой длины будем называть область вида

$$\Omega_{\varepsilon} = \Omega_{\varepsilon}^+ \cup G_{\varepsilon}^1 \cup T_{\varepsilon} \cup G_{\varepsilon}^0 \cup \Omega^-$$

(рис. 1). Впервые задачи усреднения в областях, содержащих периодическую систему каналов вида T_{ε} , рассматривались в [1], где авторы исследовали предельное при $\varepsilon \to 0$ поведение решений задачи Неймана для оператора Лапласа в \mathbb{R}^2 . В [2] изучена вторая краевая задача для уравнения Пуассона в $\Omega \subset \mathbb{R}^n$, $n \geqslant 3$, в [3] — одна краевая задача для бигармонического оператора, а в [4] — общее эллиптическое уравнение второго порядка. Системы уравнений в областях, содержащих каналы малой длины, ранее не рассматривались.

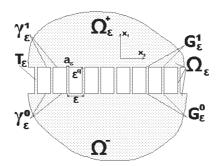


Рис. 1. Область Ω_{ε} с каналами малой длины

Пусть $f(x)=(f_1(x),f_2(x))^t,\ f_i\in L_2(\Omega),\ i=1,2,$ причем функция f(x) не зависит от малого параметра ε . Здесь и далее символ «t» означает транспонирование.

Рассмотрим в области Ω_{ε} линейный эллиптический дифференциальный оператор

$$L(u) = -\sum_{m,k=1}^{2} \frac{\partial}{\partial x_m} \left(A^{mk} \frac{\partial u}{\partial x_k} \right) + \rho u.$$

Здесь $u=(u_1(x),\ u_2(x))^t$ — вектор-столбец перемещений с компонентами $u_1(x),\ u_2(x),$ функции u_i определены в области $\Omega_\varepsilon,\ u_i\in H^1(\Omega_\varepsilon),$ $i=1,2,\ \rho=\mathrm{const}>0,\ a\ A^{mk}-(2\times 2)$ -матрицы с компонентами

$$a_{ld}^{mk} = \lambda \delta_{lm} \delta_{dk} + \mu \delta_{ld} \delta_{mk} + \mu \delta_{lk} \delta_{md},$$

отвечающими случаю однородного изотропного тела, $\lambda={\rm const}>0$, $\mu={\rm const}>0$ — постоянные Ламэ, δ_{ld} — символ Кронекера. Далее мы будем опускать знак суммы, подразумевая суммирование по повторяющимся индексам.

Заметим, что компоненты a_{ld}^{mk} матриц A^{mk} удовлетворяют условию эллиптичности, т. е. для произвольной симметрической (2×2) -матрицы η_{lm} с действительными элементами справедливы оценки

$$d_1 \eta_{lm} \eta_{lm} \leqslant a_{ld}^{mk} \eta_{lm} \eta_{dk} \leqslant d_2 \eta_{lm} \eta_{lm}, \quad d_1 = \text{const} > 0, \quad d_2 = \text{const} > 0.$$
 (2)

В области Ω_{ε} изучим краевую задачу Неймана

$$\begin{cases} L(u_{\varepsilon}) \equiv -\frac{\partial}{\partial x_m} \left(A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_k} \right) + \rho u_{\varepsilon} = f(x) & \text{B} \quad \Omega_{\varepsilon}, \\ \sigma(u_{\varepsilon}) \equiv \nu_m A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_k} = 0 & \text{Ha} \quad \partial \Omega_{\varepsilon} = \Gamma_{\varepsilon} \cup \gamma_{\varepsilon}^1 \cup S_{\varepsilon} \cup \gamma_{\varepsilon}^0, \end{cases}$$
(3)

где $\nu=(\nu_1,\nu_2)$ — единичный вектор внешней нормали к $\partial\Omega_{\varepsilon}$.

Под обобщенным решением задачи (3) будем понимать вектор-функцию $u_{\varepsilon}\in H^1(\Omega_{\varepsilon})$, такую, что для любой $\varphi\in H^1(\Omega_{\varepsilon})$ выполняется интегральное тождество

$$\int_{\Omega_{\varepsilon}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \varphi}{\partial x_{m}} dx + \rho \int_{\Omega_{\varepsilon}} u_{\varepsilon} \varphi dx = \int_{\Omega_{\varepsilon}} f \varphi dx. \tag{4}$$

Введем матрицу

$$e(u_{\varepsilon}) = \{e_{ld}(u_{\varepsilon})\}_{l,d=1}^{2} = \left\{ \frac{1}{2} \left(\frac{\partial u_{\varepsilon}^{l}}{\partial x_{d}} + \frac{\partial u_{\varepsilon}^{d}}{\partial x_{l}} \right) \right\}_{l,d=1}^{2} -$$

тензор деформаций.

В [5] доказано неравенство Корна, играющее фундаментальную роль в теории упругости.

ЛЕММА 1 (неравенство Корна). Пусть Ω — ограниченная область в \mathbb{R}^n , $n\geqslant 2$, с липшицевой границей. Тогда для любой вектор-функции $u\in H^1(\Omega)$ справедливо неравенство

$$||u||_{H^1(\Omega)} \leq K_1(||e(u)||_{L_2(\Omega)} + ||u||_{L_2(\Omega)})$$

с постоянной K_1 , зависящей только от Ω .

Существование и единственность обобщенного решения задачи (3) следует из леммы Лакса—Мильграма. Действительно, левая часть интегрального тождества (4) представляет собой билинейную форму

$$a(u_{\varepsilon}, \varphi) = \int_{\Omega_{\varepsilon}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \varphi}{\partial x_{m}} dx + \rho \int_{\Omega_{\varepsilon}} u_{\varepsilon} \varphi dx$$

на пространстве вектор-функций с компонентами из $H^1(\Omega_{\varepsilon})$, а правая — линейный непрерывный функционал

$$F(\varphi) = \int_{\Omega_{\varepsilon}} f\varphi \, dx$$

на том же пространстве. Выполнение требований леммы Лакса—Мильграма для $a(u_{\varepsilon},\varphi)$ следует из условия эллиптичности (2), неравенств Корна и Коши—Буняковского.

Из интегрального тождества (4) вытекает оценка

$$||u_{\varepsilon}||_{L_2(\Omega_{\varepsilon})} \leqslant K_2.$$

Здесь и далее все константы $K_r,\ r=1,2,\ldots$, не зависят от малого параметра ε . Применяя к функции u_ε в области Ω^- неравенство Корна, получаем равномерную оценку

$$\int\limits_{\Omega^{-}} |\nabla u_{\varepsilon}|^{2} dx \leqslant K_{3} \left(\int\limits_{\Omega^{-}} |e(u_{\varepsilon})|^{2} dx + \rho \int\limits_{\Omega^{-}} u_{\varepsilon}^{2} dx \right) \leqslant$$

$$\leqslant K_{4} \left(\int\limits_{\Omega_{\varepsilon}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{m}} dx + \rho \int\limits_{\Omega_{\varepsilon}} u_{\varepsilon}^{2} dx \right) = K_{4} \int\limits_{\Omega_{\varepsilon}} fu_{\varepsilon} dx \leqslant$$

$$\leqslant K_{5} ||u_{\varepsilon}||_{L_{2}(\Omega_{\varepsilon})} \leqslant K_{6}.$$

Аналогично

$$\int_{\Omega_{\varepsilon}^{+}} |\nabla u_{\varepsilon}|^{2} dx \leqslant K_{7} ||u_{\varepsilon}||_{L_{2}(\Omega_{\varepsilon})} \leqslant K_{8}.$$

Таким образом,

$$||u_{\varepsilon}||_{H^1(\Omega^-)} \leqslant K_9, \quad ||u_{\varepsilon}||_{H^1(\Omega^+)} \leqslant K_{10}.$$

Из равномерной в $H^1(\Omega^-)$ ограниченности последовательности $\{u_\varepsilon\}$ и теоремы Реллиха следует, что из последовательности $\{\varepsilon\}$ можно выделить подпоследовательность $\{\varepsilon'\}$, такую, что в области Ω^- выполнено $u_\varepsilon \rightharpoonup u^-$ при $\varepsilon' \to 0$, $u^- \in H^1(\Omega^-)$. Кроме того, для последовательности $v_\varepsilon(x_1,x_2) = u_\varepsilon(x_1+\varepsilon^q,x_2)$ справедлива равномерная оценка

$$||v_{\varepsilon}||_{H^1(\Omega^+)} \leqslant K_{11},$$

следовательно, существует подпоследовательность $\{\varepsilon''\}\subset\{\varepsilon\}$, такая, что в Ω^+ выполнено $v_\varepsilon\rightharpoonup u^+$ при $\varepsilon''\to 0$, причем $u^+\in H^1(\Omega^+)$. Без ограничения общности можно считать, что подпоследовательности $\{\varepsilon'\}$ и $\{\varepsilon''\}$ совпадают со всей $\{\varepsilon\}$. Нашей дальнейшей задачей будет нахождение предельных функций $u^+(x)$ и $u^-(x)$ при условии выполнения предельного соотношения (1) на параметры ε , a_ε и $q={\rm const}>0$, характеризующие геометрию каналов.

Ниже нам понадобится лемма о средних [2, 3].

Лемма 2. Пусть ε и a_{ε} — малые положительные параметры,

$$\Omega \subset \mathbb{R}^2, \quad \Omega^- = \Omega \cap \{x_1 < 0\}, \quad \gamma = \Omega \cap \{x_1 = 0\} \neq \varnothing,$$

$$G_{\varepsilon}^0 = \left(\bigcup_{z \in Z_1} (\{x \colon x_1 = 0, \ |x_2| < a_{\varepsilon}\} + \varepsilon z)\right) \cap \gamma,$$

где Z_1 — множество векторов вида $(0,z_2),\ z_2\in\mathbb{Z}.$ Тогда для любой функции $g(x)\in H^1(\Omega^-)$ имеет место оценка

$$\left| \int_{\gamma} g \, dx_2 - \frac{1}{a_{\varepsilon} \varepsilon^{-1}} \int_{G^0} g \, dx_2 \right| \leqslant K_{12} \sqrt{\varepsilon |\ln a_{\varepsilon}|} \, \|g\|_{H^1(\Omega^-)}.$$

Для произвольных вектор-функций $\varphi^+ \in C^\infty(\overline{\Omega^+}), \ \varphi^- \in C^\infty(\overline{\Omega^-})$ введем функцию φ , такую, что

$$\varphi(x) \equiv \begin{cases} \varphi^+(x) & \text{при } x \in \Omega^+, \\ \varphi^-(x) & \text{при } x \in \Omega^-, \end{cases}$$

и обозначим через $[\varphi] = \varphi^+(+0, x_2) - \varphi^-(-0, x_2)$ скачок вектор-функции φ на гиперповерхности γ .

Введем функции $\mu(z)\in C^1(\mathbb{R}^1)$ и $\psi(z)\in C^1(\mathbb{R}^1)$, такие, что

$$\mu(z) \equiv \begin{cases} z & \text{при } z \in [-1,1], \\ 0 & \text{при } |z| \geqslant 2; \end{cases} \quad \psi(z) \equiv \begin{cases} 1 & \text{при } z \in [-1,1], \\ 0 & \text{при } |z| \geqslant 2. \end{cases}$$

Определим ε -периодические по z функции $\mu_{\varepsilon}(z)$ и $\psi_{\varepsilon}(z)$, заданные на отрезке периодичности $\left[-\frac{\varepsilon}{2},\frac{\varepsilon}{2}\right]$ как

$$\mu_{\varepsilon}(z) = \mu\left(\frac{z}{a_{\varepsilon}}\right), \quad \psi_{\varepsilon}(z) = \psi\left(\frac{z}{a_{\varepsilon}}\right).$$

Пусть

$$M_{\varepsilon}^{j} = (M_{\varepsilon,1}^{j}, M_{\varepsilon,2}^{j})^{t} = \varphi(+0, P_{\varepsilon,2}^{j}) = \text{const},$$

$$H_{\varepsilon}^{j} = (H_{\varepsilon,1}^{j}, H_{\varepsilon,2}^{j})^{t} = [\varphi](P_{\varepsilon}^{j}) = \text{const},$$

$$j = 1, \dots, N_{\varepsilon}.$$

Введем функции $M_{\varepsilon}(x_2)\in C^1(\gamma)$ и $H_{\varepsilon}(x_2)\in C^1(\gamma)$, равные соответственно константам M^j_{ε} и H^j_{ε} на основаниях цилиндров $T^j_{\varepsilon},\ j=1,\dots,N_{\varepsilon}$. Заметим, что функции $M_{\varepsilon}(x_2)$ и $H_{\varepsilon}(x_2)$ могут быть построены так, что

$$\max_{x_2 \in \gamma} (M_{\varepsilon}(x_2) - \varphi^+(+0, x_2))^2 +$$

$$+ \int_{\gamma} \left(\frac{\partial}{\partial x_2} (M_{\varepsilon}(x_2) - \varphi^+(+0, x_2)) \right)^2 dx_2 \leqslant K_{13} \varepsilon^q,$$

$$\max_{x_2 \in \gamma} (H_{\varepsilon} - [\varphi])^2 + \int_{\gamma} \left(\frac{\partial}{\partial x_2} (H_{\varepsilon} - [\varphi]) \right)^2 dx_2 \leqslant K_{14} \varepsilon^q.$$

Действительно, положим

$$M_{\varepsilon}(x_{2}) = \varphi^{+}(0, x_{2}) + (M_{\varepsilon}^{j} - \varphi^{+}(0, x_{2}))\psi_{\varepsilon}(x_{2}),$$

$$|x_{2} - P_{\varepsilon, 2}^{j}| \leqslant \frac{\varepsilon}{2}, \quad j = 1, \dots, N_{\varepsilon};$$

$$H_{\varepsilon}(x_{2}) = [\varphi](x_{2}) + (M_{\varepsilon}^{j} - [\varphi](x_{2}))\psi_{\varepsilon}(x_{2}),$$

$$|x_{2} - P_{\varepsilon, 2}^{j}| \leqslant \frac{\varepsilon}{2}, \quad j = 1, \dots, N_{\varepsilon}.$$

Рассмотрим в каналах T_{ε} линейную вектор-функцию

$$\Xi_{\varepsilon}(x) = M_{\varepsilon}(x_2) - (1 - x_1 \varepsilon^{-q}) H_{\varepsilon} - \varepsilon^{-q} \mathcal{X}_2 b_{\varepsilon}, \quad x \in T_{\varepsilon},$$

где

$$\mathcal{X}_2 = x_2 - P_{\varepsilon,2}^j, \quad b_{\varepsilon} = \begin{pmatrix} 0 & 1\\ \frac{\lambda}{\lambda + 2\mu} & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} H_{\varepsilon,1}\\ H_{\varepsilon,2} \end{pmatrix}.$$

При этом

$$\Xi_{\varepsilon}(0, x_{2}) = M_{\varepsilon} - H_{\varepsilon} - \varepsilon^{-q} \mathcal{X}_{2} b_{\varepsilon} = \varphi(-0, x_{2}) + o(1), \quad \varepsilon \to 0;$$

$$\Xi_{\varepsilon}(\varepsilon^{q}, x_{2}) = M_{\varepsilon} - \varepsilon^{-q} \mathcal{X}_{2} b_{\varepsilon} = \varphi(+0, x_{2}) + o(1), \quad \varepsilon \to 0;$$

$$\sigma(\Xi_{\varepsilon})|_{S_{\varepsilon}} = \varepsilon^{-q} (A^{21} H_{\varepsilon} - A^{22} b_{\varepsilon}) = \varepsilon^{-q} \begin{pmatrix} \mu H_{\varepsilon, 2} - \mu H_{\varepsilon, 2} \\ \lambda H_{\varepsilon, 1} - \lambda H_{\varepsilon, 1} \end{pmatrix} = 0. \quad (5)$$

Ниже нам понадобится значение тензора напряжений $\sigma(\Xi_{\varepsilon})$ на гиперплоскости γ :

$$A^{1k} \frac{\partial \Xi_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} = \varepsilon^{-q} (A^{11} H_{\varepsilon} - A^{12} b_{\varepsilon}) =$$

$$= \varepsilon^{-q} \begin{pmatrix} (\lambda + 2\mu) H_{\varepsilon,1} - \frac{\lambda^{2}}{\lambda + 2\mu} H_{\varepsilon,1} \\ \mu H_{\varepsilon,2} - \mu H_{\varepsilon,2} \end{pmatrix} = \varepsilon^{-q} C H_{\varepsilon}, \tag{6}$$

где

$$C = \begin{pmatrix} \frac{(\lambda + 2\mu)^2 - \lambda^2}{\lambda + 2\mu} & 0\\ 0 & 0 \end{pmatrix}.$$

Рассмотрим в областях Ω_{ε}^+ и Ω^- соответственно вектор-функции

$$\xi_{\varepsilon}^{+}(x) = -\frac{a_{\varepsilon}}{\varepsilon^{q}} \mu_{\varepsilon}(x_{2}) \psi\left(\frac{x_{1} - \varepsilon^{q}}{a_{\varepsilon}}\right) b_{\varepsilon} - (\varphi(+0, x_{2}) - M_{\varepsilon}(x_{2})), \quad x \in \Omega_{\varepsilon}^{+};$$

$$\xi_{\varepsilon}^{-}(x) = -\frac{a_{\varepsilon}}{\varepsilon^{q}} \mu_{\varepsilon}(x_{2}) \psi\left(\frac{x_{1}}{a_{\varepsilon}}\right) b_{\varepsilon} - (\varphi(-0, x_{2}) - M_{\varepsilon} + H_{\varepsilon}), \quad x \in \Omega^{-}.$$

Функции ξ_{ε}^+ и ξ_{ε}^- построены так, что

$$(\xi_{\varepsilon}^{+} + \varphi^{+}(x_{1} - \varepsilon^{q}, x_{2}))|_{\gamma_{\varepsilon}^{1}} =$$

$$= -\varepsilon^{-q} \mathcal{X}_{2} b_{\varepsilon} - (\varphi(+0, x_{2}) - M_{\varepsilon}(x_{2})) + \varphi(+0, x_{2}) = \Xi_{\varepsilon}|_{\gamma_{\varepsilon}^{1}};$$

$$(\xi_{\varepsilon}^{-} + \varphi^{-}(x))|_{\gamma_{\varepsilon}^{0}} =$$

$$= -\varepsilon^{-q} \mathcal{X}_{2} b_{\varepsilon} - (\varphi(-0, x_{2}) - M_{\varepsilon} + H_{\varepsilon}) + \varphi(-0, x_{2}) = \Xi_{\varepsilon}|_{\gamma_{\varepsilon}^{0}}.$$

Найдем оценки для $\|\xi_\varepsilon^+\|_{L_2(\Omega_\varepsilon^+)}^2$ и $\|\xi_\varepsilon^-\|_{L_2(\Omega^-)}^2$. Используя гладкость функций μ и ψ , получаем

$$\left| \nabla \left(\frac{a_{\varepsilon}}{\varepsilon^{q}} \mu_{\varepsilon}(x_{2}) \psi \left(\frac{x_{1}}{a_{\varepsilon}} \right) \right) b_{\varepsilon} \right|^{2} \leqslant$$

$$\leqslant K_{15} \left| \frac{a_{\varepsilon}}{\varepsilon^{q}} \right|^{2} \left| \nabla \left(\mu \left(\frac{x_{2}}{a_{\varepsilon}} \right) \psi \left(\frac{x_{1}}{a_{\varepsilon}} \right) \right) \right|^{2} \leqslant K_{16} \varepsilon^{-2q}.$$

Следовательно,

$$\int_{\Omega^{-}} \left| \nabla \left(\frac{a_{\varepsilon}}{\varepsilon^{q}} \mu_{\varepsilon}(x_{2}) \psi \left(\frac{x_{1}}{a_{\varepsilon}} \right) \right) b_{\varepsilon} \right|^{2} dx \leqslant K_{17} \varepsilon^{-2q} \varepsilon^{-1} a_{\varepsilon}^{2} \leqslant K_{18} \varepsilon;$$

$$\int_{\Omega^{+}_{\varepsilon}} \left| \nabla \left(\frac{a_{\varepsilon}}{\varepsilon^{q}} \mu_{\varepsilon}(x_{2}) \psi \left(\frac{x_{1} - \varepsilon^{q}}{a_{\varepsilon}} \right) \right) b_{\varepsilon} \right|^{2} dx \leqslant K_{19} \varepsilon^{-2q} \varepsilon^{-1} a_{\varepsilon}^{2} \leqslant K_{20} \varepsilon.$$

Кроме того,

$$\int_{\Omega^{\pm}} \left(\frac{\partial}{\partial x_2} (\varphi^+(0, x_2) - M_{\varepsilon}(x_2)) \right)^2 dx \leqslant K_{21} \varepsilon^q.$$

Аналогично

$$\int_{\Omega^{-}} \left(\frac{\partial}{\partial x_{2}} (\varphi^{-}(0, x_{2}) - M_{\varepsilon}(x_{2}) + H_{\varepsilon}(x_{2})) \right)^{2} dx \leqslant$$

$$\leqslant 2 \int_{\Omega^{-}} \left(\frac{\partial}{\partial x_{2}} ([\varphi] - H_{\varepsilon}(x_{2})) \right)^{2} dx +$$

$$+ 2 \int_{\Omega^{-}} \left(\frac{\partial}{\partial x_{2}} (\varphi(+0, x_{2}) - M_{\varepsilon}(x_{2})) \right)^{2} dx \leqslant K_{22} \varepsilon^{q}.$$

Таким образом, для функций $\xi_{arepsilon}^+$ и $\xi_{arepsilon}^-$ имеют место оценки

$$\int_{\Omega_{\varepsilon}^{+}} |\nabla \xi_{\varepsilon}^{+}|^{2} dx \leqslant K_{23} \varepsilon^{q}, \quad \int_{\Omega^{-}} |\nabla \xi_{\varepsilon}^{-}|^{2} dx \leqslant K_{24} \varepsilon^{q}. \tag{7}$$

Рассмотрим вектор-функцию $\varphi_{\varepsilon} \in H^1(\Omega_{\varepsilon})$, такую, что

$$\varphi_{\varepsilon}(x) \equiv \begin{cases} \varphi^{+}(x_{1} - \varepsilon^{q}, x_{2}) + \xi_{\varepsilon}^{+}(x) & \text{B } \Omega_{\varepsilon}^{+}, \\ \Xi_{\varepsilon}(x) & \text{B } T_{\varepsilon}, \\ \varphi^{-}(x_{1}, x_{2}) + \xi_{\varepsilon}^{-}(x) & \text{B } \Omega^{-}. \end{cases}$$
(8)

Подставляя в интегральное тождество (4) пробную функцию φ_{ε} вида (8), применяя к u_{ε} и Ξ_{ε} в цилиндрах T_{ε} формулу Грина и учитывая равенства (5), (6), получаем

$$\int_{\Omega_{\varepsilon}} f\varphi_{\varepsilon} dx = \int_{\Omega_{\varepsilon}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \varphi_{\varepsilon}}{\partial x_{m}} dx + \rho \int_{\Omega_{\varepsilon}} u_{\varepsilon} \varphi_{\varepsilon} dx =$$

$$= \int_{\Omega_{\varepsilon}^{+}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \varphi^{+}(x_{1} - \varepsilon^{q}, x_{2})}{\partial x_{m}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \varphi^{-}}{\partial x_{m}} dx + \int_{\Omega^{+}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \xi_{\varepsilon}^{+}}{\partial x_{m}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \xi_{\varepsilon}^{-}}{\partial x_{m}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \xi_{\varepsilon}^{-}}{\partial x_{m}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \varphi^{-}}{\partial x_{m}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \varphi^{-}}{\partial x_{m}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \varphi^{-}}{\partial x_{m}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \xi_{\varepsilon}^{-}}{\partial x_{m}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \xi_{\varepsilon}^{-}}{\partial x_{m}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \xi_{\varepsilon}^{-}}{\partial x_{m}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \xi_{\varepsilon}^{-}}{\partial x_{m}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \xi_{\varepsilon}^{-}}{\partial x_{m}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \xi_{\varepsilon}^{-}}{\partial x_{m}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \xi_{\varepsilon}^{-}}{\partial x_{k}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \xi_{\varepsilon}^{-}}{\partial x_{k}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \xi_{\varepsilon}^{-}}{\partial x_{k}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \xi_{\varepsilon}^{-}}{\partial x_{k}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \xi_{\varepsilon}^{-}}{\partial x_{k}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \xi_{\varepsilon}^{-}}{\partial x_{k}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \xi_{\varepsilon}^{-}}{\partial x_{k}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \xi_{\varepsilon}^{-}}{\partial x_{k}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \xi_{\varepsilon}^{-}}{\partial x_{k}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \xi_{\varepsilon}^{-}}{\partial x_{k}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \xi_{\varepsilon}^{-}}{\partial x_{k}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \xi_{\varepsilon}^{-}}{\partial x_{k}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \xi_{\varepsilon}^{-}}{\partial x_{k}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \xi_{\varepsilon}^{-}}{\partial x_{k}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \xi_{\varepsilon}^{-}}{\partial x_{k}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \xi_{\varepsilon}^{-}}{\partial x_{k}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \xi_{\varepsilon}^{-}}{\partial x_$$

Вычислим пределы при $\varepsilon \to 0$ интегралов из (9):

$$\lim_{\varepsilon \to 0} \int_{\Omega_{\varepsilon}^{+}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \varphi^{+}(x_{1} - \varepsilon^{q}, x_{2})}{\partial x_{m}} dx =$$

$$= \lim_{\varepsilon \to 0} \int_{\Omega^{+}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}(x_{1} + \varepsilon^{q}, x_{2})}{\partial x_{k}} \frac{\partial \varphi^{+}}{\partial x_{m}} dx =$$

$$= \lim_{\varepsilon \to 0} \int_{\Omega^{+}} A^{mk} \frac{\partial v_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \varphi^{+}}{\partial x_{m}} dx = \int_{\Omega^{+}} A^{mk} \frac{\partial u^{+}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \varphi^{+}}{\partial x_{m}} dx; \qquad (10)$$

$$\lim_{\varepsilon \to 0} \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \varphi^{-}}{\partial x_{k}} dx = \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u^{-}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \varphi^{-}}{\partial x_{m}} dx. \qquad (11)$$

Поскольку

$$\|\Xi_{\varepsilon}\|_{L_{2}(T_{\varepsilon})} \leqslant K_{25}\sqrt{|T_{\varepsilon}|} \leqslant K_{26}\varepsilon^{q}, \quad \|\xi_{\varepsilon}^{\pm}\|_{L_{2}(\Omega_{\varepsilon}^{\pm})} \leqslant K_{27}\sqrt{a_{\varepsilon}^{2}\varepsilon^{-1}},$$

то

$$\lim_{\varepsilon \to 0} \int_{\Omega_{\varepsilon}} f\varphi_{\varepsilon} dx = \lim_{\varepsilon \to 0} \int_{\Omega_{\varepsilon}^{+}} f\xi_{\varepsilon}^{+} dx + \lim_{\varepsilon \to 0} \int_{\Omega^{-}} f\xi_{\varepsilon}^{-} dx +$$

$$+ \lim_{\varepsilon \to 0} \int_{T_{\varepsilon}} f\Xi_{\varepsilon} dx + \lim_{\varepsilon \to 0} \int_{\Omega_{\varepsilon}^{+}} f\varphi^{+} (x_{1} - \varepsilon^{q}, x_{2}) dx + \lim_{\varepsilon \to 0} \int_{\Omega^{-}} f\varphi^{-} dx =$$

$$= \int_{\Omega^{+}} f\varphi dx + \int_{\Omega^{-}} f\varphi dx; \qquad (12)$$

$$\lim_{\varepsilon \to 0} \rho \int_{\Omega_{\varepsilon}} u_{\varepsilon} \varphi_{\varepsilon} dx = \rho \int_{\Omega^{+}} u^{+} \varphi dx + \rho \int_{\Omega^{-}} u^{-} \varphi dx. \qquad (13)$$

Воспользовавшись оценками (7), имеем

$$\left| \int_{\Omega_{\varepsilon}^{+}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \xi_{\varepsilon}^{+}}{\partial x_{m}} dx \right| \leqslant K_{28} \|\nabla u_{\varepsilon}\|_{L_{2}(\Omega_{\varepsilon}^{+})} \|\nabla \xi_{\varepsilon}^{+}\|_{L_{2}(\Omega_{\varepsilon}^{+})} \leqslant K_{29} \sqrt{\varepsilon^{q}}; \quad (14)$$

$$\left| \int_{\Omega_{\varepsilon}^{+}} A^{mk} \frac{\partial u_{\varepsilon}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \xi_{\varepsilon}^{-}}{\partial x_{m}} dx \right| \leqslant K_{30} \|\nabla u_{\varepsilon}\|_{L_{2}(\Omega^{-})} \|\nabla \xi_{\varepsilon}^{-}\|_{L_{2}(\Omega^{-})} \leqslant K_{31} \sqrt{\varepsilon^{q}}. \quad (15)$$

По построению функции H_{ε} имеем

$$\left| \varepsilon^{-q} \int_{G_{\varepsilon}^{0}} C(H_{\varepsilon} - [\varphi]) u_{\varepsilon} \, dx_{2} \right| \leq K_{32} \int_{G_{\varepsilon}^{0}} |u_{\varepsilon}| \, dx_{2} \leq$$

$$\leq K_{33} \varepsilon^{\frac{q}{2}} \|u_{\varepsilon}\|_{H^{1}(\Omega^{-})} \leq K_{34} \varepsilon^{\frac{q}{2}};$$

$$\left| \varepsilon^{-q} \int_{G_{\varepsilon}^{1}} C(H_{\varepsilon} - [\varphi]) u_{\varepsilon} \, dx_{2} \right| \leq K_{35} \int_{G_{\varepsilon}^{1}} |u_{\varepsilon}| \, dx_{2} \leq$$

$$\leq K_{36} \varepsilon^{\frac{q}{2}} \|u_{\varepsilon}\|_{H^{1}(\Omega_{\varepsilon}^{+})} \leq K_{37} \varepsilon^{\frac{q}{2}}.$$

$$(16)$$

Из тождества (9) и оценок (10)—(17) следует справедливость равенства

$$\int_{\Omega^{+}} A^{mk} \frac{\partial u^{+}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \varphi^{+}}{\partial x_{m}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u^{-}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \varphi^{-}}{\partial x_{m}} dx - \int_{\Omega^{+} \cup \Omega^{-}} f\varphi dx +
+ \rho \int_{\Omega^{+}} u^{+} \varphi^{+} dx + \rho \int_{\Omega^{-}} u^{-} \varphi^{-} dx = \lim_{\varepsilon \to 0} (I_{\varepsilon}^{1} + I_{\varepsilon}^{2}),$$
(18)

где

$$I_{\varepsilon}^{1} \equiv \varepsilon^{-q} \int_{G_{\varepsilon}^{0}} C[\varphi] u_{\varepsilon} \, dx_{2}, \quad I_{\varepsilon}^{2} \equiv -\varepsilon^{-q} \int_{G_{\varepsilon}^{1}} C[\varphi] u_{\varepsilon} \, dx_{2}.$$

Пределы интегралов I_{ε}^1 и I_{ε}^2 зависят от того, равна ли нулю постоянная $\beta.$

1. Случай $\beta = 0$.

Покажем, что если $\lim_{\varepsilon\to 0}a_\varepsilon\varepsilon^{-1-q}=0$, то $I_\varepsilon^2+I_\varepsilon^1\to 0$ при $\varepsilon\to 0$. Действительно,

$$|I_{\varepsilon}^{2} + I_{\varepsilon}^{1}| = \varepsilon^{-q} \left| \int_{G_{\varepsilon}^{1}} C[\varphi] u_{\varepsilon} dx_{2} - \int_{G_{\varepsilon}^{0}} C[\varphi] u_{\varepsilon} dx_{2} \right| =$$

$$= \varepsilon^{-q} \left| \int_{T_{\varepsilon}} \frac{\partial}{\partial x_{1}} (C[\varphi] u_{\varepsilon}) dx \right| \leqslant K_{38} \varepsilon^{-q} \sqrt{|T_{\varepsilon}|} \left\| \frac{\partial u_{\varepsilon 1}}{\partial x_{1}} \right\|_{L_{2}(T_{\varepsilon})} \leqslant$$

$$\leqslant K_{39} \sqrt{a_{\varepsilon} \varepsilon^{-1-q}} \|e(u_{\varepsilon})\|_{L_{2}(\Omega_{\varepsilon})} \leqslant K_{40} \sqrt{a_{\varepsilon} \varepsilon^{-1-q}}. \tag{19}$$

Учитывая оценку (19), перейдем к пределу в равенстве (18) при условии $\beta=0$:

$$\int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u^{-}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \varphi^{-}}{\partial x_{m}} dx + \int_{\Omega^{+}} A^{mk} \frac{\partial u^{+}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \varphi^{+}}{\partial x_{m}} dx + \rho \int_{\Omega^{+}} u^{+} \varphi^{+} dx + + \rho \int_{\Omega^{-}} u^{-} \varphi^{-} dx = \int_{\Omega^{+}} f \varphi^{+} dx + \int_{\Omega^{-}} f \varphi^{-} dx. \tag{20}$$

В силу полноты пространства $C^{\infty}(\overline{\Omega^{\pm}})$ в $H^1(\Omega^{\pm})$ равенство (20) справедливо для любой $\varphi \in H^1(\Omega^+) \cap H^1(\Omega^-)$. Взяв в (20) произвольную $\varphi^+ \in H^1(\Omega^+)$ и $\varphi^- \equiv 0$ (произвольную $\varphi^- \in H^1(\Omega^-)$ и $\varphi^+ \equiv 0$), получаем в области Ω^{\pm} интегральное тождество

$$\int_{\Omega^{\pm}} A^{mk} \frac{\partial u^{\pm}}{\partial x_k} \frac{\partial \varphi^{\pm}}{\partial x_m} dx + \rho \int_{\Omega^{\pm}} u^{\pm} \varphi^{\pm} dx = \int_{\Omega^{\pm}} f \varphi^{\pm} dx.$$

Следовательно, функция $u^{\pm}(x)$ является решением задачи

$$\begin{cases} L(u^{\pm}) = f(x) & \text{в } \Omega^{\pm}, \\ \sigma(u^{\pm}) = 0 & \text{на } \Gamma^{\pm} \cup \gamma. \end{cases}$$
 (21)

Теорема 1. Пусть функция u_{ε} — обобщенное решение задачи (3), а u^{\pm} — решение задачи (21). Тогда если $\lim_{\varepsilon \to 0} a_{\varepsilon} \varepsilon^{-1-q} = 0$, где $q = \mathrm{const} > 0$, то $u_{\varepsilon} \rightharpoonup u^{-}$ при $\varepsilon \to 0$ в Ω^{-} и $u_{\varepsilon}(x_{1} + \varepsilon^{q}, x_{2}) \rightharpoonup u^{+}$ при $\varepsilon \to 0$ в Ω^{+} .

2. Случай $\beta = \text{const} > 0$.

Для нахождения пределов интегралов I_{ε}^1 и I_{ε}^2 нам понадобится лемма 2. Используя определение (1) константы β , имеем

$$\lim_{\varepsilon \to 0} I_{\varepsilon}^{1} = \lim_{\varepsilon \to 0} \varepsilon^{-q} \int_{G_{\varepsilon}^{0}} C[\varphi] u_{\varepsilon} dx_{2} =$$

$$= \lim_{\varepsilon \to 0} \int_{\gamma = 0} \beta C[\varphi] u_{\varepsilon} dx_{2} = \int_{\gamma = 0} \beta C[\varphi] u^{-} dx_{2}, \tag{22}$$

аналогично

$$\lim_{\varepsilon \to 0} I_{\varepsilon}^{2} = -\lim_{\varepsilon \to 0} \varepsilon^{-q} \int_{G_{\varepsilon}^{1}} C[\varphi] u_{\varepsilon} dx_{2} =$$

$$= -\lim_{\varepsilon \to 0} \int_{\gamma + 0} \beta C[\varphi] v_{\varepsilon} dx_{2} = -\int_{\gamma + 0} \beta C[\varphi] u^{+} dx_{2}. \tag{23}$$

Используя (22), (23), перейдем к пределу в равенстве (18) в случае $\beta>0$:

$$\int_{\Omega^{+}} A^{mk} \frac{\partial u^{+}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \varphi}{\partial x_{m}} dx + \int_{\Omega^{-}} A^{mk} \frac{\partial u^{-}}{\partial x_{k}} \frac{\partial \varphi}{\partial x_{m}} dx + \int_{\gamma} \beta C[\varphi](u^{+} - u^{-}) dx_{2} + \rho \int_{\Omega^{+}} u^{+} \varphi^{+} dx + \rho \int_{\Omega^{-}} u^{-} \varphi^{-} dx = \int_{\Omega} f \varphi dx. \tag{24}$$

Таким образом, для произвольной $\varphi \in C^{\infty}(\overline{\Omega^+}) \cap C^{\infty}(\overline{\Omega^-})$ функция u(x), равная u^+ в Ω^+ и u^- в Ω^- , удовлетворяет интегральному тождеству (24). Следовательно, u(x) является решением задачи

$$\begin{cases} L(u) = f(x) & \text{в } \Omega^+ \cup \Omega^-, \\ A^{1k} \frac{\partial u}{\partial x_k} \Big|_{x_1 = +0} = A^{1k} \frac{\partial u}{\partial x_k} \Big|_{x_1 = -0} = \beta C[u] & \text{на } \gamma, \\ \sigma(u) = 0 & \text{на } \Gamma^+ \cup \Gamma^-. \end{cases}$$
 (25)

Теорема 2. Пусть функция u_{ε} — обобщенное решение задачи (3), а u — решение задачи (25). Тогда если $\lim_{\varepsilon \to 0} a_{\varepsilon} \varepsilon^{-1-q} = \beta = \mathrm{const} > 0$, где $q = \mathrm{const} > 0$, то $u_{\varepsilon} \rightharpoonup u$ при $\varepsilon \to 0$ в Ω^- и $u_{\varepsilon}(x_1 + \varepsilon^q, x_2) \rightharpoonup u$ при $\varepsilon \to 0$ в Ω^+ .

ЛИТЕРАТУРА

- 1. *Марченко В. А., Хруслов Е. Я.* Краевые задачи в областях с мелкозернистой границей. Киев: Наук. думка, 1974.
- 2. Шапошникова Т. А. Об усреднении задачи Неймана в области, часть которой представляет собой совокупность каналов // Дифференц. уравн. 2001. Т. 37, № 9. С. 1250—1257.
- 3. *Шапошникова Т. А.* Усреднение краевой задачи для бигармонического уравнения в области, содержащей тонкие каналы малой длины // Мат. сб. 2001. Т. 192, № 10. С. 131—160.
- 4. Яблоков В. В. О задаче усреднения решений эллиптических уравнений второго порядка в области, часть которой представляет собой совокупность тонких цилиндров // Вестн. Моск. ун-та. Сер. 1, Математика, механика. 2004. № 2. С. 22—28.
- 5. Олейник О. А., Иосифьян Г. А., Шамаев А. С. Математические задачи теории сильно неоднородных упругих сред. М.: Изд-во Моск. ун-та, 1990.