

УДК 517.946.9

Л. В. БЕРЛЯНД, М. В. ГОНЧАРЕНКО

ОСРЕДНЕНИЕ УРАВНЕНИЯ ДИФФУЗИИ В ПОРИСТОЙ СРЕДЕ СО СЛАБЫМ ПОГЛОЩЕНИЕМ

Пусть Ω — область в R^n , ограниченная гладкой поверхностью $\partial\Omega$. Рассмотрим области $\Omega^{(s)}$, полученные из Ω удалением большого числа мелких непересекающихся множеств $F_\alpha^{(s)}$, $\alpha = 1, 2, \dots, s$, ($\Omega^{(s)} = \Omega \setminus F^{(s)}$, $F^{(s)} = \bigcup_{\alpha=1}^s F_\alpha^{(s)}$). С ростом параметра s число множеств $F_\alpha^{(s)}$ неограниченно растет, а их диаметры стремятся к нулю, причем мера множества $F^{(s)}$ остается конечной.

В областях $\Omega^{(s)}$ рассмотрим краевую задачу:

$$\frac{\partial u^{(s)}(x, t)}{\partial t} - \Delta u^{(s)}(x, t) = 0, \quad x \in \Omega^{(s)}, \quad t > 0, \quad (1)$$

$$\frac{\partial u^{(s)}}{\partial \nu} + \sigma^{(s)} u^{(s)} = 0, \quad x \in \partial F^{(s)}, \quad t > 0, \quad (2)$$

$$u^{(s)} = 0, \quad x \in \partial\Omega, \quad t > 0, \quad (3)$$

$$u^{(s)}(x, 0) = \varphi(x), \quad x \in \Omega^{(s)}, \quad (4)$$

которая описывает процесс диффузии частиц в пористой среде. Здесь $u^{(s)}(x, t)$ — плотность частиц в точке x в момент времени t ; $\varphi(x) \in C_0^2(\Omega)$; $\frac{\partial}{\partial \nu}$ — производная по нормали к $\partial F^{(s)}$. Краевое условие (2) вместе с

$$\int_{\partial F^{(s)}} \sigma^{(s)} d\Gamma < \infty, \quad \sigma^{(s)} \geq 0 \quad (5)$$

задает слабое поглощение на границе пор. Например, в случае периодического или регулярного [1] расположения пор из (5) следует $\sigma^{(s)} = O(s^{-1/3})$.

Нас интересует асимптотика решения задачи (1)–(4) при $s \rightarrow \infty$. Оказывается, что при достаточно общих предположениях $u^{(s)}(x, t)$ сходится при $s \rightarrow \infty$ к функции $u(x, t)$, которая является решением следующей осредненной задачи:

$$\frac{\partial u}{\partial t} - \frac{1}{b(x)} \sum_{i,k=1}^n \frac{\partial}{\partial x_i} \left(a_{ik} \frac{\partial u}{\partial x_k} \right) - \frac{c(x)}{b(x)} u = 0 \quad x \in \Omega, \quad t > 0, \quad (6)$$

$$u = 0, \quad x \in \partial\Omega, \quad t > 0, \quad (7)$$

$$u(x, 0) = \varphi(x), \quad x \in \Omega. \quad (8)$$

Коэффициенты $a_{ik}(x)$, $b(x)$ и $c(x)$ — гладкие функции в Ω , причем $a_{ik}(x)$ и $c(x)$ выражаются через локальные энергетические характеристики области $\Omega^{(s)}$, а $b(x)$ определяется геометрией множества $F^{(s)}$.

Будем предполагать, что система областей $\Omega^{(s)}$ удовлетворяет условию сильной связности [2], т. е. для любой функции $v^{(s)} (v^{(s)} \in H^1(\Omega^{(s)}))$ существует продолжение $\tilde{v}^{(s)}(x) \in H^1(\Omega)$, такое, что $\tilde{v}^{(s)} = v^{(s)}$ при $x \in \Omega^{(s)}$ и

$$\|\tilde{v}^{(s)}\|_{H^1(\Omega)} \leq c \|v^{(s)}\|_{H^1(\Omega^{(s)})}, \quad (9)$$

причем постоянная c не зависит от s . Достаточным условием для выполнения (9) является, например, условие регулярности распределения $F_\alpha^{(s)}$, которое формулируется в геометрических терминах [1].

Зафиксируем произвольную точку $x^0 \in \Omega$ и рассмотрим куб $K^0 = K(x^0, h)$ с центром в точке x^0 и ребрами длины h , ориентированными по координатным осям. Введем локальные характеристики:

$$T_l(x^0, s, h) = \inf_{v^{(s)}} \int_{K^0 \cap \Omega^{(s)}} \{ |\nabla v^{(s)}|^2 - h^{-2-\tau} |v^{(s)} - \langle x - x^0, l \rangle|^2 \} dx; \quad (10)$$

$$c(x^0, s, h) = \inf_{w^{(s)}} \left[\int_{K^0 \cap \Omega^{(s)}} \{ |\nabla w^{(s)}|^2 + h^{-2-\theta} |w^{(s)} - 1|^2 \} dx + \int_{\partial F^{(s)} \cap K^0} \sigma^{(s)} |w^{(s)}|^2 d\Gamma \right], \quad (11)$$

где $\langle \cdot, \cdot \rangle$ — скалярное произведение в \mathbf{R}^n ; τ и θ — произвольные положительные числа; нижняя грань берется в классе функций $w^{(s)}(x)$, $v^{(s)}(x) \in H^1(K^0 \cap \Omega^{(s)})$; l — произвольный единичный вектор в \mathbf{R}^n . Легко проверить, что функциональная $T_l(x^0, s, h)$ является квадратичной относительно l и представляется в виде [2]: $T_l(x^0, s, h) = \sum_{i, k=1}^n a_{ik} \times \times (x^0, s, h) l_i l_k$, где

$$a_{ik}(x^0, s, h) = \int_{K^0 \cap \Omega^{(s)}} \{ (\nabla v_i^{(s)}, \nabla v_k^{(s)}) + h^{-2-\tau} [v_i^{(s)} - (x_i - x_i^0)] [v_k^{(s)} - (x_k - x_k^0)] \} dx.$$

Тензор $\{a_{ik}\}$ и функция $c(x^0, s, h)$, вообще говоря, зависят от произвольных параметров τ и θ соответственно, но при больших s и малых h эта зависимость не существенна.

Теорема 1. Пусть области $\Omega^{(s)}$ удовлетворяют условию сильной связности (9) и в каждой точке $x^0 \in \Omega$ существуют пределы:

$$1) \lim_{h \rightarrow 0} \lim_{s \rightarrow \infty} \frac{\operatorname{mes}(K(x^0, s, h) \cap \Omega^{(s)})}{h^n} = b(x^0);$$

$$2) \lim_{h \rightarrow 0} \lim_{s \rightarrow \infty} \frac{a_{ik}(x^0, s, h)}{h^n} = \lim_{h \rightarrow 0} \overline{\lim}_{s \rightarrow \infty} \frac{a_{ik}(x^0, s, h)}{h^n} = a_{ik}(x^0);$$

$$3) \lim_{h \rightarrow 0} \lim_{s \rightarrow \infty} \frac{c(x^0, s, h)}{h^n} = \lim_{h \rightarrow 0} \overline{\lim}_{s \rightarrow \infty} \frac{c(x^0, s, h)}{h^n} = c(x^0),$$

где $a_{ik}(x^0)$, $c(x^0)$ и $b(x^0)$ — непрерывные функции в Ω , а тензор $\{a_{ik}\}$ положительно определен. Тогда решения $u^{(s)}(x, t)$ задачи (1)–(4) сходятся к решению $u(x, t)$ осредненной задачи (6)–(8) в следующем смысле:

$$\lim_{s \rightarrow \infty} \int_{\Omega^{(s)}} |u^{(s)} - u|^2 dx = 0. \quad (12)$$

Замечание. Аналогично [2] можно показать, что если условия 2) и 3) теоремы 1 выполняются при некотором τ и θ соответственно, то они выполняются при любом $\tau > 0$ и $\theta > 0$.

Теорема 1 является следствием следующей теоремы 2 о сходимости решений соответствующих стационарных задач.

Теорема 2. В условиях теоремы 1 решения $u^{(s)}(x)$ задачи

$$\Delta u^{(s)}(x) - \lambda u^{(s)}(x) = f(x), \quad x \in \Omega^{(s)}, \quad \lambda > 0, \quad f(x) \in L_2(\Omega), \quad (13)$$

$$\frac{\partial u^{(s)}}{\partial \nu} + \sigma^{(s)} u^{(s)} = 0, \quad x \in \partial F^{(s)}, \quad (14)$$

$$u^{(s)} = 0, \quad x \in \partial \Omega, \quad (15)$$

сходятся в смысле (12) к решению $u(x)$ осредненной задачи:

$$\frac{1}{b(x)} \sum_{i, k=1}^n \frac{\partial}{\partial x_i} \left(a_{ik}(x) \frac{\partial u}{\partial x_k} \right) - \lambda u - \frac{c(x)}{b(x)} u = f(x), \quad x \in \Omega \quad (16)$$

$$u(x) = 0, \quad x \in \partial \Omega. \quad (17)$$

Доказательство. Решение $u^{(s)}$ задачи (13)–(14) минимизирует функционал:

$$J(u^{(s)}) = \int_{\Omega^{(s)}} \{ |\nabla u^{(s)}|^2 + \lambda |u^{(s)}|^2 + 2f u^{(s)} \} dx + \int_{\partial \Omega^{(s)}} \sigma^{(s)} |u^{(s)}|^2 d\Gamma \quad (18)$$

в классе функций $u^{(s)} \in H^1(\Omega^{(s)})$. Поэтому $\|u^{(s)}\| \leq A \|f\|_{L_2(\Omega^{(s)})}$, где A не зависит от s . В силу условия сильной связности областей $\Omega^{(s)}$ можно построить продолжение $\tilde{u}^{(s)} \in H^1(\Omega)$ функцией $u^{(s)}$, удовлетворяющее такому же неравенству $\|\tilde{u}^{(s)}\|_{H^1(\Omega)} \leq A \|f\|_{L_2(\Omega)}$. Тогда после-

довательность функций $\tilde{u}^{(s)}$ будет слабо компактной в $H^1(\Omega)$, и, следовательно, можно выделить подпоследовательность $\{\tilde{u}^{(s_k)}\}$, $k = 1, 2, \dots$, слабо сходящуюся в $H^1(\Omega)$ к некоторой функции $u(x) \in H^1(\Omega)$. Покажем, что если выполняются условия теоремы 2, то $u(x)$ будет решением задачи (16)–(17). Поскольку эта задача имеет единственное решение, то и вся подпоследовательность $\{\tilde{u}^{(s_k)}\}$ будет слабо сходиться к u в $H^1(\Omega)$, а в силу теоремы вложения сильно в $L_2(\Omega)$ [3].

Пусть $w(x)$ — произвольная дважды непрерывно дифференцируемая и финитная в Ω функция ($w \in C_0^2(\Omega)$). Покроем Ω кубами $K^\alpha = K(x^\alpha, h)$ с ребрами достаточно малой длины h , ориентированными по координатным осям. Центры кубов x^α образуют пространственную решетку с периодом $h - r$ ($r > 0$). Соотношение между h и r будет выбрано позже. По этому покрытию построим разбиение единицы $\{\varphi_\alpha(x)\}$

$$\begin{aligned}\varphi_\alpha(x) &\in C_0^\infty(\mathbf{R}^n), \quad 0 \leq \varphi_\alpha \leq 1; \\ \varphi_\alpha &= 0, \quad x \notin K^\alpha; \quad \varphi_\alpha = 1, \quad x \in K^\alpha \setminus \bigcup_{\beta \neq \alpha} K^\beta; \\ \sum_\alpha \varphi_\alpha &= 1; \quad \left| \frac{\partial \varphi_\alpha}{\partial x_i} \right| \leq c r^{-1}, \quad (i = 1, 2, \dots, n).\end{aligned}$$

Пусть w_α — функция, минимизирующая (11). Рассмотрим функцию

$$w^{(s)} = w + \sum_\alpha w(w_\alpha - 1) \varphi_\alpha + \sum_\alpha \sum_{i=1}^n \frac{\partial w}{\partial x_i} [v_i^\alpha - (x_i - x_i^\alpha)] \varphi_\alpha. \quad (19)$$

Легко видеть, что $w^{(s)} \in H^1(\Omega^{(s)})$, а так как $u^{(s)}$ минимизирует функциональная J в классе функций из $H^1(\Omega^{(s)})$, то

$$J(u^{(s)}) \leq J(w^{(s)}). \quad (20)$$

Произведем в (20) предельный переход $s \rightarrow \infty$ и покажем, что

$$\overline{\lim}_{s \rightarrow \infty} J(u^{(s)}) \leq \overline{\lim}_{s \rightarrow \infty} J(w^{(s)}) \leq \tilde{J}(w), \quad (21)$$

где

$$\tilde{J}(w) = \int_{\Omega} \left\{ \sum_{i, k=1}^n a_{ik} \frac{\partial w}{\partial x_i} \frac{\partial w}{\partial x_k} + \lambda b w^2 + 2fbw + cw^2 \right\} dx \quad (22)$$

— функциональная энергия осредненной задачи.

Оценим сверху $J(w^{(s)})$. Для этого воспользуемся оценками, полученными в [1] из (10) и условия 2) теоремы 2.

$$\int_{K^\alpha \cap \Omega^{(s)}} |v_i^\alpha - (x_i - x_i^\alpha)|^2 dx = O(h^{n+2+\tau}), \quad (23)$$

$$\int_{K^\alpha \cap \Omega^{(s)}} |\nabla v_i^\alpha|^2 dx = O(h^n), \quad (24)$$

$$\int_{(K^\alpha \setminus K_1^\alpha) \cap \Omega^{(s)}} |v_i^\alpha - (x_i - x_i^\alpha)|^2 dx = o(h^{n+2+\tau}), \quad (25)$$

$$\int_{(K^\alpha \setminus K_1^\alpha) \cap \Omega^{(s)}} |\nabla v_i^\alpha|^2 dx = o(h^n), \quad (26)$$

где $K_1^\alpha = K^\alpha \setminus \bigcup_{\beta \neq \alpha} K^\beta$.

Аналогично из (11) и условия 3) теоремы 2 получаем оценки:

$$\int_{K^\alpha \cap \Omega^{(s)}} |\nabla w_\alpha|^2 dx = O(h^n), \quad (27)$$

$$\int_{K^\alpha \cap \Omega^{(s)}} |w_\alpha - 1|^2 dx = O(h^{n+2+\Theta}), \quad (28)$$

$$\int_{(K^\alpha \setminus K_1^\alpha) \cap \Omega^{(s)}} |w_\alpha - 1|^2 dx = o(h^{n+2+\Theta}), \quad (29)$$

$$\int_{(K^\alpha \setminus K_1^\alpha) \cap \Omega^{(s)}} |\nabla w_\alpha|^2 dx = o(h^n), \quad (30)$$

$$\int_{K^\alpha \cap \partial \Omega^{(s)}} \sigma^{(s)} |w_\alpha|^2 d\Gamma = O(h^n), \quad (31)$$

$$\int_{(K^\alpha \setminus K_1^\alpha) \cap \partial \Omega^{(s)}} \sigma^{(s)} |w_\alpha|^2 d\Gamma = o(h^n). \quad (32)$$

Теперь перейдем непосредственно к оценке $J(w^{(s)})$. Дифференцируя (19), находим компоненты $\nabla w^{(s)}$:

$$\begin{aligned} \frac{\partial w^{(s)}}{\partial x_j} &= \sum_{\alpha} \frac{\partial w}{\partial x_j} (w_\alpha - 1) \varphi_\alpha + \sum_{\alpha} w \frac{\partial w_\alpha}{\partial x_j} \varphi_\alpha + \sum_{\alpha} w (w_\alpha - 1) \frac{\partial \varphi_\alpha}{\partial x_j} + \\ &+ \sum_{\alpha} \sum_{i=1}^n \frac{\partial^2 w}{\partial x_i \partial x_j} [v_i^\alpha - (x_i - x_i^\alpha)] \varphi_\alpha + \sum_{\alpha} \sum_{i=1}^n \frac{\partial w}{\partial x_i} \frac{\partial v_i^\alpha}{\partial x_j} \varphi_\alpha + \\ &+ \sum_{\alpha} \sum_{i=1}^n \frac{\partial w}{\partial x_i} (v_i^\alpha - (x_i - x_i^\alpha)) \frac{\partial \varphi_\alpha}{\partial x_j}. \end{aligned}$$

Конечный вклад в функционал $J(w^{(s)})$ дадут только квадраты слагаемых из следующих сумм:

$$\sum_{\alpha} w \frac{\partial w_\alpha}{\partial x_j} \varphi_\alpha; \quad \sum_{\alpha} \sum_{i=1}^n \frac{\partial w}{\partial x_i} \frac{\partial v_i^\alpha}{\partial x_j} \varphi_\alpha.$$

Остальные слагаемые дадут подынтегральные выражения, которые будут линейными и квадратичными комбинациями функций: $[v_i^\alpha -$

$-(x_i - x_i^\alpha)] \varphi_\alpha [v_k^\beta - (x_k - x_k^\beta)] \frac{\partial \varphi_\beta}{\partial x_j}; (w_\beta - 1) \frac{\partial \varphi_\beta}{\partial x_j}; (w_\alpha - 1) \varphi_\alpha$; причем коэффициенты в квадратичных выражениях ограничены (зависят от w), а в линейных зависят от $\frac{\partial v_i^\alpha}{\partial x_j} \varphi_\alpha, \frac{\partial w_\alpha}{\partial x_j} \varphi_\alpha$ и $f \in L_2(\Omega)$.

При оценке учитывается, что $w \in C_0^2(\Omega), 0 < \varphi_\alpha < 1$, и (23)–(30).

Суммирование по α производится в пределах $1 < \alpha < N$, где $N = N(w, h) = O(h^{-n})$. С каждым кубом пересекаются лишь ближайшие кубы K^β , число которых не превосходит 3^n .

Оценим поверхностный интеграл в $J(w^{(s)})$. Для этого перепишем функцию $w^{(s)}$ в виде:

$$w^{(s)} = \sum_{\alpha} w w_{\alpha} \varphi_{\alpha} + \sum_{\alpha} \sum_{i=1}^n \frac{\partial w}{\partial x_i} [v_i^\alpha - (x_i - x_i^\alpha)] \varphi_{\alpha}.$$

$$\begin{aligned} \text{Тогда } (w^{(s)})^2 &= \sum_{\alpha} w^2 w_{\alpha}^2 \varphi_{\alpha}^2 + 2 \sum_{\alpha} \sum_{i=1}^n w \frac{\partial w}{\partial x_i} [v_i^\alpha - (x_i - x_i^\alpha)] \varphi_{\alpha} w_{\alpha} + \\ &\quad + \sum_{\alpha} \sum_{i=1}^n \left(\frac{\partial w}{\partial x_i} \right)^2 [v_i^\alpha - (x_i - x_i^\alpha)]^2 \varphi_{\alpha}^2 + \\ &\quad + 2 \sum_{\alpha \neq \beta} w^2 w_{\alpha} w_{\beta} \varphi_{\alpha} \varphi_{\beta} + 4 \sum_{\alpha \neq \beta} w \frac{\partial w}{\partial x_i} w_{\alpha} [v_i^\beta - (x_i - x_i^\beta)] \varphi_{\alpha} \varphi_{\beta} + \\ &\quad + 2 \sum_{\alpha \neq \beta} \sum_{i, k=1}^n \left(\frac{\partial w}{\partial x_i} \right) \left(\frac{\partial w}{\partial x_k} \right) [v_i^\alpha - (x_i - x_i^\alpha)] [v_k^\beta - (x_k - x_k^\beta)] \varphi_{\alpha} \varphi_{\beta}. \end{aligned}$$

Конечный вклад дает только первое слагаемое. При оценке учитывается, что $w \in C_0^2(\Omega)$, $|v_i^\alpha - (x_i - x_i^\alpha)| = O(h)$, а также (31)–(32).

Таким образом, оцениваемый функционал представим в виде

$$\begin{aligned} J(w^{(s)}) &= \sum_{\alpha} \sum_{i=1}^n \int_{K^\alpha \cap \Omega(s)} \frac{\partial w}{\partial x_i} \frac{\partial w}{\partial x_k} (\nabla v_i^\alpha, \nabla v_k^\alpha) dx + \\ &\quad + \sum_{\alpha} \int_{K^\alpha \cap \Omega(s)} w^2 |\nabla w_{\alpha}|^2 dx + \lambda^2 \int_{\Omega(s)} w^2 dx + \\ &\quad + 2 \int_{\Omega(s)} f w dx + \sum_{\alpha} \int_{\partial F(s) \cap K^\alpha} \sigma(s) w^2 w_{\alpha}^2 d\Gamma + E(s, h, r, w). \end{aligned} \quad (33)$$

Через $E(s, h, r, w)$ обозначены остальные слагаемые, причем

$$\begin{aligned} \lim_{s \rightarrow \infty} |E(s, h, r, w)| &= O(h^{2+\Theta}) + O(h^{2+\tau}) + O(h^{1+\tau/2}) + O(h^{1+\Theta/2}) + \\ &\quad + o\left(\frac{1}{r^2} h^{2+\Theta}\right) + o\left(\frac{1}{r^2} h^{2+\tau}\right) + o(1) + o\left(\frac{1}{r^2} h^{2+\tau}\right) + o\left(\frac{1}{r} h^{1+\Theta/2}\right) + \\ &\quad + o\left(\frac{1}{r} h^{1+\tau/2}\right) + o\left(\frac{1}{r} h^{2+\tau/2+\Theta/2}\right). \end{aligned}$$

Положим $r = \min(h^{1+\gamma/2}, h^{1+\Theta/2})$. Тогда $\lim_{h \rightarrow 0} \overline{\lim}_{s \rightarrow \infty} |E(s, h, r, w)| = 0$.

В [2] показано, что при $s \geq s(h)$

$$\begin{aligned} & \sum_{i, k=1}^n \int_{K^\alpha \cap \Omega(s)} \frac{\partial w}{\partial x_i} \frac{\partial w}{\partial x_k} (\nabla v_i^\alpha, \nabla v_k^\alpha) \leq \\ & \leq \sum_{i, k=1}^n \frac{\partial w}{\partial x_i} \frac{\partial w}{\partial x_k} a_{ik}(x^\alpha, s, h) + O(h^{n+1}). \end{aligned} \quad (34)$$

Аналогично из условия 3) теоремы 2 и гладкости функции $w(x)$ следует

$$\begin{aligned} & \int_{K^\alpha \cap \Omega(s)} w^2 |\nabla w_\alpha|^2 dx + \int_{\partial F(s) \cap K^\alpha} \sigma^{(s)} w^2 |w_\alpha|^2 \leq \\ & \leq w^2(x^\alpha) c(x^\alpha, s, h) + O(h^{n+1}). \end{aligned} \quad (35)$$

Из (34)–(35) следует, что в силу условий теоремы 2 для любой функции $w(x) \in C_0^2(\Omega)$ справедливо (21), и так как класс функций C_0^2 плотен в $H^1(\Omega)$, то неравенству (21) удовлетворяет любая функция из $H^1(\Omega)$.

Покажем, что если $u(x)$ — слабый предел продолженных функций $\tilde{u}^{(s)}$ в $H^1(\Omega)$ по некоторой последовательности, то справедливо неравенство, обратное к (21): $\tilde{J}(u) \leq \lim_{s \rightarrow \infty} J(u^{(s)})$ (36).

Построим $u_\varepsilon(x) \in C_0^2(\Omega)$, такую, что $\|u_\varepsilon - u\|_{H^1(\Omega)} \leq \varepsilon$ (37).

Рассмотрим в областях $\Omega^{(s)}$ последовательность функций $u_\varepsilon^{(s)} = u^{(s)}(x) + u_\varepsilon(x) - u(x)$. Очевидно,

$$\lim_{s=s_k \rightarrow \infty} \|u_\varepsilon^{(s)} - u_\varepsilon\|_{L_2(\Omega^{(s)})} = 0, \quad \|u_\varepsilon^{(s)} - u^{(s)}\|_{H^1(\Omega^{(s)})} \leq \varepsilon. \quad (38)$$

Продолжаем функции $u_\varepsilon^{(s)}$ на всю область Ω так, чтобы полученные продолжения $\tilde{u}_\varepsilon^{(s)}$ сходились к u_ε в $L_2(\Omega)$ и $\|\tilde{u}_\varepsilon^{(s)}\|_{H^1(\Omega)} \leq c$. Обозначим $v_\varepsilon^{(s)} = u_\varepsilon^{(s)} - u_\varepsilon$. Очевидно, $v_\varepsilon^{(s)}$ стремится к нулю по мере, поэтому существует последовательность множеств $G^{(s)} \subset \Omega$, таких, что при $x \in \Omega \setminus G^{(s)}$ $|v_\varepsilon^{(s)}| < \delta(s)$, $\lim_{s \rightarrow \infty} \delta(s) \rightarrow 0$. Построим [4] последова-

тельность функций $\hat{v}_\varepsilon^{(s)}(x)$, таких, что $\hat{v}_\varepsilon^{(s)} = v_\varepsilon^{(s)}$, когда $x \in \Omega \setminus \hat{G}^{(s)}$, где $\hat{G}^{(s)} \supset G^{(s)}$ и $\text{mes } \hat{G}^{(s)} \rightarrow 0$, причем $\max_{\Omega} |\hat{v}_\varepsilon^{(s)}| < G \max_{\Omega \setminus \hat{G}^{(s)}} |v_\varepsilon^{(s)}|$, т. е. $\max_{\Omega} |\hat{v}_\varepsilon^{(s)}| < c\delta(s)$ и $\|\hat{v}_\varepsilon^{(s)}\|_{H^1(\hat{G}^{(s)})} \rightarrow 0$. Положим $\tilde{u}_\varepsilon^{(s)} = u_\varepsilon + \hat{v}_\varepsilon^{(s)}$, $\Omega_{\varepsilon, \delta} = \{x \in \Omega : |\nabla u_\varepsilon| > \delta, |u_\varepsilon| > \delta\}$. Разобьем область Ω на непересекающиеся кубы $K^\alpha = K(x^\alpha, h)$ с ребрами длины h , ориентированными по координатным осям и выделим те из них, которые принадлежат области

$\Omega_{\varepsilon, \alpha}$. В пересечении каждого из выделенных кубов с областью $\Omega^{(s)}$ рассмотрим функцию:

$$w_{\alpha}^{(s)} = \frac{u_s(x^{\alpha}) + u_{\varepsilon}^{(s)}(x) - u_{\varepsilon}^{(s)}(x)}{u_{\varepsilon}(x^{\alpha})}. \quad (39)$$

Так как $u_{\varepsilon}^{(s)} = \hat{u}_{\varepsilon}^{(s)}$ при $x \in \Omega^{(s)} \setminus \hat{G}^{(s)}$, то $\lim_{s \rightarrow \infty} \|w_{\alpha}^{(s)} - 1\|_{L_2(\Omega^{(s)})} = 0$. (40)

Кроме того, нетрудно получить

$$\int_{K^{\alpha} \cap \Omega^{(s)}} |\nabla w_{\alpha}^{(s)}|^2 dx = \frac{1}{u_{\varepsilon}^2(x^{\alpha})} \int_{K^{\alpha} \cap \hat{G}^{(s)}} |\nabla u_{\varepsilon}^{(s)}|^2 dx + o(1). \quad (41)$$

Оценивая поверхностный интеграл, получаем

$$\int_{\partial F^{(s)} \cap K^{\alpha}} \sigma^{(s)} |w_{\alpha}^{(s)}|^2 d\Gamma = \frac{1}{u_{\varepsilon}^2(x^{\alpha})} \int_{\partial F^{(s)} \cap K^{\alpha}} \sigma^{(s)} |u_{\varepsilon}^{(s)}|^2 d\Gamma + O(h) + o(1). \quad (42)$$

При оценках воспользовались определением функции $w_{\alpha}^{(s)}$ и тем, что

$$\operatorname{mes} \hat{G}^{(s)} \xrightarrow[s \rightarrow \infty]{} 0, \quad \|v^{(s)}\|_{H^1(\hat{G}^{(s)})}^{\frac{s \rightarrow \infty}} \rightarrow 0.$$

Далее, согласно (11):

$$\begin{aligned} & \int_{K^{\alpha} \cap \Omega^{(s)}} |\nabla w_{\alpha}^{(s)}|^2 dx + h^{-2-\Theta} \int_{K^{\alpha} \cap \Omega^{(s)}} |w_{\alpha}^{(s)} - 1|^2 dx + \\ & + \int_{\partial F^{(s)} \cap K^{\alpha}} \sigma^{(s)} |w_{\alpha}^{(s)}|^2 d\Gamma \geq c(x^{\alpha}, s, h) \end{aligned} \quad (43)$$

и, значит, в силу (40)–(42)

$$\int_{K^{\alpha} \cap \hat{G}^{(s)}} |\nabla u_{\varepsilon}^{(s)}|^2 dx + \int_{\partial F^{(s)} \cap K^{\alpha}} \sigma^{(s)} |u_{\varepsilon}^{(s)}|^2 + O(h) \geq c(x^{\alpha}, s, h) u_{\varepsilon}^2(x^{\alpha}) + o(1). \quad (44)$$

Таким образом, получаем

$$\begin{aligned} & \sum_{\alpha} \left\{ \int_{K^{\alpha} \cap \Omega^{(s)}} |\nabla u_{\varepsilon}^{(s)}|^2 dx + \int_{\partial F^{(s)} \cap K^{\alpha}} \sigma^{(s)} |u_{\varepsilon}^{(s)}|^2 d\Gamma \right\} + \\ & + \int_{\Omega^{(s)}} (\lambda(u_{\varepsilon}^{(s)})^2 + 2f u_{\varepsilon}^{(s)}) dx \geq \\ & \geq \sum_{\alpha} \left\{ \sum_{i_k=1}^n a_{ik}(x^{\alpha}, s, h) \frac{\partial u_{\varepsilon}^{(s)}}{\partial x_i}(x^{\alpha}) \frac{\partial u_{\varepsilon}^{(s)}}{\partial x_k}(x^{\alpha}) + \right. \end{aligned} \quad (45)$$

$$\left. + c(x^{\alpha}, s, h) u_{\varepsilon}^2(x^{\alpha}) \right\} + \int_{\Omega^{(s)}} \{ \lambda |u_{\varepsilon}^{(s)}|^2 + 2f u_{\varepsilon}^{(s)} \} dx - o(1) - O(h) - O(h^{2+\tau}).$$

Здесь мы воспользовались оценкой, аналогичной [2]:

$$\int_{K^{\alpha} \cap \Omega^{(s)}} |\nabla u_{\varepsilon}^{(s)}|^2 dx \geq \sum_{i_k=1}^n a_{ik}(x^{\alpha}, s, h) \frac{\partial u_{\varepsilon}^{(s)}}{\partial x_i}(x^{\alpha}) \frac{\partial u_{\varepsilon}^{(s)}}{\partial x_k}(x^{\alpha}) - O(h^{n+2+\tau}) - dl,$$

и равенством

$$\int_{K^\alpha \cap \Omega(s) \setminus \widehat{G}(s)} |\nabla u_e^{(s)}|^2 dx = \int_{K^\alpha \cap \Omega(s)} |\nabla \widehat{u}_e^{(s)}(x)|^2 dx + o(1).$$

Перейдя в (45) к пределу при фиксированном $\delta > 0$, $\varepsilon > 0$ сначала по $s = s_k \rightarrow \infty$, а затем по $h \rightarrow 0$, учитывая условия 1)—3) теоремы 2, непрерывность $a_{ik}(x)$, $c(x)$, $b(x)$ и гладкость $u_e(x)$, а также сходимость $u_e^{(s)}(x)$ к $u_e(x)$, получаем

$$\begin{aligned} \lim_{s=s_k \rightarrow \infty} & \left\{ \int_{\Omega_\varepsilon, \delta} |\nabla u_e^{(s)}|^2 dx + \int_{\Omega(s)} \{\lambda |u_e^{(s)}|^2 + 2f u_e^{(s)}\} dx + \right. \\ & + \int_{\partial \Omega_\varepsilon, \delta} \sigma^{(s)} |u_e^{(s)}|^2 d\Gamma \geq \int_{\Omega_\varepsilon, \delta} \left\{ \sum_{i, k=1}^n a_{ik} \frac{\partial u_e}{\partial x_i} \frac{\partial u_e}{\partial x_k} + \right. \\ & \left. \left. + c u_e^2 \right\} dx + \int_{\Omega} \{\lambda b u_e^2 + 2f b u_e\} dx. \right. \end{aligned}$$

Теперь переходим к пределу по $\delta \rightarrow 0$ и затем — по $\varepsilon \rightarrow 0$. Отсюда с учетом (37), (38) следует (36).

Получаем, что для любой фиксированной функции $w(x) \in H^1(\Omega)$ $\tilde{J}(u) \leq \tilde{J}(w)$, т. е. $u(x)$ минимизирует функционал (22). Значит, $u(x)$ является решением задачи (16)—(17). Теорема 2 доказана.

Для доказательства теоремы 1 заметим, что решения задач (1)—(4) и (6)—(8) соответственно представляются в виде

$$u^{(s)} = \int_0^\infty e^{-t\lambda} dE_\lambda^{(s)} P^{(s)} \varphi \quad (46); \quad u = \int_0^\infty e^{-t\lambda} dE_\lambda \varphi, \quad (47)$$

где $P^{(s)}$ — оператор ограничения $L_2(\Omega)$ в $L_2(\Omega^{(s)})$; $E_\lambda^{(s)}$ и E_λ — спектральные семейства операторов, порождаемых задачами (1)—(4) в $L_2(\Omega)$ и (6)—(8) в $L_2^{b(x)}(\Omega)$ (с весом $b(x)$, [5]). Из теоремы 2 и леммы о сходимости разложений единицы [5] следует, что, переходя к пределу по s в (46), получаем (47). Соответствующие вычисления полностью аналогичны [5]. В общем случае тензор $\{a_{ik}\}$ и функционал $c(x)$ выражаются через достаточно сложные характеристики (10) и (11) множества $F^{(s)}$, но в некоторых частных случаях их удается выразить через более простые характеристики. Рассмотрим типичный пример структуры, близкой к периодической. Отметим, что осреднение уравнений в частных производных для периодических структур изучалось многими авторами [3, 6].

Пусть $f(x) \geq 0$ — некоторая функция из класса $C_1(\Omega)$. Рассмотрим множество $F^{(s)} \subset \Omega \subset R^3$, состоящее из шаров $F_\alpha^{(s)}$ ($\alpha = 1, 2, \dots, s$) радиуса $r_\alpha = f(x^\alpha) s^{-1/3}$ с центрами $x^\alpha \in \Omega$. Точки x^α образуют периодическую решетку с периодами $\delta_k = \gamma_k s^{-1/3}$ вдоль оси Ox_k , $k = 1, 2, 3$. Для того чтобы различные шары $F_\alpha^{(s)}$ не пересекались, потребуем, чтобы выполнялось условие $M = \sup_{x \in \Omega} f(x) < \min \gamma_k / 2$ (48).

Таким образом, в области Ω выделены ячейки $P_\alpha^{(s)}$ — параллелепипеды $\Pi_\alpha^{(s)}$, из которых выброшены шары $F_\alpha^{(s)}$ радиуса r_α .

Пусть $\sigma^{(s)}(x) = \sigma(x)s^{-1/3}$, где $\sigma(x) \in C_1(\Omega)$. В этом случае функция $c(x)$ вычисляется по формуле $c(x) = \frac{4\pi f^2(x)\sigma(x)}{\gamma_1\gamma_2\gamma_3}$ (49).

Растянув $P_\alpha^{(s)}$ в $s^{1/3}$ раз, получаем ячейку P_{x^α} : параллелепипед $\prod = \{x \in R^3 : |x_k| < \gamma_k/2, k = 1, 2, 3\}$ с выброшенным шаром $F_{x^\alpha} = \{x \in \prod : \sum_{k=1}^3 x_k \leq f(x^\alpha)\}$. В области P_{x^α} рассмотрим функцию $u_k(x) \in H^1(P_{x^\alpha})$, являющуюся решением краевой задачи:

$$\Delta u_k(x) = 0, \quad x \in P_{x^\alpha}; \quad u_k(x) = \pm \frac{\gamma_k}{2}, \quad x \in \partial P_{x^\alpha} \cap \left\{x : x_k = \pm \frac{\gamma_k}{2}\right\}; \quad (50)$$

$$\frac{\partial u_k}{\partial v}(x) = 0, \quad x \in \partial P_{x^\alpha} \setminus \left\{x : x_k = \pm \frac{\gamma_k}{2}\right\},$$

которая имеет единственное решение. Положим

$$A_{ik} = \int_{P_{x^\alpha}} (\nabla u_i, \nabla u_k) dx.$$

Тогда для рассматриваемого множества $F^{(s)}$ компоненты тензора $\{a_{ik}(x)\}$ в области Ω вычисляются по формулам $a_{ik}(x) = \frac{f^3(x)}{\gamma_1\gamma_2\gamma_3} A_{ik} \delta_{ik}$ (51), где δ_{ik} — символ Кронекера.

Список литературы: 1. Берлянд Л. В. Осреднение уравнений линейной теории упругости в областях с мелкозернистой границей // Теория функций, функцион. анализ и их прил. 1983. Вып. 40. С. 16—24. 2. Хруслов Е. Я. Асимптотическое поведение решений второй краевой задачи при измельчении границы области // Мат. сб. 1978. 106, № 4. С. 604—621. 3. Жиков В. В., Козлов С. М., Олейник О. А. Усреднение параболических операторов // Тр. Моск. мат. об-ва. 1982. 45. С. 182—236. 4. Хруслов Е. Я. О сходимости решений второй краевой задачи в слабосвязанных областях // Теория операторов и функцион. пространствах и ее прил. К., 1981. 143 с. 5. Берлянд Л. В. О сходимости разложений единицы операторов второй краевой задачи // Теория функций, функцион. анализ и их прил. 1979. Вып. 35. С. 3—8. 6. Бердичевский В. Л. Пространственное осреднение периодических структур // Докл. АН СССР. 1975. 22, № 3. С. 565—567.

Поступила в редакцию 18.11.86.