

*Т.И. ИШАНКУЛОВ, О.И. МАХМУДОВ*

## ЗАДАЧА КОШИ ДЛЯ СИСТЕМЫ УРАВНЕНИЙ ТЕРМОУПРУГОСТИ В ПРОСТРАНСТВЕ

Пусть  $x = (x_1, x_2, x_3)$ ,  $y = (y_1, y_2, y_3)$  — точки трехмерного евклидова пространства  $\mathbb{E}^3$  и термоупругая среда есть ограниченная односвязная область  $D$  в  $\mathbb{E}^3$  с кусочно-гладкой границей, состоящей из куска  $\Sigma$  плоскости  $y_3 = 0$  и гладкой поверхности  $S$ , лежащей в полупространстве  $y_3 > 0$ , т. е.  $\partial D = S \cup \Sigma$ . Рассмотрим матричный дифференциальный оператор

$$\begin{aligned} B(\partial/\partial x, \omega) &= \|B_{mj}(\partial/\partial x, \omega)\|_{4 \times 4}, \\ B_{mj}(\partial/\partial x, \omega) &= (1 - \delta_{m4})(1 - \delta_{4j})[\delta_{mj}\mu(\Delta(\partial/\partial x) + \rho\omega^2/\mu) + (\lambda + \mu)\partial^2/\partial x_m \partial x_j] - \\ &- \delta_{4j}(1 - \delta_{m4})\gamma\partial/\partial x_m + i\omega\eta\delta_{m4}(1 - \delta_{4j})\partial/\partial x_j + \delta_{m4}\delta_{4j}(\Delta(\partial/\partial x) + i\omega/\kappa), \quad m, j = 1, 2, 3, 4, \end{aligned}$$

где  $\Delta(\partial/\partial x) = \partial^2/\partial x_1^2 + \partial^2/\partial x_2^2 + \partial^2/\partial x_3^2$  — оператор Лапласа,  $\lambda$ ,  $\mu$ ,  $\rho$  — постоянные Ламе и плотность упругой среды соответственно,  $\omega$  — частота колебания,  $\delta_{mj}$  — символ Кронекера,  $\gamma = (3\lambda + 2\mu)\alpha$ ,  $\alpha$  — коэффициент линейного температурного расширения среды,  $\kappa$  — коэффициент температуропроводности,  $i$  — мнимая единица,  $k$  — коэффициент теплопроводности среды,  $\eta = \gamma\theta_0/k$ ,  $\theta_0$  — температура среды в недеформированном состоянии. Уравнение термоупруго-колебательного состояния среды  $D$  в компонентах смещения принимает вид [1]

$$B(\partial/\partial x, \omega)v = 0, \quad (1)$$

где  $v = (u_1, u_2, u_3, u_4) = (u, u_4)$  — компоненты смещения,  $u_4 = \theta$  — отклонение температуры среды от температуры  $\theta_0$ . Решение  $v$  системы (1) в области  $D$  назовем регулярным, если  $v \in C^1(\overline{D}) \cap C^2(D)$ .

В дальнейшем будем использовать матричный дифференциальный оператор термонапряжения

$$R(\partial/\partial y, n(y)) = \begin{vmatrix} \boxed{T} & -\gamma n_1 \\ -\gamma n_2 & -\gamma n_3 \\ -\gamma n_4 & \partial/\partial n \\ 0 & 0 & 0 \end{vmatrix},$$

где  $\boxed{T}$  означает оператор напряжения

$$T(\partial/\partial y, n(y)) = \|T_{mj}\|_{3 \times 3} = \|\lambda n_m \partial/\partial y_j + \mu n_j \partial/\partial y_m + \mu \delta_{mj} \partial/\partial n\|_{3 \times 3},$$

$n(y) = (n_1, n_2, n_3)$  — единичный вектор внешней нормали к поверхности  $\partial D$  в точке  $y$ . Через  $\tilde{R}(\partial/\partial y, n(y))$  обозначим матрицу, которая получается из  $R(\partial/\partial y, n(y))$  заменой в последнем столбце  $\gamma$  на  $i\omega\eta$ .

**Постановка задачи.** Требуется определить регулярное решение  $v$  системы (1) в области  $D$ , исходя из ее данных Коши, заданных на поверхности  $S$ ,

$$v(y)|_S = f(y), \quad R(\partial/\partial y, n(y))v(y)|_S = g(y), \quad (2)$$

$f = (f_1, f_2, f_3, f_4)$ ,  $g = (g_1, g_2, g_3, g_4)$  — заданные непрерывные вектор-функции.

Данная задача является некорректной. Характер некорректности такой же, как у задачи Коши для уравнения Гельмгольца. Для случая  $\omega = 0, \gamma = 0$  [2] (система уравнений статики) рассматриваемая задача исследована в [3]. Наша цель состоит в построении приближенного решения задачи (1), (2), основанном на методе функции Карлемана.

Функцию Карлемана задачи Коши для уравнения Лапласа в случае, когда  $\Sigma$  — часть поверхности конуса, построил Ш.Я. Ярмухамедов [4], [2]. Матрица Карлемана задачи Коши для уравнений Коши–Римана в случае, когда  $S$  — произвольное множество положительной меры, построена в [5]. Развивая идею С.Н. Мергеляна [6] построения функции Карлемана в случае задачи Коши для уравнения Лапласа, когда  $S$  — кусок с гладким краем границы односвязной области, основанного на теоремах об аппроксимации, Н.Н. Тарханов [7] построил матрицу Карлемана для эллиптических систем (см. также [8]–[15]).

Пусть вместо  $f(y)$  и  $g(y)$  заданы их приближения  $f_\delta(y)$  и  $g_\delta(y)$  с точностью  $\delta$ ,  $0 < \delta < 1$  (в метрике  $\mathbb{C}$ ), которые могут не принадлежать классу существования решений. В работе строится семейство функций  $U(x, f_\delta, g_\delta) = U_{\sigma\delta}(x)$ , зависящее от параметра  $\sigma$ , и доказывается, что при некоторых условиях и специальном выборе параметра  $\sigma(\delta)$  при  $\delta \rightarrow 0$  семейство  $U_{\sigma\delta}(x)$  сходится в обычном смысле к решению  $U(x)$  задачи (1), (2). Следуя [8],  $U_{\sigma\delta}(x)$  назовем регуляризованным решением задачи. Регуляризованное решение определяет устойчивый метод приближенного решения задачи (1), (2).

Используя результаты [9], [10], [4] по задаче Коши для уравнения Лапласа, построим матрицу Карлемана в явном виде и на ее основе — регуляризованное решение задачи Коши для системы уравнений термоупругости.

Ранее в работах [5], [7] было доказано, что матрица Карлемана существует во всякой задаче Коши для решений эллиптических систем, если только данные Коши задаются на граничном множестве с положительной мерой. Поскольку здесь идет речь о явных формулах, то построение матрицы Карлемана в элементарных и специальных функциях представляет значительный интерес.

Следуя [9], приведем

**Определение.** Матрицей Карлемана задачи (1), (2) называется  $4 \times 4$ -матрица  $\Pi(y, x, \omega, \gamma, \sigma)$ , удовлетворяющая следующим двум условиям:

$$\Pi(y, x, \omega, \gamma, \sigma) = \Gamma(y, x, \omega, \gamma) + G(y, x, \omega, \gamma, \sigma),$$

где  $\sigma$  — положительный числовой параметр, матрица  $G(y, x, \omega, \gamma, \sigma)$  по переменной  $y$  удовлетворяет системе (1) всюду в области  $D$ ,  $\Gamma(y, x, \omega, \gamma)$  — матрица фундаментальных решений уравнений (1);

$$\int_{\Sigma} (|\Pi| + |(\tilde{R}\Pi^*)^*|) ds_y \leq \varepsilon(\sigma),$$

где  $\varepsilon(\sigma) \rightarrow 0$  при  $\sigma \rightarrow \infty$ ; здесь и далее  $\Pi^*$  означает матрицу, сопряженную матрице  $\Pi$ , а  $|\Pi|$  — евклидова норма матрицы  $\Pi = \|\Pi_{mj}\|$ , т. е.  $|\Pi| = \left( \sum_{m,j=1}^4 \Pi_{mj}^2 \right)^{1/2}$  (в частности,  $|U| = \left( \sum_{m=1}^4 u_m^2 \right)^{1/2}$  для вектора  $U = (u, u_4)$ ).

С целью построения приближенного решения задачи (1), (2) рассмотрим матрицу

$$\begin{aligned} \Pi(y, x, \omega, \gamma, \sigma) &= \|\Pi_{mj}(y, x, \omega, \gamma, \sigma)\|_{4 \times 4}, \\ \Pi_{mj}(y, x, \omega, \gamma, \sigma) &= \frac{(1 - \delta_{m4})(1 - \delta_{j4})}{2\pi} \left[ \frac{\delta_{mj}}{\mu} \Phi_{\sigma}(y, x, i\lambda_3) - \sum_{k=1}^3 \alpha_k \frac{\partial^2}{\partial x_m \partial x_j} \Phi_{\sigma}(y, x, i\lambda_k) \right] + \\ &\quad + \frac{i\omega\eta}{2\pi} \delta_{m4}(1 - \delta_{j4}) \sum_{k=1}^3 \beta_k \frac{\partial}{\partial x_j} \Phi_{\sigma}(y, x, i\lambda_k) - \end{aligned} \tag{3}$$

$$-\frac{\gamma}{2\pi}\delta_{j4}(1-\delta_{m4})\sum_{k=1}^3\beta_k\frac{\partial}{\partial x_m}\Phi_\sigma(y,x,i\lambda_k)+\frac{\delta_{j4}\delta_{m4}}{2\pi}\sum_{k=1}^3\gamma_k\Phi_\sigma(y,x,i\lambda_k),$$

где постоянные  $\alpha_k$ ,  $\beta_k$ ,  $\gamma_k$ ,  $\lambda_k$  явно выражаются через постоянные термоупругости — коэффициенты системы (1) [1],

$$\Phi_\sigma(y,x,\Lambda)=\frac{1}{2\pi}\int_0^\infty \text{Im}\frac{\exp[\sigma(w-x_3)+(w-x_3)^2]}{w-x_3}\frac{\cos\Lambda u du}{\sqrt{u^2+\alpha^2}}, \quad (4)$$

$$w=i\sqrt{u^2+\alpha^2}+y_3, \alpha^2=(y_1-x_1)^2+(y_2-x_2)^2, \alpha>0.$$

Из результатов работы [4] вытекает

**Лемма 1.** *Функция  $\Phi_\sigma(y,x,\Lambda)$  является функцией Карлемана для уравнения Гельмгольца, т. е. обладает следующими двумя свойствами:*

$$\Phi_\sigma(y,x,\Lambda)=\frac{\exp(\Lambda r)}{4\pi r}+v(y,x,\Lambda,\sigma), \quad r=|x-y|, \quad (5)$$

где  $v(y,x,\Lambda,\sigma)$  — некоторая функция, определенная для всех значений  $y$ ,  $x$  и удовлетворяющая уравнению Гельмгольца

$$\begin{aligned} \Delta(\partial/\partial y)v - \Lambda^2 v &= 0, \quad y \in D; \\ \int_{\Sigma} (|\Phi_\sigma| + |\partial\Phi_\sigma/\partial n|) ds_y &\leq C(\Lambda, D)\sigma \exp(-\sigma x_3), \end{aligned} \quad (6)$$

где  $C(\Lambda, D)$  — постоянная.

Докажем аналогичную лемму для системы (1).

**Лемма 2.** *Матрица  $\Pi(y,x,\omega,\gamma,\sigma)$ , определенная равенствами (3) и (4), является матрицей Карлемана для задачи (1), (2).*

**Доказательство.** В силу равенств (3) и (5) имеем

$$\begin{aligned} \Pi(y,x,\omega,\gamma,\sigma) - \Gamma(y,x,\omega,\gamma) &= \left\| \frac{(1-\delta_{m4})(1-\delta_{j4})}{2\pi} \left[ \frac{\delta_{mj}}{\mu} v(y,x,i\lambda_3,\sigma) - \sum_{k=1}^3 \alpha_k \frac{\partial^2}{\partial x_m \partial x_j} v(y,x,i\lambda_k,\sigma) \right] - \right. \\ &\quad \left. - \frac{\gamma}{2\pi} \delta_{j4}(1-\delta_{m4}) \sum_{k=1}^3 \beta_k \frac{\partial}{\partial x_m} v(y,x,i\lambda_k,\sigma) - \frac{\delta_{j4}\delta_{m4}}{2\pi} \sum_{k=1}^3 \gamma_k v(y,x,i\lambda_k,\sigma) \right\| = \\ &= \|G_{mj}(y,x,\omega,\gamma,\sigma)\| = G(y,x,\omega,\gamma,\sigma). \end{aligned}$$

Непосредственным вычислением можно убедиться, что матрица  $G(y,x,\omega,\gamma,\sigma)$  по переменному  $y$  удовлетворяет системе (1) всюду в области  $D$ . Используя формулы (3), (4) и (6), на каждом компакте  $D' \subset D$  получим

$$\int_{\Sigma} (|\Pi| + |(\tilde{R}\Pi^*)^*|) ds_y \leq C(\lambda, \mu, \omega, \gamma, D)\sigma^3 \exp(-\sigma x_3), \quad (7)$$

где  $C(\lambda, \mu, \omega, \gamma, D)$  — некоторая постоянная. Здесь и далее для краткости обозначений опускаем аргументы функции  $\Pi$ .  $\square$

Положим

$$2U^\sigma(x) = \int_S (\Pi R U(y) - (\tilde{R}\Pi^*)^* U(y)) ds_y, \quad x \in D. \quad (8)$$

Имеет место

**Теорема 1.** Пусть  $U(x)$  — регулярное решение системы (1) в области  $D$ , удовлетворяющее условию

$$|U(x)| + |R(\partial/\partial y, n)U(x)| \leq 1, \quad y \in \Sigma.$$

Тогда при  $\sigma \geq 1$  справедлива оценка

$$|U(x) - U^\sigma(x)| \leq C_1(\lambda, \mu, \omega, \gamma, D)\sigma^3 \exp(-\sigma x_3), \quad x \in D. \quad (9)$$

**Доказательство.** Из леммы 2 для регулярного решения в области  $D$  системы (1) вытекает справедливость интегральной формулы Грина–Купрадзе [1]

$$2U(x) = \int_{\partial D} (\Pi R(\partial/\partial y, n)U(y) - (\tilde{R}(\partial/\partial y, n)\Pi^*)^*U(y))ds_y, \quad x \in D.$$

Перепишем это равенство в виде

$$2U(x) = \int_S (\Pi RU(y) - (\tilde{R}\Pi^*)^*U(y))ds_y + \int_\Sigma (\Pi RU(y) - (\tilde{R}\Pi^*)^*U(y))ds_y. \quad (10)$$

Неравенство (9) следует из (7) и (10).  $\square$

Приведем результат, который позволяет вычислить  $U(x)$  приближенно, когда на поверхности  $S$  вместо  $U(x)$  и  $R(\partial/\partial y, n(y))U(x)$  заданы их непрерывные приближения  $f_\delta(y)$  и  $g_\delta(y)$ , для которых

$$\max_S |f(y) - f_\delta(y)| + \max_S |g(y) - g_\delta(y)| \leq \delta, \quad 0 < \delta < 1. \quad (11)$$

Предполагаем, что  $S$  удовлетворяет условиям Ляпунова. Определим функцию

$$2U^{\sigma\delta}(x) = \int_S (\Pi g_\delta(y) - (\tilde{R}(\partial/\partial y, n)\Pi^*)^*f_\delta(y))ds_y, \quad x \in D, \quad (12)$$

где  $\sigma = \frac{1}{x_3^0} \ln(1/\delta)$ ,  $x_3^0 = \max_D x_3$ .

**Теорема 2.** Пусть  $U(x)$  — регулярное решение системы (1) в области  $D$ , удовлетворяющее условию

$$|U(x)| + |R(\partial/\partial y, n)U(x)| \leq 1, \quad y \in \Sigma.$$

Тогда справедлива оценка

$$|U(x) - U^{\sigma\delta}(x)| \leq C_2(\lambda, \mu, \omega, \gamma, D)\delta^{x_3/x_3^0}(\ln(1/\delta))^3, \quad x \in D' \subset D.$$

**Доказательство.** Из формул (8), (10), (12) для любого  $x \in D$  вытекает

$$\begin{aligned} |U(x) - U^{\sigma\delta}(x)| &= \frac{1}{2} \int_S \left( \Pi(R(\partial/\partial y, n)U(y) - g_\delta(y)) - (\tilde{R}(\partial/\partial y, n)\Pi^*)^*(U(y) - f_\delta(y)) \right) ds_y + \\ &\quad + \int_\Sigma \left( \Pi R(\partial/\partial y, n)U(y) - (\tilde{R}(\partial/\partial y, n)\Pi^*)^*U(y) \right) ds_y, \quad x \in D. \end{aligned}$$

Из условия теоремы и неравенств (7), (9), (11) имеем

$$\begin{aligned} |U(x) - U^{\sigma\delta}(x)| &\leq C_1(\lambda, \mu, \omega, \gamma, D)\sigma^3 \exp(\sigma x_3^0 - \sigma x_3) + C(\lambda, \mu, \omega, \gamma, D)\sigma^3 \exp(-\sigma x_3) \leq \\ &\leq C_2(\lambda, \mu, \omega, \gamma, D)\sigma^3(1 + \delta \exp(\sigma x_3^0)) \exp(-\sigma x_3), \quad x \in D'. \end{aligned} \quad (13)$$

Так как  $\sigma = \frac{1}{x_3^0} \ln(1/\delta)$ , то из (13) следует утверждение теоремы.  $\square$

Из доказанных теорем получаем

**Следствие.** Предельные равенства

$$\lim_{\sigma \rightarrow \infty} U^\sigma(x) = U(x), \quad \lim_{\delta \rightarrow 0} U^{\sigma\delta}(x) = U(x)$$

выполняются равномерно на каждом компакте из  $D$ .

Формула (8) дает в явном виде приближенное решение задачи (1), (2), а формула (12) изображает приближенное решение, когда данные Коши на  $S$  заданы приближенно.

Теперь приведем аналогичные результаты для областей типа конуса. Обозначим через  $S'$  гладкую поверхность в  $\mathbb{E}^3$ , которая видна из начала координат под телесным углом ненулевого раствора. Предположим, что конус

$$y_1^2 + y_2^2 = \tau y_3^2, \quad \tau = \operatorname{tg} \frac{\pi}{2q}, \quad q > 1,$$

отсекает гладкий кусок  $S \subset S'$  и  $S$  вместе с частью  $\Sigma$  этого конуса образует границу односвязной области  $D_q$ . Будем считать, что существует регулярное решение уравнения (1) в области  $D_q$ , удовлетворяющее условию Коши на поверхности  $S$ . С целью построения приближенного решения задачи Коши в точке  $x_0 = (0, 0, x_3) \in D_q$  функцию  $\Phi_\sigma(y, x, \Lambda)$  в равенстве (7) запишем в виде

$$\Phi_\sigma(y, x, \Lambda) = \frac{q}{2\pi E_q(\sigma^{1/q}\tau x_3)} \int_0^{\sqrt{\beta^2 - y_1^2 - y_2^2}} \operatorname{Im} \left[ \frac{\varphi_\sigma(w)}{w - x_3} \right] \frac{\cos \Lambda u}{\sqrt{u^2 + y_1^2 + y_2^2}} du,$$

$\varphi_\sigma(w) = \exp[\sigma w^q \tau^q + (w - x_3)^2]$ ,  $\beta = \tau y_3$ ,  $w = i\sqrt{u^2 + y_1^2 + y_2^2} + y_3$ ,  $E_q(z)$  — целая функция Миттаг-Леффлера [11].

Введем обозначения

$$\begin{aligned} 2U^\sigma(x) &= \int_S (\Pi(y, x_0, \omega, \gamma, \sigma)g(y) - (\tilde{R}\Pi^*(y, x_0, \omega, \gamma, \sigma))^* f(y)) ds_y, \\ 2U^{\sigma\delta}(x) &= \int_S (\Pi(y, x_0, \omega, \gamma, \sigma)g_\delta(y) - (\tilde{R}\Pi^*(y, x_0, \omega, \gamma, \sigma))^* f_\delta(y)) ds_y, \\ \sigma &= R_0 \ln(1/\delta), \quad R_0^q = \operatorname{Re} (i\sqrt{y_1^2 + y_2^2} + y_3)^q. \end{aligned}$$

**Теорема 3.** Пусть  $U(x)$  — регулярное решение системы (1) в области  $D_q$ , удовлетворяющее условию

$$|U(x)| + |R(\partial/\partial y, n)U(x)| \leq 1, \quad y \in \Sigma.$$

Тогда справедлива оценка

$$\begin{aligned} |U(x_0) - U^\sigma(x_0)| &\leq C_3(\lambda, \mu, \omega, \gamma, D)\sigma^5 \exp(-\sigma\tau^q x_3^q), \quad \sigma \geq 1, \\ |U(x_0) - U^{\sigma\delta}(x_0)| &\leq C_4(\lambda, \mu, \omega, \gamma)\delta^{(\tau x_3/R_0)^q} (\ln(1/\delta))^5. \end{aligned}$$

**Теорема 4.** Имеют место предельные равенства

$$\lim_{\sigma \rightarrow \infty} U^\sigma(x_0) = U(x_0), \quad \lim_{\delta \rightarrow 0} U^{\sigma\delta}(x_0) = U(x_0).$$

Доказательства теорем 3, 4 аналогичны доказательствам теорем 1, 2.

В заключение авторы выражают признательность академику М.М. Лаврентьеву и профессору Ш.Я. Ярмухамедову за постановку задачи и обсуждения в процессе ее решения.

### Литература

1. Купрадзе В.Д., Бурчуладзе Т.В., Гегелиа Т.Г. и др. *Трехмерные задачи математической теории упругости и термоупругости. Классическая и микрополярная теория. Статистика, гармонические колебания, динамика. Основы и методы решения*. – 2-е изд. – М.: Наука, 1976. – 624 с.
2. Ярмухамедов Ш.Я., Ишанкулов Т.И., Махмудов О.И. *О задаче Коши для системы уравнений теории упругости в пространстве* // Сиб. матем. журн. – 1992. – Т. 33. – № 1. – С.186–190.
3. Махмудов О.И. *Задача Коши для системы уравнений пространственной теории упругости в перемещениях* // Изв. вузов. Математика. – 1994. - № 1. – С. 54–61.
4. Ярмухамедов Ш.Я. *О задаче Коши для уравнения Лапласа* // ДАН СССР. – 1977. – Т. 235. – № 2. – С. 281–283.
5. Айзенберг Л.А., Тарханов Н.Н. *Абстрактная формула Карлемана* // ДАН СССР. – 1988. – Т. 298. – № 6. – С. 1292–1296.
6. Мергелян С.Н. *Гармоническая аппроксимация и приближенное решение задачи Коши для уравнения Лапласа* // УМН. – 1956. – Т. 11. – № 5. – С. 3–26.
7. Тарханов Н.Н. *О матрице Карлемана для эллиптических систем* // ДАН СССР. – 1985. – Т. 284. – № 2. – С. 294–297.
8. Тихонов А.Н. *О решении некорректно поставленных задач и методе регуляризации* // ДАН СССР. – 1963. – Т. 151. – № 3. – С. 501–504.
9. Лаврентьев М.М. *О некоторых некорректных задачах математической физики*. – Новосибирск: ВЦ СО АН СССР, 1962. – 92 с.
10. Лаврентьев М.М. *О задаче Коши для линейных эллиптических уравнений второго порядка* // ДАН СССР. – 1957. – Т. 112. – № 2. – С. 195–197.
11. Джрабашян М.М. *Интегральные преобразования и представления функций в комплексной области*. – М.: Наука, 1966. – 696 с.
12. Петровский И.Г. *Лекции об уравнениях с частными производными*. – 3-е изд. – М.: Физматгиз, 1961. – 400 с.
13. Лаврентьев М.М. *О задаче Коши для уравнения Лапласа* // Изв. АН СССР. Сер. матем. – 1956. – Т. 20. – № 6. – С. 819–842.
14. Иванов В.К. *Задача Коши для уравнения Лапласа в бесконечной полосе* // Дифференц. уравнения. – 1965. – Т. 1. – С. 131–136.
15. Махмудов О.И. *Задача Коши для системы теории упругости в пространстве* // Дис. ... канд. физ.-матем. наук. – Новосибирск, 1990. – 80 с.

Самаркандский государственный  
университет

Поступила  
28.03.1996