

СТАТЬИ И ИССЛЕДОВАНИЯ

ПРИБЛИЖЕННОЕ РЕШЕНИЕ ЗАДАЧИ НЕЙМАНА ДЛЯ ОДНОГО КЛАССА СИСТЕМ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ МЕТОДОМ ПИКОНЕ

М. С. Волошина

Пусть система

$$A \left(\frac{\partial}{\partial x} \right) u(x) \equiv \sum_{k,l=1}^n A_{kl} \frac{\partial^2 u(x)}{\partial x_k \partial x_l} = 0 \quad (1)$$

является самосопряженной системой уравнений Эйлера, соответствующей основной вариационной задаче для положительно определенного функционала

$$\int_V \sum_{k,l=1}^n \frac{\partial u'(x)}{\partial x_k} A_{kl} \frac{\partial u(x)}{\partial x_l} dx \geq \gamma^2 \int_V \sum_{k,l=1}^n \frac{\partial u'(x)}{\partial x_k} \frac{\partial u(x)}{\partial x_l} dx.$$

Здесь $A_{kl} = A_{lk} = A'_{kl}$ (штрих означает транспонирование) — постоянные действительные квадратные матрицы порядка p , $x = (x_1, \dots, x_n)$ — точка n -мерного действительного пространства E_n , V — некоторая область в E_n , γ — действительное число.

Пусть D — область, ограниченная поверхностью S типа Ляпунова, \tilde{S} — произвольная гладкая поверхность, охватывающая S и не имеющая с ней общих точек, \tilde{D} — ограниченная \tilde{S} область, а $\varphi_0(x-y)$ — фундаментальная матрица системы (1) [8],

$$C^{(v)} \left(\frac{\partial}{\partial x} \right) \equiv -2 \sum_{k,l=1}^n \tilde{A}_{lk} v_l(y) \frac{\partial}{\partial x_k} \quad (2)$$

граничный оператор типа Неймана [2], где $v_l(y)$ — компоненты единичного вектора внутренней нормали в точке $y \in S$, \tilde{A}_{kl} — постоянные квадратные матрицы порядка p , определяемые единственным образом и представляющие некоторую разбивку матриц A_{kl} , причем $\tilde{A}_{kl} + \tilde{A}_{lk} = 2A_{kl}$, $\tilde{A}_{kl} = \tilde{A}'_{lk}$.

Постановка задачи Неймана. Найти непрерывно дифференцируемое в \tilde{D} , дважды непрерывно дифференцируемое в D решение системы (1), удовлетворяющее граничному условию

$$\lim_{x \rightarrow y+0} C^{(v)} \left(\frac{\partial}{\partial x} \right) u(x) = f(y), \quad y \in S, \quad f(y) \in C(S).$$

Одним из методов приближенного решения задачи Неймана является метод Пиконе. Для системы уравнений теории упругости и систем более общего типа этот метод рассматривался в работах [1, 6] В. Д. Купрадзе и его учениками.

Перейдем к изложению этого метода для сформулированной выше задачи Неймана. Рассмотрим систему постоянных векторов высоты p :

$$\begin{matrix} (1) \\ \varkappa = \end{matrix} \begin{bmatrix} \frac{1}{\sqrt{\sigma}} \\ 0 \\ \vdots \\ 0 \end{bmatrix}, \quad \begin{matrix} (2) \\ \varkappa = \end{matrix} \begin{bmatrix} 0 \\ \frac{1}{\sqrt{\sigma}} \\ \vdots \\ 0 \end{bmatrix}, \quad \dots, \quad \begin{matrix} (p) \\ \varkappa = \end{matrix} \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ \vdots \\ \frac{1}{\sqrt{\sigma}} \end{bmatrix} \quad (3)$$

где σ — площадь поверхности S . Очевидно, что $\int_S \kappa^{(i)} \kappa^{(j)} ds = \delta_{ij}$.

Пусть $\{x_k\}_{k=1}^{\infty}$ — счетное, всюду плотное множество точек на \tilde{S} .

Теорема. Система векторов

$$\left\{ \kappa^{(j)}, C^{(v)} \left(\frac{\partial}{\partial y} \right)^{(i)} \Phi_0(x_k - y) \right\}, \quad i, j = 1, 2, \dots, p; \quad k = 1, 2, 3, \dots; \quad (4)$$

$$y \in S, \quad x_k \in \tilde{S},$$

линейно независима и полна в $L_2(S)$. Здесь $\Phi_0(x_k - y)$ — столбцы фундаментальной матрицы.

Доказательство линейной независимости. Пусть

$$\sum_{k=-(p-1)}^0 c_k \kappa^{(p+k)} + \sum_{i=1}^p \sum_{k=1}^N c_{ik} C^{(v)} \left(\frac{\partial}{\partial y} \right)^{(i)} \Phi(x_k - y) \equiv 0, \quad (5)$$

где $y \in S, x_k \in \tilde{S}, c_{ik}, c_k$ — постоянные числа, N — произвольное натуральное число. Рассмотрим вектор

$$\omega(x) = \sum_{i=1}^p \sum_{k=1}^N c_{ik} \Phi(x_k - x), \quad x \in D, \quad x_k \in \tilde{S}. \quad (6)$$

Очевидно, что

$$A \left(\frac{\partial}{\partial x} \right) \omega(x) = 0.$$

$$C^{(v)} \left(\frac{\partial}{\partial y} \right) \omega(y)|_S = - \sum_{k=-(p-1)}^0 c_k \kappa^{(p+k)}, \quad y \in S. \quad (7)$$

Применяя к векторам $\omega(x)$ и $\kappa^{(i)}$ ($i = 1, 2, \dots, p$) вторую формулу Грина [7]

$$\int_D \left\{ v'(x) A \left(\frac{\partial}{\partial x} \right) u(x) - \left[u'(x) A^* \left(\frac{\partial}{\partial x} \right) v(x) \right]' \right\} dx =$$

$$= - \int_S \left\{ v'(y) B \left(y, \frac{\partial}{\partial y} \right) u(y) - \left[u'(y) B^* \left(y, \frac{\partial}{\partial y} \right) v(y) \right]' \right\} d_y S,$$

где

$$A \left(\frac{\partial}{\partial x} \right) = A^* \left(\frac{\partial}{\partial x} \right), \quad B \left(y, \frac{\partial}{\partial y} \right) = B^* \left(y, \frac{\partial}{\partial y} \right) = 2 \sum_{k,l=1}^n \tilde{A}_{lk} v_l \frac{\partial}{\partial y_k},$$

и учитывая формулы (7), получаем

$$\sum_{k=-(p-1)}^0 c_k \int_{S_k} \left[\kappa^{(i)} \kappa^{(p+k)} \right]' d_y S = 0, \quad i = 1, 2, \dots, p.$$

Отсюда в силу ортонормированности системы (3) $c_k = 0, k = 1 - p, 2 - p, \dots, 0$, что вследствие формул (5) — (7) дает

$$A \left(\frac{\partial}{\partial x} \right) \omega(x) = 0, \quad x \in D,$$

$$C^{(v)} \left(\frac{\partial}{\partial y} \right) \omega(y)|_S = 0, \quad y \in S.$$

Но тогда [3] $\omega(x) = \sum_{k=1}^p a_k \kappa^{(k)}, x \in \bar{D}, a_k$ — константы, $\sum_{k=1}^p a_k^2 \neq 0$.

Рассмотрим вектор $\tilde{\omega}(x) = \omega(x) - \sum_{k=1}^p a_k \kappa^{(k)}$. Так как $A \left(\frac{\partial}{\partial x} \right) \tilde{\omega}(x) = 0,$

$x \in D, \tilde{\omega}(x) \equiv 0, x \in \bar{D}$, то в силу аналитичности $\tilde{\omega}(x) \equiv 0, x \in \bar{D}$, т. е.

$\sum_{i=1}^p \sum_{k=1}^N c_{ik} \varphi^{(i)}(x_k - x) \equiv \sum_{i=1}^p a_i x^{(i)}$. Приближая точку $x \in \bar{D}$ к произвольно выбранной точке $x_{k_0} \in \{x_k\}_{k=1}^{\infty}$ и учитывая свойства фундаментальной матрицы $\varphi_0(x_k - x)$, получаем $\sum_{i=1}^p c_{ik_0} \varphi_0^{(i)}(x_{k_0} - x) = 0$, что в силу обратимости фундаментальной матрицы дает $c_{ik_0} = 0, i = 1, 2, \dots, p$, а это ввиду произвольного выбора точки x_{k_0} доказывает линейную независимость системы (4).

Доказательство полноты. Пусть $\mu(y) \in L_2(S)$ — произвольный вектор, удовлетворяющий условиям

$$\int_S [\mu(y)]' x^{(i)} d_y S = 0, \text{ т. е. } \int_S \mu_i(y) d_y S = 0, \quad i = 1, \dots, p, \quad (8)$$

$$\int_S [\mu(y)]' \left[C^{(v)} \left(\frac{\partial}{\partial y} \right) \varphi_0(x_k - y) \right] d_y S = 0, \quad \begin{matrix} i = 1, \dots, p, \\ k = 1, 2, 3, \dots, \end{matrix} \quad (9)$$

$\mu_i(y)$ — компоненты вектора $\mu(y)$. Покажем, что $\mu(y) = 0, y \in S$.

Рассмотрим потенциал двойного слоя [4]

$$W(x, \mu) = \int_S G_0(x - y, v(y)) \mu(y) d_y S, \quad (10)$$

$$G_0(x - y, v(y)) = 2 \sum_{k,l=1}^n \frac{\partial \varphi_0(x - y)}{\partial x_k} \tilde{A}_{kl} v_l(y).$$

В силу (2)

$$W'(x, \mu) = - \int_S \mu'(y) C^{(v)} \left(\frac{\partial}{\partial y} \right) \varphi_0(x - y) d_y S,$$

откуда вследствие (9) получаем $W(x_k, \mu) \equiv 0, x_k \in \tilde{S}, k = 1, 2, 3, \dots$. Значит, $W(x, \mu) \equiv 0, x \in \tilde{S}$. Следовательно,

$$A \left(\frac{\partial}{\partial x} \right) W(x, \mu) = 0, \quad x \in E_2 \setminus \bar{D},$$

$$W(y, \mu)|_S = 0,$$

а поскольку на бесконечности $W(x, \mu) = O\left(\frac{1}{r^{n-1}}\right)$, то $W(x, \mu) \equiv 0, x \in E_2 \setminus \bar{D}$, а в силу аналитичности $W(x, \mu) \equiv 0, x \in E_2 \setminus \bar{D}$.

Из тождества $W(x, \mu) \equiv 0, x \in E_2 \setminus \bar{D}$ следует, что

$$\lim_{x \rightarrow y_0 - 0} C^{(v)} \left(\frac{\partial}{\partial x} \right) W(x, \mu) = 0, \quad x \in E_2 \setminus \bar{D}, y_0 \in S,$$

а по теореме Таубера — Ляпунова [5]

$$\lim_{x \rightarrow y_0 + 0} C^{(v)} \left(\frac{\partial}{\partial x} \right) W(x, \mu) = 0, \quad x \in D, y_0 \in S.$$

Таким образом, $W(x, \mu)$ является решением внутренней однородной задачи Неймана:

$$A \left(\frac{\partial}{\partial x} \right) W(x, \mu) = 0, \quad x \in D,$$

$$\lim_{x \rightarrow y_0 + 0} C^{(v)} \left(\frac{\partial}{\partial x} \right) W(x, \mu) = 0, \quad x \in D, y_0 \in S.$$

Так как такое решение есть произвольный постоянный столбец, то можно положить $W(x, \mu) = \sum_{k=1}^p b_k x^{(k)}, x \in D, b_k$ — произвольные константы.

Итак, $W(x, \mu) = 0$, $x \in E_2 \setminus \bar{D}$, $W(x, \mu) = \sum_{k=1}^p b_k^{(k)}$. Используя формулу

«скачка» для потенциала (10) [4], получаем $2\mu(y) = \sum_{k=1}^p b_k^{(k)} \kappa$, $y \in S$, откуда в силу (8) $b_k = 0$, $k = 1, 2, \dots, p$. Следовательно, $\mu(y) \equiv 0$, $y \in S$, что доказывает полноту системы (4). Теорема доказана полностью.

Введем новые обозначения: $C^{(v)} \left(\frac{\partial}{\partial x} \right)^{(i)} \Phi_0(x_k - y) = \theta^{(pk - (p-i))} (y)$,

$$i = 1, \dots, p; \quad k = 1, 2, 3, \dots; \quad \kappa^{(p+i)} = \theta^{(i)}, \quad i = -(p-1), \\ -(p-2), \dots, 0.$$

Таким образом, линейно независимая, полная в $L_2(S)$ система (4) обозначена теперь $\{\theta^{(j)}(y)\}_{j=-(p-1)}^\infty$, причем векторы $\{\theta^{(j)}(y)\}_{j=-(p-1)}^0$ ортонормированы. Ортонормируя систему $\{\theta^{(j)}(y)\}_{j=1}^\infty$, получаем $\{\psi^{(j)}(y)\}_{j=1}^\infty$, где $\psi^{(j)}(y) = \sum_{k=1}^j b_k^{(k)} \theta^{(j)}(y)$, $j = 1, 2, 3, \dots$; b_j^k — определенные константы.

Пользуясь свойствами интеграла типа Гаусса [4], легко показать, что векторы $\{\psi^{(j)}(y)\}_{j=1}^\infty$ и $\{\psi^{(j)}(y)\}_{j=-(p-1)}^0 = \{\theta^{(j)}(y)\}_{j=-(p-1)}^0$ ортогональны между собой. Следовательно, система $\{\psi^{(j)}(y)\}_{j=-(p-1)}^\infty$ ортонормирована, линейно независима и полна в $L_2(S)$.

Перейдем непосредственно к методу Пиконе для задачи Неймана. Разложим граничный вектор $f(y)$ в ряд Фурье по системе $\{\psi^{(j)}(y)\}_{j=-(p-1)}^\infty$:

$$f(y) \approx \sum_{k=-(p-1)}^\infty \psi^{(k)}(y) f_k, \quad y \in S, \quad f_k = \int_S \psi^{(k)}(y) f(y) d_y S. \quad (11)$$

Для существования решения задачи Неймана вектор $f(y)$ должен удовлетворять условиям [3]

$$\int_S \kappa^{(k)} f(y) d_y S = \kappa^{(k)} \int_S f(y) d_y S = 0, \quad k = 1, 2, \dots, p,$$

откуда следует, что $f_{-(p-1)} = f_{-(p-2)} = \dots = f_{-1} = f_0 = 0$, и вследствие полноты системы $\{\psi^{(j)}(y)\}_{j=-(p-1)}^\infty$ получаем

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \|f^{(N)}(y) - \hat{f}^{(N)}(y)\|_{L_2} = 0, \quad \hat{f}^{(N)}(y) = \sum_{k=1}^N \psi^{(k)}(y) f_k, \quad y \in S. \quad (12)$$

Рассмотрим векторы

$$\hat{f}^{(N)}(x) = \sum_{k=1}^N \psi^{(k)}(x) f_k = \sum_{k=1}^N f_k \sum_{j=1}^k b_k^{(j)} \theta^{(j)}(x) = \sum_{k=1}^N f_k \sum_{j=1}^k b_k^{(j)} C^{(v)} \left(\frac{\partial}{\partial x} \right)^{(l_j)} \Phi_0(x_{r_j} - x), \quad (13)$$

$$l_j = j - p \left[\frac{j-1}{p} \right], \quad r_j = \left[\frac{j + (p-1)}{p} \right],$$

$$u^{(N)}(x) = \sum_{k=1}^N f_k \sum_{j=1}^k b_k^{(j)} \Phi_0^{(l_j)}(x_{r_j} - x). \quad (14)$$

Очевидно, что для любого натурального N

$$A \left(\frac{\partial}{\partial x} \right)^{(N)} u^{(N)}(x) = 0, \quad x \in D,$$

$$C^{(v)} \left(\frac{\partial}{\partial y} \right)^{(N)} u^{(N)}(y)|_S = \hat{f}^{(N)}(y), \quad y \in S.$$

Следовательно,

$$u^{(N)}(x) = \frac{1}{2} \int_S^{(2)} G^{(z)}(y-x) f^{(N)}(y) d_y S - \frac{1}{2\Delta} \int_D^{(N)} u^{(N)}(y) dy, \quad x \in D,$$

где Δ — объем области D , $G^{(z)}(y-x)$ — матрица Грина задачи Неймана [3].
Поскольку решение исходной задачи Неймана представимо в виде

$$u(x) = \frac{1}{2} \int_S^{(2)} G^{(z)}(y-x) f(y) d_y S - \frac{1}{2\Delta} \int_D u(y) dy, \quad x \in D,$$

то

$$u(x) - u^{(N)}(x) - \chi = \frac{1}{2} \int_S^{(2)} G^{(z)}(y-x) [f(y) - f^{(N)}(y)] d_y S,$$

где $\chi = \frac{1}{2\Delta} \int_D [u^{(N)}(y) - u(y)] dy$ — постоянный столбец. Применяя к правой части последнего равенства неравенство Коши — Буняковского, в силу (12) получаем

$$u(x) = \lim_{N \rightarrow \infty} u^{(N)}(x) + \chi, \quad x \in \bar{D}_1 \subset D,$$

где $u^{(N)}(x)$ определено формулой (14). Таким образом, искомое приближенное решение построено.

ЛИТЕРАТУРА

1. Бурчуладзе Т. В. Об одном способе приближенного решения граничных задач для некоторых эллиптических систем. — Труды Тбилисского мат. ин-та, 1967, 32.
2. Волошина М. С. О некоторых граничных задачах для сильно эллиптических систем дифференциальных уравнений второго порядка. — ДАН УССР, 1959, 4.
3. Волошина М. С. Решение задач Дирихле и Неймана для некоторых систем дифференциальных уравнений с помощью матриц Грина. — Вестн. Львовского политехн. ин-та. Вопросы алгебры и теории дифференциальных уравнений, 1973, 68.
4. Волошина М. С. О некоторых свойствах одного класса сильно эллиптических систем. — ДАН УССР, 1958, 9.
5. Волошина М. С. О теореме Таубера — Ляпунова для некоторых интегралов типа потенциала двойного слоя. — ДАН УССР. Сер. А, 1967, 6.
6. Купрадзе В. Д. и др. Трехмерные задачи математической теории упругости. Изд-во Тбилисского ун-та, Тбилиси, 1968.
7. Лаврук Б. Р. Об одной граничной задаче для системы линейных дифференциальных уравнений второго порядка эллиптического типа. — ДАН УССР, 1956, 3.
8. Лопатинский Я. Б. Фундаментальная система решений эллиптической системы линейных дифференциальных уравнений. — УМЖ, 1951, 3, 1.

Львовский политехнический институт

Поступила в редколлегию
в июне 1974 г.

СМЕШАННАЯ ЗАДАЧА ДЛЯ ГИПЕРБОЛИЧЕСКОЙ СИСТЕМЫ ПЕРВОГО ПОРЯДКА С МАЛЫМ ПАРАМЕТРОМ

В. Н. Цымбал

В прямоугольнике $D: \{0 < x < l, 0 < t \leq T\}$, $0 < l < \infty$, $0 < T < \infty$, рассмотрим гиперболическую систему дифференциальных уравнений в частных производных первого порядка с малым действительным параметром $\varepsilon > 0$ при старшей производной:

$$\frac{\partial U_i}{\partial t} - \varepsilon \lambda_i(x, t) \frac{\partial U_i}{\partial x} = \sum_{j=1}^m a_{ij}(x, t) U_j + f_i(x, t) \quad (i = 1, \dots, m), \quad (1)$$

где $\lambda_i(x, t)$, $a_{ij}(x, t)$, $f_i(x, t)$ — заданные в \bar{D} функции (предположения о гладкости будут указаны ниже), $U_j(x, t)$ — искомые функции.