

УДК 517.946

ОБ ОДНОЙ НЕЛОКАЛЬНОЙ КРАЕВОЙ ЗАДАЧЕ  
ДЛЯ СМЕШАННОГО УРАВНЕНИЯ ТРЕТЬЕГО ПОРЯДКА  
С КРАТНЫМИ ХАРАКТЕРИСТИКАМИ

А. В. Дзарахохов

Доказана однозначная разрешимость нелокальной краевой задачи типа Бицадзе — Самарского для смешанного уравнения третьего порядка с кратными характеристиками.

Пусть  $\Omega$  — односвязная смешанная область плоскости независимых переменных  $x$  и  $y$ , ограниченная отрезками  $AA_0$ ,  $A_0B_0$ ,  $B_0B$  прямых  $x = 0$ ,  $y = y_0$ ,  $x = l$  соответственно и характеристиками  $AC : x + y = 0$ ,  $BC : x - y = l$  уравнения

$$0 = \begin{cases} U_{xxx} - U_y - \lambda_1 U, & y > 0, \\ U_{xxx} - U_{yyx}, & y < 0; \end{cases} \quad (1)$$

$\Omega_1 = \Omega \cap (y > 0)$ ,  $\Omega_2 = \Omega \cap (y < 0)$ . Через  $I$  обозначим интервал  $0 < x < l$  прямой  $y = 0$ .

ЗАДАЧА 1. Найти функцию  $U(x, y) \in C(\bar{\Omega}) \cap C^1(\Omega) \cap C_{x,y}^{(3,1)}(\Omega_1) \cap C_{x,y}^{(3,2)}(\Omega_2)$ , удовлетворяющую уравнению (1) в  $\Omega_1 \cup \Omega_2$  и краевым условиям

$$U(0, y) = \varphi_1(y), \quad U_x(0, y) = \varphi_2(y), \quad 0 \leq y \leq y_0, \quad (2)$$

$$\left( \alpha_1(y) \frac{\partial U}{\partial x} + \beta_1(y) U(x, y) \right) \Big|_{x=x_0} = \left( \alpha_2(y) \frac{\partial U}{\partial x} + \beta_2(y) U(x, y) \right) \Big|_{x=l} + \delta(y), \quad (3)$$

$$U|_{AC} = \psi_1(x), \quad \frac{\partial U}{\partial x} \Big|_{AC} = \psi_2(x), \quad 0 \leq x \leq \frac{l}{2}, \quad (4)$$

где  $\varphi_1(y)$ ,  $\varphi_2(y)$ ,  $\delta(y)$ ,  $\psi_1(x)$ ,  $\psi_2(x)$  — заданные достаточно гладкие функции,  $x_0 \in I$ , причем  $\beta_2(y) \neq 0$ .

Общее решение уравнения (1) при  $y < 0$  задается формулой

$$U(x, y) = F_1(x + y) + F_2(x - y) - \omega(y), \quad (5)$$

где  $F_1(x) \in C^1(\bar{I}) \cap C^2(I)$ ,  $F_2(x) \in C(\bar{I}) \cap C^2(I)$ .

Удовлетворяя (5) краевым условиям (4), получим

$$U(x, y) = F_1(x+y) + \psi_1\left(\frac{x-y}{2}\right) + \frac{1}{\sqrt{2}} \int_0^{x-y} \psi_2\left(\frac{t}{2}\right) dt - \frac{1}{2} \int_0^{-2y} \psi_2\left(\frac{t}{2}\right) dt - (x+y)F_1'(0) - F_1(0). \quad (6)$$

Дифференцируя (6) по  $x$  и  $y$  и вычитая из первого соотношения второе, а затем переходя к пределу при  $y \rightarrow 0-$ , получим функциональное соотношение между  $\tau(x)$  и  $\nu(x)$ , принесенное из гиперболической части  $\Omega_2$  на линию  $y = 0$  в виде

$$\tau'(x) - \nu(x) = \theta(x), \tag{7}$$

где

$$\begin{aligned} \tau(x) &= \lim_{y \rightarrow 0-} U(x, y), \quad \nu(x) = \lim_{y \rightarrow 0-} U_y(x, y), \\ \Theta(x) &= \psi_1' \left( \frac{x}{2} \right) + \sqrt{2} \psi_2 \left( \frac{x}{2} \right) - \sqrt{2} \psi_2(0). \end{aligned}$$

Из уравнения (1) при  $y > 0$  следует, что  $\tau(x)$  и  $\nu(x)$  будут связаны следующим соотношением, принесенным из параболической части  $\Omega_1$  на линию  $y = 0$

$$\tau'''(x) - \nu(x) - \lambda_1 \tau(x) = 0. \tag{8}$$

Исключая  $\nu(x)$  из (7) и (8) и учитывая граничные условия (2) и (3) при  $y \rightarrow 0+$ , получим нелокальную краевую задачу для обыкновенного дифференциального уравнения третьего порядка

$$\tau'''(x) - \tau'(x) - \lambda_1 \tau(x) = -\theta(x), \tag{9}$$

$$\tau(0) = \varphi_1(0), \quad \tau'(0) = \varphi_2(0), \tag{10}$$

$$(\alpha_1(0)\tau'(x) + \beta_1(0)\tau(x))|_{x=x_0} = (\alpha_2(0)\tau'(x) + \beta_2(0)\tau(x))|_{x=l} + \delta(0). \tag{11}$$

Характеристическое уравнение, соответствующее однородному уравнению ( $\theta = 0$ ) (9), имеет вид

$$k^3 - k - \lambda_1 = 0. \tag{12}$$

Введем обозначения  $s = \frac{\lambda_1^2}{4} - \frac{1}{27}$ . Известно [1], что уравнение (12) имеет один действительный и два сопряженных комплексных корня, если  $s > 0$ . Оно имеет три различных действительных корня, если  $s < 0$ . При  $s = 0$  все три корня уравнения (12) действительны, причем два из них равны. Рассмотрим случай, когда  $s > 0$ . В этом случае  $k_1 = u_1 + v_1$ ,  $k_2 = -\frac{k_1}{2} + ih$ ,  $k_3 = -\frac{k_1}{2} - ih$ , где через  $u_1, v_1$  обозначена какая-нибудь пара значений кубических радикалов, причем  $h = \frac{\sqrt{3}}{2}(u_1 - v_1)$ .

$$u = \sqrt{3} \frac{\lambda_1}{2} + \sqrt{s}, \quad v = \sqrt{3} \frac{\lambda_1}{2} + \sqrt{s},$$

удовлетворяющих соотношению  $uv = \frac{1}{3}$ .

Общее решение неоднородного уравнения (9) будем искать в таком же виде, как и общее решение соответствующего однородного уравнения ( $\theta = 0$ ) (9). Заменим произвольные постоянные некоторыми непрерывно дифференцируемыми функциями от  $x$ , т. е. положим

$$\tau(x) = C_1(x) \exp(k_1 x) + (C_2(x) \cos hx + C_3(x) \sin hx) \exp\left(-\frac{k_1}{2} x\right). \tag{13}$$

Выберем функции  $C_i(x)$ ,  $i = 1, 2, 3$ , так, чтобы  $\tau(x)$ , определяемое формулой (13), было общим решением уравнения (9). На основании общей теории [2], для определения  $C_i(x)$  получим следующую систему дифференциальных уравнений

$$\begin{cases} C_1'(x)z_1 + C_2'(x)z_2 + C_3'(x)z_3 = 0, \\ C_1'(x)z_1' + C_2'(x)z_2' + C_3'(x)z_3' = 0, \\ C_1'(x)z_1'' + C_2'(x)z_2'' + C_3'(x)z_3'' = -\theta(x), \end{cases} \tag{14}$$

где  $z_1 = \exp(k_1x)$ ,  $z_2 = \cos hx \exp(-\frac{k_1}{2}x)$ ,  $z_3 = \sin hx \exp(-\frac{k_1}{2}x)$  фундаментальная система решений однородного ( $\theta = 0$ ) уравнения (9).

Система (14) есть алгебраическая линейная неоднородная система относительно  $C'_i(x)$ . Разрешая эту систему относительно  $C'_i(x)$ , находим

$$C'_i(x) = -\frac{(W_{ni}(x)\theta(x))}{W(x)}, \quad (15)$$

где  $W_{ni}(x)$  — алгебраическое дополнение элементов  $n$ -й строки определителя Вронского.

$$\begin{aligned} W(x) = & \left[ \left( -\frac{k_1}{2} \cos hx - h \sin hx \right) \left( \left( \frac{k_1^2}{4} - h^2 \right) \sin hx - k_1 h \cos hx \right) \right. \\ & \left. - k_1 \left( \left( \frac{k_1^2}{4} - h^2 \right) \cos hx + k_1 h \sin hx \right) \right] \exp\left(\frac{3}{4}k_1x\right) \\ & + \cos hx \left[ \left( h \cos hx - \frac{k_1}{2} \sin hx \right) k_1^2 - k_1 \left( \left( \frac{k_1^2}{4} - h^2 \right) \sin hx - k_1 h \cos hx \right) \right] \\ & + \sin hx \left[ \left( \frac{k_1^2}{4} - h^2 \right) \cos hx + k_1 h \sin hx - k_1 \left( -\frac{k_1}{2} \cos hx - h \sin hx \right) \right] \neq 0, \end{aligned}$$

причем

$$\begin{aligned} W_{31}(x) &= -k_1 h \exp(-k_1x), \\ W_{32}(x) &= \left( h \cos hx - \frac{3}{2}k_1 \sin hx \right) \exp\left(\frac{k_1}{2}x\right), \\ W_{33}(x) &= -\left(\frac{3}{2}k_1 \cos hx - h \sin hx\right) \exp\left(\frac{k_1}{2}x\right). \end{aligned}$$

Интегрируя равенство (15) от 0 до  $x$ , получим

$$C_i(x) = -\int_0^x \frac{W_{ni}(t)\theta(t) dt}{W(t)} + \gamma_i, \quad i = 1, 2, 3, \quad (16)$$

где  $\gamma_i$  — произвольные постоянные. Подставляя (16) в (13), находим

$$\tau(x) = -\sum_{i=1}^3 z_i \int_0^x \frac{W_{ni}(t)\theta(t) dt}{W(t)} + \sum_{i=1}^3 \gamma_i z_i. \quad (17)$$

Удовлетворяя (17) граничным условиям (10), (11), получим алгебраическую линейную неоднородную систему относительно  $\gamma_i$ ,  $i = 1, 2, 3$ , с определителем

$$\Delta = (\Theta_1 - C\Theta_2)h - \frac{3}{2}k_1\Theta_3,$$

где

$$\begin{aligned}\Theta_1 &= (\alpha_1(0)k_1 + \beta_1(0)) \exp(k_1 x_0) - (\alpha_2(0)k_1 + \beta_2(0)) \exp(k_1 l), \\ \Theta_2 &= \beta_1(0) \cos h x_0 - \alpha_1(0) \left( h \sin h x_0 + \frac{k_1}{2} \cos h x_0 \right) \exp\left(-\frac{k_1}{2} x_0\right) \\ &\quad + \alpha_2(0) \left( \left( h \sin h l + \frac{k_1}{2} \cos h l \right) - \beta_2(0) \cos h l \right) \exp\left(-\frac{k_1}{2} l\right), \\ \Theta_3 &= \left( \alpha_1(0) \left( h \cos h x_0 - \frac{k_1}{2} \sin h x_0 \right) + \beta_1(0) \sin h x_0 \right) \exp\left(-\frac{k_1}{2} x_0\right) \\ &\quad - \left( \alpha_2(0) \left( h \cos h l - \frac{k_1}{2} \sin h l \right) + \beta_2(0) \sin h l \right) \exp\left(-\frac{k_1}{2} l\right).\end{aligned}$$

Разрешая эту систему относительно  $\gamma_i$ , находим

$$\begin{aligned}\gamma_1 &= \Delta^{-1} \left( (\delta_1 - \varphi_1(0)\Theta_2) - \varphi_2(0) + n'(0) - \frac{k_1}{2} \varphi_1(0) \right), \\ \gamma_2 &= \Delta^{-1} \left( (\varphi_1(0) - \delta_1)h + (\varphi_2(0) + n'(0) - \varphi_1(0))\Theta_3 \right), \\ \gamma_3 &= \Delta^{-1} \left( \left( -\frac{3}{2}\delta_1 + \varphi_1(0) \left( \Theta_2 + \frac{\Theta_1}{2} \right) \right) \Theta_1 + (\Theta_1 - \Theta_2)(\varphi_2(0) - n'(0)) \right),\end{aligned}$$

если  $\Delta \neq 0$ .

После определения  $\tau(x)$  в области  $\Omega_1$  приходим к задаче (1), (2),  $u(x, 0) = \tau(x)$ ,  $u(l, y) = \varphi_3(y)$ . Решение этой задачи дается формулой (4).

$$U(x, y) = v(x, y) - \lambda \int_0^l d\xi \int_0^y G(x, y; \xi, \eta) U(\xi, \eta) d\eta, \quad \lambda = \frac{\lambda_1}{\pi}, \quad (18)$$

где

$$\begin{aligned}(x, y) &= \frac{1}{\pi} \left( \int_0^y G_{\xi\xi}(x, y; 0, \eta) \varphi_1(\eta) d\eta - \int_0^y G_{\xi}(x, y; 0, \eta) \varphi_2(\eta) d\eta \right. \\ &\quad \left. - \int_0^y G_{\xi\xi}(x, y; l, \eta) \varphi_3(\eta) d\eta + \int_0^l G(x, y; \xi, 0) \tau(\xi) d\xi \right),\end{aligned}$$

$G(x, y; \xi, \eta)$  — функция Грина рассматриваемой задачи для уравнения  $U_{xxx} - U_y = 0$ . Метод построения и ее основные свойства даются в работе [4]. Решение интегрального уравнения (18) можно выписать через резольвенту  $R(x, y; \xi, \eta)$  ядра  $\lambda G(x, y; \xi, \eta)$

$$U(x, y) = v(x, y) + \int_0^y d\eta \int_0^l R(x, y; \xi, \eta) v(\xi, \eta) d\xi. \quad (19)$$

Реализуя краевое условие (3), получим интегральное уравнение относительно функции  $\varphi_3(y)$

$$\beta_2(y) \varphi_3(y) + \int_0^y M(x, \eta) \varphi_3(\eta) d\eta = g(y), \quad (20)$$

где ядро  $M(x, \eta)$  и правая часть  $g(y)$  уравнения (20) выражаются через функцию Грина  $G$ , резольвенту  $R$  и заданные функции (3).

По условию  $\beta_2(y) \neq 0$ . Таким образом, уравнение (20) является интегральным уравнением Вольтерра второго рода, которое безусловно и однозначно разрешимо в классе  $C$  ( $0 \leq y \leq y_0$ ).

После определения функции  $\varphi_3(y)$ , решение задачи 1 в области  $\Omega_1$  находим по формуле (19), а в области  $\Omega_2$  приходим к задаче (1), (4),  $u(x, 0) = \tau(x)$ , единственное решение которой дается формулой

$$U(x, y) = \tau(x + y) - \psi_1\left(\frac{x + y}{2}\right) + \psi_1\left(\frac{x - y}{2}\right) - \frac{1}{\sqrt{2}} \int_{x-y}^{x+y} \psi_2\left(\frac{t}{2}\right) dt - \frac{1}{\sqrt{2}} \int_0^{2y} \psi_2(t) dt,$$

где  $\tau(x)$  определяется из (17).

### Литература

1. Фадеев Д. К. Лекции по алгебре.—М.: Наука, 1984.—415 с.
2. Матвеев Н. М. Методы интегрирования обыкновенных дифференциальных уравнений.—М.: Высшая школа, 1963.—545 с.
3. Елеев В. А., Макоева М. Х. О некоторых нелокальных краевых задачах для смешанных уравнений гиперболо-параболического типа второго и третьего порядка // Известия КБНУ РАН.—2002, № 1 (8).—С. 9–17.
4. Джураев Т. Д. Краевые задачи для уравнений смешанного и смешанно-составного типов.—Ташкент: Фан, 1979.—238 с.

*Статья поступила 6 сентября 2004 г.*

ДЗАРАХОХОВ АЗАМАТ ВАЛЕРЬЯНОВИЧ  
г. Владикавказ, Северо-Осетинский государственный  
университет им. К. Л. Хетагурова