

Нелокальная задача сопряжения для нелинейных уравнений в частных производных третьего порядка

К.Г. Кожеков

*Ошский государственный университет, Кыргызская Республика
г.Osh, e-mail: kudash_3012@rambler.ru*

При математическом моделировании часто приходим к нелокальным задачам для уравнений в частных производных второго, третьего и высокого порядков. В тех случаях, когда невозможно получить информацию о происходящем процессе на границе области получаем задачу с нелокальными интегральными условиями [1-3]. Классификация нелокальных задач приведена в [4].

В настоящей работе в области $D = \{(x, y) : 0 < x < \ell, -h_2 < y < h_1\} (\ell, h_1, h_2 > 0)$ рассмотрим задачу сопряжения для следующих нелинейных уравнений третьего порядка

$$u_{xxx}(x, y) - u_y(x, y) = f_1(x, y, u(x, y), u_x(x, y)), (x, y) \in D_1 = D \cap (y > 0), \quad (1)$$

$$u_{xyy}(x, y) = f_2(x, y, u(x, y), u_y(x, y)), (x, y) \in D_2 = D \cap (y < 0), \quad (2)$$

где $f_i (i = 1, 2)$ - заданные функции.

Задача 1. Найти в области D функцию $u(x, y) \in C(\overline{D}) \cap C^1(D)$, $u_{xxx} \in C(D_1)$, $u_{xyy} \in C(D_2)$, удовлетворяющую уравнений (1) и (2) в области $D_1 \cup D_2$ и краевым условиям

$$u(0, y) = \varphi_1(y), u(\ell, y) = \varphi_2(y), u_x(0, y) = \varphi_3(y), \quad 0 \leq y \leq h_1, \quad (3)$$

$$u(0, y) + \int_0^\ell P(x, y)u(x, y)dx = \chi(y), \quad -h_2 \leq y \leq 0, \quad (4)$$

$$u(x, -h_2) + \int_{-h_2}^0 Q(x, y)u(x, y)dy = \psi(x), \quad 0 \leq x \leq \ell, \quad (5)$$

где $\varphi_i(y) (i = \overline{1, 3}), \chi(y), \psi(x), P(x, y), Q(x, y)$ - заданные функции.

Уравнения (1) и (2) по классификации работы [5] принадлежат к разным типам уравнений с частными производными третьего порядка, приведенных к каноническим видам относительно старших производных.

Из постановки задачи 1 следует, что на линии $y = 0$ выполняются условия сопряжения

$$u(x, -0) = u(x, +0), u_y(x, -0) = u_y(x, +0), \quad 0 \leq x \leq \ell. \quad (6)$$

Поэтому уравнения (1) и (2) в совокупности с условиями сопряжения (6) является уравнением смешанного типа [6] в области D . Краевые задачи для нелинейных уравнений смешанного типа второго порядка рассмотрены в работах [7,8], а для нелинейных уравнений третьего порядка в [9,10].

Пусть выполняются условия:

1) $\varphi_i(y) \in C^1[0, h_1] (i = \overline{1, 3}), \chi(y) \in C^2[-h_2, 0], \psi(x) \in C^1[0, \ell], \varphi_1(0) = \chi(0), \varphi'_1(0) = \chi'(0); P(x, y) \in C^{0,2}(\overline{D_2}), P(x, 0) = 0, P_y(x, 0) = 0, Q(x, y) \in C^1(\overline{D_2});$

2) $f_i(x, y, u, p) \in C(\overline{D} \times R^2), \forall (x, y, u, p) \in \overline{D} \times R^2 : \max|f_i(x, y, u, p)| \leq H, i = 1, 2, H = const > 0, R^2$ - двумерное пространство переменных (u, p) ;

3) $\forall u, p, \bar{u}, \bar{p} \in R^2 \exists L = const > 0 : |f_i(x, y, u, p) - f_i(x, y, \bar{u}, \bar{p})| \leq L(|u - \bar{u}| + |p - \bar{p}|), i = 1, 2.$

Введем обозначения

$$u(x, 0) = \tau(x), u_y(x, 0) = \nu(x), \quad 0 \leq x \leq \ell. \quad (7)$$

Переходя к пределу при $y \rightarrow +0$ из уравнения (1) получим

$$\tau'''(x) - \nu(x) = f_1(x, 0, \tau(x), \tau'(x)), \quad 0 < x < \ell. \quad (8)$$

Интегрируя уравнение (2) и учитывая краевые условия (4), (7) имеем

$$\begin{aligned} u(x, y) = & \tau(x) + y\nu(x) - \int_0^\ell P(\xi, y)u(\xi, y)d\xi + \chi(y) - \varphi'_1(0)y - \varphi_1(0) + \\ & + \int_0^x d\xi \int_0^y (y - \eta)f_2(\xi, \eta, u(\xi, \eta), u_\eta(\xi, \eta))d\eta, (x, y) \in D_2. \end{aligned} \quad (9)$$

Используя условие (5) из (9) получим соотношение

$$\begin{aligned} \tau(x) - h_2\nu(x) = & \Psi(x) - \int_{-h_2}^0 Q(x, \eta)u(x, \eta)d\eta - \int_0^\ell d\xi \int_{-h_2}^0 P(\xi, -h_2)Q(\xi, \eta)u(\xi, \eta)d\eta - \\ & - \int_0^x d\xi \int_{-h_2}^0 (h_2 + \eta)f_2(\xi, \eta, u(\xi, \eta), u_\eta(\xi, \eta))d\eta, 0 \leq x \leq \ell, \end{aligned} \quad (10)$$

где $\Psi(x) = \psi(x) + \int_0^\ell P(\xi, -h_2)\psi(\xi)d\xi - \chi(-h_2) - h_2\varphi'_1(0) + \varphi_1(0)$.

Исключая $\nu(x)$ из (8) и (10) относительно $\tau(x)$ приходим к следующей задаче

$$\begin{aligned} \tau'''(x) - \frac{1}{h_2}\tau(x) = & f_1(x, 0, \tau(x), \tau'(x)) - \frac{1}{h_2}\Psi(x) + \frac{1}{h_2} \int_{-h_2}^0 Q(x, \eta)u(x, \eta)d\eta + \\ & + \frac{1}{h_2} \int_0^\ell d\xi \int_{-h_2}^0 P(\xi, -h_2)Q(\xi, \eta)u(\xi, \eta)d\eta + \frac{1}{h_2} \int_0^x d\xi \int_{-h_2}^0 (h_2 + \eta)f_2(\xi, \eta, u(\xi, \eta), u_\eta(\xi, \eta))d\eta, \end{aligned} \quad (11)$$

$$\tau(0) = \varphi_1(0), \tau(\ell) = \varphi_2(0), \tau'(0) = \varphi_3(0). \quad (12)$$

Уравнение (11) запишем в виде

$$\tau'''(x) = F(x), \quad 0 < x < \ell, \quad (13)$$

где

$$\begin{aligned} F(x) = & \frac{1}{h_2}\tau(x) + f_1(x, 0, \tau(x), \tau'(x)) - \frac{1}{h_2}\Psi(x) + \frac{1}{h_2} \int_{-h_2}^0 Q(x, \eta)u(x, \eta)d\eta + \\ & + \frac{1}{h_2} \int_0^\ell d\xi \int_{-h_2}^0 P(\xi, -h_2)Q(\xi, \eta)u(\xi, \eta)d\eta + \frac{1}{h_2} \int_0^x d\xi \int_{-h_2}^0 (h_2 + \eta)f_2(\xi, \eta, u(\xi, \eta), u_\eta(\xi, \eta))d\eta. \end{aligned}$$

Введем функцию $\tau(x) = \tau_1(x) + \Phi_1(x)$, где $\Phi_1(x) = (1 - \frac{x^2}{\ell^2})\varphi_1(0) + \frac{x^2}{\ell^2}\varphi_2(0) + (x - \frac{x^2}{\ell})\varphi_3(0)$. Тогда с учетом (12) и (13) для $\tau_1(x)$ приходим к следующей задаче

$$\tau_1'''(x) = F(x), \quad 0 < x < \ell, \quad \tau_1(0) = 0, \tau_1(\ell) = 0, \tau_1'(0) = 0. \quad (14)$$

Решение задачи (14) имеет вид

$$\tau_1(x) = \int_0^\ell G(x, \xi) F(\xi) d\xi,$$

где $G(x, \xi) = \begin{cases} \frac{\xi\ell - x\xi}{2\ell^2}(x\xi + \xi\ell - 2x\ell), & 0 \leq \xi \leq x, \\ -\frac{x^2}{2\ell^2}(\ell - \xi)^2, & x \leq \xi \leq \ell. \end{cases}$ - функция Грина.

Таким образом для $\tau(x)$ получим следующее соотношение

$$\begin{aligned} \tau(x) = & \Phi(x) + \frac{1}{h_2} \int_0^\ell G(x, \xi) \tau(\xi) d\xi + \int_0^\ell G(x, \xi) f_1(\xi, 0, \tau(\xi), \tau'(\xi)) d\xi + \\ & + \int_0^\ell d\xi \int_{-h_2}^0 E_1(x, \xi, \eta) u(\xi, \eta) d\eta + \int_0^\ell d\xi \int_{-h_2}^0 E_2(x, \xi, \eta) f_2(\xi, \eta, u(\xi, \eta), u_\eta(\xi, \eta)) d\eta, \end{aligned} \quad (15)$$

где $\Phi(x) = \Phi_1(x) - \frac{1}{h_2} \int_0^\ell G(x, \xi) \Psi(\xi) d\xi$,

$$E_1(x, \xi, \eta) = \frac{1}{h_2} [G(x, \xi) + P(\xi, -h_2) \int_0^\ell G(x, s) ds] Q(\xi, \eta), E_2(x, \xi, \eta) = \frac{h_2 + \eta}{h_2} \int_\xi^\ell G(x, s) ds.$$

Дифференцируя (15) имеем

$$\begin{aligned} \tau'(x) = & \Phi'(x) + \frac{1}{h_2} \int_0^\ell G_x(x, \xi) \tau(\xi) d\xi + \int_0^\ell G_x(x, \xi) f_1(\xi, 0, \tau(\xi), \tau'(\xi)) d\xi + \\ & + \int_0^\ell d\xi \int_{-h_2}^0 E_{1x}(x, \xi, \eta) u(\xi, \eta) d\eta + \int_0^\ell d\xi \int_{-h_2}^0 E_{2x}(x, \xi, \eta) f_2(\xi, \eta, u(\xi, \eta), u_\eta(\xi, \eta)) d\eta. \end{aligned} \quad (16)$$

С учетом (15) для $\nu(x)$ получим соотношение

$$\begin{aligned} \nu(x) = & \frac{1}{h_2} [\Phi(x) - \Psi(x)] + \frac{1}{h_2^2} \int_0^\ell G(x, \xi) \tau(\xi) d\xi + \frac{1}{h_2} \int_{-h_2}^0 Q(x, \eta) u(x, \eta) d\eta + \\ & + \frac{1}{h_2} \int_0^\ell G(x, \xi) f_1(\xi, 0, \tau(\xi), \tau'(\xi)) d\xi + \frac{1}{h_2} \int_0^\ell d\xi \int_{-h_2}^0 [E_1(x, \xi, \eta) + P(\xi, -h_2) Q(\xi, \eta)] u(\xi, \eta) d\eta + \\ & + \frac{1}{h_2} \int_0^\ell d\xi \int_{-h_2}^0 E_2(x, \xi, \eta) f_2(\xi, \eta, u(\xi, \eta), u_\eta(\xi, \eta)) d\eta + \int_0^x d\xi \int_{-h_2}^0 \frac{h_2 + \eta}{h_2} f_2(\xi, \eta, u(\xi, \eta), u_\eta(\xi, \eta)) d\eta. \end{aligned} \quad (17)$$

Тогда с учетом (15), (17) из (9) для $u(x, y)$ получаем интегро-дифференциальное уравнение

$$u(x, y) = u_0(x, y) + \frac{h_2 + y}{h_2^2} \int_0^\ell G(x, \xi) \tau(\xi) d\xi + \frac{h_2 + y}{h_2} \int_0^\ell G(x, \xi) f_1(\xi, 0, \tau(\xi), \tau'(\xi)) d\xi -$$

$$\begin{aligned}
& - \int_0^\ell P(\xi, y) u(\xi, y) d\xi + \frac{y}{h_2} \int_{-h_2}^0 Q(x, \eta) u(x, \eta) d\eta + \int_0^\ell d\xi \int_{-h_2}^0 \left[\frac{h_2 + y}{h_2} E_1(x, \xi, \eta) + \right. \\
& \left. + \frac{y}{h_2} P(\xi, -h_2) Q(\xi, \eta) \right] u(x, \eta) d\eta + \frac{h_2 + y}{h_2} \int_0^\ell d\xi \int_{-h_2}^0 E_2(x, \xi, \eta) f_2(\xi, \eta, u(\xi, \eta), u_\eta(\xi, \eta)) d\eta + \\
& + \int_0^x d\xi \int_{-h_2}^0 \frac{y(h_2 + \eta)}{h_2} f_2(\xi, \eta, u(\xi, \eta), u_\eta(\xi, \eta)) d\eta + \int_0^x d\xi \int_y^0 (\eta - y) f_2(\xi, \eta, u(\xi, \eta), u_\eta(\xi, \eta)) d\eta, \quad (18)
\end{aligned}$$

где $u_0(x, y) = \frac{h_2 + y}{h_2} \Phi(x) - \frac{y}{h_2} \Psi(x) + \chi(y) - \varphi'_1(0)y - \varphi_1(0)$.

Дифференцируя по y из (18) получим

$$\begin{aligned}
u_y(x, y) &= u_{0y}(x, y) + \frac{1}{h_2^2} \int_0^\ell G(x, \xi) \tau(\xi) d\xi + \frac{1}{h_2} \int_0^\ell G(x, \xi) f_1(\xi, 0, \tau(\xi), \tau'(\xi)) d\xi - \\
& - \int_0^\ell P_y(\xi, y) u(\xi, y) d\xi + \frac{1}{h_2} \int_{-h_2}^0 Q(x, \eta) u(x, \eta) d\eta - \int_0^\ell P(\xi, y) u_y(\xi, y) d\xi + \\
& + \frac{1}{h_2} \int_0^\ell d\xi \int_{-h_2}^0 [E_1(x, \xi, \eta) + P(\xi, -h_2) Q(\xi, \eta)] u(\xi, \eta) d\eta + \frac{1}{h_2} \int_0^\ell d\xi \int_{-h_2}^0 E_2(x, \xi, \eta) f_2(\xi, \eta, u, u_\eta) d\eta + \\
& + \int_0^x d\xi \int_{-h_2}^0 \frac{h_2 + \eta}{h_2} f_2(\xi, \eta, u(\xi, \eta), u_\eta(\xi, \eta)) d\eta - \int_0^x d\xi \int_y^0 f_2(\xi, \eta, u(\xi, \eta), u_\eta(\xi, \eta)) d\eta. \quad (19)
\end{aligned}$$

Таким образом разрешимость задачи 1 сведена к решению системы уравнений (15), (16), (18), (19), которая является замкнутой системой интегральных уравнений Фредгольма второго рода и для его решения применим принцип сжатых отображений. С этой целью систему уравнений запишем в виде операторного уравнения

$$g = Ag, \quad (20)$$

в котором $g = (g_1, g_2, g_3, g_4)$ - вектор-функция с компонентами $g_1 = \tau(x), g_2 = \tau'(x), g_3 = u(x, y), g_4 = u_y(x, y)$, а оператор $A = (A_1, A_2, A_3, A_4)$ определен на множестве функций $g \in C(\overline{D_2})$ и его компоненты в соответствии с равенствами (15), (16), (18), (19) определяются формулами

$$\begin{aligned}
A_i g &\equiv g_{0i} + \int_0^\ell K_{i1} g_1(\xi) d\xi + \int_0^\ell K_{i2} f_1(\xi, 0, g_1(\xi), g_2(\xi)) d\xi + \int_0^\ell K_{i3} g_3(\xi, y) d\xi + \\
& + \int_{-h_2}^0 K_{i4} g_3(x, \eta) d\eta + \int_0^\ell K_{i5} g_4(\xi, y) d\xi + \int_0^\ell d\xi \int_{-h_2}^0 K_{i6} g_3(\xi, \eta) d\eta + \\
& + \int_0^\ell d\xi \int_{-h_2}^0 K_{i7} f_2(\xi, \eta, g_3(\xi, \eta), g_4(\xi, \eta)) d\eta + \int_0^x d\xi \int_{-h_2}^0 K_{i8} f_2(\xi, \eta, g_3(\xi, \eta), g_4(\xi, \eta)) d\eta +
\end{aligned}$$

$$+ \int_0^x d\xi \int_y^0 K_{i9} f_2(\xi, \eta, g_3(\xi, \eta), g_4(\xi, \eta)) d\eta, i = \overline{1, 4}, \quad (21)$$

где

$$K_{11} = \frac{1}{h_2} G(x, \xi), K_{12} = G(x, \xi), K_{13} = 0, K_{14} = 0, K_{15} = 0, K_{16} = E_1(x, \xi, \eta),$$

$$K_{17} = E_2(x, \xi, \eta), K_{18} = 0, K_{19} = 0, K_{21} = \frac{1}{h_2} G_x(x, \xi), K_{22} = G_x(x, \xi), K_{23} = 0, K_{24} = 0,$$

$$K_{25} = 0, K_{26} = E_{1x}(x, \xi, \eta), K_{27} = E_{2x}(x, \xi, \eta), K_{28} = 0, K_{29} = 0, K_{31} = \frac{h_2 + y}{h_2^2} G(x, \xi),$$

$$K_{32} = \frac{h_2 + y}{h_2} G(x, \xi), K_{33} = -P(\xi, y), K_{34} = \frac{y}{h_2} Q(x, \eta), K_{35} = 0,$$

$$K_{36} = \frac{h_2 + y}{h_2} E_1(x, \xi, \eta) + \frac{y}{h_2} P(\xi, -h_2) Q(\xi, \eta), K_{37} = \frac{h_2 + y}{h_2} E_2(x, \xi, \eta), K_{38} = \frac{y(h_2 + \eta)}{h_2},$$

$$K_{39} = \eta - y, K_{41} = \frac{1}{h_2} G(x, \xi), K_{42} = \frac{1}{h_2} G(x, \xi), K_{43} = -P_y(\xi, y), K_{44} = \frac{1}{h_2} Q(x, \eta),$$

$$K_{45} = -P(\xi, y), K_{46} = \frac{1}{h_2} [E_1(x, \xi, \eta) + P(\xi, -h_2) Q(\xi, \eta)], K_{47} = \frac{1}{h_2} E_2(x, \xi, \eta),$$

$K_{48} = \frac{h_2 + \eta}{h_2}$, $K_{49} = -1$, а $g_{01} = \Phi(x)$, $g_{02} = \Phi'(x)$, $g_{03} = u_0(x, y)$, $g_{04} = u_{0y}(x, y)$ - компоненты вектора $g_0 = (g_{01}, g_{02}, g_{03}, g_{04})$.

Пусть оператор A осуществляет сжатое отображение шара $S(g_0, M) = \{g : \|g - g_0\| \leq M\}$ в себя, где M - некоторое заданное число. Норму g определим равенством $\|g\| = \max_{1 \leq i \leq 4} |g_i|$. Для элементов g , принадлежащих шару $S(g_0, M)$ имеет место оценка $\|g\| \leq \|g_0\| + M = Q$. В силу свойств заданных функций 1)-2) заключаем, что $\max|K_{ij}| \leq T$, $T = \text{const} > 0$, $i = \overline{1, 4}$, $j = \overline{1, 9}$.

Покажем, что оператор A является на шаре $S(g_0, M)$ оператором сжатия. Пусть $g \in S(g_0, M)$. Тогда $Ag \in C(\overline{D_2})$ и, кроме того, справедливо неравенство

$$\begin{aligned} |A_i g - g_{0i}| &\leq \int_0^\ell |K_{i1}| |g_1(\xi)| d\xi + \int_0^\ell |K_{i2}| |f_1(\xi, 0, g_1(\xi), g_2(\xi))| d\xi + \int_0^\ell |K_{i3}| |g_3(\xi, y)| d\xi + \\ &+ \int_{-h_2}^0 |K_{i4}| |g_3(x, \eta)| d\eta + \int_0^\ell |K_{i5}| |g_4(\xi, y)| d\xi + \int_0^\ell d\xi \int_{-h_2}^0 |K_{i6}| |g_3(\xi, \eta)| d\eta + \\ &+ \int_0^\ell d\xi \int_{-h_2}^0 |K_{i7}| |f_2(\xi, \eta, g_3(\xi, \eta), g_4(\xi, \eta))| d\eta + \int_0^x d\xi \int_{-h_2}^0 |K_{i8}| |f_2(\xi, \eta, g_3(\xi, \eta), g_4(\xi, \eta))| d\eta + \\ &+ \int_0^x d\xi \int_y^0 |K_{i9}| |f_2(\xi, \eta, g_3(\xi, \eta), g_4(\xi, \eta))| d\eta \leq T(3Q\ell + H\ell + Qh_2 + Q\ell h_2 + 3H\ell h_2), i = \overline{1, 4}. \end{aligned}$$

Отсюда заключаем, что если $T(3Q\ell + H\ell + Qh_2 + Q\ell h_2 + 3H\ell h_2) \leq M$, то оператор A отображает шар $S(g_0, M)$ в себя. Если учесть, что $Q = \|g_0\| + M$, то из предыдущего неравенства имеем

$$MT(3\ell + h_2 + \ell h_2) + T\|g_0\|(3\ell + h_2 + \ell h_2) + TH\ell(1 + 3h_2) \leq M.$$

Очевидно, что оно имеет место, если $T(3\ell + h_2 + \ell h_2) < 1$ и $M \geq \frac{T|g_0|(3\ell + h_2 + \ell h_2) + TH\ell(1+3h_2)}{1-T(3\ell + h_2 + \ell h_2)}$. Тогда $\forall g \in S(g_0, M) : ||Ag - g_0|| \leq M$, то есть $Ag \in S(g_0, M)$.

Пусть $g^{(1)} = (g_1^{(1)}, g_2^{(1)}, g_3^{(1)}, g_4^{(1)})$, $g^{(2)} = (g_1^{(2)}, g_2^{(2)}, g_3^{(2)}, g_4^{(2)})$ произвольные два элемента, принадлежащие шару $S(g_0, M)$. Тогда с помощью условия 3) имеем $\forall g^{(1)}, g^{(2)} \in S(g_0, M) :$

$$|f_i(x, y, g_3^{(1)}, g_4^{(1)}) - f_i(x, y, g_3^{(2)}, g_4^{(2)})| \leq L(|g_3^{(1)} - g_3^{(2)}| + |g_4^{(1)} - g_4^{(2)}|), i = 1, 2.$$

Используя это условие из (21) получим

$$\begin{aligned} |A_i g^{(1)} - A_i g^{(2)}| &\leq \int_0^{\ell} |K_{i1}| \cdot |g_1^{(1)}(\xi) - g_1^{(2)}(\xi)| d\xi + \int_0^{\ell} |K_{i2}| \cdot |f_1(\xi, 0, g_1^{(1)}(\xi), g_2^{(1)}(\xi)) - \\ &- f_1(\xi, 0, g_1^{(2)}(\xi), g_2^{(2)}(\xi))| d\xi + \int_0^{\ell} |K_{i3}| \cdot |g_3^{(1)}(\xi, y) - g_3^{(2)}(\xi, y)| d\xi + \int_{-h_2}^0 |K_{i4}| \cdot |g_3^{(1)}(x, \eta) - \\ &- g_3^{(2)}(x, \eta)| d\eta + \int_0^{\ell} |K_{i5}| \cdot |g_4^{(1)}(\xi, y) - g_4^{(2)}(\xi, y)| d\xi + \int_0^{\ell} d\xi \int_{-h_2}^0 |K_{i6}| |g_3^{(1)}(\xi, \eta) - g_3^{(2)}(\xi, \eta)| d\eta + \\ &+ \int_0^{\ell} d\xi \int_{-h_2}^0 |K_{i7}| \cdot |f_2(\xi, \eta, g_3^{(1)}(\xi, \eta), g_4^{(1)}(\xi, \eta)) - f_2(\xi, \eta, g_3^{(2)}(\xi, \eta), g_4^{(2)}(\xi, \eta))| d\eta + \\ &+ \int_0^x d\xi \int_{-h_2}^0 |K_{i8}| \cdot |f_2(\xi, \eta, g_3^{(1)}(\xi, \eta), g_4^{(1)}(\xi, \eta)) - f_2(\xi, \eta, g_3^{(2)}(\xi, \eta), g_4^{(2)}(\xi, \eta))| d\eta + \\ &+ \int_0^x d\xi \int_y^0 |K_{i9}| \cdot |f_2(\xi, \eta, g_3^{(1)}(\xi, \eta), g_4^{(1)}(\xi, \eta)) - f_2(\xi, \eta, g_3^{(2)}(\xi, \eta), g_4^{(2)}(\xi, \eta))| d\eta \leq \\ &\leq [T(3\ell + h_2 + \ell h_2) + 2TL\ell(1+3h_2)]||g^{(1)} - g^{(2)}||. \end{aligned}$$

Отсюда следует, что если

$$T(3\ell + h_2 + \ell h_2) + 2TL\ell(1+3h_2) < 1, \quad (22)$$

то оператор A осуществляет сжатое отображение шара $S(g_0, M)$ в себя. Тогда в силу теоремы С.Банаха [11] в шаре $S(g_0, M)$ существует и притом только одна неподвижная точка отображения, т.е. существует только одно решение уравнения (20). Решая это уравнение, например, методом последовательных приближений, мы однозначно определим все компоненты вектора g , в том числе $g_1(x) = \tau(x)$ и $g_3(x, y) = u(x, y)$ в области $\overline{D_2}$. Тем самым определяем решение задачи 1 в области D_2 .

Решение задачи 1 в области D_1 определим как решение следующей задачи 2: найти в области D_1 регулярное решение уравнения (1), удовлетворяющее краевым условиям (3) и $u(x, 0) = \tau(x)$.

Однозначная разрешимость этой задачи в случае линейного уравнения (1) рассмотрена в работе [12], а для нелинейного уравнения в работах [13,14].

Таким образом, доказана

Теорема. Если выполняются условия 1)-3) и (22), то решение задачи 1 существует и единственno.

Литература

- [1] Жестков С.В. О задаче Гурса с интегральными краевыми условиями//Украинск. матем. журнал. - 1990. - Т. 42. - N 1. - С. 132-135.
- [2] Пулькина Л.С., Климоева Е.Н. Нелокальная краевая задача для нелинейного уравнения колебаний струны //Мат.моделирование и краевые задачи: Тр. третьей всерос. науч. конф. Ч. 3.: Дифференциальные уравнения и краевые задачи. - Самара: СамГТУ, 2006. - С. 192-195.
- [3] Бештоков М.Ч., Шхануков - Лафишев М.Х. Об одной априорной оценке решения нелокальной краевой задачи для псевдопараболического уравнения третьего порядка//Мат. моделирование и краевые задачи: Тр. третьей всерос. науч. конф. Ч. 3.: Дифференциальные уравнения и краевые задачи. - Самара: СамГТУ, 2006. - С. 62-65.
- [4] Наушиев А.М. Уравнения математической биологии. - М.: Высш. шк., 1995. - 301 с.
- [5] Джсураев Т.Д., Попелек Я. О классификации и приведении к каноническому виду уравнений с частными производными третьего порядка //Дифференц. уравнения. - 1991. - Т. 27. - N 10. - С. 1734-1745.
- [6] Смирнов М.М. Уравнения смешанного типа. - М.: Наука, 1970. - 296 с.
- [7] Гвазава Дж.К. О некоторых классах квазилинейных уравнений смешанного типа. Тбилиси: Мецниереба, 1981. - 94 с.
- [8] Майоров И.В. Об одной нелинейной системе уравнений смешанного типа. Докл. АН СССР. - 1968. - Т. 183, N2. - С. 280 - 283.
- [9] Сопуев У.А. Краевые задачи для нелинейного уравнения смешанного типа третьего порядка // Естественные и технические науки. - М.: Спутник+, 2005. N6. - С. 14 - 20.
- [10] Сопуев А., Кожобеков К.Г. Задача сопряжения для нелинейных уравнений в частных производных третьего порядка// Исслед. по интегро-дифференц. уравнениям. - Бишкек: Илим, 2006. - Вып. 34. - С. 146 - 151.
- [11] Колмогоров А.Н., Фомин С.В., Элементы теории функций и функционального анализа. - М.: Наука, 1968. - 496 с.
- [12] Cattabriga L. Annali della Scuola normale Superiore di Pisa e mat. - 1959. - Vol. 13. - No.2. - P. 163-203.
- [13] Джсураев Т.Д. Краевые задачи для уравнений смешанного и смешанно - составного типов. - Ташкент: Фан, 1979. - 240 с.
- [14] Абдиназаров С. Краевые задачи для уравнений с кратными характеристиками: Дис. ...докт. физ. - мат. наук: 01.01.02. - Ташкент, - 1992. - 239 с.