

**Задача для нестационарного уравнения третьего порядка
составного типа с общим краевым условием
Қ.Х.Холбозоров, А.Р.Хашимов (Тошкент молияинституту)**

1. Введение. Целью данной работы является исследование уравнения

$$\frac{\partial^3 u}{\partial x^3} + \frac{\partial^3 u}{\partial y^3} - \frac{\partial u}{\partial t} = 0 \quad (1)$$

в области $\Omega = \{(x, y, t) : 0 < x < 1, 0 < y < 1, 0 < t \leq T\}$, с краевыми условиями

$$u(x, y, 0) = 0 \quad (x, y) \in \Omega_0 \quad (2)$$

$$\left. \begin{aligned} \alpha_1(y, t)u(0, y, t) + \alpha_2(y, t)u_{xx}(0, y, t) &= \varphi_1(y, t), \quad u_x(0, y, t) = \varphi_2(y, t), \\ \alpha_3(y, t)u(1, y, t) + \alpha_4(y, t)u_x(1, y, t) + \alpha_5(y, t)u_{xx}(1, y, t) &= \varphi_3(y, t), \end{aligned} \right\} \quad (3)$$

$$\left. \begin{aligned} \beta_1(x, t)u(x, 0, t) + \beta_2(x, t)u_{yy}(x, 0, t) &= \psi_1(x, t), \quad u_y(x, 0, t) = \psi_2(x, t), \\ \beta_3(x, t)u(x, 1, t) + \beta_4(x, t)u_x(x, 1, t) + \beta_5(x, t)u_{xx}(x, 1, t) &= \psi_3(x, t), \end{aligned} \right\} \quad (4)$$

где

$$\begin{aligned} \varphi_1(y, t) \in C_{y,t}^{0,1}(\overline{\Omega_1}), \quad \varphi_3(y, t) \in C(\overline{\Omega_1}), \quad \varphi_2(y, t) \in C_{y,t}^{0,1}(\overline{\Omega_2}), \\ \psi_1(x, t) \in C_{y,t}^{0,1}(\overline{\Omega_3}), \quad \psi_3(x, t) \in C(\overline{\Omega_3}), \quad \psi_2(x, t) \in C_{y,t}^{0,1}(\overline{\Omega_4}). \end{aligned} \quad (5)$$

Здесь

$$\begin{aligned} \Omega_0(x, y, t) &= \{(x, y, t) : 0 \leq x \leq 1, 0 \leq y \leq 1, t = 0\}, \\ \Omega_1(x, y, t) &= \{(x, y, t) : x = 0, 0 \leq y \leq 1, 0 \leq t \leq T\}, \\ \Omega_2(x, y, t) &= \{(x, y, t) : x = 1, 0 \leq y \leq 1, 0 \leq t \leq T\}, \\ \Omega_3(x, y, t) &= \{(x, y, t) : 0 \leq x \leq 1, y = 0, 0 \leq t \leq T\}, \\ \Omega_4(x, y, t) &= \{(x, y, t) : 0 \leq x \leq 1, y = 0, 0 \leq t \leq T\}. \end{aligned}$$

Уравнения (1) является обобщением уравнение

$$\frac{\partial^3 u}{\partial x^3} - \frac{\partial u}{\partial t} = 0 \quad (6)$$

в пространстве R^3 . Уравнения (6) была исследована в работе ([1]). Здесь была построена фундаментальные решение уравнения (6) и разработана теория потенциалов, с помощью которого можно построит регулярное решение краевых задач для уравнения (5).

Отметим, что фундаментальные решение уравнения (1) и линейные уравнения Захарова-Кузнецова

$$u_t + u_{xxx} + u_{xyy} = 0 \quad (7)$$

имеют аналогичные асимптотические свойства на бесконечности ([2]-[7]). Уравнения Захарова-Кузнецова является (7) является одним из вариантов

обобщения уравнение Кортевеге-де-Фриза в многомерном пространстве и описывает ионно-акустических волновых процессы в плазме ([2], [8]).

В настоящее время часто возникает задачи связанные с исследованием уравнений в частных производных, не принадлежащих ни к одному из классических типов. Поэтому в последние годы уделяется большое внимание исследованию таких неклассических уравнений, которые еще мало изучены ([7]-[14]).

2. Основная часть. Теперь мы будем рассматривать вопрос о корректности задачи (1)-(4).

Теорема 1. Пусть $\alpha_5 \neq 0$, $\beta_5 \neq 0$, $2\alpha_3\alpha_5 - \alpha_4^2 \geq 0$, $2\beta_3\beta_5 - \beta_4^2 \geq 0$, $\frac{\alpha_3}{\alpha_5} + \frac{1}{2} \geq 0$, $\frac{\alpha_1}{\alpha_2} \leq 0$, $\frac{\beta_3}{\beta_5} + \frac{1}{2} \geq 0$, $\frac{\beta_1}{\beta_2} \leq 0$, $m < 0$. Тогда задача (1)-(4) не имеет более одного решение.

Доказательство. Допустим, что существует два решение задачи (1)-(4): $u_1(x, y, t)$, $u_2(x, y, t)$. Тогда, вводя обозначение $\mathcal{G}(x, y, t) = u_1(x, y, t) - u_2(x, y, t)$, имеем относительно функции $\mathcal{G}(x, y, t)$ следующую задачу с однородным краевым условием:

$$\begin{aligned} L(\mathcal{G}) &\equiv \mathcal{G}_{xxx} + \mathcal{G}_{yyy} - \mathcal{G}_t = 0, \\ \mathcal{G}(x, y, 0) &= 0, \quad (x, y) \in \Omega_0, \\ \left. \begin{aligned} \alpha_1(y, t)\mathcal{G}(0, y, t) + \alpha_2(y, t)\mathcal{G}_{xx}(0, y, t) &= 0, \quad \mathcal{G}_x(0, y, t) = 0, \\ \alpha_3(y, t)\mathcal{G}(1, y, t) + \alpha_5(y, t)\mathcal{G}_x(1, y, t) + \alpha_5(y, t)\mathcal{G}_{xx}(1, y, t) &= 0, \end{aligned} \right\}, \\ \left. \begin{aligned} \beta_1(x, t)\mathcal{G}(x, 0, t) + \beta_2(x, t)\mathcal{G}_{yy}(x, 0, t) &= 0, \quad \mathcal{G}_y(x, 0, t) = 0, \\ \beta_3(x, t)\mathcal{G}(x, 1, t) + \beta_4(x, t)\mathcal{G}_y(x, 1, t) + \beta_5(x, t)\mathcal{G}_{yy}(x, 1, t) &= 0, \end{aligned} \right\} \end{aligned}$$

Рассмотрим тождество

$$\iiint_D L(\mathcal{G})\mathcal{G}e^{mt} dx dy dt = 0.$$

Интегрируя эту тождество по частям, имеем

$$\begin{aligned} & - \iint_{\Omega_2} \left(\frac{\alpha_3}{\alpha_5} \mathcal{G}^2(1, y, t) + \frac{\alpha_4}{\alpha_5} \mathcal{G}(1, y, t)\mathcal{G}_x(1, y, t) + \frac{1}{2} \left(\mathcal{G}_x^2(1, y, t) \right) \right) e^{mt} dy dt - \\ & - \iint_{\Omega_4} \left(\frac{\beta_3}{\beta_5} \mathcal{G}^2(x, 1, t) + \frac{\beta_4}{\beta_5} \mathcal{G}(x, 1, t)\mathcal{G}_y(x, 1, t) + \frac{1}{2} \left(\mathcal{G}_y^2(x, 1, t) \right) \right) e^{mt} dx dt - \\ & - \iint_{\Omega_1} \left(-\frac{\alpha_1}{\alpha_2} \right) \mathcal{G}^2(0, y, t) e^{mt} dy dt - \iint_{\Omega_3} \left(-\frac{\beta_1}{\beta_2} \right) \mathcal{G}^2(x, 0, t) e^{mt} dx dt - \\ & - \frac{1}{2} \iint_{\Omega_T} \mathcal{G}^2(x, y, T) e^{mT} dx dy + \frac{m}{2} \iiint_D \mathcal{G}^2 e^{mt} dx dy dt = 0. \end{aligned}$$

Отсюда в силу условий теоремы квадратичная форма $\frac{\alpha_3}{\alpha_5} \mathcal{G}^2 + \frac{\alpha_4}{\alpha_5} \mathcal{G} \mathcal{G}_x + \frac{1}{2} \mathcal{G}_x^2$ будет положительно определенным. Следовательно, эту может быть записано в следующем виде $\frac{\alpha_3}{\alpha_5} \mathcal{G}^2 + \frac{\alpha_4}{\alpha_5} \mathcal{G} \mathcal{G}_x + \frac{1}{2} \mathcal{G}_x^2 \equiv \lambda_1 \mathcal{G}^2 + \lambda_2 \mathcal{G}_x^2$. Здесь λ_1, λ_2 характеристические число матрицы квадратичной формы $\frac{\alpha_3}{\alpha_5} \mathcal{G}^2 + \frac{\alpha_4}{\alpha_5} \mathcal{G} \mathcal{G}_x + \frac{1}{2} \mathcal{G}_x^2$. Аналогичное вводы можно делать для выражения $\frac{\beta_3}{\beta_5} \mathcal{G}^2 + \frac{\beta_4}{\beta_5} \mathcal{G} \mathcal{G}_y(x,1,t) + \frac{1}{2} \mathcal{G}_y^2$. Тогда в силу условий теоремы имеем, что $\mathcal{G} = 0$ в Ω .

Тогда в силу непрерывности функции $\mathcal{G}(x, y, t)$ в $\bar{\Omega}$ получаем, что $\mathcal{G}(x, y, t) = 0$ в $\bar{\Omega}$.

Теорема 2. Пусть выполнено условия теоремы и условия (5). Тогда задача (1)-(4) имеет единственное решение в классе $u \in C_{x,y,t}^{3,3,1}(D) \cap C_{x,y,t}^{2,2,0}(\bar{D})$.

Доказательство. Решение задачи (1)-(4) ищем в следующем виде:

$$\begin{aligned}
 u(x, y, t) = & \iint_{\Omega_1(\xi, \eta, \tau)} U_0(x-0, y-\eta, t-\tau) p_1(\eta, \tau) d\eta d\tau + \\
 & + \iint_{\Omega_2(\xi, \eta, \tau)} U_0(x-1, y-\eta, t-\tau) p_2(\eta, \tau) d\eta d\tau + \\
 & + \iint_{\Omega_1(\xi, \eta, \tau)} U_2(x-0, y-\eta, t-\tau) p_3(\eta, \tau) d\eta d\tau + \\
 & + \iint_{\Omega_3(\xi, \eta, \tau)} U_1(x-\xi, y-0, t-\tau) \gamma_3(\xi, \tau) d\xi d\tau + \\
 & + \iint_{\Omega_4(\xi, \eta, \tau)} U_0(x-\xi, y-1, t-\tau) \gamma_2(\xi, \tau) d\xi d\tau + \\
 & + \iint_{\Omega_3(\xi, \eta, \tau)} U_0(x-\xi, y-0, t-\tau) \gamma_1(\xi, \tau) d\xi d\tau.
 \end{aligned} \tag{7}$$

Здесь $p_i(y, t)$ и $\gamma_i(x, t)$, $i=1,2,3$ – пока неизвестные функции, а функции $U_0(x-\xi, y-\eta, t-\tau)$, $U_1(x-\xi, y-\eta, t-\tau)$, $U_2(x-\xi, y-\eta, t-\tau)$ называется фундаментальным решениям уравнения (1) и имеют вид (см.[7]) при $t > \tau$

$$\begin{aligned}
 U_0(x, y, t; \xi, \eta, \tau) &= \frac{1}{(t-\tau)^{\frac{2}{3}}} f\left(\frac{x-\xi}{(t-\tau)^{\frac{1}{3}}}\right) f\left(\frac{y-\eta}{(t-\tau)^{\frac{1}{3}}}\right), x \neq \xi, y \neq \eta, \\
 U_1(x, y, t; \xi, \eta, \tau) &= \frac{1}{(t-\tau)^{\frac{2}{3}}} f\left(\frac{x-\xi}{(t-\tau)^{\frac{1}{3}}}\right) \varphi\left(\frac{y-\eta}{(t-\tau)^{\frac{1}{3}}}\right), x \neq \xi, y > \eta,
 \end{aligned}$$

$$U_2(x, y, t; \xi, \eta, \tau) = \frac{1}{(t - \tau)^{\frac{2}{3}}} \varphi \left(\frac{x - \xi}{(t - \tau)^{\frac{1}{3}}} \right) f \left(\frac{y - \eta}{(t - \tau)^{\frac{1}{3}}} \right), x > \xi, y \neq \eta$$

Здесь функции $f(z)$, $\varphi(z)$ называется функциями Эйри и является решениями уравнения

$$r''(z) + \frac{z}{3}r(z) = 0.$$

Для функции $f(z)$, $\varphi(z)$ справедливы следующие соотношения

$$f^{(n)}(z) \sim c_n^+ z^{\frac{n-1}{2}} \sin \left(\frac{2}{3} z^{\frac{3}{2}} \right) \text{ при } z \rightarrow \infty,$$

$$f^{(n)}(z) \sim c_n^- |z|^{\frac{n-1}{2}} \exp \left(-\frac{2}{3} |z|^{\frac{3}{2}} \right) \text{ при } z \rightarrow -\infty,$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} f(z) dz = \pi, \quad \int_{-\infty}^0 f(z) dz = \frac{\pi}{3}, \quad \int_0^{\infty} f(z) dz = \frac{2\pi}{3}, \quad \int_0^{\infty} \varphi(z) dz = 0.$$

Здесь c_n^+ , c_n^- – постоянные.

При построении решения задачи (1)-(4) в виде (7) нам понадобятся следующие леммы (см.[7]).

Лемма 1. Пусть $\alpha(y, t) \in C(\overline{\Omega_1})$. Тогда

$$\lim_{(x, y, t) \rightarrow (1-0, y, t)} \iint_{\Omega_2(\xi, \eta, \tau)} U_{0\xi\xi}(x, y, t; 1, \eta, \psi) d\eta d\tau = \frac{\pi^2}{3} \alpha(y, t).$$

Лемма 2. Пусть $\alpha(y, t) \in C(\overline{\Omega_4})$. Тогда

$$\lim_{(x, y, t) \rightarrow (x, 1-0, t)} \iint_{\Omega_2(\xi, \eta, \tau)} U_{0\xi\xi}(x, y, t; \xi, 1, \psi) d\xi d\tau = \frac{\pi^2}{3} \alpha(x, t).$$

Лемма 3. Пусть $\alpha(y, t) \in C(\overline{\Omega_2})$ и удовлетворяет неравенству Гельдера с показателем $\beta \geq \frac{1}{4}$. Тогда

$$\lim_{(x, y, t) \rightarrow (0+0, y, t)} \iint_{\Omega_1(\xi, \eta, \tau)} U_{0\xi\xi}(x, y, t; 0, \eta, \psi) d\eta d\tau = -\frac{2\pi^2}{3} \alpha(y, t),$$

$$\lim_{(x, y, t) \rightarrow (0+0, y, t)} \iint_{\Omega_1(\xi, \eta, \tau)} U_{2\xi\xi}(x, y, t; 0, \eta, \psi) d\eta d\tau = 0.$$

Лемма 4. Пусть $\alpha(y, t) \in C(\overline{\Omega_3})$ и удовлетворяет неравенству Гельдера с показателем $\beta \geq \frac{1}{4}$. Тогда

$$\lim_{(x,y,t) \rightarrow (x,0+0,t)} \iint_{\Omega_1(\xi,\eta,\tau)} U_{0\xi\xi}(x,y,t;\xi,0,\tau) d\xi d\tau = -\frac{2\pi^2}{3} \alpha(x,t),$$

$$\lim_{(x,y,t) \rightarrow (x,0+0,t)} \iint_{\Omega_1(\xi,\eta,\tau)} U_{2\xi\xi}(x,y,t;\xi,0,\tau) d\xi d\tau = 0$$

Лемма 5. Пусть $\alpha(y,t) \in C(\overline{\Omega_1})$. Тогда

$$\frac{d}{dz} \int_0^z \frac{J(y,t)}{(z-t)^{\frac{1}{3}}} dt = \frac{\pi^2 f'(0)}{\sqrt{3}} \alpha(y,z).$$

Здесь $J(y,t) = \int_0^t \int_0^1 \frac{1}{(t-\tau)} f'(0) f\left(\frac{y-\eta}{(t-\tau)^{\frac{1}{3}}}\right) \alpha(\eta,\tau) d\eta d\tau$.

Теперь удовлетворяя условиям (2)-(4) и воспользовавшись лемм 1-4 из (7) получаем следующие соотношения:

$$\begin{aligned} \varphi_1(y,t) &= \alpha_1(y,t)u(0,y,t) + \alpha_2(y,t)u_{xx}(0,y,t) = \\ &= \iint_{\Omega_1(\xi,\eta,\tau)} \alpha_1 U_0(0-0, y-\eta, t-\tau) p_1(\eta,\tau) d\eta d\tau - \frac{2\pi^2}{3} \alpha_2(y,t) p_1(y,t) + \\ &+ \iint_{\Omega_2(\xi,\eta,\tau)} (\alpha_1 U_0(0-1, y-\eta, t-\tau) + \alpha_2 U_{0xx}(0-1, y-\eta, t-\tau)) p_2(\eta,\tau) d\eta d\tau + \\ &+ \iint_{\Omega_1(\xi,\eta,\tau)} (\alpha_1 U_2(0-0, y-\eta, t-\tau;)) p_3(\eta,\tau) d\eta d\tau + \\ &+ \iint_{\Omega_3(\xi,\eta,\tau)} (\alpha_1 U_1(0-\xi, y-0, t-\tau;) + \alpha_2 U_1(0-\xi, y, t-\tau;)) \gamma_3(\xi,\tau) d\xi d\tau + \\ &+ \iint_{\Omega_4(\xi,\eta,\tau)} (\alpha_1 U_0(0-\xi, y-1, t-\tau;) + \alpha_2 U_{0xx}(0-\xi, y-1, t-\tau;)) \gamma_2(\xi,\tau) d\xi d\tau + \\ &+ \iint_{\Omega_3(\xi,\eta,\tau)} (\alpha_1 U_0(0-\xi, y-0, t-\tau;) + \alpha_2 U_{0xx}(0-\xi, y, t-\tau;)) \gamma_1(\xi,\tau) d\xi d\tau, \end{aligned} \quad (8)$$

$$\begin{aligned}
\varphi_3(y,t) &= \alpha_3(y,t)u(1,y,t) + \alpha_4(y,t)u_x(1,y,t) + \alpha_5(y,t)u_{xx}(1,y,t) = \\
&= \iint_{\Omega_2(\xi,\eta,\tau)} \alpha_3 U_0(1-1,y-\eta,t-\tau) p_2(\eta,\tau) d\eta d\tau + \frac{\pi^2}{3} \alpha_5(y,t) p_2(y,t) + \\
&+ \iint_{\Omega_2(\xi,\eta,\tau)} \alpha_4 U_{0x}(1-1,y-\eta,t-\tau) p_2(\eta,\tau) d\eta d\tau \\
&+ \iint_{\Omega_1(\xi,\eta,\tau)} (\alpha_3 U_0(1-0,y-\eta,t-\tau) + \alpha_4 U_{0x}(1-0,y-\eta,t-\tau)) p_1(\eta,\tau) d\eta d\tau + \\
&+ \iint_{\Omega_1(\xi,\eta,\tau)} (\alpha_5 U_{0xx}(1-0,y-\eta,t-\tau)) p_1(\eta,\tau) d\eta d\tau + \\
&+ \iint_{\Omega_1(\xi,\eta,\tau)} (\alpha_3 U_2(1-0,y-\eta,t-\tau) + \alpha_4 U_{2x}(1-0,y-\eta,t-\tau)) p_3(\eta,\tau) d\eta d\tau + \\
&+ \iint_{\Omega_1(\xi,\eta,\tau)} (\alpha_5 U_{2xx}(1-0,y-\eta,t-\tau)) p_3(\eta,\tau) d\eta d\tau + \\
&+ \iint_{\Omega_3(\xi,\eta,\tau)} (\alpha_3 U_1(1-\xi,y-0,t-\tau) + \alpha_4 U_{1x}(1-\xi,y-0,t-\tau)) \gamma_3(\xi,\tau) d\xi d\tau + \\
&+ \iint_{\Omega_3(\xi,\eta,\tau)} (\alpha_5 U_{1xx}(1-\xi,y-0,t-\tau)) \gamma_3(\xi,\tau) d\xi d\tau + \\
&+ \iint_{\Omega_4(\xi,\eta,\tau)} (\alpha_3 U_0(1-\xi,y-1,t-\tau) + \alpha_4 U_{0x}(1-\xi,y-1,t-\tau)) \gamma_2(\xi,\tau) d\xi d\tau + \\
&+ \iint_{\Omega_4(\xi,\eta,\tau)} (\alpha_5 U_{0xx}(1-\xi,y-1,t-\tau)) \gamma_2(\xi,\tau) d\xi d\tau + \\
&+ \iint_{\Omega_3(\xi,\eta,\tau)} (\alpha_3 U_0(1-\xi,y-0,t-\tau) + \alpha_4 U_{0x}(1-\xi,y-0,t-\tau)) \gamma_1(\xi,\tau) d\xi d\tau + \\
&+ \iint_{\Omega_3(\xi,\eta,\tau)} (\alpha_5 U_{0xx}(1-\xi,y-0,t-\tau)) \gamma_1(\xi,\tau) d\xi d\tau,
\end{aligned} \tag{9}$$

$$\begin{aligned}
\psi_1(y,t) &= \beta_1(x,t)u(x,0,t) + \beta_2(x,t)u_{yy}(x,0,t) = \\
&= \iint_{\Omega_2(\xi,\eta,\tau)} (\beta_1 U_0(x-1,0-\eta,t-\tau) + \beta_2 U_{0yy}(x-1,0-\eta,t-\tau)) p_2(\eta,\tau) d\eta d\tau + \\
&+ \iint_{\Omega_1(\xi,\eta,\tau)} (\beta_1 U_0(x-0,0-\eta,t-\tau) + \beta_2 U_{0yy}(x-0,0-\eta,t-\tau)) p_1(\eta,\tau) d\eta d\tau + \\
&+ \iint_{\Omega_1(\xi,\eta,\tau)} (\beta_1 U_2(x-0,0-\eta,t-\tau) + \beta_2 U_{2yy}(x-0,0-\eta,t-\tau)) p_3(\eta,\tau) d\eta d\tau + \\
&+ \iint_{\Omega_3(\xi,\eta,\tau)} (\beta_1 U_1(x-\xi,0-0,t-\tau)) \gamma_3(\xi,\tau) d\xi d\tau + \\
&+ \iint_{\Omega_4(\xi,\eta,\tau)} (\beta_1 U_0(x-\xi,0-1,t-\tau) + \beta_2 U_{0yy}(x-\xi,0-1,t-\tau)) \gamma_2(\xi,\tau) d\xi d\tau + \\
&+ \iint_{\Omega_3(\xi,\eta,\tau)} (\beta_1 U_0(x-\xi,0-0,t-\tau)) \gamma_1(\xi,\tau) d\xi d\tau - \frac{2\pi^2}{3} \beta_2(x,t) \gamma_1(x,t),
\end{aligned} \tag{10}$$

$$\begin{aligned}
\psi_3(y,t) &= \beta_3(x,t)u(x,1,t) + \beta_4(x,t)u_y(x,1,t) + \beta_5(x,t)u_{yy}(x,1,t) = \\
&= \iint_{\Omega_2(\xi,\eta,\tau)} \left(\beta_3 U_0(x-1,1-\eta,t-\tau) + \beta_4 U_{0y}(x-1,1-\eta,t-\tau) \right) p_2(\eta,\tau) d\eta d\tau + \\
&+ \iint_{\Omega_2(\xi,\eta,\tau)} \left(\beta_5 U_{0yy}(x-1,1-\eta,t-\tau) \right) p_2(\eta,\tau) d\eta d\tau + \\
&+ \iint_{\Omega_1(\xi,\eta,\tau)} \left(\beta_3 U_0(x-0,1-\eta,t-\tau) + \beta_4 U_{0y}(x-0,1-\eta,t-\tau) \right) p_1(\eta,\tau) d\eta d\tau + \\
&+ \iint_{\Omega_1(\xi,\eta,\tau)} \left(\beta_5 U_{0yy}(x-0,1-\eta,t-\tau) \right) p_1(\eta,\tau) d\eta d\tau + \\
&+ \iint_{\Omega_1(\xi,\eta,\tau)} \left(\beta_3 U_2(x-0,1-\eta,t-\tau) + \beta_4 U_{2y}(x-0,1-\eta,t-\tau) \right) p_3(\eta,\tau) d\eta d\tau + \\
&+ \iint_{\Omega_1(\xi,\eta,\tau)} \left(\beta_5 U_{2yy}(x-0,1-\eta,t-\tau) \right) p_3(\eta,\tau) d\eta d\tau + \\
&+ \iint_{\Omega_3(\xi,\eta,\tau)} \left(\beta_3 U_1(x-\xi,1-0,t-\tau) + \beta_4 U_{1y}(x-\xi,1-0,t-\tau) \right) \gamma_3(\xi,\tau) d\xi d\tau + \\
&+ \iint_{\Omega_3(\xi,\eta,\tau)} \left(\beta_5 U_{1yy}(x-\xi,1-0,t-\tau) \right) \gamma_3(\xi,\tau) d\xi d\tau + \\
&+ \iint_{\Omega_4(\xi,\eta,\tau)} \left(\beta_3 U_0(x-\xi,1-1,t-\tau) \right) \gamma_2(\xi,\tau) d\xi d\tau + \frac{\pi^2}{3} \beta_5(x,t) \gamma_2(x,t) + \quad (11) \\
&+ \iint_{\Omega_4(\xi,\eta,\tau)} \left(\beta_4 U_{0y}(x-\xi,1-1,t-\tau) \right) \gamma_2(\xi,\tau) d\xi d\tau + \\
&+ \iint_{\Omega_3(\xi,\eta,\tau)} \left(\beta_3 U_0(x-\xi,1-0,t-\tau) + \beta_4 U_{0y}(x-\xi,1-0,t-\tau) \right) \gamma_1(\xi,\tau) d\xi d\tau + \\
&+ \iint_{\Omega_3(\xi,\eta,\tau)} \left(\beta_5 U_{0yy}(x-\xi,1-0,t-\tau) \right) \gamma_1(\xi,\tau) d\xi d\tau, \\
\varphi_2(x,y) &= u_x(0,y,t) = \iint_{\Omega_1(\xi,\eta,\tau)} U_{0x}(0-0,y-\eta,t-\tau) p_1(\eta,\tau) d\eta d\tau + \\
&+ \iint_{\Omega_2(\xi,\eta,\tau)} U_{0x}(0-1,y-\eta,t-\tau) p_2(\eta,\tau) d\eta d\tau + \\
&+ \iint_{\Omega_1(\xi,\eta,\tau)} U_{2x}(0-0,y-\eta,t-\tau) p_3(\eta,\tau) d\eta d\tau + \\
&+ \iint_{\Omega_3(\xi,\eta,\tau)} U_{1x}(0-\xi,y-0,t-\tau) \gamma_3(\xi,\tau) d\xi d\tau + \\
&+ \iint_{\Omega_4(\xi,\eta,\tau)} U_{0x}(0-\xi,y-1,t-\tau) \gamma_2(\xi,\tau) d\xi d\tau + \quad (12) \\
&+ \iint_{\Omega_3(\xi,\eta,\tau)} U_x(0-\xi,y-0,t-\tau) \gamma_1(\xi,\tau) d\xi d\tau,
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
\psi_2(x, y) = u_x(x, 0, t) = & \iint_{\Omega_1(\xi, \eta, \tau)} U_{0y}(x - 0, 0 - \eta, t - \tau) p_1(\eta, \tau) d\eta d\tau + \\
& + \iint_{\Omega_2(\xi, \eta, \tau)} U_{0y}(x - 1, 0 - \eta, t - \tau) p_2(\eta, \tau) d\eta d\tau + \\
& + \iint_{\Omega_1(\xi, \eta, \tau)} U_{2y}(x - 0, 0 - \eta, t - \tau) p_3(\eta, \tau) d\eta d\tau + \\
& + \iint_{\Omega_3(\xi, \eta, \tau)} U_{1y}(x - \xi, 0 - 0, t - \tau) \gamma_3(\xi, \tau) d\xi d\tau + \\
& + \iint_{\Omega_4(\xi, \eta, \tau)} U_{0y}(x - \xi, 0 - 1, t - \tau) \gamma_2(\xi, \tau) d\xi d\tau + \\
& + \iint_{\Omega_3(\xi, \eta, \tau)} U_y(x - \xi, 0 - 0, t - \tau) \gamma_1(\xi, \tau) d\xi d\tau.
\end{aligned} \tag{13}$$

Теперь соотношениям (12), (13) применяем леммы 5. Тогда система уравнений может быть приведена к следующему виду:

$$\begin{aligned}
\mu_i(z, t) = & \int_0^t \int_0^1 K_{ij}(z, t; \zeta, \tau) \tau_i(\zeta, \tau) d\zeta d\tau + \Phi_i(z, t), \quad i = \overline{1, 6}, \\
|K_{ij}(z, t; \zeta, \tau)| \leq & \frac{C}{(t - \tau)^{\frac{11}{12}}}, \quad \Phi_i(z, t) \in C^1(\overline{D}).
\end{aligned}$$

Так как решение этой системы существует и единственно, задача (1)-(4) имеет единственное решение.

Литература

1. Lamberto Cattabriga. Un problema al contorno per una equazione parabolica di ordine dispari. *Annali della Scuola Normale Superiore di Pisa, Classe di Scienze 3^e serie*, tome 13, n^o 2 (1959), pp.163-203.
2. А.В.Фаминский. Задача Коши для уравнения Захарова-Кузнецова. *Дифференциальные уравнения*. 1995. Т31, №6. стр.1070-1081.
3. С.П.Попов. Особенности численного моделирования двухсолитонных решений уравнения Захарова-Кузнецова. *Журнал вычислительной математики и математической физики*, 39:10 (1999), стр.1749-1757.
4. С.Абдиназаров, З.А.Собиров. О фундаментальных решениях уравнения с кратными характеристиками третьего порядка в многомерном пространстве. *Труды междунар. науч. конференции «Дифференциальные уравнения с частными производными и родственные проблемы анализа и информатики»*. Ташкент 2004, стр.12-13.
5. A.R.Khashimov. Some properties of the fundamental solutions of non-stationary third order composite type equation in multidimensional domains. *Journal of Nonlinear Evolution Equations and Applications*. No. 1, 2013. pp.29-38.

6. А.Р.Хашимов, С.Якубов. О некоторых свойствах решений задачи Коши для нестационарного уравнения третьего порядка составного типа. Уфимский математический журнал. Том 6, №4 (2014). стр.139-148.
7. А.Р.Хашимов. О некоторых свойствах фундаментальных решений нестационарного уравнения нечетного порядка составного типа в многомерных областях. ДАН РУз, 2010, №5, стр.6-9.
8. А.В.Фаминский. О нелокальной корректности смешанной задачи для уравнения Захарова-Кузнецова. Современная математика и ее приложения. 2006, Том 38, стр.135-148.
9. А.И.Кожанов. Краевые задачи для уравнений математической физики нечетного порядка. Новосибирск, 1990, 130 стр.
10. А.В.Фаминский, М.А.Опритова. О задаче Коши для уравнения Кавахары. Труды Шестой Международной конференции по дифференциальным уравнениям. Москва, 2012, стр.132-150.
11. В.М.Катсон. Уединенные вольны двумерного модифицированного уравнения Кавахары. Известия вузов. Прикладная нелинейная динамика. 2008. стр.132-150.
12. К.Сангаре, А.В.Фаминский. Слабые решение решения смешанной задачи в полу-полосе для обобщенного уравнения Кавахары. Математические заметки. 2009, Т.85, вып.1. стр.98-109.
13. А.В.Фаминский, Р.В.Кувшинов. Начально-краевые задачи для обобщенного уравнения Кавахары. Успехи математических наук. 2011, Т.66, вып.4(400), стр.187-188.
14. А.Р.Хашимов. Вторая краевая задача для нестационарного уравнения третьего порядка составного типа. Математические заметки СВФУ, 2017, Том 24, №4, стр.76-86.