

УДК 517.956.4

## **РАЗРЕШИМОСТЬ НЕЛОКАЛЬНОЙ ЗАДАЧИ ДЛЯ УРАВНЕНИЯ ТРЕТЬЕГО ПОРЯДКА С ОПЕРАТОРОМ ТЕПЛОПРОВОДНОСТИ В ГЛАВНОЙ ЧАСТИ**

**О. С. Зикиров, М. М. Сагдуллаева**

Национальный университет Узбекистана имени Мирзо Улугбека,  
ул. Университетская 4, 100174, г. Ташкент. Республика Узбекистан

E-mail: zikirov@yandex.ru, sagdullayevam@mail.ru

В работе доказаны теоремы существования и единственности регулярных решений одной нелокальной задаче с интегральным условием для уравнения третьего порядка с оператором теплопроводности в главной части. Доказательство основано на сведении поставленной задачи к смешанной задаче для нагруженного уравнения теплопроводности.

*Ключевые слова: краевая задачи, нелокальное условие, нелокальная задача, параболическое уравнение, функция Грина, интегральные уравнения.*

© Зикиров О. С., Сагдуллаева М. М., 2020

---

### **Введение**

Нелокальные задачи с интегральными условиями возникают при исследовании физических явлений в случае, когда граница области протекания недоступна для непосредственных измерений. Например, математическое моделирование процессы влагопереноса в капиллярно-пористых средах [1], распространения тепла в гетерогенных средах [2], влагопереноса в почво-грунтах [3] и исследование одномерной диффузионной модели [4] приводят к таким задачам.

К первым работам для параболических уравнений с интегральными условиями относятся, по-видимому работы [5] и [6]. Различные классы краевые задачи с интегральными условиями для уравнений теплопроводности рассмотрены в работах [7]–[13] и др.

В настоящей работе рассматривается задача с интегральным условием для уравнений в частных производных третьего порядка с оператором теплопроводности в главной части.

## Постановка задачи и основные результаты

В области  $D = \{(x, t) : 0 < x < l, 0 < t < T\}$  рассмотрим уравнение в частных производных третьего порядка вида

$$Lu \equiv \frac{\partial}{\partial x} \left( \frac{\partial u}{\partial t} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \right) + c(x, t)u = f(x, t), \quad (1)$$

где  $c(x, t)$ ,  $f(x, t)$  — заданные функции.

Заметим, что уравнение (1) относится к первому каноническому виду относительно старших производных, указанных в работе [12], т. е. уравнение характеристики имеет один общий интеграл, причём трехкратный. Этот фактор существенно влияет как на корректность постановки задач, так и на их разрешимость.

В работе для уравнения (1) исследуется следующая задача: *найти в области  $D$  решение  $u(x, t)$  уравнения (1), удовлетворяющее начальному*

$$u(x, 0) = \varphi(x), \quad 0 \leq x \leq l, \quad (2)$$

*граничным*

$$u(0, t) = \psi_1(t), \quad 0 \leq t \leq T, \quad (3)$$

$$u_x(0, t) = \psi_2(t), \quad 0 \leq t \leq T, \quad (4)$$

*и интегральному условию*

$$\int_0^l u(x, t) dx = \int_0^t h(t, \tau) u(l, \tau) d\tau + \psi_3(t), \quad 0 \leq t \leq T, \quad (5)$$

где  $\varphi(x)$ ,  $\psi_i(t)$ , ( $i = \overline{1, 3}$ ),  $h(t, \tau)$  — заданные, непрерывные при  $x \in [0, l]$ ,  $t \in [0, T]$ ,  $\tau \in [0, t]$  соответственно функции, удовлетворяющие условиям согласования:

$$\varphi(0) = \psi_1(0), \quad \varphi'(l) = \psi_2(0); \quad \int_0^l \varphi(x) dx = \psi_3(0).$$

В поставленной задаче в краевых условиях содержится нелокальность по времени, впервые рассмотренные в работе [13]. Заметим, что в работе [14] исследованы разрешимость краевых задач, сочетающих задачи с нелокальными условиями А.А.Самарского и задачи с интегральными условиями.

Через  $C^{k, l}(D)$  обозначен класс функций  $u(x, y)$ , непрерывных вместе со своими частными производными порядка  $\partial^{m+n} u(x, y) / \partial x^m \partial y^n$  для всех  $m = \overline{0, k}$ ,  $n = \overline{0, l}$ ;  $C^{0, 0}(D)$  обозначим через  $C(D)$ .

Под классом  $C^{(k, v)}(D)$  понимаются определенные в области  $D$  функции, у которых все частные производные порядка  $k$  существуют и удовлетворяют условию Гельдера с показателем  $v \in (0, 1)$ .

**Определение.** *Регулярным в области  $D$  решением уравнения (1) называется функция  $u(x, t)$ , из класса  $C^{3, 1}(D) \cap C^{2, 0}(\overline{D})$ , удовлетворяющая ему в обычном смысле.*

**Условие 1.** Коэффициент и правая часть уравнения (1) удовлетворяют условиям

$$c(x,t), f(x,t) \in C(\bar{D}).$$

**Условие 2.** Заданные функции  $\varphi(x)$ ,  $\psi_i(t)$ , ( $i = 1, 2, 3$ ) и  $\rho(t, \tau)$  удовлетворяют условиям

$$\varphi(x) \in C^2[0, l]; \quad \psi_1(t), \psi_3(t) \in C^1[0, T], \quad \psi_2(t) \in C[0, T].$$

Имеет место следующая теорема о разрешимости нелокальной задачи (1)–(5).

**Теорема.** Пусть выполнены Условие 1 и Условие 2. Тогда существует единственное непрерывное и ограниченное решение нелокальной задачи (1)–(5).

### Сведение задачи (1)–(5) к смешанной задаче для нагруженного уравнения теплопроводности

Сначала рассмотрим задачу (1)–(5) в случае когда  $c(x,t) = 0$ .

Пусть  $u(x,t)$  является решением задачи (1)–(5). Интегрируя уравнения (1) по  $x$  от 0 до  $x$ , и учитывая условия (3), получим нагруженное уравнения параболического типа

$$\frac{\partial u}{\partial t} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = f_1(x,t) - \frac{\partial^2 u(0,t)}{\partial x^2}, \quad (6)$$

здесь

$$f_1(x,t) = \psi_1'(t) + \int_0^x f(z,t) dz.$$

Легко убедиться, что решение уравнения (5) также является решением уравнения (1) при  $c(x,t) = 0$ . Сложность этой задачи состоит в том, что в обе части граничного условия (5) входит неизвестное решение  $u(x,t)$ .

Поэтому обозначим  $u(l,t)$  через  $\mu(t)$  и решим следующую задачу найти в области  $D$  решение  $u(x,t)$  уравнения (6), удовлетворяющее начальному условию (2) и крайевым условиям

$$u_x(0,t) = \psi_2(t), \quad u(l,t) = \mu(t), \quad 0 \leq t \leq T. \quad (7)$$

Предположим, что  $\mu(t)$  непрерывно-дифференцируема и интегрируема на  $[0, T]$  функция, причем  $\mu(0) = \varphi(l)$ .

Известно (см. например [15], [16]), что функция Грина смешанной задачи (2), (7) для уравнения теплопроводности имеет вид

$$G(x,t; \xi, \tau) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} (-1)^n \left[ U(x - \xi + 2nl, t - \tau) - U(x + \xi + 2nl, t - \tau) \right], \quad (8)$$

здесь

$$U(x - \xi; t - \tau) = \begin{cases} \frac{1}{2\sqrt{\pi(t - \tau)}} \exp\left[-\frac{(x - \xi)^2}{4(t - \tau)}\right], & t > \tau, \\ 0, & t \leq \tau. \end{cases}$$

Используя свойства функции Грина  $G(x, t; \xi, \tau)$  получим явное решение  $u(x, t)$  смешанной задачи в виде [17]

$$u(x, t) = \int_0^l \varphi(\xi) G(x, t; \xi, 0) d\xi + \int_0^t \mu(\tau) G_\xi(x, t; 0, \tau) d\tau - \\ - \int_0^t \psi_2(\tau) G(x, t; 0, \tau) d\tau + \int_0^t \int_0^l G(x, t; \xi, \tau) [f_1(\xi, \tau) - u_{xx}(0, \tau)] d\xi d\tau. \quad (9)$$

В равенство (9) входят неизвестные функции  $\mu(t)$  и  $u_{xx}(0, t)$ . Сначала находим функцию  $u_{xx}(0, t)$ . С этой целью формулу (9) перепишем в виде

$$u(x, t) = - \int_0^t K(x; t, \tau) u_{xx}(0, \tau) d\tau + g(x, t), \quad (10)$$

где

$$K(x; t, \tau) = \int_0^l G(x, t; \xi, \tau) d\xi; \quad (11)$$

$$g(x, t) = \int_0^l \varphi(\xi) G(x, t; \xi, 0) d\xi + \int_0^t \mu(\tau) G_\xi(x, t; 0, \tau) d\tau - \\ - \int_0^t \psi_2(\tau) G(x, t; 0, \tau) d\tau + \int_0^t \int_0^l G(x, t; \xi, \tau) f_1(\xi, \tau) d\xi d\tau. \quad (12)$$

В дальнейшем используем дифференциальные свойства ядра  $K(x; t, \tau)$  и свободного члена  $g(x, t)$  в окрестности точки  $x = 0$ .

### Исследования функции $K(x; t, \tau)$ и $g(x, t)$

Полученное интегро-дифференциальное уравнение (10) будем решать методом сведения к интегральному уравнению относительно  $u_{xx}(0, t)$ .

Имеет место следующее утверждение.

**Лемма 1.** При  $t > \tau$  ядро  $K(x, t, \tau)$  определяемой равенством (11) имеет вторые производные по  $x$  и они ограничено при  $x = 0$ , т. е.

$$\left| \frac{\partial^2 K(x, t, \tau)}{\partial x^2} \right|_{x=0} < M.$$

Доказательство. Лемма 1 доказывается с помощью известных оценок функции Грина и ее производных [17]

$$\left| \frac{\partial^{i+j} G(x, t; \xi, \tau)}{\partial x^i \partial t^j} \right| < \frac{C}{(t - \tau)^{(i+2j+1)/2}} \exp \left\{ -c_0 \frac{(x - \xi)^2}{4(t - \tau)} \right\}, \quad i, j = 0, 1, 2, \dots$$

$C = const > 0$ ,  $0 < c_0 = const < 1$ , а также неравенств

$$X^\gamma e^{-X} < M e^{-qX} \quad (13)$$

где  $X \geq 0, \gamma = \text{const} \geq 0, M = \text{const} > 0, 0 < q = \text{const} < 1$ .

Дифференцируя (11) под знаком интеграла имеем

$$\frac{\partial K}{\partial x} = \int_0^l \frac{\partial G(x, t; \xi, \tau)}{\partial x} d\xi = - \int_0^l \frac{\partial G(x, t; \xi, \tau)}{\partial \xi} d\xi = -G(x, t; l, \tau).$$

В силу равенства (8) получим

$$\frac{\partial K}{\partial x} = 2 \sum_{n=-\infty}^{+\infty} (-1)^n U(x + (2n+1)l, t - \tau).$$

Отсюда дифференцируя по  $x$ , находим

$$\frac{\partial^2 K}{\partial x^2} = 2 \sum_{n=-\infty}^{+\infty} (-1)^n \frac{x + (2n+1)l}{2(t - \tau)} U(x + (2n+1)l, t - \tau).$$

Теперь полагая  $x = 0$ , имеем

$$\left. \frac{\partial^2 K}{\partial x^2} \right|_{x=0} = \frac{1}{2\sqrt{\pi}(t - \tau)^3} \sum_{n=-\infty}^{+\infty} (-1)^n [(2n+1)l] \exp\left\{-\frac{[(2n+1)l]^2}{4(t - \tau)}\right\}. \quad (14)$$

Общий член ряда (14) представим в виде

$$\begin{aligned} & \frac{(2n+1)l}{4\sqrt{\pi}(t - \tau)^{3/2}} \exp\left\{-\frac{[(2n+1)l]^2}{4(t - \tau)}\right\} = \\ & = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \left[\frac{(2n+1)l}{2\sqrt{t - \tau}}\right]^3 \exp\left\{-\frac{1}{2} \left[\frac{(2n+1)l}{2\sqrt{t - \tau}}\right]^2\right\} \frac{1}{[(2n+1)l]^2} \exp\left\{-\frac{1}{2} \left[\frac{(2n+1)l}{2\sqrt{t - \tau}}\right]^2\right\}. \end{aligned}$$

Используя известное неравенство (13)

$$0 < \left[\frac{(2n+1)l}{2\sqrt{t - \tau}}\right]^3 \exp\left\{-\frac{1}{2} \left[\frac{(2n+1)l}{2\sqrt{t - \tau}}\right]^2\right\} < M,$$

получим оценку для общего члена ряда (14)

$$\left| \frac{\partial^2 K}{\partial x^2} \right|_{x=0} \leq \left| \frac{(2n+1)l}{2(t - \tau)} U((2n+1)l, t - \tau) \right| \leq \frac{2M}{\sqrt{\pi}[(2n+1)l]^2} \exp\left\{-\frac{1}{2} \left[\frac{(2n+1)l}{2\sqrt{t - \tau}}\right]^2\right\}.$$

Так как  $(2n+1) \neq 0$  при любом  $n \in N$ , то нетрудно убедиться, что знака чередующий ряд (14) сходится абсолютно и равномерно, т. е.

$$\left| \frac{\partial^2 K(x, t, \tau)}{\partial x^2} \right|_{x=0} \leq M.$$

□

Лемма 1 доказана.

Теперь рассмотрим функцию  $g(x, t)$ , определяемую равенством (12), которая состоит из суммы тепловых потенциалов. Из теории тепловых потенциалов известно, что если  $\varphi(x) \in C(0, l)$ ,  $\mu(t) \in C(0, \infty)$ ,  $\psi_2(t) \in C^1(0, \infty)$ ,  $\psi_2(0) = 0$ , то

$$g(x, t) \in C_x^2(D) \quad \text{и} \quad \left| \frac{\partial^2 g(x, t)}{\partial x^2} \right|_{x=0} \leq M_0. \quad (15)$$

Таким образом, функции  $K(x; t, \tau)$ ,  $g(x, t)$  и производные второго порядка по  $x$ , при  $x = 0$  являются непрерывными и ограниченными функциями.

### Нахождение нагруженного слагаемого $u_{xx}(0, t)$ уравнения (6)

Из доказанной леммы 1 и неравенства (15) следует, что равенство (10), можем дифференцировать по  $x$  два раза и затем полагая  $x = 0$ , получим интегральное уравнение Вольтерра второго рода относительно  $u_{xx}(0, t)$ :

$$u_{xx}(0, t) + \int_0^t \frac{\partial^2 K(0; t, \tau)}{\partial x^2} u_{xx}(0, \tau) d\tau = \frac{\partial^2 g(0, t)}{\partial x^2}, \quad (16)$$

Ядро и правая часть интегрального уравнения (16) непрерывные и ограниченные функции. Решение уравнения (16) имеет вид

$$u_{xx}(0, t) = g_0(t) + \int_0^t R(t, \tau) g_0(\tau) d\tau \quad (17)$$

где  $R(t, \tau)$  – резольвента ядра  $\frac{\partial^2 K(0; t, \tau)}{\partial x^2}$ , а  $g_0(t) = \frac{\partial^2 g(0, t)}{\partial x^2}$ .

Подставляя значение  $u_{xx}(0, t)$  из (17) в формулу (10), получим

$$u(x, t) = \int_0^t G_\xi(x, t; l, \tau) \mu(\tau) d\tau - \int_0^t k(x, t, \tau) \mu(\tau) d\tau + g_2(x, t) \quad (18)$$

здесь

$$k(x, t, \tau) = \int_\tau^t K(x, t, s) \left\{ G_\xi(0, \tau; l, s) + \int_s^\tau R(\tau, s) G_\xi(0, z; l, s) dz \right\} ds;$$

$g_2(x, t)$  – известная функция.

### Разрешимость нелокальной задачи (1)–(5)

Интегрируя (18) по  $x$  от 0 до  $l$  будем иметь

$$\int_0^l u(x, t) dx = \int_0^t \left( \int_0^l G_\xi(x, t; l, \tau) dx \right) \mu(\tau) d\tau - \int_0^t \left( \int_0^l k(x, t, \tau) dx \right) \mu(\tau) d\tau + \int_0^l g_2(x, t) dx \quad (19)$$

Заметим, что

$$\int_0^l G_\xi(x, t, l, \tau) d\xi = - \int_0^l G_x(x, t, l, \tau) dx = -G(l, t; l, \tau) + G(0, t; l, \tau);$$

Тогда (19) примет вид

$$\int_0^l u(x, t) dx = -\frac{1}{2\sqrt{\pi}} \int_0^t \frac{\mu(\tau) d\tau}{\sqrt{t-\tau}} + \frac{1}{2\sqrt{\pi}} \int_0^t G(0, t; l, \tau) \mu(\tau) d\tau -$$

$$-\int_0^t \left( \int_0^l k(x, t, \tau) dx \right) \mu(\tau) d\tau + \int_0^l g_2(x, t) dx \quad (20)$$

Теперь умножим обе части (18) при  $x = l$  на  $h(t, \tau)$  и интегрируем по  $\tau$  от 0 до  $t$ , меняя порядок интегрирования, получим

$$\int_0^t h(t, \tau) u(l, t) d\tau = \int_0^t \mu(\tau) \left\{ \int_\tau^t h(t, s) \left[ G_\xi(l, s; l, \tau) - k(l, \tau, s) \right] ds \right\} d\tau + \int_0^t h(t, \tau) g_2(l, \tau) d\tau \quad (21)$$

Отсюда используя условие (5), будем иметь

$$-\frac{1}{2\sqrt{\pi}} \int_0^t \frac{\mu(\tau) d\tau}{\sqrt{t-\tau}} + \int_0^t k_1(t, \tau) \mu(\tau) d\tau = g_3(t) \quad (22)$$

здесь

$$k_1(t, \tau) = G(0, t; l, \tau) - \int_0^l K(x, t, \tau) dx - \int_\tau^t h(t, s) \left[ G_\xi(x, s; l, \tau) + k(x, \tau, s) \right] ds;$$

$$g_3(t) = - \int_0^l g_2(x, t) dx + \int_0^t h(t, \tau) g_2(l, \tau) d\tau + \psi_3(t).$$

Уравнение (22) перепишем в виде

$$\frac{1}{2\sqrt{\pi}} \int_0^t \frac{\mu(\tau) d\tau}{\sqrt{t-\tau}} = g_4(t), \quad (23)$$

где

$$g_4(t) = g_3(t) + \int_0^t k_1(t, \tau) \mu(\tau) d\tau.$$

Из условия согласования, имеем  $g_4(0) = 0$ . Вычислим производную функции  $g_4(t)$

$$g_4'(t) = g_3'(t) + k_1(t, t) \mu(t) + \int_0^t \frac{\partial k_1(t, \tau)}{\partial t} \mu(\tau) d\tau.$$

Пользуясь явным решением полученного интегрального уравнения Абеля (23), получим интегральное уравнение Вольтерра второго рода в виде

$$\mu(t) = \frac{2}{\sqrt{\pi}} g_5(t) + \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_0^t k_2(t, \tau) \mu(\tau) d\tau, \quad (24)$$

здесь

$$k_2(t, \tau) = \frac{h(t, t)}{\sqrt{t-\tau}} + h(t, t) G(l, \tau; 0, t) + \int_\tau^t \frac{\partial h(t, \tau)}{\partial t} \frac{ds}{\sqrt{\tau-s}} ds + \int_\tau^t \frac{\partial h(t, \tau)}{\partial t} G(l, \tau; 0, s) ds;$$

$$g_5(t) = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_0^t \frac{g_4'(\tau) d\tau}{\sqrt{t-\tau}} \quad - \text{ известная функция.}$$

В силу свойств функции Грина, легко показать [17], что

$$|k_1(t, \tau)| \leq \frac{c_1}{\sqrt{t-\tau}}; \quad |K_1(t; \xi, \tau)| \leq \frac{c_2}{\sqrt{t-\tau}}, \quad c_1, c_2 = \text{const} > 0.$$

Как показано в [17], уравнение (24) является интегральным уравнением Вольтерра второго рода со слабой особенностью и правая часть непрерывна, тогда она имеет единственное решение в классе непрерывно-дифференцируемых функций.

Таким образом, разрешимость нелокальной задачи (1)–(5) доказана.

## Список литературы/References

- [1] Баренблатт Г. Н., Желтов Ю. П., Кочина И. Н., “Об основных представлениях теории фильтрации однородных жидкостей в трещиноватых породах”, *Прикладная математика и механика*, **24**:5 (1960), 852–864. [Barenblatt G. I., Zheltov Yu. P., Kochina I. N., “Basic concepts in the theory of seepage of homogeneous liquids in fissured rocks”, *J. Appl. Math. Mech.*, **24**:5 (1960), 1286–1303].
- [2] Дзекцер Е. С., “Уравнения подземных вод со свободной поверхностью в многослойных средах”, *Доклады АН СССР*, **220**:3 (1975), 540–543. [Dzektser E. S., “Equation of motion of underground water with a free surface in multilayer media”, *Soviet Physics Doklady*, **20**:3 (1975)].
- [3] Чудновский А. Ф., *Теплофизика почвы*, Наука, М., 1976, 352 с. [Chudnovsky A. F., *Thermophysics of the soil*, Nauka, Moscow, 1976, 352 pp.]
- [4] Голованчиков А. В., Симонова И. Э., Симонов Б. В., “Решение диффузионной задачи с интегральным граничным условием”, *Фундамент. и прикладн. матем.*, **7**:2 (2001), 339–349. [Golovanchikov A. V., Simonova I. E., Simonov B. V., “The solution of diffusion problem with integral boundary condition”, *Fundam. Prikl. Mat.*, **7**:2 (2001), 339–349].
- [5] Cannon J.R. J., “The solution of the heat equation subject to the specification of energy”, *Quart. Appl. Math.*, **21**:2 (1963), 155 – 160.
- [6] Камынин Л. И., “Об одной краевой задаче теории теплопроводности с неклассическими краевыми условиями”, *Журн. вычисл. матем. и матем. физики*, **4**:4 (1964), 1006–1023. [Kamynin L. I., “A boundary value problem in the theory of heat conduction with a nonclassical boundary condition”, *Zh. Vychisl. Mat. Mat. Fiz.*, **4**:6 (1964), 33–59].
- [7] Ионкин Н. И., “Решение одной краевой задачи в теории теплопроводности с нелокальным условием”, *Дифференц. уравнения*, **13**:2 (1977), 294–304. [Ionkin N. I., “The solution of a certain boundary value problem of the theory of heat conduction with a nonclassical boundary condition”, *Differ. Uravn.*, **13**:2 (1977), 294–304].
- [8] Ионкин Н. И., Моисеев Е. И., “О задаче для уравнения теплопроводности с двухточечными краевыми условиями”, *Дифференц. уравнения*, **15**:7 (1979), 1284–1295. [Ionkin N. I., Moiseev E. I., “A problem for a heat equation with two-point boundary conditions”, *Differ. Uravn.*, **15**:7 (1979), 1284–1295].
- [9] Самарский А. А., “О некоторых проблемах современной теории дифференциальных уравнений”, *Дифференц. уравнения*, **16**:11 (1980), 1925–1935. [Samarskii A. A., “Some problems of the theory of differential equations”, *Differ. Uravn.*, **16**:11 (1980), 1925–1935].
- [10] Юрчук Н. И., “Смешанная задача с интегральным условием для некоторых параболических уравнений”, *Дифференц. уравнения*, **22**:12 (1986), 2117–2126. [Yurchuk N. J., “A mixed problem with an integral condition for some parabolic equations”, *Differ. Uravn.*, **22**:12 (1986), 2117–2126].
- [11] Кожанов А. И., “Нелокальная по времени краевая задача для линейных параболических уравнений”, *Сиб. журн. индустр. матем.*, **7**:1 (2004), 51–60. [Kozhanov A. I., “A time-nonlocal boundary value problem for linear parabolic equations”, *Sib. Zh. Ind. Mat.*, **7**:1 (2004), 51–60].

- [12] Джураев Т. Д., Попелек Я., “О классификации и приведении к каноническому виду уравнений с частными производными третьего порядка”, *Дифференц. уравнения*, **27:10** (1991), 1734 – 1745. [Dzhuraev T. D., Popel'ek Ya., “Classification and reduction to canonical form of third-order partial differential equations”, *Differ. Equ.*, **27:10** (1991), 1225–1235].
- [13] Кожанов А. И., “Об одной нелокальной краевой задаче с переменными коэффициентами для уравнения теплопроводности и Аллера”, *Дифференц. уравнения*, **40:6** (2004), 763 – 774. [Kozhanov A. I., “On a nonlocal boundary value problem with variable coefficients for the heat equation and the Aller equation”, *Differ. Equ.*, **40:6** (2004), 815–826].
- [14] Кожанов А. И., Попов Н. С., “О разрешимости некоторых задач со смещением для псевдопараболических уравнений”, *Вестн. НГУ. Сер. матем., мех., информ.*, **10:3** (2010), 46–62. [Kozhanov A. I., Popov N. S., “On solvability to nonlocal boundary value problems for pseudoparabolic equations”, *J. Math. Sci.*, **186:3** (2012), 438–452].
- [15] Нахушев А. М., *Уравнения математической биологии*, Высшая школа, М., 1995, 301 с. [Nakhushev A. M., Moscow, 1995, 301 pp.]
- [16] Орынбасаров М. О., “Решение смешанной краевой задачи для уравнения третьего порядка составного типа в полуполосе”, *Известия НАН РК. Сер. физ.–матем.*, 2009, № 1, 3–8. [Orynbasarov M. O., “Solution of a mixed problem for a third-order equation of composite type in a half-band”, *Izv. NAN RK, Ser. Phis.–math.*, 2009, № 1, 3–8].
- [17] Джураев Т. Д., *Краевые задачи для уравнений смешанного и смешанно-составного типов*, Фан, Ташкент, 1979, 240 с. [Dzhuraev T. D., Fan Publ., Tashkent, 1979, 120 pp.]

## Список литературы (ГОСТ)

- [1] Баренблатт Г. Н., Желтов Ю. П., Кочина И. Н. Об основных представлениях теории фильтрации однородных жидкостей в трещиноватых породах // Прикладная математика и механика. 1960. Т. 24, вып. 5, С. 852–864.
- [2] Дзекцер Е. С. Уравнения подземных вод со свободной поверхностью в многослойных средах // Доклады АН СССР. 1975. Т. 220, № 3, С. 540–543.
- [3] Чудновский А. Ф. Теплофизика почвы. М.: «Наука», 1976. – 352 с.
- [4] Голованчиков А. В., Симонова И. Э., Симонов Б. В. Решение диффузионной задачи с интегральным граничным условием // Фундамент. и прикладн. матем. 2001. Т. 7. вып. 2. С. 339–349.
- [5] Cannon J.R. J. The solution of the heat equation subject to the specification of energy // *Quart. Appl. Math.* 1963. – vol. 21, №2. – P. 155 – 160.
- [6] Камынин Л.И. Об одной краевой задаче теории теплопроводности с неклассическими краевыми условиями // Журн. вычисл. матем. и матем. физики. 1964. Т. 4. №4. – С. 1006–1023.
- [7] Ионкин Н.И. Решение одной краевой задачи в теории теплопроводности с нелокальным условием // Дифференц. уравнения. 1977. Т. 13. №2. – С. 294–304.
- [8] Ионкин Н.И., Моисеев Е.И. О задаче для уравнения теплопроводности с двухточечными краевыми условиями // Дифференц. уравнения. 1979. Том 15, №7. – С. 1284–1295.
- [9] Самарский А.А. О некоторых проблемах современной теории дифференциальных уравнений // Дифференц. уравнения. 1980. – Т. 16. №11. – С.1925–1935.
- [10] Юрчук Н.И. Смешанная задача с интегральным условием для некоторых параболических уравнений // Дифференц. уравнения. 1986. Т. 22. №12. –С. 2117--2126
- [11] Кожанов А. И. Нелокальная по времени краевая задача для линейных параболических уравнений // Сиб. журн. индустр. матем., 2004. Т. 7. №1. –С. 51–60.
- [12] Джураев Т.Д., Попелек Я. О классификации и приведении к каноническому виду уравнений с частными производными третьего порядка // Дифференц. уравнения. 1991. – Т. 27. №10. – С. 1734 – 1745.
- [13] Кожанов А.И. Об одной нелокальной краевой задаче с переменными коэффициентами для уравнения теплопроводности и Аллера. Дифференц. уравнения. 2004. – том 40, №6. – С. 763 – 774.

- [14] Кожанов А.И., Попов Н.С. О разрешимости некоторых задач со смещением для псевдопараболических уравнений. Вестн. НГУ. Сер. матем., мех., информ., 2010. Том 10, вып. 3. –С. 46--62.
- [15] Нахушев А.М. Уравнения математической биологии. – М.; Высшая школа. 1995. – 301 с.
- [16] Орынбасаров М.О. Решение смешанной краевой задачи для уравнения третьего порядка составного типа в полуполосе. Известия НАН РК. Сер. физ.–матем. 2009, №1/ – С.3–8.
- [17] Джураев Т. Д. Краевые задачи для уравнений смешанного и смешанно-составного типов. Ташкент.: «Фан», 1979. – 240 с.

**Для цитирования:** Зикиров О. С., Сагдуллаева М. М. Разрешимость нелокальной задачи для уравнения третьего порядка с оператором теплопроводности в главной части // *Вестник КРАУНЦ. Физ.-мат. науки*. 2020. Т. 30. № 1. С. 20-30. DOI: 10.26117/2079-6641-2020-30-1-20-30

**For citation:** Zikirov O. S., Sagdullayeva M. M. Solvability of a non-local problem for a third-order equation with the heat operator in the main part, *Vestnik KRAUNC. Fiz.-mat. nauki*. 2020, **30**: 1, 20-30. DOI: 10.26117/2079-6641-2020-30-1-20-30

Поступила в редакцию / Original article submitted: 22.03.2020

DOI: 10.26117/2079-6641-2020-30-1-20-30

MSC 35K20, 35K35

## **SOLVABILITY OF A NON-LOCAL PROBLEM FOR A THIRD-ORDER EQUATION WITH THE HEAT OPERATOR IN THE MAIN PART**

**O. S. Zikirov, M. M. Sagdullayeva**

National University of Uzbekistan after named Mirzo Ulugbek, 100174. Universitetskaya St., 4. Tashkent. Republic of Uzbekistan

E-mail: zikirov@yandex.ru, sagdullayevam@mail.ru

In this paper, we considered the solvability of a non-local problem with integral condition for a third-order equation with heat operator in the main part. The existence and uniqueness of a regular solution to this problem are proved. The proof is based on reducing a non-local problem to the mixed problem for a loaded heat equation.

*Key words: boundary-value problem, non-local condition, non-local problem, parabolic equation, Green's function, Volterra integral equation.*

© Zikirov O. S., Sagdullayeva M. M., 2020