

О ЕДИНСТВЕННОСТИ И ИТЕРАЦИОННОМ МЕТОДЕ РЕШЕНИЯ ОДНОЙ НЕЛИНЕЙНОЙ НЕСТАЦИОНАРНОЙ ЗАДАЧИ С НЕЛОКАЛЬНЫМИ КРАЕВЫМИ УСЛОВИЯМИ ТИПА ТЕПЛООБМЕНА ИЗЛУЧЕНИЕМ

И.И. ГОЛИЧЕВ

Аннотация. В работе построен итерационный процесс решения нелинейной начально-краевой задачи с нелокальными краевыми условиями, сходящийся с любого начального приближения. В частности, такими задачами описывается нестационарный процесс теплообмена излучением.

Единственность решения задачи и сходимост ь итерационного процесса доказывается в условиях существования гладкого решения задачи.

На каждом шаге итерации решается линейная начально-краевая задача с краевыми условиями третьего рода. Получена оценка скорости сходимости итерационного процесса и необходимые для его построения априорные оценки.

Ключевые слова: нелокальные краевые условия, теплообмен излучением, итерационные методы.

1. ВВЕДЕНИЕ

Рассматривается задача:

$$\rho \frac{\partial u}{\partial t} - \frac{\partial}{\partial x_i} \left(a_{ij}(t, x, u) \frac{\partial u}{\partial x_j} \right) + b(x, t, u, u_x) = f, (x, t) \in Q, \quad (1)$$

$$\begin{aligned} a_{ij}(t, x, u) \frac{\partial u}{\partial x_j} \cos(\vec{n}, x_i) + d(x, t, u) u + h(u(x, t)) = \\ = \int_{\partial G} h(u(\xi, t)) \varphi(\xi, x, t) d\xi + g, (x, t) \in S, \end{aligned} \quad (2)$$

$$u(x, 0) = u^0, x \in G. \quad (3)$$

Здесь $Q = Q_T = G \times (0, T)$; $S = S_T = \partial G \times (0, T)$, G — ограниченная область в R^n ($n \geq 2$), ∂G — ее граница, знак суммирования по повторяющимся индексам опускается.

Глобальная разрешимость таких задач, когда функции $b(\cdot)$, $d(\cdot)$ тождественно равны нулю, изучалась в работе [1]. Начало исследований с краевыми условиями вида (2) для уравнения теплопроводности $\frac{\partial u}{\partial t} = a\Delta u$ положили работы [2], [3].

Введем следующие обозначения:

$$\begin{aligned} \|u\| &= \|u\|_2 = \|u\|_{L_2(G)}, \\ \| |u| \| &= \| |u| \|_2 = \| |u| \|_{L_2(Q)}, \end{aligned}$$

I.I. GOLICHEV, ON UNIQUENESS AND ITERATION METHOD OF SOLVING OF ONE NON-LINEAR NON-STATIONARY PROBLEM WITH NON-LOCAL BOUNDARY CONDITIONS OF «RADIATION HEAT TRANSFER» TYPE.

© Голичев И.И. 2010.

Поступила 23 сентября 2010 г.

$(u, v), ((u, v))$ — скалярные произведения в $L_2(G), L_2(Q)$,

$$|u_x|^2 = \sum_{i=1}^n \left| \frac{\partial u}{\partial x_i} \right|^2, |u_{xx}|^2 = \sum_{i,j=1}^n \left| \frac{\partial^2 u}{\partial x_i \partial x_j} \right|^2,$$

$$V(Q) = V_2(Q) = L_2(0, T; W_2^1(G)) \cap L_\infty(0, T; L_2(G)).$$

Через $A(\omega) = A(x, t, \omega)$ будем обозначать матрицу $(a_{ij}(t, x, \omega))_{i,j=1}^n$.

Будем далее использовать следующие обозначения:

$$a(t, \omega, u_x, v_x) = (A(\omega)u_x, v_x) = \int_G a_{ij}(t, x, \omega) \frac{\partial u}{\partial x_j} \frac{\partial v}{\partial x_i} dx,$$

$$b(t, \omega, u_x, v) = \int_G b(x, t, \omega, u_x) v dx,$$

$$d(t, \omega, v) = \int_{\partial G} d(x, t, \omega(x, t)) v(x, t) dx,$$

$$h(t, \omega, v) = \int_{\partial G} h(\omega(x, t)) v(x, t) dx,$$

$$h(t, \varphi, \omega, v) = \int_{\partial G} \int_{\partial G} h(\omega(\xi, t)) \varphi(\xi, x, t) v(x) d\xi dx.$$

Решением задачи (1) – (3) называется элемент $u \in V(Q)$, $h(u) \in L_1(S)$, удовлетворяющий интегральному тождеству

$$- \int_0^T (u, v_t) dt + \int_0^T [a(t, u, u_x, v_x) + b(t, u, u_x, v)] dt +$$

$$+ \int_0^T d(t, u, v) dt + \int_0^T h(t, u, v) dt =$$

$$= \int_0^T h(t, \varphi, u, v) dt + \int_Q f v dx dt + \int_S g v dx dt$$

при любом $v \in W_2^{1,1}(Q)$, равным нулю при $t = T$.

2. УСЛОВИЯ НА ДАННЫЕ ЗАДАЧИ, РЕШЕНИЕ И ДОПОЛНИТЕЛЬНЫЕ ОБОЗНАЧЕНИЯ

Будем предполагать, что решение задачи (1) – (3) $u(x, t)$ почти всюду в Q удовлетворяет неравенствам:

$$N_1 \leq u(x, t) \leq N_2. \quad (4)$$

Обозначим через P оператор проектирования

$$Pu = \begin{cases} u(x, t), & \text{если } N_1 \leq u(x, t) \leq N_2, \\ N_1, & \text{если } u(x, t) < N_1, \\ N_2, & \text{если } u(x, t) > N_2. \end{cases}$$

Будем предполагать, что выполнены следующие условия на данные задачи:

I. $\rho \in L_\infty(G)$, $0 < \rho_1 \leq \rho(x) \leq \rho_2$ почти для всех $x \in Q$.

II. Матрица $A(u)$ для почти всех $(x, t) \in Q$ и $u, v \in [N_1, N_2]$ удовлетворяет неравенствам

$$\|A(x, t, u) - A(x, t, v)\| \leq L_1 |u - v|, \quad (5)$$

$$m |\xi|^2 \leq a_{ij}(x, t, u) \xi_i \xi_j \leq M |\xi|^2 \quad \forall \xi \in R^n, \quad (6)$$

где $L_1 \geq 0, m > 0$.

III. Функция $b(x, t, u, \xi)$ почти для всех $(x, t) \in Q$ удовлетворяет условиям:

$$|b(x, t, u^1, \xi) - b(x, t, u^2, \xi)| \leq L_2 |u^1 - u^2| |\xi| \quad \forall u^1, u^2 \in [N_1, N_2], \xi \in R^n, \quad (7)$$

$$|b(x, t, u, \xi^1) - b(x, t, u, \xi^2)| \leq L_3 |\xi - \eta| \quad \forall u \in [N_1, N_2], \xi^1, \xi^2 \in R^n, \quad (8)$$

где $L_2, L_3 \geq 0$.

IV. Функция $d(x, t, u)$ непрерывна на $S \times [N_1, N_2]$ почти всюду на S , $|d(x, t, 0)| \leq \bar{d}$ и по переменной u удовлетворяет условию Липшица

$$|d(x, t, u^1) - d(x, t, u^2)| \leq L_4 |u^1 - u^2| \quad \forall (x, t) \in S. \quad (9)$$

V. Функция $h(u)$ удовлетворяет условиям Липшица на $[N_1, N_2]$

$$|h(u^1) - h(u^2)| \leq L_5 |u^1 - u^2|. \quad (10)$$

VI. Функция $\varphi(\xi, x, t) \in L_1(\partial G \times \partial G \times [0, T])$, $\varphi(\xi, x, t) = \varphi(x, \xi, t)$ и, кроме того,

$$\tilde{\varphi}(\xi, t) = \int_{\partial G} \varphi(\xi, x, t) dx \leq C_2$$

VII. $u^0 \in L_2(G)$, $f \in L_2(Q)$, $g \in L_2(S)$.

Далее рассматривается вопрос о сходимости последовательности $\{u_k\}$, где u_{k+1} — решение задачи

$$\begin{aligned} \rho \frac{\partial u_{k+1}}{\partial t} - \mu_1 \sum_{i=1}^n \frac{\partial^2 u_{k+1}}{\partial x_i^2} + \mu_2 u_{k+1} &= \frac{\partial}{\partial x_i} r_{ij}(x, t, Pu_k) \frac{\partial u_k}{\partial x_j} - \\ &- (b(x, t, Pu_k, u_{kx}) - \mu_2 Pu_k) + f(x, t), (x, t) \in Q, \end{aligned} \quad (11)$$

$$\begin{aligned} \mu_1 \frac{\partial u_{k+1}}{\partial x_i} \cos(\vec{n}, x_i) + \mu_3 u_{k+1} &= -(d(x, t, Pu_k) Pu_k + h(Pu_k) - \mu_3 Pu_k) + \\ &+ \int_{\partial G} h(Pu_k(\xi, t)) \varphi(\xi, x, t) d\xi - r_{ij}(x, t, Pu_k) \frac{\partial u_k}{\partial x_j} \cos(\vec{n}, x_i) + g(x, t), (x, t) \in S, \end{aligned} \quad (12)$$

$$u_{k+1}(x, 0) = u^0(x), x \in G. \quad (13)$$

Здесь $r_{ij}(x, t, \omega) = a_{ij}(x, t, \omega) - \mu_1 \delta_{ij}$, $\delta_{ii} = 1$, $\delta_{ij} = 0$, при $i \neq j$, μ_1, μ_2, μ_3 — неотрицательные параметры метода. Далее заметим, что для сходимости рассматриваемого итерационного процесса существенную роль играет выбор параметра μ_1 . Параметры μ_2 и μ_3 могут быть произвольными неотрицательными (например, $\mu_2 = \mu_3 = 0$). Однако в некоторых случаях соответствующий выбор этих параметров ускоряет сходимость.

3. ИССЛЕДОВАНИЕ СХОДИМОСТИ ИТЕРАЦИОННОГО ПРОЦЕССА

Теорема 1. Пусть задача (1) — (3) имеет решение $u(x, t) \in C^1(\bar{Q})$, удовлетворяющее условию (4), а данные задачи удовлетворяют условиям (I) — (VII). Пусть $\mu_1 = \frac{1}{2}(M + m)$, $\mu_2, \mu_3 \geq 0$ и $n \leq 3$, а $\{u_k\}$ — последовательность решения задач (11), (12). Тогда при любом $u_0 \in V$ последовательность $\{u_k\}$ сходится к $u(x, t)$ при $k \rightarrow \infty$ и справедлива оценка

$$\|u(x, t) - u_k(x, t)\|_V \leq C(\theta_1) \theta_1^k \|u - u_0\|_V, \quad (14)$$

где $\theta_1 \in (\theta, 1)$, $\theta = \frac{M-m}{M+m}$, $\|u\|_V = \operatorname{vraimax}_{t \in [0, T]} \|u(x, t)\| + \|u\|_{L_2(0, T; W_2^1(G))}$.

Доказательство. Поскольку для решения задачи (1) – (3) справедливо равенство $Pu = u$, то уравнения (1), (2) можно записать в виде:

$$\rho \frac{\partial u}{\partial t} - \mu_1 \sum_{i=1}^n \frac{\partial^2 u}{\partial x_i^2} + \mu_2 u = \frac{\partial}{\partial x_i} \left(r_{ij}(x, t, Pu) \frac{\partial u}{\partial x_j} \right) - r_b(x, t, Pu, u_x) + f(x, t), (x, t) \in Q,$$

$$\begin{aligned} \mu_1 \frac{\partial u}{\partial x_i} \cos(\vec{n}, x_i) + \mu_3 u &= -r_d(x, t, Pu)Pu - h(Pu(x, t)) + \\ &+ \int_{\partial G} h(Pu(\xi, t)) \varphi(\xi, x, t) d\xi - r_{ij}(x, t, Pu) \frac{\partial u}{\partial x_j} \cos(\vec{n}, x_i) + g(x, t), (x, t) \in S. \end{aligned}$$

Здесь $r_b(x, t, \omega, u_x) = b(x, t, \omega, u_x) - \mu_2 \omega$, $r_d(x, t, \omega) = (d(x, t, \omega) - \mu_3) \omega$. Обозначим $\Delta u_k = u - u_k$, тогда Δu_{k+1} является решением задачи:

$$\begin{aligned} \rho \frac{\partial \Delta u_{k+1}}{\partial t} - \mu_1 \sum_{i=1}^n \frac{\partial^2 \Delta u_{k+1}}{\partial x_i^2} + \mu_2 \Delta u_{k+1} &= \\ = \frac{\partial}{\partial x_i} \left[r_{ij}(x, t, Pu) \frac{\partial \Delta u_{k+1}}{\partial x_j} - r_{ij}(x, t, Pu_k) \frac{\partial \Delta u_k}{\partial x_j} \right] - \\ - [r_b(x, t, Pu, u_x) - r_b(x, t, Pu_k, u_x)], (x, t) \in Q, \end{aligned} \quad (15)$$

$$\begin{aligned} \mu_1 \frac{\partial \Delta u_{k+1}}{\partial x_i} \cos(\vec{n}, x_i) + \mu_3 \Delta u_{k+1} &= \\ = - \left[r_{ij}(x, t, Pu) \frac{\partial \Delta u_{k+1}}{\partial x_j} - r_{ij}(x, t, Pu_k) \frac{\partial \Delta u_k}{\partial x_j} \right] \cos(\vec{n}, x_i) - \\ - [r_d(x, t, Pu) - r_d(x, t, Pu_k)] - [h(Pu(x, t)) - h(Pu_k(x, t))] + \\ + \int_{\partial G} [h(Pu(\xi, t)) - h(Pu_k(\xi, t))] \varphi(\xi, x, t) d\xi, (x, t) \in S, \end{aligned} \quad (16)$$

$$\Delta u_{k+1}(x, 0) = 0, x \in G. \quad (17)$$

Умножая уравнение (15) на $\Delta u_k e^{-2\lambda t}$ ($\lambda > 0$) и интегрируя по области $G \times (0, \tau)$, где $\tau \leq T$, получим обобщенное энергетическое соотношение

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} \|\rho \Delta u_{k+1}(x, \tau) e^{-2\lambda \tau}\|^2 + \mu_1 \int_0^\tau \|\Delta u_{k+1, x}(x, t)\|^2 e^{-2\lambda t} dt + \\ + \mu_2 \int_0^\tau \|u_{k+1}(x, t)\|^2 e^{-2\lambda t} dt + \lambda \int_0^\tau \int_G |\rho u_{k+1}(x, t)|^2 dx dt + \\ + \mu_3 \int_0^\tau \int_G u_{k+1}^2(x, t) e^{-2\lambda t} dx dt = \sum_{i=1}^5 J_i(\tau), \end{aligned} \quad (18)$$

где

$$\begin{aligned}
 J_1(\tau) &= - \int_0^\tau \int_G \left(r_{ij}(Pu) \frac{\partial u}{\partial x_j} - r_{ij}(Pu_k) \frac{\partial u_k}{\partial x_j} \right) \frac{\partial \Delta u_{k+1}}{\partial x_i} e^{-2\lambda t} dx dt, \\
 J_2(\tau) &= - \int_0^\tau \int_G (r_b(Pu) - r_b Pu_k) \Delta u_{k+1} e^{-2\lambda t} dx dt, \\
 J_3(\tau) &= - \int_0^\tau \int_{\partial G} (r_d(Pu) - r_d Pu_k) \Delta u_{k+1} e^{-2\lambda t} dx dt, \\
 J_4(\tau) &= \int_0^\tau \int_{\partial G} (h(Pu) - h Pu_k) \Delta u_{k+1} e^{-2\lambda t} dx dt, \\
 J_5(\tau) &= \int_0^\tau \int_{\partial G} \int_G [h(Pu(\xi, t)) - h Pu_k(\xi, t)] \varphi(\xi, x, t) \Delta u_{k+1} e^{-2\lambda t} d\xi dx dt.
 \end{aligned}$$

Получим оценки интегралов $J_1 - J_5$. Представим интеграл $J_1(\tau)$ в виде

$$\begin{aligned}
 J_1(\tau) &= J_{1,1}(\tau) + J_{1,2}(\tau) = \int_0^\tau \int_G \left(r_{ij}(Pu) \frac{\partial u}{\partial x_j} - r_{ij}(Pu_k) \frac{\partial u}{\partial x_j} \right) \frac{\partial \Delta u_{k+1}}{\partial x_i} e^{-2\lambda t} dx dt + \\
 &+ \int_0^\tau \int_G r_{ij}(Pu_k) \left(\frac{\partial u}{\partial x_j} - \frac{\partial u_k}{\partial x_j} \right) \frac{\partial \Delta u_{k+1}}{\partial x_i} e^{-2\lambda t} dx dt.
 \end{aligned}$$

Учитывая неравенство (5), очевидное неравенство $\|Pu - Pv\| \leq \|u - v\|$ и ограниченность градиента решения ($|u_x| \leq C_1$), получаем

$$\begin{aligned}
 |J_{1,1}(\tau)| &= \left| \int_0^\tau \int_G \left(r_{ij}(Pu) \frac{\partial u}{\partial x_j} - r_{ij}(Pu_k) \frac{\partial u}{\partial x_j} \right) \frac{\partial \Delta u_{k+1}}{\partial x_i} e^{-2\lambda t} dx dt \right| \leq \\
 &\leq \int_0^\tau \int_G (L_1 + \mu_1) |u_x| |Pu - Pu_k| |\Delta u_{k+1,x}| e^{-2\lambda t} dt \leq \\
 &\leq (L_1 + \mu_1) C_1 \int_0^\tau \|\Delta u_k e^{-\lambda t}\| \|\Delta u_{k+1,x} e^{-\lambda t}\| dt.
 \end{aligned}$$

Далее будем использовать обозначения

$$\tilde{u}_k = u_k e^{-\lambda t}, \tilde{u}_{k,x} = u_{k,x} e^{-\lambda t}, \Delta \tilde{u}_k = \Delta u_k e^{-\lambda t}, \Delta \tilde{u}_{k,x} = \Delta u_{k,x} e^{-\lambda t}.$$

Тогда полученную выше оценку можно записать в виде

$$|J_{1,1}(\tau)| \leq (L_1 + \mu_1) C_1 \int_0^\tau \|\Delta \tilde{u}_{k+1,x}\| \|\Delta \tilde{u}_k\| dt. \quad (19)$$

Для оценки интеграла $J_{1,2}$ воспользуемся неравенствами (6) и, учитывая, что $\mu_1 = \frac{1}{2}(m + M)$, получим

$$|r_{ij}(Pu_k) \xi_j \xi_i| \leq \theta \mu_1 |\xi|^2, \quad \forall \xi \in R^n.$$

В силу симметричности матрицы (r_{ij}) из последнего равенства следует, что

$$|r_{ij}(Pu_k) \xi_i \eta_j| \leq \theta (\mu_1 |\xi|^2)^{\frac{1}{2}} (\mu_1 |\eta|^2)^{\frac{1}{2}}.$$

Откуда следует, что

$$|J_{1,2}(\tau)| \leq \theta \mu_1 \left(\int_0^\tau \|\Delta \tilde{u}_{k,x}\|^2 dt \right)^{\frac{1}{2}} \left(\int_0^\tau \|\Delta \tilde{u}_{(k+1),x}\|^2 dt \right)^{\frac{1}{2}}. \quad (20)$$

При оценке $J_2(\tau)$, используя неравенства (7)–(8) и ограниченность градиента u_x , получаем

$$\begin{aligned} |J_2(\tau)| &= \left| \int_0^\tau \int_G [b(x, t, Pu, u_x) - b(x, t, Pu_k, u_{k,x}) - \right. \\ &\quad \left. - \mu_2(Pu - Pu_k)] \Delta u_{(k+1)} e^{-2\lambda t} dx dt \right| \leq \\ &\leq (L_2 C_1 + \mu_2) \int_0^\tau \int_G (Pu - Pu_k) |\Delta u_{(k+1)}| e^{-2\lambda t} dx dt + \\ &\quad + L_3 \int_0^\tau \int_G |u_x - u_{k,x}| |\Delta u_{(k+1)}| e^{-2\lambda t} dx dt \leq \\ &\leq (L_2 C_1 + \mu_2) \int_0^\tau \|\Delta \tilde{u}_k\| \|\Delta \tilde{u}_{k+1}\| dt + L_3 \int_0^\tau \|\Delta \tilde{u}_{k,x}\| \|\Delta \tilde{u}_{k+1}\| dt. \end{aligned} \quad (21)$$

Используя неравенство (9), получим оценку интеграла $J_3(\tau)$

$$\begin{aligned} |J_3(\tau)| &= \left| \int_0^\tau \int_{\partial G} [d(x, t, Pu)Pu - d(x, t, Pu_k)Pu_k - \right. \\ &\quad \left. - \mu_3(Pu - Pu_k)] \Delta u_{(k+1)} e^{-2\lambda t} dx dt \right| = \\ &= \left| \int_0^\tau \int_{\partial G} [d(x, t, Pu) - d(x, t, Pu_k)Pu + \right. \\ &\quad \left. + (d(x, t, Pu_k) - \mu_3)(Pu - Pu_k)] \Delta u_{(k+1)} e^{-2\lambda t} dx dt \right| \leq \\ &\leq (2L_4 N + \bar{d} + \mu_3) \int_0^\tau \|\Delta \tilde{u}_k\|_{\partial G} \|\Delta \tilde{u}_{k+1}\|_{\partial G} dt \leq \\ &\leq (2L_4 N + \bar{d} + \mu_3) \left(\int_0^\tau \|\Delta \tilde{u}_k\|_{\partial G}^2 dt \right)^{\frac{1}{2}} \left(\int_0^\tau \|\Delta \tilde{u}_{k+1}\|_{\partial G}^2 dt \right)^{\frac{1}{2}}. \end{aligned} \quad (22)$$

Здесь $\|v\|_{\partial G}^2 = \int_{\partial G} |v(x)|^2 dx$. Используя известное неравенство (см. [4])

$$\|v\|_{\partial G}^2 \leq \varepsilon \|v_x\|^2 + c_\varepsilon \|u\|^2, \quad (23)$$

получаем, что

$$\begin{aligned} |J_3(\tau)| &\leq (2L_4 N + \bar{d} + \mu_3) \left(\int_0^\tau (\varepsilon \|\Delta \tilde{u}_{k,x}\|^2 + C(\varepsilon) \|\Delta \tilde{u}_k\|^2) dt \right)^{\frac{1}{2}} \times \\ &\quad \times \left(\int_0^\tau (\varepsilon \|\Delta \tilde{u}_{k+1,x}\|^2 + C(\varepsilon) \|\Delta \tilde{u}_{k+1}\|^2) dt \right)^{\frac{1}{2}}. \end{aligned} \quad (24)$$

Для оценки интеграла $J_4(\tau)$ достаточно воспользоваться неравенствами (10),(23). В результате получим

$$|J_4(\tau)| \leq L_5 \left(\int_0^\tau (\varepsilon \|\Delta \tilde{u}_{k,x}\|^2 + C(\varepsilon) \|\Delta \tilde{u}_k\|^2) dt \right)^{\frac{1}{2}} \times \\ \times \left(\int_0^\tau (\varepsilon \|\Delta \tilde{u}_{k+1,x}\|^2 + C(\varepsilon) \|\Delta \tilde{u}_{k+1}\|^2) dt \right)^{\frac{1}{2}}. \quad (25)$$

Оценим, наконец, интеграл $J_5(\tau)$. В силу ограничений, наложенных на функции $h(u)$, $\varphi(\xi, x, t)$, легко убедиться в справедливости следующих соотношений

$$\left| \int_{\partial G} \int_{\partial G} [h(Pu(\xi, t)) - h(Pu_k(\xi, t))] \Delta u_{k+1} e^{-2\lambda t} \varphi(\xi, x, t) d\xi dx \right| \leq \\ \leq L_5 \left(\int_{\partial G} \int_{\partial G} |Pu(\xi, t) - Pu_k(\xi, t)|^2 |\varphi(\xi, x, t)| e^{-2\lambda t} d\xi dx \right)^{\frac{1}{2}} \times \\ \times \left(\int_{\partial G} \int_{\partial G} |\varphi(\xi, x, t)| |\Delta u_{k+1}(x, t)|^2 e^{-2\lambda t} d\xi dx \right)^{\frac{1}{2}} = \\ = L_5 \left(\int_{\partial G} |Pu(\xi, t) - Pu_k(\xi, t)|^2 \tilde{\varphi}(\xi, t) e^{-2\lambda t} d\xi \right)^{\frac{1}{2}} \left(\int_{\partial G} |\tilde{\varphi}(x, t)| |\Delta u_{k+1}(x, t)|^2 e^{-2\lambda t} d\xi dx \right)^{\frac{1}{2}} \leq \\ \leq L_5 C_2 \|\Delta \tilde{u}_k\|_{\partial G} \|\Delta \tilde{u}_{k+1}\|_{\partial G}.$$

Вновь, используя неравенство (23), получаем

$$|J_5(\tau)| \leq L_5 C_2 \left(\int_0^\tau (\varepsilon \|\Delta \tilde{u}_{k,x}\|^2 + C(\varepsilon) \|\Delta \tilde{u}_k\|^2) dt \right)^{\frac{1}{2}} \times \\ \times \left(\int_0^\tau (\varepsilon \|\Delta \tilde{u}_{k+1,x}\|^2 + C(\varepsilon) \|\Delta \tilde{u}_{k+1}\|^2) dt \right)^{\frac{1}{2}}. \quad (26)$$

Введем вспомогательную норму в $W_2^1(G)$

$$\|v\|_\lambda^2 = \mu_1 \|v_x\|^2 + (\lambda + \mu_2) \|v\|^2, \lambda \geq 0.$$

Тогда очевидно, что

$$\|v\| \leq (\lambda + \mu_2)^{-\frac{1}{2}} \|v\|_\lambda, \quad \|v_x\| \leq \mu_1^{-\frac{1}{2}} \|v\|_\lambda^2.$$

Учитывая последние неравенства, оценки (19)–(21) и обозначая $\|v\|_{\lambda\tau}^2 = \int_0^\tau \|v\|_\lambda^2 dt$, получим

$$|J_{1,1}(\tau)| \leq K_1 (\lambda + \mu_2)^{-\frac{1}{2}} \|\Delta \tilde{u}_k\|_{\lambda\tau} \|\Delta \tilde{u}_{k+1}\|_{\lambda\tau} \quad (27)$$

$$|J_{1,2}(\tau)| \leq \bar{\theta} \|\Delta u_k\|_{\lambda\tau} \|\Delta \tilde{u}_{k+1}\|, \quad (28)$$

$$|J_2(\tau)| \leq K_2(\lambda) (\lambda + \mu_2)^{-\frac{1}{2}} \|\Delta \tilde{u}_k\|_{\lambda\tau} \|\Delta \tilde{u}_{k+1}\|, \quad (29)$$

где $K_1 = (L_1 + \mu_1)C_1\mu_1^{-\frac{1}{2}}$, $K_2(\lambda) = (L_2C_1 + \mu_2)(\lambda + \mu_2)^{-\frac{1}{2}} + L_3\mu_1^{-\frac{1}{2}}$.
Обозначим $q = 1 - \theta$ и выберем ε настолько малым, что

$$(2L_4N + \mu_3 + L_5(1 + C_2))\varepsilon \leq \frac{1}{4}q. \quad (30)$$

Далее, выбирая $\lambda \geq C(\varepsilon)\mu_1\varepsilon^{-1}$ и учитывая оценки (24)–(26), получаем оценку

$$\sum_{i=3}^5 |J_i(\tau)| \leq \frac{1}{4}q \|\|\Delta\tilde{u}_k\|\|_{\lambda\tau} \|\|\Delta\tilde{u}_{k+1}\|\|_{\lambda\tau}. \quad (31)$$

В случае необходимости, увеличивая λ , можно считать выполненным неравенство

$$(K_1 + K_2(\lambda))(\lambda + \mu_2)^{-\frac{1}{2}} \leq \frac{1}{4}q. \quad (32)$$

Тогда получаем, что

$$\sum_{i=3}^5 |J_i(\tau)| \leq \theta_1 \|\|\Delta\tilde{u}_k\|\|_{\lambda\tau} \|\|\Delta\tilde{u}_{k+1}\|\|_{\lambda\tau}, \quad (33)$$

где $0 < \theta_1 = \theta + \frac{1}{2}q < 1$.

Из условия I следует, что

$$\|\rho\Delta\tilde{u}_{k+1}(x, \tau)\| \geq \rho_1 \|\Delta\tilde{u}_{k+1}(x, \tau)\|.$$

Принимая во внимание последнее неравенство и соотношение (18), получаем

$$\frac{1}{2}\rho_1 \|\Delta\tilde{u}_{k+1}(x, \tau)\|^2 + \|\|\Delta\tilde{u}_{k+1}\|\|_{\lambda\tau}^2 \leq \theta_1 \|\|\Delta\tilde{u}_k\|\|_{\lambda\tau} \|\|\Delta\tilde{u}_{k+1}\|\|_{\lambda\tau}. \quad (34)$$

Откуда следует, что

$$\|\|\Delta\tilde{u}_{k+1}\|\|_{\lambda\tau} \leq \theta_1^{k+1} \|\|\Delta\tilde{u}_0\|\|_{\lambda\tau}, \quad \forall \tau \in (0, T],$$

и

$$\sqrt{\frac{\rho_1}{2}} \|\Delta u_{k+1}(x, \tau)\| \leq \theta_1^{k+1} \|\|\Delta\tilde{u}_0\|\|_{\lambda\tau}, \quad \forall \tau \in (0, T].$$

Из последних неравенств следует, что

$$\operatorname{vraimax}_{t \in (0, T]} \|\Delta\tilde{u}_k(t)\| \leq \sqrt{\frac{2}{\rho_1}} \theta_1^k \|\|\Delta\tilde{u}_0\|\|_{\lambda T},$$

поэтому

$$\operatorname{vraimax}_{t \in (0, T]} \|\Delta\tilde{u}_k(t)\| + \|\|\Delta\tilde{u}_k\|\|_{\lambda T} \leq \left(1 + \sqrt{\frac{2}{\rho_1}}\right) \theta_1^k \|\|\Delta\tilde{u}_0\|\|_{\lambda T}. \quad (35)$$

Можно считать, что $\lambda + \mu_2 \geq \mu_1$, тогда $\|v\|_{\lambda T}^2 \geq \mu_1 \|v\|_{W_2^1(G)}^2$ и

$$\|\|v\|\|_{\lambda T}^2 \geq \mu_1 \int_0^T \|v(t)\|_{W_2^1(G)}^2 dt = \mu_1 \|v\|_{L_2(0, T; W_2^1(G))}^2.$$

Учитывая неравенства

$$\begin{aligned} \operatorname{vraimax}_{t \in (0, T]} \|\tilde{v}(t)\| &\geq e^{-\lambda T} \operatorname{vraimax}_{t \in (0, T]} \|v(t)\|, \\ \|\|\tilde{v}\|\|_{\lambda T} &\geq e^{-\lambda T} \mu_1^{\frac{1}{2}} \|v\|_{L_2(0, T; W_2^1(G))}, \\ \|\|\tilde{v}\|\|_{\lambda T} &\leq \|\|v\|\|_{\lambda T} \leq (\lambda + \mu_2)^{\frac{1}{2}} \|v\|_V, \end{aligned}$$

получаем

$$\begin{aligned} \operatorname{vraimax}_{t \in (0, T]} \|\Delta\tilde{u}_k(t)\| + \|\|\Delta\tilde{u}_k\|\|_{\lambda T} &\geq e^{-\lambda T} \min[1, \mu_1^{\frac{1}{2}}] \|\Delta u_k\|_V, \\ \|\|\Delta\tilde{u}_0\|\|_{\lambda T} &\leq (\lambda + \mu_2)^{\frac{1}{2}} \|\Delta u_0\|_V. \end{aligned}$$

Далее фиксируем параметр λ , удовлетворяющий условиям (31), (32) и условию $\lambda + \mu_2 \geq \mu_1$. Учитывая два последних неравенства и неравенство (35), получим доказываемое неравенство (14).

Докажем единственность решения задачи (1), (3) при условии, что существует решение $u \in G^1(\bar{Q})$. Предположим, что кроме решения u существует решение $v(x, t) \in V$, удовлетворяющее ограничению (4). Тогда u и v удовлетворяют соотношениям вида (15), (16), в которых $u_{k+1} = u_k = v$. В этом случае неравенство (34) для $\Delta \tilde{u} = \tilde{u} - v$ примет вид

$$\frac{1}{2} \rho_1 \|\Delta \tilde{u}(x, t)\| + \|\Delta \tilde{u}\|_{\lambda \tau}^2 \leq \theta_1 \|\Delta \tilde{u}\|_{\lambda \tau}^2, \quad \forall \tau \in (0, T].$$

Откуда следует, что $\Delta \tilde{u} = (u - v)e^{-\lambda t} = 0$ почти всюду в Q .

4. АПРИОРНАЯ ОЦЕНКА КЛАССИЧЕСКОГО РЕШЕНИЯ

Для применения итерационного процесса 11–13 необходимо задать ограничения сверху и снизу для решения задачи 1–3. В работе [1] получена оценка слабого решения в $L_\infty(\bar{Q})$ задачи вида (1) – (3), где $b_0(x, t, u, u_x) \equiv 0$, $d(x, t, u) \equiv 0$. Однако эти оценки содержат неявно заданные константы, что не позволяет использовать их в предлагаемом итерационном методе.

Для классического решения, то есть решения непрерывного в \bar{Q}_T , имеющего непрерывные производные $\frac{\partial u}{\partial t}$, $\frac{\partial^2 u}{\partial x_i \partial x_j}$ в Q_T и $\frac{\partial u}{\partial x_i}$ в $Q_T \cup S_T$, можно найти явную и более точную оценку.

Далее будем предполагать, что выполнены следующие условия:

1⁰. $a_{ij}(x, t, u) \xi_i \xi_j \geq 0 \quad \forall (x, t) \in \bar{Q}_T, u \in R^1, \xi \in R^n;$

производные $\frac{\partial a_{ij}(x, t, u)}{\partial x_i}$, $\frac{\partial a_{ij}(x, t, u)}{\partial u}$ непрерывны и ограничены в любом ограниченном цилиндре $Z_N = \bar{Q}_T \times [-N, N];$

2⁰. Функцию $b(x, t, u, u_x)$ можно представить в виде

$$b(x, t, u, u_x) = b_i(x, t, u, u_x) \frac{\partial u}{\partial x_i} + b_0(x, t, u)u,$$

где

$$b_0(x, t, u) \geq C_b + \bar{C}_b |u|^{\alpha_1} \quad \forall (x, t) \in \bar{Q}_T, u \in R^1, \quad (36)$$

где $C_b \in R^1, \bar{C}_b$ и $\alpha_1 \geq 0;$

3⁰.

$$d(x, t, u) \geq C_d + \bar{C}_d |u|^{\alpha_2} \quad \forall (x, t) \in \bar{S}_T, u \in R^1, \quad (37)$$

где C_d и $\bar{C}_d \geq 0;$

4⁰. Функция $\varphi(\xi, x, t)$ удовлетворяет условиям VI, где $C_2 < 1;$

5⁰. Функция $h(u)$ задана на R^1 , непрерывна, не убывает и удовлетворяет условию

$$|h(u)| \geq C_h |u|^{\alpha_3} \quad \forall u \in R^1, \quad (38)$$

где $C_h \geq 0;$

6⁰. $C_d + \bar{C}_d + C_h > 0.$

Запишем уравнение (1) в виде

$$\rho \frac{\partial u}{\partial t} - a_{ij}(t, x, u) \frac{\partial^2 u}{\partial x_i \partial x_j} + B_i(x, t, u, u_x) \frac{\partial u}{\partial x_i} + b(x, t, u, u_x) u = f(x, t),$$

где

$$B_i(x, t, u, u_x) = b_i(x, t, u, u_x) - \frac{\partial a_{ij}(x, t, u)}{\partial x_j} - \frac{\partial a_{ij}}{\partial u} \frac{\partial u}{\partial x_j}.$$

Перейдем от функции $u(x, t)$ к функции $v(x, t) = u(x, t)e^{-\lambda t}$. Функция $v(x, t)$ удовлетворяет уравнению

$$\rho \frac{\partial v}{\partial t} - a_{ij}(t, x, u) \frac{\partial^2 v}{\partial x_i \partial x_j} + B_i(x, t, u, u_x) \frac{\partial v}{\partial x_j} + (b(x, t, u,) + \lambda)v = f(x, t)e^{-\lambda t},$$

и условиям

$$a_{ij}(t, x, u) \frac{\partial v}{\partial x_j} \cos(\vec{n}, x_i) + d(x, t, u)v + h(u(x, t))e^{-\lambda t} - e^{-\lambda t} \int_{\partial G} h(u(\xi, t)) \varphi(\xi, x, t) d\xi = ge^{-\lambda t}.$$

Пусть неотрицательный максимум функции v в области $\bar{Q}_{t_1} = \bar{G} \times [0, t_1]$ достигается в точке $(x_0, t_0) \in G \times [0, t_1]$, тогда, учитывая условие (36), получаем

$$(C_b + \lambda)v(x_0, t_0) + \bar{C}_b |u(x_0, t_0)|^{\alpha_1} v(x_0, t_0) \leq f(x_0, t_0)e^{-\lambda t}. \quad (39)$$

Далее будем считать, что $\lambda > -C_b$, и условимся обозначать символом $g_+(y)$ ($g_-(y)$) функцию, равную $g(y)$, если $g(y) \geq 0$ ($g(y) \leq 0$) и $g_+(y) = 0$ ($g_-(y) = 0$), если $g(y) < 0$ ($g(y) > 0$). Введем обозначение

$$l_+(x, t, \lambda) = \min \left[\frac{f_+(x, t)}{C_b + \lambda}, \left(\frac{f_+(x, t)}{\bar{C}_b} \right)^{1/(\alpha_1+1)} \right], \quad (40)$$

если $\bar{C}_b = 0$, то $l_+ = f_+/(C_b + \lambda)$. Учитывая неравенство (39), получаем

$$v(x_0, t_0) \leq l_+(x_0, t_0, \lambda)e^{-\lambda t}.$$

Пусть неотрицательный максимум достигается в точке $(x_0, t_0) \in S_{t_1}$, тогда в этой точке вектор v_x имеет направление внешней нормали, поэтому в силу положительной определенности матрицы A

$$a_{ij} \frac{\partial v}{\partial x_j} \cos(\vec{n}, x_i) \geq 0.$$

Заметим еще, что из неравенства $v(x_0, t_0) \geq v(\xi, t_0) \forall \xi \in G$ следует неравенство $u(x_0, t_0) \geq u(\xi, t_0) \forall \xi \in G$.

Учитывая краевое условие (2), получаем, что

$$d(x_0, t_0, u(x_0, t_0))v(x_0, t_0) + e^{-\lambda t} \left(h(u(x_0, t_0)) - \int_{\partial G} h(u(\xi, t_0)) \varphi(\xi, x_0, t_0) d\xi \right) \leq \leq g(x_0, t_0)e^{-\lambda t}. \quad (41)$$

Принимая во внимание условия 4⁰, 5⁰, получаем

$$h(u(x_0, t_0)) - \int_{\partial G} h(u(\xi, t_0)) \varphi(\xi, x_0, t_0) d\xi = \int_{\partial G} [h(u(x_0, t_0)) - h(u(\xi, t_0))] \times \times \varphi(\xi, x_0, t_0) d\xi + h(u(x_0, t_0)) \left(1 - \int_{\partial G} \varphi(\xi, x_0, t_0) \right) \geq (1 - C_2)h(u(x_0, t_0)).$$

Воспользовавшись неравенствами (37), (38), получаем

$$(C_d + \bar{C}_d e^{\alpha_2 \lambda t_0} v^{\alpha_2}(x_0, t_0)) v(x_0, t_0) + (1 - C_2) e^{-\lambda t} C_h e^{\alpha_3 \lambda t_0} v^{\alpha_3}(x_0, t_0) \leq ge^{-\lambda t_0}.$$

Откуда получаем

$$C_d v(x_0, t_0) + \bar{C}_d e^{\alpha_2 \lambda t_0} v^{(\alpha_2+1)}(x_0, t_0) + (1 - C_2) e^{-\lambda t} C_h e^{(\alpha_3-1)\lambda t_0} v^{\alpha_3}(x_0, t_0) \leq ge^{-\lambda t_0}. \quad (42)$$

Полагаем

$$m_+(x, t) = \min \left[\frac{g_+}{C_d}, \left(\frac{g_+}{\bar{C}_d} \right)^{1/(\alpha_2+1)}, \left(\frac{g_+}{C_h(1 - C_2)} \right)^{1/\alpha_3} \right]. \quad (43)$$

Тогда из (44) следует оценка

$$v(x_0, t_0) \leq m_+(x_0, t_0)e^{-\lambda t_0}.$$

Очевидно, что если положительный максимум достигается в точке $(x_0, 0)$, то $v(x_0, 0) = u(x_0, 0) = u^0(x_0)$. Таким образом, во всех случаях справедлива оценка

$$\max_{Q_{t_1}} v(x, t) \leq \max \left[\max_G u_+(x), \max_{S_{t_1}} m_+(x, t)e^{-\lambda t}, \max_{Q_{t_1}} l_+(x, t)e^{-\lambda t} \right].$$

Откуда следует оценка сверху

$$u(x, t_1) \leq e^{\lambda t_1} \max \left[\max_G u_+^0(x), \max_{S_{t_1}} m_+(x, t)e^{-\lambda t}, \max_{Q_{t_1}} l_+(x, t, \lambda)e^{-\lambda t} \right].$$

Аналогичным образом получаем оценку снизу неположительного минимума

$$u(x, t_1) \geq e^{\lambda t_1} \min \left[\min_G u_-^0(x), \min_{S_{t_1}} m_-(x, t)e^{-\lambda t}, \min_{Q_{t_1}} l_-(x, t, \lambda)e^{-\lambda t} \right], \quad (44)$$

где

$$l_-(x, t, \lambda) = \max \left[\frac{f_-(x, t)}{C_b + \lambda}, - \left(\frac{|f_-(x, t)|}{\overline{C}_h} \right)^{1/(\alpha_1+1)} \right] \quad (45)$$

$$m_-(x, t) = \max \left[\frac{g_-(x, t)}{C_d}, - \left(\frac{|g_-(x, t)|}{\overline{C}_d} \right)^{1/(\alpha_2+1)}, - \left(\frac{|g_-(x, t)|}{C_h(1 - C_2)} \right)^{1/\alpha_3} \right] \quad (46)$$

Таким образом установлено следующее утверждение

Теорема 2. Пусть $u(x, t)$ есть классическое решение задачи (1) – (3) и пусть выполнены условия $1^0 - 6^0$. Тогда для решения $u(x, t)$ при любом $t_1 \in [0, T]$ справедливы оценки

$$\begin{aligned} & \sup_{\lambda > C_b} e^{\lambda t_1} \min \left[\min_G u_-^0(x), \min_{S_{t_1}} m_-(x, t)e^{-\lambda t}, \min_{Q_{t_1}} l_-(x, t, \lambda)e^{-\lambda t} \right] \leq \\ & \leq u(x, t_1) \leq \inf_{\lambda > C_b} e^{-\lambda t} \max \left[\max_G u_+^0(x), \max_{S_{t_1}} m_+(x, t)e^{-\lambda t}, \max_{Q_{t_1}} l_+(x, t, \lambda)e^{-\lambda t} \right], \end{aligned}$$

где $l_{\pm}(x, t, \lambda), m_{\pm}(x, t)$ определяется формулами (40), (45), (43), (46).

Замечание. В модели теплообмена излучением по закону Стефана-Больцмана без учета конвективного переноса тепла

$$b_i(x, t, u, u_x) \equiv 0 \quad (i = \overline{0, n}), d(x, t, u) \equiv 0, h(u) = \varkappa |u|^3 u.$$

Функция u имеет физический смысл абсолютной температуры. При естественных предположениях, что $f \geq 0, g \geq 0, u^0 \geq 0$ получим соотношения

$$l_-(x, t, \lambda) \equiv 0, m_-(x, t) \equiv 0, u_-^0 \equiv 0, l_+(x, t, \lambda) = \frac{f(x, t)}{\lambda}, m_+(x, t) = \left[\frac{g}{\varkappa(1 - C_2)} \right]^{1/4}.$$

Тогда при любом $\lambda > 0$

$$0 \leq u(x, t_1) \leq e^{\lambda t_1} \max \left[\max_G u^0(x), \max_{S_{t_1}} \left(\frac{g}{\varkappa(1 - C_2)} \right)^{1/4} e^{-\lambda t}, \max_{Q_{t_1}} \frac{f}{\lambda} e^{-\lambda t} \right]. \quad (47)$$

Полагая в последнем неравенстве $\lambda = \frac{1}{t_1}$, получим

$$0 \leq u(x, t_1) \leq e \max \left[\max_G u^0, \max_{S_{t_1}} \left(\frac{g}{\varkappa(1 - C_2)} \right)^{1/4}, t_1 \max_{Q_{t_1}} f \right]. \quad (48)$$

Если нет внутренних источников тепла, то есть $f \equiv 0$, то, устремляя λ к нулю в неравенстве (47), получим оценку

$$0 \leq u(x, t_1) \leq \max \left[\max_G u^0, \max_{S_{t_1}} \left(\frac{g}{\varkappa(1 - C_2)} \right)^{\frac{1}{4}} \right]. \quad (49)$$

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Амосов А.А. *Глобальная разрешимость одной нелинейной нестационарной задачи с нелокальными краевыми условиями типа теплообмена излучением* // Дифференциальные уравнения. Т. 41. 2005. №1. С. 93–104.
2. Тихонов А.Н. *О функциональных уравнениях типа Volterra и их применениях к некоторым задачам математической физики* // Бюллетень МГУ (А). Т. 1. 1938. №8. С. 1–25.
3. Тихонов А.Н. *Об уравнении теплопроводности для нескольких переменных* // Бюллетень МГУ. Сер. А. Т. 1. №9. 1938. С. 1–45.
4. Ладыженская О.А., Солонников В.А., Уралъцева Н.Н. *Линейные и квазилинейные уравнения параболического типа*. М: Наука, 1967. 736 с.

Иосиф Иосифович Голичев,
Институт математики с ВЦ УНЦ РАН,
ул. Чернышевского, 112,
450008, г. Уфа, Россия
E-mail: shaig@anrb.ru