## = УРАВНЕНИЯ С ЧАСТНЫМИ ПРОИЗВОДНЫМИ =

УДК 517.955+517.957

# ЗАДАЧА КОШИ ДЛЯ ОДНОГО НЕЛИНЕЙНОГО ВОЛНОВОГО УРАВНЕНИЯ

# © 2024 г. М. В. Артемьева<sup>1</sup>, М. О. Корпусов<sup>2</sup>

 $^{1,2}$  Московский государственный университет имени М.В. Ломоносова  $^2$  Российский университет дружбы народов имени Патриса Лумумбы, г. Москва  $^2$  e-mail:  $^1$  artemeva.mv14@physics.msu.ru,  $^2$  korpusov@gmail.com

Поступила в редакцию 21.01.2024 г., после доработки 23.07.2024 г.; принята к публикации 02.08.2024 г.

Рассмотрена теплоэлектрическая (1+1)-мерная модель нагрева полупроводника в электрическом поле. Для соответствующей задачи Коши доказано существование непродолжаемого во времени классического решения, получена глобальная во времени априорная оценка, обосновано отсутствие даже локального во времени классического решения.

*Ключевые слова:* нелинейное уравнение соболевского типа, задача Коши в полосе, локальная разрешимость, классическое решение

DOI: 10.31857/S0374064124100014, EDN: JUDMOQ

#### ВВЕДЕНИЕ

Современные радиоинформационные системы (РИС), решающие задачи мониторинга космического пространства, характеризуются большим числом плотно расположенной радиоэлектронной аппаратуры (РЭА), непрерывно функционируют в течение длительного времени и имеют высокие требования к надёжности. При работе структурно-сложной РИС в теплонапряжённых режимах резко возрастает тепловыделение в РЭА за счёт высокой токовой нагрузки. Повышение тепловыделения влечёт за собой перегрев аппаратуры, что, как следствие, увеличивает вероятность её отказов и снижает надёжность изделия [1]. Данные обстоятельства обуславливают необходимость исследования нелинейных тепловых процессов в полупроводнике, а также построения и изучения теплоэлектрической модели полупроводника.

В настоящей работе, продолжающей исследования [2–6], рассматривается следующая задача Коши для модельного уравнения:

$$\frac{\partial}{\partial t} \left( v_x + \frac{\gamma}{2} v^2 \right) + \frac{4\pi\sigma}{\varepsilon} v_x = 0, \quad v(x, 0) = v_0(x), \tag{1}$$

причём функция  $v = \phi_x$ , где  $\phi$  — потенциал электрического поля. Уравнение (1) возникло в [6] при рассмотрении одной теплоэлектрической модели, потенциал электрического поля  $\phi$  в которой был связан с температурой  $\psi$  соотношением

$$-\psi_{xx} = \gamma_0 |\phi_x|^2.$$

Начальную функцию  $v_0(x)$  выбираем такой, что при  $x \to -\infty$  она убывает как  $(1-x)^{-\alpha}$  при  $\alpha > 1$  и существует такое число b > 0, что при  $x \geqslant b$  имеем  $v_0(x) \geqslant a > 0$ .

В статье доказано существование классического непродолжаемого во времени решения задачи в весовых пространствах и получен результат об отсутствии даже локального во времени классического решения.

## 1. ЗАДАЧА КОШИ

Рассмотрим следующую задачу Коши:

$$\frac{\partial}{\partial t}(v_x + v^2) + v_x = 0, \quad (x, t) \in \mathbb{R}^1 \times [0, T], \tag{2}$$

$$v(x,0) = v_0(x), \quad x \in \mathbb{R}^1. \tag{3}$$

Пусть  $x^-:=\min\{x,0\},\ au(x):=1-x^-.$  Через  $C_b^{(k)}(\mathbb{R}^1)$  при  $k\in\mathbb{N}\cup\{0\}$  будем обозначать линейное пространство непрерывно дифференцируемых функций до порядка k включительно, причём все частные производные до порядка k являются ограниченными. Это линейное пространство является банаховым относительно стандартной нормы.

**Определение 1.** Функция  $w \in C_b(\tau^\mu; \mathbb{R}^1)$  при  $\mu > 0$ , если  $w \in C_b(\mathbb{R}^1)$  и конечна норма:

$$||w||_{\mu} := \sup_{x \in \mathbb{R}^1} \tau^{\mu}(x)|w(x)| < +\infty.$$
 (4)

**Определение 2.** Функция  $w\in C_b^{(1)}(\tau^\mu,\tau^\nu;\mathbb{R}^1)$  при  $\mu>0$  и  $\nu>0,$  если  $w\in C_b^{(1)}(\mathbb{R}^1)$  и конечна норма:

$$||w||_{\mu,\nu} := \sup_{x \in \mathbb{R}^1} \tau^{\mu}(x)|w(x)| + \sup_{x \in \mathbb{R}^1} \tau^{\nu}(x) \left| \frac{dw(x)}{dx} \right| < +\infty.$$
 (5)

Определение 3. Классическим решением задачи Коши (2), (3) называется функция класса  $v \in C^{(1)}([0,T]; C_b^{(1)}(\tau^{\alpha}, \tau^{2\alpha}; \mathbb{R}^1))$  при  $\alpha > 1$ , удовлетворяющая равенствам (2) и (3) поточечно.

Справедлива следующая

Лемма 1. Линейные пространства  $C_b(\tau^\mu;\mathbb{R}^1)$  и  $C_b^{(1)}(\tau^\mu,\tau^\nu;\mathbb{R}^1)$  являются банаховыми относительно норм (4) u (5).

Пусть функция  $v \in C_b(\tau^{\alpha}; \mathbb{R}^1)$  при  $\alpha > 1$  удовлетворяет следующему условию: найдутся такие числа a > 0 и b > 0, что

$$v(x) \geqslant a > 0$$
 при  $x \geqslant b > 0$ . (6)

Рассмотрим оператор

$$Q_2(v)h(x) := \frac{dh(x)}{dx} + 2v(x)h(x). \tag{7}$$

Пусть

$$h \in C_b^{(1)}(\tau^{\alpha}, \tau^{2\alpha}; \mathbb{R}^1), \quad f \in C_b((1-x^-)^{2\alpha}; \mathbb{R}^1), \quad \alpha > 1.$$
 (8)

Запишем уравнение

$$\frac{dh(x)}{dx} + 2v(x)h(x) = f(x). \tag{9}$$

Очевидно, что  $Q_2(v)\colon C_b^{(1)}(\tau^\alpha,\tau^{2\alpha};\mathbb{R}^1)\to C_b(\tau^{2\alpha};\mathbb{R}^1).$  Введём функцию  $q(x):=\int_0^x v(z)\,dz.$  Заметим, что  $q\in C^{(1)}(\mathbb{R}^1)$  и q'(x)=v(x), а также

$$\exp\{-2q(x)\}\frac{d}{dx}(\exp\{2q(x)\}h(x)) = f(x), \quad \frac{d}{dx}(\exp\{2q(x)\}h(x)) = \exp\{2q(x)\}f(x). \tag{10}$$

Проинтегрировав второе равенство в (10) по x в пределах от  $-\infty$  до x, с учётом (8) получим

$$h(x) = \int_{-\infty}^{x} \exp\{-2I(x,y)\}f(y) \, dy, \quad I(x,y) := q(x) - q(y). \tag{11}$$

Справедливо равенство

$$I(x,y) = \int_{y}^{x} v(z) dz. \tag{12}$$

Таким образом, из (11) и (12) имеем

$$h(x) = \int_{-\infty}^{x} \exp\left\{-2\int_{y}^{x} v(z) dz\right\} f(y) dy.$$

Получим оценку для функции h(x), рассмотрев следующие случаи.

1. Пусть  $x \leq 0$ , тогда

$$|h(x)| \leq ||f||_{2\alpha} \int_{-\infty}^{x} \exp\left\{2||v||_{\alpha} \int_{-\infty}^{0} \frac{dz}{(1-z^{-})^{\alpha}}\right\} \frac{1}{(1-y^{-})^{2\alpha}} dy = ||f||_{2\alpha} \exp\left\{2(\alpha-1)^{-1}||v||_{\alpha}\right\} \frac{1}{(1-x)^{2\alpha-1}}, (13)$$

откуда получаем при  $\alpha > 1$  оценку

$$\sup_{-\infty < x \le 0} |h(x)| (1 - x^{-})^{\alpha} \le ||f||_{2\alpha} \exp\{a_1(b, \alpha) ||v||_{\alpha}\}.$$
(14)

2. Если  $0 < x \le b$ , то справедлива оценка

$$\sup_{0 \leqslant x \leqslant b} |h(x)| \leqslant ||f||_{2\alpha} \exp\left\{2||v||_{\alpha} \int_{-\infty}^{b} \frac{dz}{(1-z^{-})^{\alpha}}\right\} \int_{-\infty}^{b} \frac{dy}{(1-y^{-})^{2\alpha}} = A_{1}(b,\alpha) ||f||_{2\alpha} \exp\left\{a_{1}(b,\alpha)||v||_{\alpha}\right\}. \tag{15}$$

3. При x > b имеют место соотношения

$$|h(x)| \leq ||f||_{2\alpha} \int_{-\infty}^{b} \exp\left\{2 \int_{-\infty}^{b} |v(z)| \, dz\right\} \exp\left\{-2 \int_{b}^{x} v(z) \, dz\right\} \frac{1}{(1-y^{-})^{2\alpha}} \, dy +$$

$$+ ||f||_{2\alpha} \int_{b}^{x} \exp\left\{-2 \int_{y}^{x} v(z) \, dz\right\} \, dy \leq$$

$$\leq ||f||_{2\alpha} \left[A_{1}(b,\alpha) \exp\left\{a_{1}(b,\alpha)||v||_{\alpha}\right\} + \int_{b}^{x} \exp\left\{-2a(x-y)\right\} \, dy\right] \leq$$

$$\leq ||f||_{2\alpha} \left[A_{1}(b,\alpha) \exp\left\{a_{1}(b,\alpha)||v||_{\alpha}\right\} + \frac{1}{2a}\right].$$

$$(16)$$

Таким образом, из (13)-(16) получаем оценку

$$||h||_{\alpha} \leq A(b,\alpha) \left[ \exp\{a_1(b,\alpha) ||v||_{\alpha}\} + \frac{1}{a} \right] ||f||_{2\alpha}.$$
 (17)

Заметим, что функция h(x) удовлетворяет равенству (9), из которого находим

$$\frac{dh(x)}{dx} = -2v(x)h(x) + f(x). \tag{18}$$

Следовательно,

$$\left\| \frac{dh(x)}{dx} \right\|_{2\alpha} \le \|f\|_{2\alpha} + 2\|v\|_{\alpha} \|h\|_{\alpha} \le \left[ 1 + 2\|v\|_{\alpha} A(b, \alpha, \|v\|_{\alpha}) \right] \|f\|_{2\alpha}. \tag{19}$$

Из (17)–(19) заключаем, что при  $\alpha > 1$ 

$$Q_2^{-1}(v)f = \int_{-\infty}^x \exp\left\{-2\int_y^x v(z) dz\right\} f(y) dy, \quad Q_2^{-1}(v) \colon C_b(\tau^{2\alpha}; \mathbb{R}^1) \to C_b^{(1)}(\tau^{\alpha}, \tau^{2\alpha}; \mathbb{R}^1).$$

Таким образом, доказана следующая

**Лемма 2.** Оператор  $Q_2(v)$ , определённый равенством (7), действует на любую функцию  $v \in C_b(\tau^{\alpha}; \mathbb{R}^1)$ , удовлетворяющую условию (6), при  $\alpha > 1$  следующим образом:

$$Q_2(v): C_b^{(1)}(\tau^{\alpha}, \tau^{2\alpha}; \mathbb{R}^1) \to C_b(\tau^{2\alpha}; \mathbb{R}^1),$$

при этом существует обратный оператор

$$Q_2^{-1}(v): C_b\left(\tau^{2\alpha}; \mathbb{R}^1\right) \to C_b^{(1)}\left(\tau^{\alpha}, \tau^{2\alpha}; \mathbb{R}^1\right)$$

и справедливо равенство

$$Q_2^{-1}(v)f := \int_{-\infty}^{x} \exp\left\{-2\int_{y}^{x} v(z) \, dz\right\} f(y) \, dy.$$

Распространим результат леммы 2 на случай функций, зависящих от переменной  $t \in [0,T]$  как от параметра. Для этого предположим, что функция  $v \in C([0,T]; C_b(\tau^\alpha; \mathbb{R}^1))$  удовлетворяет условию

$$v(x,t) \ge ae^{-T} > 0$$
 для всех  $x \ge b > 0$ ,  $t \in [0,T]$ . (20)

Справедлива следующая

**Лемма 3.** Оператор  $Q_2(v)$ , определённый равенством

$$Q_2(v)h(x,t) := \frac{\partial h(x,t)}{\partial t} + v(x,t)h(x,t)$$

для любой функции  $v \in C([0,T]; C_b(\tau^{\alpha}; \mathbb{R}^1))$ , удовлетворяющей условию (20), действует при  $\alpha > 1$  следующим образом:

$$Q_2(v): C([0,T]; C_b^{(1)}(\tau^{\alpha}, \tau^{2\alpha}; \mathbb{R}^1)) \to C([0,T]; C_b(\tau^{2\alpha}; \mathbb{R}^1)),$$

при этом существует обратный оператор

$$Q_2^{-1}(v): C([0,T]; C_b(\tau^{2\alpha}; \mathbb{R}^1)) \to C([0,T]; C_b^{(1)}(\tau^{\alpha}, \tau^{2\alpha}; \mathbb{R}^1))$$

и справедливо равенство

$$Q_2^{-1}(v)f := \int_{-\infty}^{x} \exp\left\{-2\int_{y}^{x} v(z,t) \, dz\right\} f(y,t) \, dy.$$

Доказательство. Рассмотрим функцию

$$h(x,t) := \int_{-\infty}^{x} \exp\left\{-2\int_{y}^{x} v(z,t) dz\right\} f(y,t) dy.$$

Прежде всего точно так же, как и при доказательстве результата (17) (см. (13)–(16)), можно показать, что для любого  $t \in [0,T]$  функция  $h \in C_b^{(1)}(\tau^{\alpha},\tau^{2\alpha};\mathbb{R}^1)$ .

Для любых  $t_1, t_2 \in [0, T]$  справедливо равенство

$$h(x,t_1) - h(x,t_2) = \int_{-\infty}^{x} \left[ \exp\left\{-2\int_{y}^{x} v(z,t_1) dz\right\} - \exp\left\{-2\int_{y}^{x} v(z,t_2) dz\right\} \right] f(y,t_1) dy +$$

$$+ \int_{-\infty}^{x} \exp\left\{-2\int_{y}^{x} v(z,t_2) dz\right\} [f(y,t_1) - f(y,t_2)] dy =: h_1(x) + h_2(x).$$
(21)

Заметим, что имеют место соотношения

$$\exp\left\{-2\int_{y}^{x} v(z, t_{1}) dz\right\} - \exp\left\{-2\int_{y}^{x} v(z, t_{2}) dz\right\} = \int_{0}^{1} \frac{d}{ds} \exp\left\{-2\int_{y}^{x} v_{s}(z) dz\right\} ds =$$

$$= -2\int_{0}^{1} \exp\left\{-2\int_{y}^{x} v_{s}(z) dz\right\} ds \int_{y}^{x} [v(z, t_{1}) - v(z, t_{2})] dz,$$

где  $v_s(z) := sv(z,t_1) + (1-s)v(z,t_2)$ . Тогда для  $h_1(x)$  и  $h_2(x)$  получаем следующие выражения:

$$h_1(x) = -2 \int_{-\infty}^x \left( \int_0^1 \exp\left\{-2 \int_y^x v_s(z) \, dz\right\} ds \right) \left( \int_y^x [v(z, t_1) - v(z, t_2)] \, dz \right) f(y, t_1) \, dy,$$

$$h_2(x) = \int_{-\infty}^x \exp\left\{-2 \int_y^x v(z, t_2) \, dz\right\} [f(y, t_1) - f(y, t_2)] \, dy.$$

В силу того, что функция v(x,t) удовлетворяет условию (20), имеем

$$v_s(x) = sv(x, t_1) + (1 - s)v(x, t_2) \ge (sa + (1 - s)a)e^{-T} = ae^{-T} > 0$$

для всех  $x \geqslant b > 0$  и  $t \in [0,T]$ . Для функции  $h_2(x)$  получаем сразу же оценку

$$|h_2(x)| \le ||f(t_1) - f(t_2)||_{2\alpha} \int_{-\infty}^{x} \exp\left\{-2 \int_{-x}^{x} v(z, t_2) dz\right\} \frac{1}{(1 - y - )^{2\alpha}} dy,$$

причём для дальнейших оценок в точности повторяются рассуждения, приведённые при выводе (17), и в результате можем записать

$$||h_2||_{\alpha} \leq A(ae^{-T}, b, \alpha, ||v(t_2)||_{\alpha})||f(t_1) - f(t_2)||_{2\alpha},$$
 (22)

где функция  $A = A(ae^{-T}, b, \alpha, \|v(t_2)\|_{\alpha})$  ограничена на любом компакте по  $\|v(t_2)\|_{\alpha}$  и монотонно не убывает по этой же переменной.

Оценим теперь функцию  $h_1(x)$ , рассмотрев три случая.

1. При  $x \le 0$  справедлива оценка

$$|h_{1}(x)| \leq 2\|f(t_{1})\|_{2\alpha} \int_{-\infty}^{x} \frac{dy}{(1-y^{-})^{2\alpha}} \int_{-\infty}^{x} \frac{du}{(1-u^{-})^{\alpha}} \int_{0}^{1} \exp\left\{2\|v_{s}\|_{\alpha} \int_{-\infty}^{0} \frac{dz}{(1-z^{-})^{\alpha}}\right\} ds \|v(t_{1}) - v(t_{2})\|_{\alpha}, \quad (23)$$

из которой, в частности, при  $\alpha > 1$  получаем

$$\sup_{-\infty < x \leqslant 0} (1 - x^{-})^{\alpha} |h_{1}(x)| \leqslant$$

$$\leqslant \frac{1}{(2\alpha - 1)(\alpha - 1)} \exp\{a_{1}(\alpha) \max\{\|v(t_{1})\|_{\alpha}, \|v(t_{2})\|_{\alpha}\}\} \|f(t_{1})\|_{2\alpha} \|v(t_{1}) - v(t_{2})\|_{\alpha}. \tag{24}$$

2. Пусть  $0 < x \le b$ , тогда

$$\sup_{x \in [0,b]} |h_1(x)| \leq 2 \int_{-\infty}^{b} \frac{dy}{(1-y^-)^{2\alpha}} \exp\left\{2 \int_{-\infty}^{b} \frac{1}{(1-z^-)^{\alpha}} \max\{\|v(t_1)\|_{\alpha}, \|v(t_2)\|_{\alpha}\}\right\} \times \int_{-\infty}^{b} \frac{dz}{(1-z^-)^{\alpha}} \|f(t_1)\|_{2\alpha} \|v(t_1) - v(t_2)\|_{\alpha} \leq \\ \leq A(\alpha, b) \exp\left\{a_1(\alpha) \max\{\|v(t_1)\|_{\alpha}, \|v(t_2)\|_{\alpha}\}\right\} \|f(t_1)\|_{2\alpha} \|v(t_1) - v(t_2)\|_{\alpha}. \tag{25}$$

3. При x > b имеет место неравенство

$$|h_{1}(x)| \leq 2||f(t_{1})||_{2\alpha} \int_{-\infty}^{b} \frac{dy}{(1-y^{-})^{2\alpha}} \left( \int_{0}^{1} \exp\left\{2 \int_{-\infty}^{b} \frac{dz}{(1-z^{-})^{\alpha}} ||v_{s}||_{\alpha} \right\} \exp\left\{-2 \int_{b}^{x} v_{s}(z) dz\right\} \right) ds \times \left[ \int_{-\infty}^{b} \frac{du}{(1-u^{-})^{\alpha}} + x - b \right] ||v(t_{1}) - v(t_{2})||_{\alpha} + \frac{1}{2} \int_{0}^{x} \left( \frac{1}{1-x^{-}} \int_{0}^{x} \frac{du}{(1-u^{-})^{\alpha}} + x - b \right) ||v(t_{1}) - v(t_{2})||_{\alpha} + \frac{1}{2} \int_{0}^{x} \frac{du}{(1-u^{-})^{\alpha}} + x - b \left[ \frac{1}{1-x^{-}} \int_{0}^{x} \frac{du}{(1-u^{-})^{\alpha}} + x - b \right] ||v(t_{1}) - v(t_{2})||_{\alpha} + \frac{1}{2} \int_{0}^{x} \frac{du}{(1-u^{-})^{\alpha}} + x - b \left[ \frac{1}{1-x^{-}} \int_{0}^{x} \frac{du}{(1-u^{-})^{\alpha}} + x - b \right] ||v(t_{1}) - v(t_{2})||_{\alpha} + \frac{1}{2} \int_{0}^{x} \frac{du}{(1-u^{-})^{\alpha}} + x - b \left[ \frac{1}{1-x^{-}} \int_{0}^{x} \frac{du}{(1-u^{-})^{\alpha}} + x - b \right] ||v(t_{1}) - v(t_{2})||_{\alpha} + \frac{1}{2} \int_{0}^{x} \frac{du}{(1-u^{-})^{\alpha}} + x - b \left[ \frac{1}{1-x^{-}} \int_{0}^{x} \frac{du}{(1-u^{-})^{\alpha}} + x - b \right] ||v(t_{1}) - v(t_{2})||_{\alpha} + x - b \left[ \frac{1}{1-x^{-}} \int_{0}^{x} \frac{du}{(1-u^{-})^{\alpha}} + x - b \right] ||v(t_{1}) - v(t_{2})||_{\alpha} + x - b \left[ \frac{1}{1-x^{-}} \int_{0}^{x} \frac{du}{(1-u^{-})^{\alpha}} + x - b \right] ||v(t_{1}) - v(t_{2})||_{\alpha} + x - b \left[ \frac{1}{1-x^{-}} \int_{0}^{x} \frac{du}{(1-u^{-})^{\alpha}} + x - b \right] ||v(t_{1}) - v(t_{2})||_{\alpha} + x - b \left[ \frac{1}{1-x^{-}} \int_{0}^{x} \frac{du}{(1-u^{-})^{\alpha}} + x - b \right] ||v(t_{1}) - v(t_{2})||_{\alpha} + x - b \left[ \frac{1}{1-x^{-}} \int_{0}^{x} \frac{du}{(1-u^{-})^{\alpha}} + x - b \right] ||v(t_{1}) - v(t_{2})||_{\alpha} + x - b \left[ \frac{1}{1-x^{-}} \int_{0}^{x} \frac{du}{(1-u^{-})^{\alpha}} + x - b \right] ||v(t_{1}) - v(t_{2})||_{\alpha} + x - b \left[ \frac{1}{1-x^{-}} \int_{0}^{x} \frac{du}{(1-u^{-})^{\alpha}} + x - b \right] ||v(t_{1}) - v(t_{2})||_{\alpha} + x - b \left[ \frac{1}{1-x^{-}} \int_{0}^{x} \frac{du}{(1-u^{-})^{\alpha}} + x - b \right] ||v(t_{1}) - v(t_{2})||_{\alpha} + x - b \left[ \frac{1}{1-x^{-}} \int_{0}^{x} \frac{du}{(1-u^{-})^{\alpha}} + x - b \right] ||v(t_{1}) - v(t_{2})||_{\alpha} + x - b \left[ \frac{1}{1-x^{-}} \int_{0}^{x} \frac{du}{(1-u^{-})^{\alpha}} + x - b \right] ||v(t_{1}) - v(t_{2})||_{\alpha} + x - b \left[ \frac{1}{1-x^{-}} \int_{0}^{x} \frac{du}{(1-u^{-})^{\alpha}} + x - b \right] ||v(t_{1}) - v(t_{2})||_{\alpha} + x - b \left[ \frac{1}{1-x^{-}} \int_{0}^{x} \frac{du}{(1-u^{-})^{\alpha}} + x - b \right] ||u(t_{1}) - v(t_{2})||_{\alpha} + x - b \right$$

$$+2\|f(t_1)\|_{2\alpha}\|v(t_1)-v(t_2)\|_{\alpha}\int_{b}^{x}(x-y)\left(\int_{0}^{1}\exp\left\{-2\int_{y}^{x}v_s(z)\,dz\right\}ds\right)dy =: h_{11}+h_{12}.$$
 (26)

Для  $h_{11}$  справедлива оценка

$$h_{11} \leqslant A(b,\alpha) \|f(t_1)\|_{2\alpha} \|v(t_1) - v(t_2)\|_{\alpha} \times \exp\left\{a_1(\alpha) \max\{\|v(t_1)\|_{\alpha}, \|v(t_2)\|_{\alpha}\}\right\} (b_1 + x - b) \exp\left\{-2ae^{-T}(x - b)\right\} \leqslant$$

$$\leqslant A_1(ae^{-T}, b, \alpha) \|f(t_1)\|_{2\alpha} \|v(t_1) - v(t_2)\|_{\alpha} \exp\left\{a_1(\alpha) \max\{\|v(t_1)\|_{\alpha}, \|v(t_2)\|_{\alpha}\}\right\},$$
(27)

для  $h_{12}$  — оценка

$$h_{12} \leq 2\|f(t_1)\|_{2\alpha}\|v(t_1) - v(t_2)\|_{\alpha} \int_{b}^{x} (x - y) \exp\{-2ae^{-T}(x - y)\} dy \leq$$

$$\leq 2A_2(ae^{-T}, b)\|f(t_1)\|_{2\alpha}\|v(t_1) - v(t_2)\|_{\alpha}. \tag{28}$$

Из (23)–(28) вытекает, что

$$||h_1||_{\alpha} \leq A(ae^{-T}, b, \alpha) \exp\{a_1(\alpha) \max\{||v(t_1)||_{\alpha}, ||v(t_2)||_{\alpha}\}\} \times ||f(t_1)||_{2\alpha} ||v(t_1) - v(t_2)||_{\alpha}.$$
(29)

Ввиду оценок (22) и (29) из (21) получаем предельное свойство

$$||h(x,t_1) - h(x,t_2)||_{\alpha} \to +0$$
 при  $|t_1 - t_2| \to +0$ . (30)

Для производных функций  $h_1(x)$  и  $h_2(x)$  справедливы равенства

$$\frac{\partial h_1(x)}{\partial x} = 4 \int_{-\infty}^x \left( \int_0^1 \exp\left\{-2 \int_y^x v_s(z) \, dz\right\} v_s(x) \, ds \right) \left( \int_y^x [v(z, t_1) - v(z, t_2)] \, dz \right) f(y, t_1) \, dy -$$

$$-2 \int_{-\infty}^x \left( \int_0^1 \exp\left\{-2 \int_y^x v_s(z) \, dz\right\} ds \right) [v(x, t_1) - v(x, t_2)] f(y, t_1) \, dy,$$

$$\frac{\partial h_2(x)}{\partial x} = f(x, t_1) - f(x, t_2) - 2v(x, t_2) h_2(x).$$

Повторяя те же рассуждения, что и при получении неравенств (22) и (29), будем иметь оценки, из которых следует

$$\left\| \frac{\partial h_k(x, t_1)}{\partial x} - \frac{\partial h_k(x, t_2)}{\partial x} \right\|_{2\alpha} \to +0 \quad \text{при} \quad |t_1 - t_2| \to +0, \quad k = 1, 2.$$
 (31)

Из (30) и (31) заключаем

$$||h(x,t_1)-h(x,t_2)||_{\alpha,2\alpha}\to +0$$
 при  $|t_1-t_2|\to +0$ ,

что завершает доказательство леммы.

Пусть v — классическое решение задачи Коши (2), (3), тогда её можно переписать в абстрактной форме:

$$Q_2(v)\frac{dv}{dt} + Q_2(v)v = 2v^2, \quad v(0) = v_0.$$
 (32)

В классе  $v\in\mathbb{C}^{(1)}([0,T];C_b^{(1)}(\tau^\alpha,\tau^{2\alpha};\mathbb{R}^1))$  при  $\alpha>1$  абстрактная задача Коши (32) эквивалентна следующей задаче:

$$\frac{dv}{dt} + v = 2Q_2^{-1}(v)v^2, \quad v(0) = v_0,$$

из которой, в свою очередь, получаем интегральное уравнение

$$v(t) = v_0 e^{-t} + 2 \int_0^t e^{-(t-\tau)} Q_2^{-1}(v(\tau)) v^2(\tau) d\tau.$$
(33)

Введём оператор

$$Q(v)(t) := v_0 e^{-t} + 2 \int_0^t e^{-(t-\tau)} Q_2^{-1}(v(\tau)) v^2(\tau) d\tau.$$
(34)

Справедлива следующая

**Лемма 4.** Оператор (34) действует на любую функцию  $v_0 \in C_b^{(1)}(\tau^{\alpha}, \tau^{2\alpha}; \mathbb{R}^1)$  при  $\alpha > 1$  следующим образом:

$$Q: C([0,T]; C_b(\tau^{\alpha}; \mathbb{R}^1)) \to C^{(1)}([0,T]; C_b^{(1)}(\tau^{\alpha}, \tau^{2\alpha}; \mathbb{R}^1)). \tag{35}$$

Кроме того, справедливо неравенство  $Q(v)(t) \geqslant v_0 e^{-t}$  для всех  $(x,t) \in \mathbb{R}^1 \times [0,T]$ .

Доказательство. Заметим, что оператор

$$S\phi := 2\int_{0}^{t} e^{-(t-\tau)}\phi(\tau) d\tau$$

действует следующим образом:

$$S \colon C([0,T]; C_b^{(1)}(\tau^{\alpha}, \tau^{2\alpha}; \mathbb{R}^1)) \to C^{(1)}([0,T]; C_b^{(1)}(\tau^{\alpha}, \tau^{2\alpha}; \mathbb{R}^1)). \tag{36}$$

Оператор (34) можно представить в виде

$$Q(\phi) = v_0 e^{-t} + SQ_2^{-1}(\phi)\phi^2,$$

откуда с учётом (36) и леммы 3 получаем (35). Лемма доказана.

**Замечание.** Из (35) получаем, что  $Q: C([0,T]; C_b(\tau^{\alpha}; \mathbb{R}^1)) \to C([0,T]; C_b(\tau^{\alpha}; \mathbb{R}^1))$ . Кроме того, если  $v_0 \in C_b^{(1)}(\tau^{\alpha}, \tau^{2\alpha}; \mathbb{R}^1)$  и выполнено неравенство  $v_0 \geqslant a > 0$  для всех  $x \geqslant b > 0$ , то для решений v(t) интегрального уравнения (33) справедлива оценка  $v(t) \geqslant v_0 e^{-t} \geqslant a e^{-T} > 0$  для всех  $x \geqslant b > 0$ ,  $t \in [0,T]$ .

В связи с этим замечанием рассмотрим полное метрическое пространство

$$B[0,T] := \left\{ v(t) \in C([0,T]; C_b(\tau^{\alpha}; \mathbb{R}^1)) : v(t) \geqslant v_0 e^{-t} \right\}, \quad v_0(x) \in C_b^{(1)}(\tau^{\alpha}, \tau^{2\alpha}; \mathbb{R}^1), \quad \alpha > 1,$$

относительно метрики, порождённой в  $C([0,T];C_b(\tau^\alpha;\mathbb{R}^1))$  нормой  $||v||_B:=\sup_{t\in[0,T]}||v(t)||_\alpha$ . Из леммы 4 и замечания вытекает

**Лемма 5.** Оператор (34) действует следующим образом:  $Q \colon B[0,T] \to B[0,T]$ .

Теперь рассмотрим полное метрическое пространство

$$B_R := \{v(t) \in B[0,T] : ||v||_B \le R, R > 0\}.$$

Справедлива следующая

**Лемма 6.** Если  $v_0 \in C_b^{(1)}(\tau^{\alpha}, \tau^{2\alpha}; \mathbb{R}^1)$  при  $\alpha > 1$  и найдутся такие числа a > 0 и b > 0, что  $v_0(x) \geqslant a$  для всех  $x \geqslant b$ , то при достаточно большом  $R = R(v_0) > 0$  и достаточно малом T > 0 оператор (34) действует следующим образом:  $Q: B_R \to B_R$ .

**Доказательство.** Пусть  $v_0(x) \in C_b^{(1)}(\tau^\alpha, \tau^{2\alpha}; \mathbb{R}^1)$  — фиксированная функция. Выберем число R>0 настолько большим, чтобы

$$||v_0||_B \leqslant R/2,\tag{37}$$

и зафиксируем его. Согласно условию леммы для любой функции  $v(t) \in B_R \subset B[0,T]$  выполнено неравенство

$$v(t) \geqslant ae^{-t}$$
 для всех  $t \in [0, T], x \geqslant b > 0.$ 

Точно так же, как и при выводе (17), получаем соотношение

$$0 \leqslant (Q_2^{-1}(v)v^2)(x,t) \leqslant A(b,\alpha) \left[ \exp\{a_1(b,\alpha) \| v(t) \|_{\alpha}\} + \frac{e^t}{a} \right] \| v(t) \|_{\alpha}^2,$$

из которого имеем искомую оценку

$$||Q(v)||_{B} \leqslant TA(b,\alpha) \left[ \exp\{a_{1}(b,\alpha) ||v||_{B}\} + \frac{e^{T}}{a} \right] ||v||_{B}^{2} \leqslant TA(b,\alpha) \left[ \exp\{a_{1}(b,\alpha)R\} + \frac{e^{T}}{a} \right] R^{2} \leqslant \frac{R}{2}$$
(38)

при достаточно малом T > 0 таком, что

$$TA(b,\alpha)\left[\exp\{a_1(b,\alpha)R\} + \frac{e^T}{a}\right]R \leqslant \frac{1}{2}.$$

Из (37) и (38) приходим к утверждению леммы.

Докажем теперь сжимаемость оператора Q на множестве  $B_R$ .

Лемма 7. Если  $v_0 \in C_b^{(1)}(\tau^{\alpha}, \tau^{2\alpha}; \mathbb{R}^1)$  и найдутся такие числа a > 0 и b > 0, что  $v_0(x) \geqslant a > 0$  для всех  $x \geqslant b > 0$ , то при достаточно малом T > 0 оператор (34) сжимающий на  $B_R$ :

$$||Q(v_1)(x,t) - Q(v_2)(x,t)||_B \le \frac{1}{2}||v_1 - v_2||_B$$
 (39)

для всех  $v_1, v_2 \in B_R$ .

Доказательство. Пусть  $v_k(t) \in B_R$  при k = 1, 2. Введём функции

$$g_k(x,t) := (Q_2^{-1}(v_k)v_k^2)(x,t), \quad k = 1, 2,$$

и рассмотрим

$$g_{1}(x,t) - g_{2}(x,t) = \int_{-\infty}^{x} \left[ \exp\left\{-2 \int_{y}^{x} v_{1}(z,t) dz\right\} - \exp\left\{-2 \int_{y}^{x} v_{2}(z,t) dz\right\} \right] v_{1}^{2}(y,t) dy +$$

$$+ \int_{-\infty}^{x} \exp\left\{-2 \int_{y}^{x} v_{2}(z,t) dz\right\} \left[v_{1}^{2}(y,t) - v_{2}^{2}(y,t)\right] dy.$$

$$(40)$$

Справедливо равенство

$$\exp\left\{-2\int_{y}^{x} v_{1}(z,t) dz\right\} - \exp\left\{-2\int_{y}^{x} v_{2}(z,t) dz\right\} = \int_{0}^{1} \frac{d}{ds} \exp\left\{-2\int_{y}^{x} v_{s}(z,t) dz\right\} ds =$$

$$= -2\int_{0}^{1} \exp\left\{-2\int_{y}^{x} v_{s}(z,t) dz\right\} ds \int_{y}^{x} [v_{1}(z,t) - v_{2}(z,t)] dz, \tag{41}$$

где  $v_s(z,t) = sv_1(z,t) + (1-s)v_2(z,t)$ , при этом

$$v_s(x,t) = sv_1(x,t) + (1-s)v_2(x,t) \geqslant sv_0(x)e^{-t} + (1-s)v_0(x)e^{-t} = v_0(x)e^{-t} \geqslant ae^{-t}$$

С учётом (40) и (41) имеем

$$g_{1}(x,t) - g_{2}(x,t) = h_{1}(x,t) + h_{2}(x,t),$$

$$h_{1}(x,t) := -2 \int_{-\infty}^{x} \int_{0}^{1} \exp\left\{-2 \int_{y}^{x} v_{s}(z,t) dz\right\} ds \left(\int_{y}^{x} [v_{1}(z,t) - v_{2}(z,t)] dz\right) v_{1}^{2}(y,t) dy,$$

$$h_{2}(x,t) := \int_{-\infty}^{x} \exp\left\{-2 \int_{y}^{x} v_{2}(z,t) dz\right\} [v_{1}^{2}(y,t) - v_{2}^{2}(y,t)] dy.$$

$$(42)$$

В точности повторяя рассуждения из доказательства леммы 3, приходим к следующим аналогичным (22) и (29) оценкам:

$$||h_2||_{\alpha} \leq A \left(ae^{-T}, b, \alpha, ||v_2||_{\alpha}\right) ||v_1^2(t) - v_2^2(t)||_{2\alpha},$$

где функция  $A = A(ae^{-T}, b, \alpha, \|v_2\|_{\alpha}) > 0$  ограничена на любом компакте и монотонно не убывает по переменной  $\|v_2\|_{\alpha}$ ;

$$||h_1||_{\alpha} \leqslant A(ae^{-T}, b, \alpha) \exp\{a_1(\alpha) \max\{||v_1(t)||_{\alpha}, ||v_2(t)||_{\alpha}\}\} ||v^2(t_1)||_{2\alpha} ||v_1(t) - v_2(t)||_{\alpha}.$$

После очевидных преобразований будем иметь

$$||h_2||_B \le 2RA\left(ae^{-T}, b, \alpha, R\right)||v_1 - v_2||_B,$$
 (43)

$$||h_1||_B \le R^2 A(ae^{-T}, b, \alpha) \exp(a_1(\alpha)R) ||v_1 - v_2||_B.$$
 (44)

Из (40) и (42) с учётом оценок (43) и (44) приходим к соотношению

$$||g_1(x,t) - g_2(x,t)||_B \le \mu(R,T)||v_1 - v_2||_B,$$
 (45)

где функция  $\mu = \mu(R,T) > 0$  является ограниченной на всяком компакте и неубывающей по каждой переменной в отдельности. Осталось заметить, что в силу (45) справедлива оценка

$$||Q(v_1) - Q(v_2)||_B \leq T\mu(R, T)||v_1 - v_2||_B$$

из которой при достаточно малом T > 0 и получаем (39). Лемма доказана.

С учётом лемм 6, 7 и принципа сжимающих отображений заключаем, что при достаточно малом T>0 существует единственное решение  $v \in C([0,T]; C_b(\tau^\alpha; \mathbb{R}^1))$  при  $\alpha>1$  интегрального уравнения (34). Использовав стандартный алгоритм продолжения решения (34) во времени (см. [7]), обосновано следующее утверждение.

**Теорема 1.** Для любой функции  $v_0 \in C_b^{(1)}(\tau^{\alpha}, \tau^{2\alpha}; \mathbb{R}^1)$  при  $\alpha > 1$  такой, что

$$v_0(x) \geqslant a > 0$$
 для всех  $x \geqslant b > 0$ 

при некоторых а и b, найдётся такое максимальное  $T_0 = T_0(v_0) > 0$ , что для любого  $T \in (0, T_0)$  существует единственное решение  $v \in C([0, T]; C_b(\tau^\alpha; \mathbb{R}^1))$  интегрального уравнения (34), причём либо  $T_0 = +\infty$ , либо  $T_0 < +\infty$ , и в последнем случае справедливо предельное свойство

$$\lim_{T \uparrow T_0} \sup_{t \in [0,T]} ||v(t)||_{\alpha} = +\infty.$$

Из теоремы 1, леммы 4 и равенства (33) вытекает основной результат работы.

**Теорема 2.** Для любой функции  $v_0 \in C_b^{(1)}(\tau^{\alpha}, \tau^{2\alpha}; \mathbb{R}^1)$  при  $\alpha > 1$  такой, что

$$v_0(x) \geqslant a > 0$$
 для всех  $x \geqslant b > 0$ 

при некоторых а и b, найдётся такое максимальное  $T_0 = T_0(v_0) > 0$ , что для любого  $T \in (0, T_0)$  существует единственное классическое решение  $v \in C^{(1)}([0,T]; C_b^{(1)}(\tau^{\alpha}, \tau^{2\alpha}; \mathbb{R}^1))$  задачи Коши (2), (3), причём либо  $T_0 = +\infty$ , либо  $T_0 < +\infty$ , и в последнем случае справедливо предельное свойство

$$\lim_{T \uparrow T_0} \sup_{t \in [0,T]} ||v(t)||_{\alpha} = +\infty.$$

## 2. НЕСУЩЕСТВОВАНИЕ РЕШЕНИЯ ЗАДАЧИ КОШИ

В этом пункте будем использовать обозначение f'(x,t) для производной по переменной t. Пусть функция  $\phi(x,t) = \phi_1(x)\phi_2(t) \geqslant 0$ , причём

$$\phi_1(x) := \phi_0\bigg(\frac{x^2}{R^2}\bigg), \quad \phi_2(t) := \bigg(1 - \frac{t}{T}\bigg)^n, \quad n \in \mathbb{N}, \quad R > 0, \quad \phi_0(s) := \begin{cases} 1, & s \in [0,1]; \\ 0, & s \geqslant 2. \end{cases}$$

Справедливы следующие формулы интегрирования по частям:

$$\int_{L_1}^{L_2} \int_0^T \phi(x,t) \frac{\partial}{\partial t} (v_x(x,t) + v^2(x,t)) dt dx =$$

$$= -\int_{L_1}^{L_2} \phi_1(x) [v_{0x}(x) + v_0^2(x)] dx - \int_0^T \int_{L_1}^{L_2} [v_x(x,t) + v^2(x,t)] \phi'(x,t) dx dt =$$

$$= -\int_{L_1}^{L_2} \phi_1(x) [v_{0x}(x) + v_0^2(x)] dx - \int_0^T \int_{L_1}^{L_2} v^2(x, t) \phi'(x, t) dx dt - \int_0^T v(x, t) \phi'(x, t) \Big|_{x=L_1}^{x=L_2} dt + \int_0^T \int_{L_1}^{L_2} v(x, t) \phi'_x(x, t) dx dt,$$

$$(46)$$

$$\int_{L_1}^{L_2} \int_{0}^{T} \phi(x,t) v_x(x,t) \, dx \, dt = \int_{0}^{T} \phi(x,t) v(x,t) \Big|_{x=L_1}^{x=L_2} dt - \int_{0}^{T} \int_{L_1}^{L_2} \phi_x(x,t) v(x,t) \, dx \, dt. \tag{47}$$

Умножим обе части уравнения (2) на функцию  $\phi(x,t)$  и проинтегрируем по области  $(x,t) \in [L_1,L_2] \times [0,T]$ . Тогда с учётом начального условия (3) и равенств (46), (47) получим соотношение

$$\int_{0}^{T} \int_{L_{1}}^{L_{2}} v(x,t) \left[ -\phi'_{x}(x,t) + \phi_{x}(x,t) \right] dx dt + \int_{0}^{T} v(x,t) \left[ \phi'(x,t) - \phi(x,t) \right] \Big|_{x=L_{1}}^{x=L_{2}} dt + \int_{L_{1}}^{L_{2}} \phi_{1}(x) \left[ v_{0x}(x) + v_{0}^{2}(x) \right] dx = - \int_{0}^{T} \int_{L_{1}}^{L_{2}} \phi'(x,t) v^{2}(x,t) dx dt. \tag{48}$$

Справедлива следующая оценка:

$$\left| \int_{0}^{T} \int_{L_{1}}^{L_{2}} v(x,t) [-\phi'_{x}(x,t) + \phi_{x}(x,t)] dx dt \right| \leqslant$$

$$\leqslant \frac{1}{4} \int_{0}^{T} \int_{L_{1}}^{L_{2}} \frac{|-\phi'_{x}(x,t) + \phi_{x}(x,t)|^{2}}{-\phi'(x,t)} dx dt + \int_{0}^{T} \int_{L_{1}}^{L_{2}} (-\phi'(x,t)) v^{2}(x,t) dx dt. \tag{49}$$

Из равенства (48) с учётом (49) имеем

$$\frac{1}{4} \int_{0}^{T} \int_{L_{1}}^{L_{2}} \frac{|-\phi_{x}'(x,t) + \phi_{x}(x,t)|^{2}}{-\phi'(x,t)} dx dt + \int_{0}^{T} v(x,t) [\phi'(x,t) - \phi(x,t)] \Big|_{x=L_{1}}^{x=L_{2}} dt + \int_{L_{1}}^{L_{2}} \phi_{1}(x) [v_{0x}(x) + v_{0}^{2}(x)] dx \geqslant 0.$$
(50)

Заметим, что

$$\int_{0}^{T} \int_{L_{1}}^{L_{2}} \frac{|-\phi_{x}'(x,t) + \phi_{x}(x,t)|^{2}}{-\phi'(x,t)} dx dt = \int_{L_{1}}^{L_{2}} \frac{|\phi_{1x}(x)|^{2}}{\phi_{1}(x)} dx \int_{0}^{T} \frac{|-\phi_{2}'(t) + \phi_{2}(t)|^{2}}{-\phi_{2}'(t)} dt.$$
 (51)

Положив  $L_1 = -\sqrt{2}R$  и  $L_2 = \sqrt{2}R$ , из (50) ввиду (51) получим неравенство

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{|\phi_{1x}(x)|^2}{\phi_1(x)} dx \int_{0}^{T} \frac{|-\phi_2'(t) + \phi_2(t)|^2}{-\phi_2'(t)} dt + \int_{-\infty}^{+\infty} \phi_1(x) [v_{0x}(x) + v_0^2(x)] dx \geqslant 0, \tag{52}$$

при этом

$$\int\limits_{-\infty}^{+\infty} \frac{|\phi_{1x}(x)|^2}{\phi_1(x)} \, dx = \frac{1}{R} \int\limits_{-\sqrt{2}}^{\sqrt{2}} \frac{|\phi_{0y}(y^2)|^2}{\phi_0(y^2)} \, dy \to +0 \quad \text{при} \quad R \to +\infty.$$

Предположим, что  $v_{0x}(x) + v_0^2(x) \in L^1(\mathbb{R}^1)$ . Тогда в пределе при  $R \to +\infty$  из неравенства (52) будем иметь

$$\int_{-\infty}^{+\infty} [v_{0x}(x) + v_0^2(x)] dx \ge 0.$$

Таким образом, доказана следующая

**Теорема 3.** Если функция  $v_0(x) \in C^{(1)}(\mathbb{R}^1)$  такова, что  $v_{0x}(x) + v_0^2(x) \in L^1(\mathbb{R}^1)$  и выполнено неравенство

$$\int_{-\infty}^{+\infty} [v_{0x}(x) + v_0^2(x)] dx < 0,$$

то классического решения задачи Коши (2), (3) не существует ни для какого T > 0.

#### ФИНАНСИРОВАНИЕ РАБОТЫ

Работа выполнена при финансовой поддержке Российского научного фонда (проект 23-11-00056).

#### КОНФЛИКТ ИНТЕРЕСОВ

Авторы данной работы заявляют, что у них нет конфликта интересов.

#### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- 1. Сравнительный анализ аналитических и эмпирических методик оценки текущих параметров надёжности радиолокационных комплексов мониторинга / А.В. Тимошенко, Д.В. Калеев, А.Ю. Перлов [и др.] // Изв. вузов. Электроника. 2020. Т. 25, № 3. С. 244–254.
- 2. Корпусов, М.О. О разрушении решения уравнения, родственного уравнению Гамильтона–Якоби / М.О. Корпусов // Мат. заметки. 2013. Т. 93, № 1. С. 81–95.
- 3. Корпусов, М.О. О разрушении решения нелокального уравнения с градиентной нелинейностью / М.О. Корпусов // Вестн. Южно-Урал. гос. ун-та. Сер. Мат. моделирование и программирование. 2012. Т. 11. С. 45–53.
- 4. Корпусов, М.О. О критическом показателе "мгновенное разрушение" versus "локальная разрешимость" в задаче Коши для модельного уравнения соболевского типа / М.О. Корпусов, А.А. Панин, А.Е. Шишков // Изв. РАН. Сер. матем. 2021. Т. 85, № 1. С. 118–153.
- 5. О разрушении решения одной нелинейной системы уравнений теплоэлектрической модели / М.О. Корпусов, А.Ю. Перлов, А.В. Тимошенко, Р.С. Шафир // Мат. заметки. 2023. Т. 114, № 5. С. 759–772.
- 6. О глобальной во времени разрешимости одной нелинейной системы уравнений теплоэлектрической модели с квадратичной нелинейностью / М.О. Корпусов, А.Ю. Перлов, А.В. Тимошенко, Р.С. Шафир // Теор. мат. физика. 2023. Т. 217, № 2. С. 378–390.
- 7. Панин, А.А. О локальной разрешимости и разрушении решения абстрактного нелинейного интегрального уравнения Вольтерра / А.А. Панин // Мат. заметки. 2015. Т. 97, № 6. С. 884–903.

## THE CAUCHY PROBLEM FOR AN NONLINEAR WAVE EQUATION

© 2024 / M. V. Artemeva<sup>1</sup>, M. O. Korpusov<sup>2</sup>

<sup>1,2</sup>Lomonosov Moscow State University, Russia <sup>2</sup>People Friendship University of Russia named after Patrice Lumumba, Russia e-mail: <sup>1</sup>artemeva.mv14@physics.msu.ru, <sup>2</sup>korpusov@qmail.com

A heat-electric (1+1)-dimensional model of semiconductor heating in an electric field is considered. For the corresponding Cauchy problem, the existence of a classical solution that is short-lived in time is proved, a global a priori estimate is obtained in time, and a result is obtained about the absence of even a classical solution local in time.

Keywords: nonlinear Sobolev type equation, Cauchy problem in stripe, local solvability, classical solution

#### **FUNDING**

This work was carried out with financial support from the Russian Science Foundation (project no. 23-11-00056).

#### REFERENCES

- 1. Tymoshenko, A.V., Kalyaev, D.V., Perlov, A.Yu. [et al.], Comparative analysis of analytical and empirical methods of assessment of radar monitoring systems current reliability parameters, *Proc. of univ. Electronics*, 2020, vol. 25, no. 3, pp. 244–254.
- 2. Korpusov, M.O., On the blow-up of the solution of an equation related to the Hamilton–Jacobi equation, *Math. Notes*, 2013, vol. 93, pp. 90–101.
- 3. Korpusov, M.O., The destruction of the solution of the nonlocal equation with gradient nonlinearity, Bull. South Ural State Univ. Ser. Math. Modelling, Programming & Comp. Software, 2012, vol. 11, pp. 45–53.
- 4. Korpusov, M.O., Panin, A.A., and Shishkov, A.E., On the critical exponent "instantaneous blow-up" versus "local solubility" in the Cauchy problem for a model equation of Sobolev type, *Izvestiya: Mathematics*, 2021, vol. 85, no. 1, pp. 111–144.
- 5. Korpusov, M.O., Perlov, A.Yu., Tymoshenko, A.V., and Shafir, R.S., On the blow-up of the solution of a nonlinear system of equations of a thermal-electrical model, *Math. Notes*, 2023, vol. 114, no. 5, pp. 850–861.
- Korpusov, M.O., Perlov, A.Yu., Tymoshenko, A.V., and Shafir, R.S., Global-in-time solvability of a nonlinear system of equations of a thermal–electrical model with quadratic nonlinearity, *Theor. Math. Phys.*, 2023, vol. 217, no. 2, pp. 1743–1754.
- Panin, A.A., On local solvability and blow-up of solutions of an abstract nonlinear Volterra integral equation, Math. Notes, 2015, vol. 97, no. 6, pp. 892–908.