

# ЭНЕРГЕТИЧЕСКОЕ НЕРАВЕНСТВО СИЛЬНЫХ РЕШЕНИЙ ЗАДАЧИ ГУРСА ДЛЯ ПОЛНОГО ГИПЕРБОЛИЧЕСКОГО ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНО-ОПЕРАТОРНОГО УРАВНЕНИЯ ВТОРОГО ПОРЯДКА С ПЕРЕМЕННЫМИ ОБЛАСТЯМИ

А. В. Мотевич

Задача Гурса для неполного гиперболического дифференциально-операторного уравнения второго порядка с постоянными областями определения изучалась в [1]. В данной работе выведено энергетическое неравенство сильных решений задачи Гурса в случае полных уравнений и переменных областей определения операторных коэффициентов.

## 1. ПОСТАНОВКА ЗАДАЧИ

Пусть  $\mathfrak{S} = ]0, T_1[ \times ]0, T_2[$  – ограниченный прямоугольник на плоскости  $R^2$  переменных  $t = \{t_1, t_2\}$  и  $H$  – гильбертово пространство со скалярным произведением  $(\cdot, \cdot)$  и нормой  $|\cdot|$ . Рассмотрим в  $\mathfrak{S}$  уравнение

$$\mathcal{L}(t)u \equiv \frac{\partial^2 u}{\partial t_1 \partial t_2} + A_1(t) \frac{\partial u}{\partial t_1} + A_2(t) \frac{\partial u}{\partial t_2} + A(t)u = f(t), \quad (1)$$

с условиями Гурса

$$l_1 u \equiv u|_{t_2=0} = \varphi_1(t_1), \quad l_2 u \equiv u|_{t_1=0} = \varphi_2(t_2), \quad (2)$$

где  $\varphi_1$  и  $\varphi_2$  – функции соответственно переменных  $t_1 \in ]0, T_1[$  и  $t_2 \in ]0, T_2[$  со значениями в  $H$ , удовлетворяющие условию согласования

$$\varphi_1(0) = \varphi_2(0). \quad (3)$$

Здесь  $u$  и  $f$  – функции двумерной переменной  $t$  со значениями в  $H$ ,  $A(t)$ ,  $A_i(t)$  – линейные, неограниченные операторы в  $H$  с зависящими от  $t$  соответственно областями определения  $D(A(t))$ ,  $D(A_i(t))$ ,  $i=1,2$ . Предполагается, что операторы этого уравнения удовлетворяют следующим условиям.

I. При каждом  $t \in \mathfrak{S}$  операторы  $A(t)$  на  $D(A(t))$  самосопряжены и положительно определены в  $H$ .

II. В  $H$  при каждом  $t \in \mathfrak{S}$  обратные операторы  $A^{-1}(t) \in L_\infty(\mathfrak{S}, L(H))$  операторов  $A(t)$  сильно непрерывны по  $t$ , имеют сильные частные производные  $\partial A^{-1}(t) / \partial t_i \in L_\infty(\mathfrak{S}, L(H))$ ,  $i=1,2$ , такие, что

$$-\left((\partial A^{-1}(t)/\partial t_i)g, g\right) \leq c_2 \left(A^{-1}(t)g, g\right) \quad \forall g \in H, c_2 \geq 0, i=1, 2. \quad (4)$$

III. При каждом  $t \in \mathfrak{T}$  операторы  $A_i(t)$  подчинены квадратному корню  $A^{1/2}(t)$  с областями определения  $D(A^{1/2}(t))$  операторов  $A(t)$ , т.е.  $|A_i(t)w| \leq c_{i+2} |A^{1/2}(t)w| \quad \forall w \in D(A^{1/2}(t)), c_{i+2} > 0, i=1, 2$ , и для них имеет место оценка

$$-\operatorname{Re}\left((A_1(t)v_1 + A_2(t)v_2, v_1 + v_2)\right) \leq c_5 (|v_1|^2 + |v_2|^2) \quad \forall v_1, v_2 \in H, c_5 \geq 0. \quad (5)$$

Выведем энергетическое неравенство решений этой задачи Гурса.

## 2. ОПРЕДЕЛЕНИЕ СИЛЬНЫХ РЕШЕНИЙ

Задаче Гурса (1) – (3) соответствует линейный неограниченный оператор  $L = \{L(t), l_1, l_2\} : E \supset D(L) \rightarrow F$ , действующий из гильбертова пространства  $E$ , полученного замыканием множества

$$D(L) = \left\{ u \in \mathcal{H} = L_2(\mathfrak{T}, H) : u(t) \in D(A(t)), t \in \mathfrak{T}; \frac{\partial^2 u}{\partial t_1 \partial t_2}, \frac{\partial u}{\partial t_i}, A_i(t) \frac{\partial u}{\partial t_i}, A(t) \in \mathcal{H}, i=1, 2 \right\}$$

$$\text{эрмитовой норме } \|u\|_E = \left[ \int_{\mathfrak{T}} \sum_{i=1}^2 (T_i - t_i) \left( \left| \frac{\partial u}{\partial t_i} \right|^2 + |A^{1/2}(t)u|^2 \right) dt \right]^{1/2},$$

в банахово пространство  $F = \mathcal{H}_\gamma \times H_1 \times H_2$  всех элементов  $\Phi = \{f, \varphi_1, \varphi_2\}$  с нормой  $\|\Phi\|_F = (\|f(t)\|_\gamma^2 + \|\varphi_1\|_1^2 + \|\varphi_2\|_2^2)^{1/2}$ . Здесь банаховы пространства  $\mathcal{H}_\gamma$  – замыкание множества  $\mathcal{H}$  по норме

$$\|f(t)\|_\gamma = \left( \int_{\mathfrak{T}} \gamma(t) |f(t)|^2 dt \right)^{1/2} \quad \text{и } H_i \text{ – замыкания множеств}$$

$$\{u \in D(L) : u(t)|_{t_j=0} = 0\} \quad \text{по нормам}$$

$$\|u\|_i = \left( \int_0^{T_i} \left( \left| \frac{\partial u}{\partial t_i} \right|^2 + |A^{1/2}(t)u|^2 \right) \Big|_{t_j=0} dt_i \right)^{1/2}, \quad j \neq i, i=1, 2.$$

Стандартным образом доказывается, что в предположении условия I и плотности множества

$$D^*(L) = \{u \in D(L) : u(t) \in D(A_i^*(t)), t \in \mathfrak{I}, i = 1, 2\},$$

где  $A_i^*(t)$  – сопряженные операторы операторов  $A_i(t)$  в  $H$ , в  $\mathcal{H}$  оператор  $L$  допускает замыкание  $\bar{L} = \{\bar{L}(t), l_1, l_2\} : E \supset D(\bar{L}) \rightarrow F$ .

Решения  $u \in D(\bar{L})$  операторного уравнения  $\bar{L}u = \Phi$ ,  $\Phi = (f, \varphi_1, \varphi_2) \in F$ , называются сильными решениями задачи Гурса (1)–(3).

### 3. ЭНЕРГЕТИЧЕСКОЕ НЕРАВЕНСТВО СИЛЬНЫХ РЕШЕНИЙ

**Теорема.** Пусть выполняются условия I – III и множество  $D^*(L)$  плотно в  $\mathcal{H}$ . Тогда существует постоянная  $c_6 > 0$  такая, что

$$\|u\|_E^2 \leq c_6 \|\bar{L}u\|_F^2 \quad \forall u \in D(\bar{L}). \quad (6)$$

*Доказательство.* Умножаем (1) скалярно в  $\mathcal{H}$  на  $e^{\theta(t)}\gamma(t)\left(\frac{\partial u}{\partial t_1} + \frac{\partial u}{\partial t_2}\right)$ , где  $\gamma(t) = (T_1 - t_1)(T_2 - t_2)$ ,  $\theta(t) = c(\tau_1 - t_1 + \tau_2 - t_2)$ ,  $c \geq 0$ , и получаем

$$\begin{aligned} & \int_{\mathfrak{I}} \left( \mathcal{L}(t)u, e^{\theta}\gamma(t) \left( \frac{\partial u}{\partial t_1} + \frac{\partial u}{\partial t_2} \right) \right) dt = \int_{\mathfrak{I}} e^{\theta}\gamma(t) \left( \frac{\partial^2 u}{\partial t_1 \partial t_2}, \frac{\partial u}{\partial t_1} \right) dt + \\ & \int_{\mathfrak{I}} e^{\theta}\gamma(t) \left( \frac{\partial^2 u}{\partial t_1 \partial t_2}, \frac{\partial u}{\partial t_2} \right) dt + \int_{\mathfrak{I}} e^{\theta}\gamma(t) \left( A(t)u, \frac{\partial u}{\partial t_1} \right) dt + \int_{\mathfrak{I}} e^{\theta}\gamma(t) \left( A(t)u, \frac{\partial u}{\partial t_2} \right) dt + \\ & + \int_{\mathfrak{I}} e^{\theta}\gamma(t) \left( A_1(t) \frac{\partial u}{\partial t_1} + A_2(t) \frac{\partial u}{\partial t_2}, \frac{\partial u}{\partial t_1} + \frac{\partial u}{\partial t_2} \right) dt \quad \forall u \in D(L). \quad (7) \end{aligned}$$

В первых двух интегралах правой части (7) интегрируем по частям

$$\begin{aligned} & \text{по } t_i \int_{\mathfrak{I}} e^{\theta} (T_i - t_i) \left| \frac{\partial u}{\partial t_i} \right|^2 dt = 2 \operatorname{Re} \int_{\mathfrak{I}} e^{\theta} \gamma(t) \left( \frac{\partial^2 u}{\partial t_1 \partial t_2}, \frac{\partial u}{\partial t_i} \right) dt + \\ & + T_j \int_0^{T_i} e^{\theta} (T_i - t_i) \left| \frac{\partial u}{\partial t_i} \right|^2 dt_i - c \int_{\mathfrak{I}} e^{\theta} \gamma(t) \left| \frac{\partial u}{\partial t_i} \right|^2 dt, \quad j \neq i, \quad i = 1, 2. \end{aligned}$$

Для следующих двух интегралов правой части (7) применяются сглаживающие операторы  $A_\varepsilon^{-1}(t) = (I + \varepsilon A(t))^{-1}$ ,  $\varepsilon > 0$ , со значениями в

$D(A(t))$  и следующими свойствами из [2]: 1).  $|A_\varepsilon^{-1}(t)v - v| \rightarrow 0 \forall v \in H$  при  $\varepsilon \rightarrow 0$ ; 2). Сильные производные  $\partial A_\varepsilon^{-1}(t) / \partial t_i \in L_\infty(H, L(H))$ ,  $\varepsilon > 0$ , и  $\partial A_\varepsilon^{-1}(t) / \partial t_i = \varepsilon A(t) A_\varepsilon^{-1}(t) \partial A(t)^{-1} / \partial t_i A(t) A_\varepsilon^{-1}(t)$ ,  $i = 1, 2$ .

Интегрируя один раз по  $t_i$  и применяя оценку (4), находим

$$\int_{\mathfrak{S}} e^\theta (T_j - t_j) \left( A(t) A_\varepsilon^{-1}(t) u, u \right) dt \leq 2 \operatorname{Re} \int_{\mathfrak{S}} e^\theta \gamma(t) \left( A(t) A_\varepsilon^{-1}(t) u, \frac{\partial u}{\partial t_i} \right) dt +$$

$$+ T_i \int_0^{T_j} e^\theta (T_j - t_j) \left( A(t) A_\varepsilon^{-1}(t) u, u \right) \Big|_{t_i=0} dt_j + (c_2 - c) \int_{\mathfrak{S}} e^\theta \gamma(t) \left( A(t) A_\varepsilon^{-1}(t) u, u \right) dt.$$

Устремляем здесь  $\varepsilon \rightarrow 0$  и приходим к неравенствам

$$\int_{\mathfrak{S}} e^\theta (T_j - t_j) \left| A^{1/2}(t) u \right|^2 dt \leq 2 \operatorname{Re} \int_{\mathfrak{S}} e^\theta \gamma(t) \left( A(t) u, \frac{\partial u}{\partial t_i} \right) dt +$$

$$+ T_i \int_0^{T_j} e^\theta (T_j - t_j) \left| A^{1/2}(t) u \right|^2 \Big|_{t_i=0} dt_j + (c_2 - c) \int_{\mathfrak{S}} e^\theta \gamma(t) \left| A^{1/2}(t) u \right|^2 dt, \quad j \neq i, i = 1, 2.$$

В силу оценки (5) последний интеграл правой части (7) удовлетворяет неравенству

$$- \operatorname{Re} \int_{\mathfrak{S}} e^\theta \gamma(t) \left( A_1(t) \frac{\partial u}{\partial t_1} + A_2(t) \frac{\partial u}{\partial t_2}, \frac{\partial u}{\partial t_1} + \frac{\partial u}{\partial t_2} \right) dt \leq c_5 \int_{\mathfrak{S}} e^\theta \gamma(t) \left( \left| \frac{\partial u}{\partial t_1} \right|^2 + \left| \frac{\partial u}{\partial t_2} \right|^2 \right) dt.$$

Складывая полученные выражения для интегралов правой части равенства (7) и применяя неравенство Коши-Буняковского и элементарные оценки, получаем неравенство (6) для гладких решений  $u \in D(L)$  задачи Гурса с постоянной  $c_6 = e^{c_7(T_1+T_2)} \max\{T_1, T_2\}$ ,  $c_7 = \max\{c_2, 2 + 2c_5\}$ . Затем эта оценка предельным переходом распространяется на все сильные решения  $u \in D(\bar{L})$ .

*Замечание.* Утверждение теоремы 1 (возможно с большей постоянной  $c_7$ ) имеет место для уравнений с младшей частью

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t_1 \partial t_2} + \sum_{i=1}^2 A_i(t) \frac{\partial u}{\partial t_i} + A(t) u + \sum_{i=1}^2 B_i(t) \frac{\partial u}{\partial t_i} + B(t) u = f(t),$$

если операторы  $B_i(t)$ ,  $i=1,2$ , ограничены в  $H$  и  $B(t)$  подчинены операторам  $A^{1/2}(t)$ , т.е.  $|B(t)w| \leq c_8 |A^{1/2}(t)w| \quad \forall w \in D(A(t))$ ,  $c_8 > 0$ .

### Литература

1. Бриш Н.И., Юрчук Н.И. Задача Гурса для абстрактных линейных дифференциальных уравнений второго порядка. // Дифференц. уравнения. 1971. Т. 7, №6. С. 1017-1030.
2. Ломовцев Ф.Е. Гиперболические дифференциально-операторные уравнения второго порядка с переменными областями определения гладких операторных коэффициентов // Докл. НАН РБ. 2001. Т.45, №1. с. 34-37.

## ПСЕЎДААДВАРОТНЫЯ МАТРЫЦЫ І ІХ ПРЫМЯНЕННІ

### Д. А. Навічкова

Няхай  $A$  – рэчаісная матрыца памеру  $\infty \times \infty$ . Па аналогіі з [1] рэчаісную матрыцу  $A^+$  памеру  $\infty \times \infty$  назавем псеўдаадваротнай да матрыцы  $A$ , калі выконваюцца роўнасці:

$$\begin{aligned} AA^+A &= A \\ A^+ &= UA^* = A^*V, \end{aligned}$$

дзе  $U$  і  $V$  – некаторыя рэчаісныя матрыцы памеру  $\infty \times \infty$ .

Няхай  $A$  – рэчаісная матрыца памеру  $\infty \times \infty$ , канечнага рангу  $n$ , слупкі якой належаць  $l_2$ . Разгледзім шкiлетава расклад матрыцы  $A$  у здабытак матрыц  $B$  і  $C$ , якія маюць памеры  $\infty \times n$  і  $n \times \infty$  адпаведна:

$$A = BC = \begin{pmatrix} b_{11} & \dots & b_{1n} \\ \dots & \dots & \dots \\ b_{k1} & \dots & b_{kn} \\ \dots & \dots & \dots \end{pmatrix} \begin{pmatrix} c_{11} & \dots & c_{1k} \dots \\ \dots & \dots & \dots \\ c_{n1} & \dots & c_{nk} \dots \end{pmatrix},$$

прычым слупкамі матрыцы  $B$  з'яўляюцца любыя  $n$  лінейна незалежных слупкоў матрыцы  $A$  ці любыя  $n$  лінейна незалежных слупкоў, праз якія лінейна выражаюцца слупкі матрыцы  $A$ . Тады адвольны  $j$ -ы слупок матрыцы  $A$  будзе лінейнай камбінацыяй слупкоў матрыцы  $B$  з каэфіцыентамі  $c_{1j}$ ,  $c_{2j}$ , ...,  $c_{nj}$ . гэтыя каэфіцыенты і ўтвараюць  $j$ -ы слупок матрыцы  $C$  ( $j=1, 2, \dots$ ). Прычым радкі матрыцы  $C$  павінны належаць  $l_2$ . Неабходна, каб  $\det(B^*B) \neq 0$  і  $\det(CC^*) \neq 0$ . Псеўдаадваротныя матрыцы  $B^+$  і  $C^+$  для матрыц  $B$  і  $C$  адпаведна вызначаюцца наступным чынам: