

УДК 517.96

M. I. РАМАЗАНОВ

О ПОЛУПЕРИОДИЧЕСКОЙ ЗАДАЧЕ ДЛЯ «СУЩЕСТВЕННО» НАГРУЖЕННОГО ПАРАБОЛИЧЕСКОГО УРАВНЕНИЯ

(Представлена академиком НАН РК С. Н. Харином)

Предлагается один из подходов к исследованию сильной разрешимости для «существенно» нагруженных дифференциальных уравнений параболического типа.

В области $Q = \{x, t \mid 0 < x < 1, 0 < t < 2\pi\}$ рассмотрим следующие нагруженные дифференциальные операторы:

$$\begin{aligned} & u'(x) + u(1/2) \text{ и} \\ & u_t(x, t) - u_{xx}(x, t) + u_x(1/2, t), \quad (*) \\ & u'(x) + u'(1/2) \text{ и} \\ & u_t(x, t) - u_{xx}(x, t) + u_x(1/2, t). \quad (**) \end{aligned}$$

Во-первых, заметим, что нагруженные дифференциальные операторы (*) являются замыкаемыми, но операторы вида (**) соответственно в пространствах $L_2(0,1)$ и $L_2(Q)$ уже не замыкаемы. Причина этого в том, что в операторах (*) нагрузка является слабым возмущением, т.е. она подчинена дифференциальной части соответствующего нагруженного дифференциального оператора. Такие нагруженные уравнения рассматривались в [1, 2] и др. Что касается операторов (**), то в них нагрузка уже не подчинена соответствующей дифференциальной части рассматриваемого оператора, т.е. не является слабым возмущением для его дифференциальной части. Во-вторых, как известно, сами операторы нагрузок соответствуют в пространствах $L_2(0,1)$ и $L_2(Q)$ не будут замыкаемыми операторами. Уже эти факты не позволяют непосредственно исследовать вопросы сильной разрешимости граничных задач для не замыкаемых нагруженных дифференциальных уравнений [3–5].

1. Постановка задачи. Пусть $\Omega \subset R^n$ – ограниченная область. В области $Q = \{x, t \mid x \in \Omega, 0 < t < 2\pi\}$ изучаются вопросы разрешимости следующей граничной задачи:

$$L_1 u \equiv \frac{\partial u}{\partial t} - \Delta u(x, t) + \int_{\Gamma_1} \alpha(x, \xi') \frac{\partial^k u(\bar{x}_1, \xi', t)}{\partial x_1^k} d\xi' = f \quad \text{в } Q; \quad (1)$$

$$u(x, t) = 0 \quad \text{в } \Sigma = \{x, t \mid x \in \partial\Omega, t \in (0, 2\pi)\}, \quad (2)$$

$$u(x, 0) = u(x, 2\pi), \quad x \in \Omega; \quad (3)$$

где $\partial\Omega$ – граница области Ω ; $x' = \{x_2, \dots, x_n\}$, $\xi' = \{\xi_2, \dots, \xi_n\}$:

$$\left\{ \begin{array}{l} \Gamma_1 \text{ – сечение области } \Omega \\ \text{при фиксированном } x_1 = \bar{x}_1, \\ \alpha \in L_2(\Gamma_1; W_2^{2m}(\Omega)), \\ f \in L_2(0, 2\pi; W_2^{2m}(\Omega)) \text{ – заданные функции,} \\ k \geq 2, \quad m = \begin{cases} k/2, & \text{если } k \text{ – четное число,} \\ (k-1)/2, & \text{если } k \text{ – нечетное число.} \end{cases} \end{array} \right.$$

2. Представление и априорная оценка классического решения. Для изучения задачи (1)–(3) рассмотрим в области Q следующую вспомогательную нелокальную задачу:

$$L_2 v \equiv (-1)^m \Delta^m v(x, t) = F(x, t), \quad \{x, t\} \in Q, \quad (5)$$

$$u(x, t) = 0, \quad \frac{\partial^j v(x, t)}{\partial n} = G_j(x, t),$$

$$\{x, t\} \in \Sigma, \quad j = \overline{0, m-1}, \quad (6)$$

$$u(x, 0) = u(x, 2\pi), \quad x \in (0, 1), \quad (7)$$

где \vec{n} – внешняя нормаль к $\partial\Omega$;

$$F(x, t) \equiv (-1)^m \Delta^m f(x, t),$$

$$G_j(x, t) \equiv \frac{\partial^j f(x, t)}{\partial n^j}, \quad j = \overline{0, m-1},$$

$$v(x, t) \equiv \frac{\partial u}{\partial t} - \Delta u(x, t) + \int_{\Gamma_1} \alpha(x, \xi') \frac{\partial^k u(\bar{x}_1, \xi', t)}{\partial x_1^k} d\xi',$$

$$\{x, t\} \in Q.$$

Заметим, что граничные задачи (1)–(3) и (5)–(7) взаимосвязаны. Действительно, регулярное решение задачи (5)–(7) будет таковым и для задачи (1)–(3). Напротив, если регулярное решение задачи (1)–(3) обладает производными требуемого порядка, то оно будет регулярным решением и задачи (5)–(7).

Задачу (5)–(7) будем рассматривать как следующие две подзадачи относительно неизвестных функций $u(x, t)$ и $v(x, t)$:

$$\begin{aligned} L_1 u &= v, \quad \{x, t\} \in Q; \quad u(x, t) = 0, \quad \{x, t\} \in \Sigma; \\ u(x, 0) &= u(x, 2\pi), \quad x \in \Omega; \end{aligned} \quad (8)$$

$$\begin{aligned} (-1)^m v &= F, \quad \{x, t\} \in Q; \quad \frac{\partial^j v(x, t)}{\partial n^j} = G, \\ \{x, t\} &\in \Sigma, \quad j \in \overline{1, m-1}. \end{aligned} \quad (9)$$

Сначала решается задача Дирихле (9) для эллиптического уравнения, затем – граничная задача (8) и находится функция $u(x, t)$, которая, очевидно, и будет решением задачи (5)–(7).

Задача Дирихле (9), как известно, имеет единственно обобщенное решение $v(x, t) \in L_2(0, 2\pi; W_2^{2m}(\Omega))$, удовлетворяющее оценке

$$\|v\|_{L_2(0, 2\pi; W_2^{2m}(\Omega))} \leq$$

$$\leq K_1 \left[\|F\|_{L_2(Q)} + \sum_{j=0}^{m-1} \|G_j\|_{L_2(0, 2\pi; W_2^{2m-j-1/2}(\partial\Omega))} \right],$$

или, что то же самое, в терминах функции $f(x, t)$:

$$\|v\|_{L_2(0, 2\pi; W_2^{2m}(\Omega))} \leq \quad (10)$$

$$\leq K_1 \left[\|\Delta^m f\|_{L_2(Q)} + \sum_{j=0}^{m-1} \left\| \frac{\partial^j f}{\partial n^j} \right\|_{L_2(0, 2\pi; W_2^{2m-j-1/2}(\partial\Omega))} \right].$$

Таким образом, остается только рассмотреть вопросы разрешимости граничной задачи (8). Методом разделения переменных в задаче (8) для коэффи-

циентов Фурье $u_s(x)$ будем иметь

$$\begin{cases} is \cdot u_s(x) - \Delta u_s(x) + \alpha \int_{\Gamma_1} \frac{\partial^k u_s(\bar{x}_1, \xi')}{\partial x_1^k} d\xi' = f_s(x), \\ x \in \Omega, \\ u_s(x) = 0, \quad x \in \partial\Omega, \quad s \in J. \end{cases} \quad (11)$$

Если в $(\forall s \in J)$ задача (11) имеет решение, тогда, используя соответствующую функцию Грина $G(x, \xi)$ [6], записываем следующее представление решения:

$$u_s(x) = \int_{\Omega} G_s(x, \xi) f_s(\xi) d\xi - \quad (12)$$

$$- \int_{\Gamma_1} \left[\int_{\Omega} G_s(x, \eta) \alpha(\eta, \xi') d\eta \right] \frac{\partial^k u_s(\bar{x}_1, \xi')}{\partial x_1^k} d\xi'.$$

Продифференцируем обе части этого равенства k раз по x_1 и положим $x_1 = \bar{x}_1$, тогда будем иметь

$$\frac{\partial^k u_s(\bar{x}_1, x')}{\partial x_1^k} = \left(\frac{\partial^k}{\partial x_1^k} \int_{\Omega} G_s(x, \xi) f_s(\xi) d\xi \right) \Big|_{x_1=\bar{x}_1} -$$

$$- \int_{\Gamma_1} \left(\frac{\partial^k}{\partial x_1^k} \int_{\Omega} G_s(x, \eta) \alpha(\eta, \xi') d\eta \right) \Big|_{x_1=\bar{x}_1} \Theta \frac{\partial^k u_s(\bar{x}_1, \xi')}{\partial x_1^k} d\xi'. \quad (13)$$

Введем следующие обозначения:

$$F_s(x') = \left(\frac{\partial^k}{\partial x_1^k} \int_{\Omega} G_s(x, \xi) f_s(\xi) d\xi \right) \Big|_{x_1=\bar{x}_1},$$

$$g(\xi', x') = \left(\frac{\partial^k}{\partial x_1^k} \int_{\Omega} G_s(x, \eta) \alpha(\eta, \xi') d\eta \right) \Big|_{x_1=\bar{x}_1},$$

тогда равенство (13) запишется в виде

$$\frac{\partial^k u_s(\bar{x}_1, x')}{\partial x_1^k} = F(x') - \int_{\Gamma_1} g_s(\xi', x') \frac{\partial^k u_s(\bar{x}_1, \xi')}{\partial x_1^k} d\xi'. \quad (14)$$

Умножив обе части этого соотношения на $g(\xi', x')$ и проинтегрировав по ξ' в области Γ_1 , получим следующее интегральное уравнение относительно неизвестной функции $h_s(x')$:

$$\begin{aligned} h_s(x') + \int_{\Gamma_1} g_s(\xi', x') h_s(\xi') d\xi' &= \\ = \int_{\Gamma_1} g_s(\xi', x') f_s(\xi') d\xi', \end{aligned} \quad (15)$$

где

$$h_s(x') = \int_{\Gamma_1} g_s(\xi', x') \frac{\partial^k u_s(\bar{x}_1, \xi')}{\partial \bar{x}_1^k} d\xi'.$$

Решив интегральное уравнение (15) и подставив найденное значение функции $h_s(x')$ в равенство (14), найдем значение выражения

$$\frac{\partial^k u_s(\bar{x}_1, \xi')}{\partial \bar{x}_1^k}$$

и, подставив его в представление (12), получим искомое решение задачи (11).

При дальнейшем изучении граничной задачи (1)–(3) будем предполагать, что $\alpha = \text{const} \in C$ и что W представляет собой единичный круг ($n = 2$) с центром в начале координат.

С учетом круговой симметрии в задаче (11) имеем

$$\begin{aligned} u_s(r) &= \int_0^1 G_s(r, \rho) f_s(\rho) d\rho - \\ - \alpha \int_{\Gamma_1} \frac{\partial^k u_s(\bar{x}_1, \xi_2)}{\partial \bar{x}_1^k} d\xi_2 \int_0^1 G_s(r, \rho) d\rho, \end{aligned} \quad (16)$$

где $\lambda^2 = is$; $G_s(r, \rho)$ – функция Грина эллиптической части оператора задачи (11):

$$G_s(r, \rho) = \quad (17)$$

$$= \begin{cases} -\rho \cdot \frac{[I_0(\lambda)K_0(\lambda-r) - I_0(\lambda-r)K_0(\lambda)] \cdot I_0(\lambda\rho)}{I_0(\lambda)}, \\ 0 \leq \rho \leq r, \\ -\rho \cdot \frac{[I_0(\lambda)K_0(\lambda-\rho) - I_0(\lambda-\rho)K_0(\lambda)] \cdot I_0(\lambda-r)}{I_0(\lambda)} \\ r \leq \rho \leq 1. \end{cases}$$

Здесь $I_0(z), K_0(z)$ – модифицированные функции Бесселя.

Из (7)–(9) получим искомое представление решения граничной задачи Дирихле (3)

$$\begin{aligned} u_s(r) &= \int_0^1 G_s(r, \rho) f_s(\rho) d\rho - \\ - \alpha \delta_s^{-1} \int_{\Gamma_1} \frac{\partial^k}{\partial \bar{x}_1^k} \left(\int_0^1 G_s(r, \rho) f_s(\rho) d\rho \right)_{x_1=\bar{x}_1} dx_2 \times \\ \times \int_0^1 G_s(r, \rho) d\rho, \end{aligned} \quad (18)$$

тогда и только тогда, когда выполнены следующие условия:

$$\delta_s = 1 + \alpha \cdot \int_{\Gamma_1} \left(\frac{\partial^k}{\partial \bar{x}_1^k} \int_0^1 G_s(r, \rho) d\rho \right)_{x_1=\bar{x}_1} dx_2 \neq 0, \quad \forall s \in J \setminus \{0\}. \quad (19)$$

Для решений, представленных формулами (18), с учетом (10) справедливы оценки

$$\|u_s\|_{L_2(\Omega)} \leq C \|f_s\|, \quad \forall s \in J.$$

Далее остается только применить лемму 1 из [7, с. 118]. Итак, доказана

Теорема. Пусть $n = 2$, W – единичный круг с центром в начале координат. В этом случае для любых $f \in L_2(0, 2\pi; W_2^{2m}(0, 1))$, $\alpha \in C$, граничная задача (1)–(3) имеет единственное сильное решение $u(x, t)$ тогда и только тогда, когда выполнены условия (19).

ЛИТЕРАТУРА

- Нахушев А.М. // Диф. уравнения 1983. Т. 19, № 1. С. 86-94.
- Джекалиев М.Т. К теории линейных краевых задач для нагруженных дифференциальных уравнений. Алматы: Компьютерный центр ИТПМ, 1995.
- Амангалиев М.М., Джекалиев М.Т., Рамазанов М.И. Спектрально-нагруженный оператор теплопроводности и граничные задачи // Неклассические уравнения математической физики: Труды семинара, посвященного 60-летию профессора В. Н. Врагова. Новосибирск: Изд-во Института математики, 2005. С. 22-29.
- Рамазанов М.И. О краевой задаче для «существенно» нагруженного параболического уравнения в неограниченных областях // Доклады АМАН (Нальчик). 2004. Т. 7, № 1. С. 84-91.
- Кожанов А.И. Об одном нелинейном нагруженном па-

бolicеском уравнении и о связанной с ним обратной задаче //
Математические заметки. 2004. Т. 76, вып. 6. С. 840-853.

6. Морен К. Методы гильбертова пространства. М.: Мир,
1965. 570 с.

7. Дезин А.А. Общие вопросы теории граничных задач. М.:
Наука, 1980.

Резюме

Елеулі-жүктелген параболалық тендеу үшін шектелген об-
лыста жартылай периодты есеп қарастырылған. Шеңбер үшін
белгіленген функционалдық кеңістіктерде бірмәнді өлді шешімі
болатын критерий табылған.

Summary

For the parabolic equation essentially-loaded on a spatial variable the problem in the limited area is investigated to a half-periodic. Functional spaces are found and the criterion of unequivocal resolvability for a circle is received.