

**Об одной связанной системе
дифференциальных уравнений в банаховом пространстве**

В настоящей работе предлагается новый подход к исследованию разрешимости систем дифференциальных уравнений, возникающих в задачах термоупругости [1]. Подобные системы могут быть представлены в виде обыкновенных дифференциальных уравнений с неограниченными операторными коэффициентами следующего вида:

$$u' + A_1 u + B_1 v' = f, \quad (1)$$

$$v'' + A_2 v + B_2 u = g, \quad (2)$$

$$u(0) = u_0, \quad v(0) = v_0, \quad v'(0) = v_1. \quad (3)$$

Здесь u, v — функции, определенные на отрезке $[0, 1]$ со значениями в банаховом пространстве E ; $A_k, B_k, k = 1, 2$, — линейные операторы, действующие в пространстве E ; f, g — известные функции со значениями в пространстве E , u_0, v_0 и v_1 — элементы этого пространства.

Задача (1)—(3) изучалась в гильбертовом пространстве в работах [2, 3]. Методами, изложенными в [4], установлено существование обобщенного в определенном смысле решения этой задачи и его регулярность по переменной t .

В настоящей работе доказывается существование и единственность решения задачи (1)—(3) в банаховом пространстве. При этом под решением задачи (1)—(3) будем понимать пару функций (u, v) , определенных на отрезке $[0, 1]$ со значениями в пространстве E , удовлетворяющих равенствам (1)—(3) и таких, что функции $u, u', A_1 u, B_2 u, v, v'', A_2 v, B_1 v'$ определены и непрерывны на всем отрезке $[0, 1]$. При доказательстве используется идея «метода коммутанта» [5, 6]. Абстрактные результаты иллюстрируются на примере начально-краевой задачи для системы уравнений термоупругости в случае одного пространственного переменного.

Относительно операторов $A_k, B_k, k = 1, 2$, сделаем следующие предположения:

I. Области определения операторов A_k, B_k удовлетворяют соотношениям: $D(A_1) = D(A_2) = D_2, D(A_1^2) = D(A_2^2); D(B_1) = D(B_2) = D_1; \bar{D}_1 = \bar{D}_2 = E$.

II. Оператор A_1 сильно позитивен в пространствах E и D_2 .

III. Оператор $A = A_2^{1/2}$ таков, что оператор iA порождает в пространстве E сильно непрерывную группу операторов.

Условия II и III означают, что для операторов A_k определены дробные степени, оператор $-A_1$ порождает аналитическую полугруппу операторов, а оператор A_2 — операторные косинус- и синус-функции.

Если решение задачи (1)—(3) существует, то из уравнения (2) и условия (3) вытекает равенство

$$v(t) = \cos Atv_0 + A^{-1} \sin Atv_1 + \int_0^t A^{-1} \sin A(t-s)[g(s) - B_2 u(s)] ds. \quad (4)$$

Так как функция v гладкая и $v(t) \in D_1$, то из (4) следует соотношение

$$B_1 v'(t) = -B_1 \sin At \cdot Av_0 + B_1 \cos Atv_1 + \int_0^t B_1 \cos A(t-s)g(s) ds - \\ - \int_0^t B_1 \cos A(t-s)B_2 u(s) ds = v_{01}(t) + \tilde{g}(t) - \int_0^t B_1 \cos A(t-s)B_2 u(s) ds. \quad (5)$$

Подставим функцию $B_1 v'$ в уравнение (1) и решим для него задачу Коши. Получим равенство

$$u(t) = \exp\{-tA_1\}u_0 + \int_0^t \exp\{-(t-\tau)A_1\}[f(\tau) - v_{01}(\tau) - \tilde{g}(\tau)]d\tau + \\ + \int_0^t \exp\{-(t-\tau)A_1\} \int_0^\tau B_1 \cos A(\tau-s)B_2 u(s) ds d\tau. \quad (6)$$

Поменяв в последнем интеграле правой части порядок интегрирования, получим интегральное уравнение относительно функции u вида

$$u(t) - \int_0^t K(t,s)u(s)ds = \varphi(t), \quad (7)$$

где

$$K(t,s) = \int_s^t \exp\{-(t-\tau)A_1\}B_1 \cos A(\tau-s)B_2 d\tau, \quad (8)$$

$$\varphi(t) = \exp\{-tA_1\}u_0 + \int_0^t \exp\{-(t-\tau)A_1\}[f(\tau) - v_{01}(\tau) - \tilde{g}(\tau)]d\tau. \quad (9)$$

Если будет показано, что уравнение (7) имеет единственное гладкое решение, то легко показать, что функция v , заданная равенством (4), также обладает нужной гладкостью, и функции (u, v) являются решением системы (1)–(3). С этой целью изучим ядро уравнения (7). Основная идея состоит в том, что в формуле (8) для ядра $K(t, s)$ можно вычислить интеграл с точностью до слагаемых, содержащих коммутанты некоторых операторов. Эти слагаемые при определенных условиях оказываются подчиненными.

Справедливо равенство

$$K(t, s) = \int_s^t B_1 \exp\{-(t-\tau)A_1\} \cos A(\tau-s)B_2 d\tau - \int_s^t \Delta(B_1, \exp\{-(t-\tau) \times \\ \times A_1\}) \cos A(\tau-s)B_2 d\tau = K_1(t, s) + K_2(t, s).$$

Здесь и далее через $\Delta(P, Q)$ обозначается коммутант операторов P и Q , определяемый равенством $\Delta(P, Q) = PQ - QP$.

Условия I–III позволяют утверждать, что операторы A_1 и A_2 и их квадраты подчинены друг другу. Тогда имеют место оценки [6]

$$\|A_k^\alpha A_j^{-\beta}\| \leq M, \quad k, j = 1, 2, \quad (10)$$

при всех $0 \leq \alpha < \beta \leq 2$. Предположим дополнительно, что

IV. Операторы A_1^* и A_2^* и их квадраты подчинены друг другу. Тогда будут выполнены оценки

$$\|\overline{A_j^{-\beta} A_k^\alpha}\| \leq M, \quad 0 \leq \alpha < \beta \leq 2, \quad k, j = 1, 2. \quad (11)$$

Относительно операторов B_k , $k = 1, 2$, потребуем, чтобы для всех $\varepsilon > 0$ выполнялись оценки

$$\|B_k A^{-(1/2+\varepsilon)}\|, \quad \|\overline{A_k^{-(1/2+\varepsilon)} B_j}\| \leq M, \quad k, j = 1, 2. \quad (12)$$

Наконец наложим ограничения на коммутанты.

V. Существуют такие $\rho_1, \rho_2 \in (0, 1]$, что оператор $A_1^{-\alpha} \Delta(A_1, A_2) A_1^{-\beta}$ при $\alpha + \beta \geq 2 - \rho_1$ и оператор $A_1^{-\alpha} \Delta(B_1, A_1) A_1^{-\beta}$ при $\alpha + \beta \geq 3/2 - \rho_2$ допускают замыкание до ограниченных операторов в пространствах E и D_2 и справедливы оценки

$$\|A_1^{-\alpha} \Delta(A_1, A_2) A_1^{-\beta}\| \leq M, \quad \alpha + \beta \geq 2 - \rho_1, \quad (13)$$

$$\|A_1^{-\alpha} \Delta(B_1, A_1) A_1^{-\beta}\| \leq M, \quad \alpha + \beta \geq 3/2 - \rho_2.$$

Л е м м а 1. Пусть выполнены условия I–V. Тогда оператор-функция $K_2(t, s)$ допускает замыкание до ограниченного оператора при всех $t, s \in [0, 1]$, $0 \leq s \leq t \leq 1$, и справедлива оценка $\|\overline{K_2(t, s)}\| \leq M$ в нормах пространств E и D_2 .

Д о к а з а т е л ь с т в о. Оператор-функцию K_2 представим в виде

$$K_2(t, s) = \int_s^t \Delta(B_1, \exp\{-(t-\tau)A_1\}) A_2^{1/2+\varepsilon} \cos A(\tau-s) A_2^{-(1/2+\varepsilon)} B_2 d\tau. \quad (14)$$

Рассмотрим оператор $\Delta(B_1, \exp\{-(t-\tau)A_1\})$ и преобразуем его с помощью тождества Иосиды [7]. Положим $\theta(z) = \exp\{-zA_1\} B_1 \exp\{-(t-\tau-z)A_1\}$. Тогда

$$\Delta(B_1, \exp\{-(t-\tau)A_1\}) = \theta(0) - \theta(t-\tau) = \int_0^{t-\tau} \exp\{-zA_1\} \Delta(A_1, B_1) \times \\ \times \exp\{-(t-\tau-z)A_1\} dz.$$

Поэтому можно записать

$$\Delta(B_1, \exp\{-(t-\tau)A_1\})A_2^{1/2+\varepsilon} = \int_0^{t-\tau} \exp\{-zA_1\}A_1^\alpha[A_1^{-\alpha}\Delta(A_1, B_1)A_1^{-\beta}] \times \\ \times A_1^{\beta+1/2+2\varepsilon} \exp\{-(t-\tau-z)A_1\}[A_1^{-1/2-2\varepsilon}A_2^{1/2+\varepsilon}] dz.$$

Выберем α и β так, чтобы $\alpha + \beta = 3/2 - \rho_2$, $\beta + 1/2 + 2\varepsilon < 1$ и $\alpha < 1$. При достаточно малых $\varepsilon > 0$ это возможно. Тогда из оценок (10), условия V и последнего равенства следует оценка

$$\|\Delta(B_1, \exp\{-(t-\tau)A_1\})A_2^{1/2+\varepsilon}\| \leq M(t-\tau)^{-(1-\rho_2+2\varepsilon)}. \quad (15)$$

Если $\varepsilon > 0$ выбрать так, чтобы $1 - \rho_2 + 2\varepsilon < 1$, то из неравенства (15) и формулы (14) вытекает утверждение леммы.

Преобразуем теперь оператор-функцию K_1 . Имеем

$$K_1(t, s) = \frac{1}{2} \int_s^t B_1 [\exp\{-(t-\tau)A_1\} \exp\{i(\tau-s)A\} + \exp\{-(t-\tau)A_1\} \times \\ \times \exp\{-i(\tau-s)A\}] B_2 d\tau = \frac{1}{2} \int_s^t B_1 [\exp\{-(t-\tau)A_1\} \exp\{-i(t-\tau)A\} \times \\ \times \exp\{i(t-s)A\} + \exp\{-(t-\tau)A_1\} \exp\{i(t-\tau)A\} \exp\{i(t-s)A\}] B_2 d\tau. \quad (16)$$

Воспользуемся следующим утверждением.

Л е м м а 2. Пусть операторы A , B и $A + B$ порождают сильно непрерывные полугруппы. Тогда справедливо равенство

$$\exp\{tA\} \exp\{tB\} = \exp\{t(A+B)\} - \int_0^t \exp\{\tau A\} \Delta(B, \exp\{(t-\tau) \times \\ \times (A+B)\}) \exp\{\tau B\} d\tau. \quad (17)$$

Д о к а з а т е л ь с т в о. Еще раз воспользуемся тождеством Иосиды. Рассмотрим функцию $\psi(\tau)$, заданную равенством $\psi(\tau) = \exp\{\tau A\} \times \exp\{(t-\tau)(A+B)\} \exp\{\tau B\}$. Тогда имеем

$$\psi(t) - \psi(0) = \exp\{tA\} \exp\{tB\} - \exp\{t(A+B)\} = \int_0^t \psi'(\tau) d\tau = \\ = \int_0^t \exp\{\tau A\} \{\exp\{(t-\tau)(A+A)\} B - \\ - B \exp\{(t-\tau)(A+B)\} \exp\{\tau B\} d\tau.$$

Отсюда следует равенство (17).

Из условий I—IV следует, что оператор iA вполне подчинен оператору A_1 . Поэтому [8] можно утверждать, что операторы $A_1 \pm iA$ сильно позитивны. Положим в равенстве (17) $A = -A_1$, $B = iA$ (или $-iA$). После подстановки полученных равенств в формулу (16) получаем

$$K_1(t, s) = \frac{1}{2} \int_s^t B_1 [\exp\{-(t-\tau)(A_1 + iA)\} \exp\{i(t-s)A\} + \\ + \exp\{-(t-\tau)(A_1 - iA)\} \exp\{-i(t-s)A\}] B_2 d\tau - \\ - \frac{i}{2} \int_s^t B_1 \left[\int_0^{t-\tau} \exp\{-zA_1\} \Delta(A, \exp\{-(t-z)(A_1 + iA)\}) \times \right.$$

$$\begin{aligned} & \times \exp\{-izA\} dz \Big] \exp\{i(t-s)A\} B_2 d\tau + \frac{i}{2} \int_s^t B_1 \left[\int_0^{t-\tau} \exp\{-zA_1\} \times \right. \\ & \times \Delta(A, \exp\{-(t-z)(A_1 - iA)\}) \exp\{izA\} dz \Big] \exp\{-i(t-s)A\} B_2 d\tau = \\ & = K_{11}(t, s) - K_{12}(t, s) + K_{13}(t, s). \end{aligned}$$

Лемма 3. Пусть выполнены условия I—IV. Тогда оператор-функция $K_{11}(t, s)$ допускает замыкание до ограниченного при каждом $0 \leq s < t \leq 1$ оператора $\overline{K_{11}(t, s)}$ и справедлива оценка $\|\overline{K_{11}(t, s)}\| \leq M(t - \tau)^{-\alpha}$, $0 < \alpha < 1$, в нормах пространства E и D_2 .

Доказательство. В силу позитивности операторов $A_1 \pm iA$ для них определены дробные степени. Поэтому после интегрирования получаем ($x \in D_2$)

$$\begin{aligned} K_{11}(t, s)x &= -\frac{1}{2} [B_1(A_1 + iA)^{-1} \exp\{-(t-s)(A_1 + iA)\} \exp\{i(t-s)A\} \times \\ & \times B_2x + B_1(A_1 - iA)^{-1} \exp\{-(t-s)(A_1 - iA)\} \exp\{-i(t-s)A\} B_2x] = \\ &= -\frac{1}{2} [B_1(A_1 - iA)^{-1/2-\varepsilon} (A_1 - iA)^{3\varepsilon} \exp\{-(t-s)(A_1 - iA)\} \times \\ & \times (A_1 + iA)^{-1/2-2\varepsilon} A^{1+\varepsilon} \exp\{-i(t-s)A\} A_2^{-1/2-\varepsilon} B_2x + \\ & + B_1(A_1 + iA)^{-1/2-\varepsilon} (A_1 + iA)^{3\varepsilon} \exp\{-(t-s)(A_1 + iA)\} \times \\ & \times (A_1 + iA)^{-1/2-2\varepsilon} A^{1+\varepsilon} \exp\{i(t-s)A\} A_2^{-1/2-\varepsilon} B_2x]. \quad (18) \end{aligned}$$

Для операторов $(A_1 \pm iA) \exp\{-(t-s)(A_1 \pm iA)\}$ справедливы оценки $\|(A_1 \pm iA)^{3\varepsilon} \exp\{-(t-s)(A_1 \pm iA)\}\| \leq M(t-s)^{-3\varepsilon}$ при любом $\varepsilon > 0$. Остальные операторы в правой части равенства (18) или ограничены, или допускают замыкание до ограниченных при всех $\varepsilon > 0$. Отсюда следует утверждение леммы.

Прежде, чем будет установлена подобная оценка для оператор-функций $K_{1j}(t, s)$, $j = 2, 3$, изучим связь между коммутантами $\Delta(A_1, A_2)$ и $\Delta(A_1, A) = \Delta(A_1, A_2^{1/2})$.

Лемма 4. Пусть выполнены условия I—V. Тогда справедлива оценка

$$\|A_1^{-\alpha} \Delta(A_1, A_2^\gamma) A_1^{-\beta}\| \leq M \quad (19)$$

для всех $\gamma \in (0, 1)$, $\alpha + \beta \geq 1 + \gamma - \rho_3$ и $0 < \rho_3 < \rho_1$.

Доказательство. Утверждение вытекает из формулы для дробных степеней оператора и тождества

$$A_1 A_2 (\lambda I + A_2)^{-1} - (\lambda I + A_2)^{-1} A_2 A_1 = \lambda R_{A_2}(\lambda) \Delta(A_1, A_2) R_{A_2}(\lambda).$$

Имеем ($x \in D_2$)

$$\begin{aligned} A_1^{-\alpha} \Delta(A_1, A_2^\gamma) A_1^{-\beta} &= \frac{\sin \pi \alpha}{\pi} \int_0^\infty \lambda^\gamma [A_1^{-\alpha} A_2^{\alpha-\varepsilon}] A_2^{1-\gamma} R_{A_2}(\lambda) \times \\ & \times [A_2^{-\alpha+\gamma+\varepsilon-1} \Delta(A_1, A_2) A_2^{-\beta+\varepsilon}] A_2^{\beta-\varepsilon} R_{A_2}(\lambda) A_2 A_1^{-\beta} x d\lambda. \quad (20) \end{aligned}$$

Оператор $A_2^{-\alpha+\gamma+\varepsilon-1} \Delta(A_1, A_2) A_2^{-\beta+\varepsilon}$ запишем в виде

$$A_2^{-\alpha+\gamma+\varepsilon-1} A_1^{\alpha-\gamma-2\varepsilon-1} [A_1^{-\alpha+\gamma+2\varepsilon-1} \Delta(A_1, A_2) A_1^{-\beta+2\varepsilon}] A_1^{-\beta-2\varepsilon} A_2^{-\beta+\varepsilon}.$$

Из условия V следует, что при $\alpha + \beta \geq 1 + \gamma - \rho_3$, где $\rho_3 \geq \rho_1 + 4\varepsilon$, выполняется неравенство $(\alpha - \gamma - 2\varepsilon + 1) + (\beta - 2\varepsilon) \geq 2 - \rho_1$ и оператор в квадратных скобках последней формулы допускает замыкание до огра-

ниченного. Тогда интеграл в равенстве (20) сходится. Отсюда следует оценка (19).

Лемма 5. Пусть выполнены условия I—V. Тогда оператор-функции K_{12} и K_{13} при всех $0 \leq s \leq t \leq 1$ допускают замыкание до ограниченных операторов в пространствах E и D_2 и справедливы оценки $\| \overline{K_{1j}}(t, s) \| \leq M$, $j = 2, 3$.

Доказательство. Рассмотрим оператор-функцию K_{12} и запишем ее в виде ($x \in D_2$)

$$K_{12}(t, s)x = \frac{i}{2} \int_s^t B_1 A_1^{-1/2-\varepsilon} \int_0^{t-\tau} A_1^{1-\varepsilon} \exp\{-zA_1\} [A_1^{-1/2+2\varepsilon} \Delta(A, \exp\{-(t-z) \times \\ \times (A_1 + iA)\}) A_1^{1/2+2\varepsilon}] dz A_1^{-1/2-2\varepsilon} A_2^{1/2+\varepsilon} \exp\{i(t-s)A\} A_2^{-1/2-\varepsilon} B_2 x d\tau. \quad (21)$$

Здесь ε — произвольное число, большее нуля. Так же, как в лемме 1, устанавливается оценка

$$\| A_1^{-1/2+2\varepsilon} \Delta(A, \exp\{-(t-z)(A_1 + iA)\}) A_1^{1/2+2\varepsilon} \| \leq M(t-z)^{-(1-\rho_1+3\varepsilon)}. \quad (22)$$

Выберем ε так, чтобы $\rho_4 = \rho_1 - 3\varepsilon > 0$. Тогда из равенства (21), оценки (22) и неравенств (10), (11) следует оценка

$$\| K_{12}(t, s)x \|_E \leq M \| x \|_E \int_s^t \int_0^\tau \frac{dz d\tau}{z^{1-\varepsilon} (t-z)^{1-\rho_4}} \leq M_1 \| x \|_E.$$

Аналогично устанавливается оценка для K_{13} в пространстве E . Оценки для этих операторов в нормах пространства D_2 вытекают из неравенств (10), (11) и условия V в пространстве D_2 .

Леммы I—5 позволяют утверждать, что ядро уравнения (7) допускает при всех $0 \leq s < t \leq 1$ замыкание до ограниченного оператора $\overline{K}(t, s)$ в пространствах E и D_2 и справедлива оценка

$$\| \overline{K}(t, s) \| \leq M(t-s)^{-1+\alpha}, \quad 0 < \alpha < 1. \quad (23)$$

На основании этой оценки методами работы [9] устанавливается однозначная разрешимость интегрального уравнения

$$u(t) - \int_0^t \overline{K}(t, s) u(s) ds = \varphi(t). \quad (24)$$

Теорема 1. Пусть выполнены условия I—V и условия:

VI. $u_0 \in D_2$, $v_0 \in D_2$, $v_1 \in D_1$.

VII. Функция f удовлетворяет условию Гельдера, функция $B_2 g$ определена и непрерывна на отрезке $[0, 1]$.

Тогда существует единственное решение и уравнения (24), для которого определены и непрерывны на отрезке $[0, 1]$ функции u' , $A_1 u$, $B_2 u$.

Найденное решение и уравнения (24), обладая нужной гладкостью, является одновременно и решением уравнения (7). Подставив его в равенство (4), получим функцию v . Далее, используя гладкость функции u и формулу (4), доказываем, что на отрезке $[0, 1]$ определены и непрерывны функции v'' , $A_2 v$, $B_1 v'$. Остается воспользоваться связью между гладкими решениями интегральных уравнений (4), (7) и решениями системы (1)—(3), о которой упоминалось выше. Таким образом справедлива следующая теорема.

Теорема 2. Пусть выполнены условия теоремы 1. Тогда существует единственное решение (u, v) задачи (1)—(3).

В качестве иллюстрации полученных результатов рассмотрим задачу Коши для системы дифференциальных уравнений следующего вида:

$$\frac{\partial \theta}{\partial t} - a_1(x) \frac{\partial^2 \theta}{\partial x^2} + K_1(x) \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial t} = f(t, x),$$

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} - a_2(x) \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + K_2(x) \frac{\partial \theta}{\partial x} = g(t, x), \quad (25)$$

$$\theta(t, 0) = \theta(t, l) = 0, \quad u(t, 0) = u(t, l) = 0,$$

$$\theta(0, x) = \theta_0(x), \quad u(0, x) = u_0(x), \quad u'_t(0, x) = u_1(x),$$

$$0 \leq x \leq l, \quad 0 \leq t \leq 1.$$

Система (25) описывает деформации, возникающие в неоднородном стержне под действием неоднородного поля температур.

Введем в пространстве $E = L_p(0, l)$ операторы A_j и B_j , $j = 1, 2$, действующие по формулам $(A_j v)(x) = -a_j(x)v''(x)$, $(B_j v)(x) = K_j(x)v'(x)$, с областями определения соответственно $D_2 = D(A_j) = \{v \in W_p^2(0, l) | v(0) = v(l) = 0\} = \overset{0}{W}_p^2$, $D_1 = D(B_j) = W_p^1(0, l)$. Задача (25) может быть записана тогда в виде (1)–(3).

Т е о р е м а 3. Пусть выполнены условия:

1) $a_j, K_j \in C^k(0, l)$ и существуют такие положительные константы d_j , $j = 1, 2$, что $a_j(x) \geq d_j \forall x \in [0, l]$;

2) $\|f(t, x) - f(\tau, x)\|_{L_p} \leq M_1 |t - \tau|^{\alpha_1}$, $\|g'_x(t, x) - g'_x(\tau, x)\|_{L_p} \leq M_2 |t - \tau|^{\alpha_2}$, $\alpha_1, \alpha_2 \in (0, 1]$;

3) $\theta_0 \in \overset{0}{W}_p^2$, $u_0 \in \overset{0}{W}_p^2$, $u_1 \in W_p^1$.

Тогда существует единственное решение (θ, u) задачи (25) такое, что все производные, входящие в уравнение, непрерывны по $t \in [0, 1]$ в норме пространства L_p .

Доказательство теоремы сводится к проверке условий I–VII для введенных выше операторов A_j, B_j и входных данных задачи (25). Из условия 1 и результатов работы [10] вытекает, что оператор A_1 сильно позитивен в пространстве $E = L_p$. Гладкость коэффициентов a_j позволяет рассмотреть операторы A_j в пространстве $D_2 = \overset{0}{W}_p^2$ с областью определения $D(A_j^2) = \{v \in W_p^1(0, l) | v(0) = v(l) = v''(0) = v''(l) = 0\}$. Из той же работы [10] следует, что оператор A_1 сильно позитивен в пространстве D_2 . Таким образом, условие II для оператора A_1 выполнено. Задание операторов A_j, B_j и их областей определения позволяет проверить условие I. Оператор A_2 сильно позитивен в пространстве $E = L_p$, и оператор $-A_2$ порождает аналитическую полугруппу нулевого типа [7, 11 с. 320]. Поэтому оператор $-A = -A_2^{1/2}$ порождает полугруппу с аналогичными свойствами [12, с. 300]. Отсюда следует, что оператор A удовлетворяет условиям теоремы 17.9.2. из [11, с. 515], на основании которой можно утверждать, что оператор iA порождает сильно непрерывную группу, т. е. выполнено условие III. Неравенство (10) и условие IV для эллиптических операторов установлены в [12]. Условия V относительно коммутантов операторов A_j и B_j подробно проверялись в [9]. Неравенства (13) из этого условия имеют место для данных операторов при $\rho_1 = \rho_2 = 1/2$. Наконец, условия 2 и 3 теоремы 3 обеспечивают выполнение условий VI и VII.

Итак, условия I–VII проверены, поэтому из теоремы 2 и определения решения абстрактной задачи (1)–(3) вытекает утверждение теоремы 3.

1. Подстригач Я. С., Швец Р. Н. Термоупругость тонких оболочек.— Киев: Наук. думка, 1978.— 343 с.
2. Боценок А. Н., Панков А. А. Некоторые сцепленные системы абстрактных дифференциальных уравнений типа уравнений термоупругости // Докл. АН УССР. Сер. А.— 1982.— № 10.— С. 6–8.
3. Боценок А. Н., Панков А. А. Регулярность решений связанных систем абстрактных дифференциальных уравнений типа уравнений термоупругости и двойственных к ним // 17 Воронеж. зим. мат. школа.— Воронеж, 1984.— Ч. 1.— С. 37–39. (Рукопись деп. в ВИНТИ 3 июля 1984 г. № 4585-84 Деп.)
4. Лионс Ж.-Л., Мадженес Э. Неоднородные граничные задачи и их приложения.— М.: Мир, 1971.— Т. 1.— 371 с.

5. Герштейн Л. М., Соболевский П. Е. Об одном новом подходе к исследованию разрешимости эволюционных уравнений // Докл. АН УССР. Сер. А.— 1980.— № 10.— С. 9—12.
6. Герштейн Л. М. Метод коммутанта исследования новых классов дифференциальных уравнений с частными производными // Общая теория граничных задач: Сб. науч. тр.— Киев : Наук. думка, 1983.— С. 258.
7. Иосида К. Функциональный анализ.— М. : Мир, 1967.— 624 с.
8. Крейн С. Г. Линейные дифференциальные уравнения в банаховом пространстве.— М. : Наука, 1967.— 464 с.
9. Герштейн Л. М., Соболевский П. Е. Об одном новом подходе к исследованию разрешимости дифференциальных уравнений эволюционного типа // Некоторые вопросы высшей математики и ее приложений: Сб. ст.— Воронеж: ВВВАИУ, 1983.— С. 3—18.
10. Соломяк М. Э. Аналитичность полугруппы, порожденной эллиптическим оператором в пространствах // Докл. АН СССР.— 1959.— 127, № 1.— С. 37—39.
11. Хилле Э., Филлипс Р. Функциональный анализ и полугруппы.— М. : Изд-во иностр. лит., 1962.— 829 с.
12. Интегральные операторы в пространствах суммируемых функций / М. А. Красносельский, П. П. Забрейко, Е. И. Пустыльник, П. Е. Соболевский.— М. : Наука, 1966.— 499 с.

Воронеж. высш. воен. авиац. инж. уч-ще

Получено 16.06.86