



УДК 517.983.51

Классические решения вырожденного дифференциально-операторного уравнения третьего порядка в банаховых пространствах

С. С. Орлов (orlov_sergey@inbox.ru)

Институт математики, экономики и информатики ИГУ, Иркутск

Аннотация. В статье доказана теорема о достаточных условиях существования и единственности классического решения задачи Коши для вырожденного дифференциально-операторного уравнения третьего порядка в банаховых пространствах. А также получены явные формулы для восстановления этого решения.

Ключевые слова: фредгольмов оператор, обобщенный жорданов набор, банахово пространство

Введение

Рассматривается дифференциально-операторное уравнение следующего вида

$$B\ddot{x}(t) = A_2\ddot{x}(t) + A_1\dot{x}(t) + A_0x(t) + f(t), \quad (1)$$

с начальными условиями

$$x(0) = x_0, \quad \dot{x}(0) = x_1, \quad \ddot{x}(0) = x_2, \quad (2)$$

где B , A_2 , A_1 , A_0 — замкнутые линейные операторы с плотными областями определения, действующие из E_1 в E_2 , E_1 , E_2 — банаховы пространства, причем

$$\mathcal{D}(B) \subset \mathcal{D}(A_2) \cap \mathcal{D}(A_1) \cap \mathcal{D}(A_0),$$

$$\overline{\mathcal{D}(B)} = \overline{\mathcal{D}(A_2) \cap \mathcal{D}(A_1) \cap \mathcal{D}(A_0)} = E_1, \quad \overline{\mathcal{R}(B)} = \mathcal{R}(B),$$

$x(t)$, $f(t)$ — неизвестная и заданная функции неотрицательного вещественного аргумента t со значениями в E_1 и E_2 соответственно.

Особый интерес представляет случай необратимого оператора B , т. к. в такой постановке задача Коши (1)-(2) не всегда имеет классическое решение, под которым понимается функция $x(t)$ класса $C^3([0, +\infty), E_1)$, обращающая в тождество уравнение (1) и удовлетворяющая начальным условиям (2). Имеется множество подходов к исследованию проблемы разрешимости сингулярных (вырожденных) дифференциально-операторных уравнений как в конечномерных, так и в бесконечномерных пространствах. В данной работе применительно к задаче Коши (1)-(2) были использованы идеи работ Н.А. Сидорова по теории разрешимости сингулярных дифференциально-операторных уравнений в банаховых пространствах [1].

1. Некоторые вспомогательные сведения

Пусть оператор B фредгольмов и выполнено следующее условие

А) ядро оператора B m -мерно, т. е. $\dim \mathcal{N}(B) = m$, в этом случае $\dim \mathcal{N}(B^*) = m$, здесь B^* — сопряженный оператор.

Введем следующие обозначения: $\{\varphi_i, i = \overline{1, m}\}$ — базис в $\mathcal{N}(B)$, $\{\psi_i, i = \overline{1, m}\}$ — базис в $\mathcal{N}(B^*)$, $\{\gamma_i, i = \overline{1, m}\}$, $\{z_i, i = \overline{1, m}\}$ — соответствующие биортогональные системы элементов из E_1^* и E_2 , т.е. имеют место соотношения

$$\langle \varphi_i, \gamma_j \rangle = \delta_{ij}, \quad \langle z_i, \psi_j \rangle = \delta_{ij}, \quad i, j = \overline{1, m}.$$

Приведем следующие понятия, используемые далее в работе.

Оператором Шмидта для фредгольмова оператора B называется следующий оператор

$$\Gamma = \tilde{B}^{-1} = \left(B + \sum_{i=1}^m \langle \bullet, \gamma_i \rangle z_i \right)^{-1}, \quad (3)$$

который в силу леммы Шмидта [2] существует и ограничен.

Обобщенным A_2, A_1, A_0 -жордановым набором оператора B будем называть множество элементов $\{\varphi_i^{(k)}, k = \overline{1, p_i}, i = \overline{1, m}\}$, удовлетворяющих следующим соотношениям:

$$\begin{aligned} B\varphi_i^{(2)} &= A_2\varphi_i^{(1)}, \quad B\varphi_i^{(3)} = A_2\varphi_i^{(2)} + A_1\varphi_i^{(1)}, \\ B\varphi_i^{(k)} &= A_2\varphi_i^{(k-1)} + A_1\varphi_i^{(k-2)} + A_0\varphi_i^{(k-3)}, \quad k = \overline{4, p_i}, \quad i = \overline{1, m}. \end{aligned} \quad (4)$$

В силу альтернативы Фредгольма [2] уравнения (4) будут разрешимы относительно $\varphi_i^{(k)}$, если для них выполняются условия разрешимости, имеющие вид

$$\langle A_2\varphi_i^{(1)}, \psi_j \rangle = 0, \quad \langle A_2\varphi_i^{(2)} + A_0\varphi_i^{(1)}, \psi_j \rangle = 0,$$

$$\begin{aligned} \langle A_2\varphi_i^{(k-1)} + A_1\varphi_i^{(k-2)} + A_0\varphi_i^{(k-3)}, \psi_j \rangle &= 0, \\ k = \overline{4, p_i}, \quad i, j = \overline{1, m}. \end{aligned} \quad (5)$$

В этом случае элементы $\varphi_i^{(k)}$ можно восстановить по формулам

$$\begin{aligned} \varphi_i^{(2)} &= \Gamma A_2\varphi_i^{(1)}, \quad \varphi_i^{(3)} = \Gamma(A_2\varphi_i^{(2)} + A_1\varphi_i^{(1)}), \\ \varphi_i^{(k)} &= \Gamma(A_2\varphi_i^{(k-1)} + A_1\varphi_i^{(k-2)} + A_0\varphi_i^{(k-3)}), \quad k = \overline{4, p_i}, \quad i = \overline{1, m}. \end{aligned} \quad (6)$$

Далее без ограничения общности будем считать, что $p_1 \leq p_2 \leq p_3 \leq \dots \leq p_m$.

Обобщенный A_2, A_1, A_0 -жорданов набор оператора B называется *полным*, если

$$\det \langle A_2\varphi_i^{(p_i)} + A_1\varphi_i^{(p_i-1)} + A_0\varphi_i^{(p_i-2)}, \psi_j \rangle \neq 0, \quad i, j = \overline{1, m}.$$

В случае полного обобщенного A_2, A_1, A_0 -жорданова набора без ограничения общности для всех $i, j = \overline{1, m}$ можно предполагать выполненными следующие равенства

$$\langle A_2\varphi_i^{(k)} + A_1\varphi_i^{(k-1)} + A_0\varphi_i^{(k-2)}, \psi_j \rangle = 0, \quad k < p_i, \quad (7)$$

$$\langle A_2\varphi_i^{(p_i)} + A_1\varphi_i^{(p_i-1)} + A_0\varphi_i^{(p_i-2)}, \psi_j \rangle = \delta_{ij}. \quad (8)$$

Полный обобщенный A_2, A_1, A_0 -жорданов набор оператора B называется *биканоническим* [3], если выполняются соотношения

$$\langle A_2\varphi_i^{(k)} + A_1\varphi_i^{(k-1)} + A_0\varphi_i^{(k-2)}, \psi_j \rangle = 0, \quad k > p_i, \quad i, j = \overline{1, m}, \quad (9)$$

где

$$\varphi_i^{(k)} = \Gamma(A_2\varphi_i^{(k-1)} + A_1\varphi_i^{(k-2)} + A_0\varphi_i^{(k-3)}), \quad k > p_i, \quad i = \overline{1, m}$$

называются формально присоединенными элементами.

Далее везде в работе будем предполагать выполненным условие

В) оператор B имеет биканонический полный обобщенный A_2, A_1, A_0 -жорданов набор.

2. Построение классического решения

Ранее в работах [4], [5] строились классические решения задачи Коши (1)-(2) в конечномерных пространствах в предположении одномерности нуль-пространства оператора (матрицы) B . В настоящей работе эти результаты обобщаются на случай бесконечномерных пространств и многомерных ядер.

Пусть выполнено следующее условие:

С) операторы $A_2\Gamma$, $A_1\Gamma$, $A_0\Gamma$ коммутируют, т. е. выполняются следующие равенства

$$A_n\Gamma A_k\Gamma = A_k\Gamma A_n\Gamma, n \neq k, n, k = \overline{0, 2},$$

и операторное уравнение

$$\Lambda^3 + A_2\Gamma\Lambda^2 + A_1\Gamma\Lambda + A_0\Gamma = 0$$

имеет три различных решения $\Lambda_1, \Lambda_2, \Lambda_3 \in \mathcal{L}(E_2)$, коммутирующих между собой, причем операторы вида $(\Lambda_i - \Lambda_j)$, $i \neq j$, $i, j = \overline{1, 3}$ непрерывно обратимы.

Введем функции:

$$F(\tau) = V^{-1}((\Lambda_3 - \Lambda_2) \exp \Lambda_1\tau - (\Lambda_3 - \Lambda_1) \exp \Lambda_2\tau + (\Lambda_2 - \Lambda_1) \exp \Lambda_3\tau), \quad (10)$$

где $V = (\Lambda_3 - \Lambda_2)(\Lambda_3 - \Lambda_1)(\Lambda_2 - \Lambda_1)$,

$$g(t) = f(t) + A_2x_2 + A_1(x_2t + x_1) + A_0\left(\frac{x_2t^2}{2} + x_1t + x_0\right),$$

$$K_{ij}(\tau) = \langle F''(\tau)A_2\varphi_i + F'(\tau)A_1\varphi_i + F(\tau)A_0\varphi_i, \psi_j \rangle, \quad i, j = \overline{1, m},$$

$$b_j(t) = - \int_0^t \langle F(t-s)g(s), \psi_j \rangle ds, \quad j = \overline{1, m}.$$

Далее имеет место следующая

Лемма 1. Если выполнены условия A), B), C), то для $i, j = \overline{1, m}$ справедливо представление

$$K_{ij}(\tau) = \begin{cases} \frac{\tau^{p_i-1}}{(p_i-1)!}, & i = j \\ 0, & i \neq j. \end{cases} \quad (11)$$

Справедливость формулы (11) устанавливается простым разложением в ряд Тейлора функций $K_{ij}(\tau)$ в окрестности точки $\tau = 0$. При этом используется условие С) и формулы (6), (7), (8), (9), (10).

Введем условия:

D) $b_j^{(q+2)}(0) = 0$, $q = \overline{1, p_i}$, $i, j = \overline{1, m}$,

E) $\langle f(t), \psi_j \rangle \in \mathcal{C}^{(p_j)}(t \geq 0)$, $j = \overline{1, m}$.

Теорема 1. Если выполнены условия A), B), C), D), E), то задача Коши (1)-(2) имеет единственное классическое решение

$$x(t) = x_0 + x_1t + \frac{x_2t^2}{2} + \sum_{i=1}^m b_i(t)\varphi_i + \Gamma \int_0^t F(t-s)g(s)ds +$$

$$+\Gamma \sum_{i=1}^m \int_0^t (F''_{tt}(t-s)A_2\varphi_i + F'_t(t-s)A_1\varphi_i + F(t-s)A_0\varphi_i)b_i(s)ds,$$

где Γ – оператор Шмидта см. (3), функция $F(\tau)$ задается формулой (10).

Доказательство. Следуя идеологии работы [1], решение задачи Коши (1)-(2) будем искать в виде

$$x(t) = x_0 + x_1t + \frac{x_2t^2}{2} + \Gamma V(t) + \sum_{i=1}^m \xi_i(t)\varphi_i, \tag{12}$$

где функции $V(t)$, $\xi_i(t)$, $i = \overline{1, m}$ удовлетворяют следующим условиям

$$V(0) = \dot{V}(0) = \ddot{V}(0) = 0, \langle V(t), \psi_j \rangle = 0, j = \overline{1, m}, \tag{13}$$

$$\xi_i(0) = \dot{\xi}_i(0) = \ddot{\xi}_i(0) = 0, i = \overline{1, m}. \tag{14}$$

Подставляя (12) в (1) с учетом (13) и условия С) получаем

$$V(t) = \int_0^t F(t-s)g(s)ds + \\ + \sum_{i=1}^m \int_0^t (F''_{tt}(t-s)A_2\varphi_i + F'_t(t-s)A_1\varphi_i + F(t-s)A_0\varphi_i)\xi_i(s)ds,$$

где $\xi_i(t)$ удовлетворяют системе интегральных уравнений Вольтерра первого рода

$$\sum_{i=1}^m \int_0^t K_{ij}(t-s)\xi_i(s)ds = b_j(t), j = \overline{1, m}, \tag{15}$$

которая в силу леммы 1 фактически расщепляется на m независимых уравнений, решая каждое из которых методом последовательного дифференцирования в силу условия D) находим его единственное аналитическое решение $\xi_i(t) = b_i^{(p_i)}(t)$, где $i = \overline{1, m}$. \square

Замечание 1. Условие E) «слабой» дифференцируемости функции $f(t)$ требуется для однозначной разрешимости системы интегральных уравнений Вольтерра (15). При этом учитывается свойство, заключающееся в том, что $b(0) = \dot{b}(0) = \ddot{b}(0) = 0$.

Замечание 2. Условие биканоничности полного обобщенного жорданова набора можно снять. Это приведет к «техническому» утяжелению предложенного метода, но никак не скажется на сути результата.

Замечание 3. Применение к поставленной задаче теории обобщенных функций Соболева-Шварца позволяет снять условие D) теоремы 1 и построить решение задачи Коши (1)-(2) в классе $\mathcal{K}'(\mathcal{R}_+, E_1)$ — обобщенных функций с ограниченным слева носителем [6]. Для восстановления такого решения могут быть использованы две технологии. Первая состоит в представлении решения в виде суммы регулярной и сингулярной составляющих, последняя имеет точечный носитель и является линейной комбинацией δ -функции Дирака и ее производных [7]. Другой подход, развитый М. В. Фалалеевым, связан с понятием фундаментальной оператор-функции сингулярного дифференциального оператора [8]. Здесь решение восстанавливается как свертка фундаментальной оператор-функции с правой частью уравнения (свободной функцией). С помощью этой конструкции доказывается единственность решения в классе $\mathcal{K}'(\mathcal{R}_+, E_1)$.

Список литературы

1. Сидоров Н.А., Романова О.А. О применении некоторых результатов теории ветвления при решении дифференциальных уравнений с вырождением // Дифференц. уравнения. 1983. Т. 19, № 9. С. 1516-1526.
2. Вайнберг М.М., Треногин В.А. Теория ветвления решений нелинейных уравнений. М.: Наука, 1969.
3. Русак Ю.Б. Обобщённая жорданова структура в теории ветвления: дис. ... канд. физ. мат. наук: Ташкент: АН УССР, 1979.
4. Орлов С.С. Непрерывные и обобщенные решения одного класса систем линейных дифференциальных уравнений третьего порядка с вырождением // Интеллектуальные и материальные ресурсы Сибири: Материалы регион. науч.-практ. конф., Иркутск: Изд.-во БГУЭП, 2007. С. 33-40.
5. Орлов С.С. Задача Коши для полной системы обыкновенных линейных дифференциальных уравнений третьего порядка с постоянными коэффициентами // Материалы ежегодной научно-теоретической конференции молодых ученых. Иркутск: Иркут. гос. ун-т, 2006. С. 121-123.
6. Сидоров Н.А., Фалалеев М.В. Обобщенные решения дифференциальных уравнений с фредгольмовым оператором при производной // Дифференц. уравнения. 1987. Т. 23, № 4. С. 726-728.
7. Владимиров В.С. Обобщённые функции в математической физике. М.: Наука, 1979.
8. Sidorov N., Loginov B., Sinitsin A. and Falaleev M. Lyapunov-Schmidt Methods in Nonlinear Analysis and Applications. Dordrecht: Kluwer Acad. Publ., 2002.

S. S. Orlov

The classical solutions of a singular differential-operator equation of the third order in Banach spaces

Abstract. The theorem on sufficient conditions of unique existence of Cauchy problem classical solution for degenerate differential-operator equation of the third order in Banach spaces was proved in this paper. And also the explicit formulas of this solution were obtained.