

# РАЗРЕШИМОСТЬ ИНТЕГРАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ АБЕЛЯ С ВЫРОЖДЕНИЕМ В БАНАХОВЫХ ПРОСТРАНСТВАХ

*Л.А. Грюнвальд*  
(Иркутск; *lfb\_o@yahoo.co.uk*)

Пусть  $E_1, E_2$  — банаховы пространства,  $u$  — неизвестная, а  $f$  — заданная функции аргумента  $t \geq 0$  со значениями в  $E_1$  и  $E_2$  соответственно. Рассмотрим уравнение

$$Bu - \mathcal{J}_{0+}^{\alpha}(Au) = f, \quad (1)$$

с правосторонним оператором Римана–Лиувилля дробного интегрирования порядка  $\alpha$  [1]

$$\mathcal{J}_{0+}^{\alpha}v = \frac{1}{\Gamma(\alpha)} \int_0^t (t-s)^{\alpha-1}v(s)ds,$$

где  $\Gamma(\alpha)$  — гамма-функция Эйлера аргумента  $0 < \alpha < 1$ ,  $B, A$  — замкнутые линейные операторы из  $E_1$  в  $E_2$ , причем  $D(B) \subseteq D(A)$  и  $\overline{D(B)} = \overline{D(A)} = E_1$ . Оператор  $B$  фредгольмов, т. е.  $\dim N(B) = \dim N(B^*) = n < +\infty$  и  $\overline{R(B)} = R(B)$ .

**Теорема 1.** Пусть  $N(B) = \emptyset$  и  $f(t) \in C([0; +\infty); E_2)$ , тогда уравнение (1) имеет единственное непрерывное на луче  $[0; +\infty)$  решение вида

$$u(t) = B^{-1} \left( f(t) + \int_0^t \frac{\partial E_{\alpha}((t-s)^{\alpha}AB^{-1})}{\partial t} f(s)ds \right),$$

где  $E_{\alpha}(t) = \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{t^k}{\Gamma(k\alpha+1)}$  — функция Миттаг-Леффлера.

Пусть  $\{\varphi_i\}_{i=1}^n$  — базис в  $N(B)$ ,  $\{\varphi_i\}_{i=1}^n$  — базис в  $N(B^*)$ . Будем предполагать, что фредгольмов оператор  $B$  имеет

полный  $A$ -жорданов набор  $\{\varphi_i^{(j)}, j = \overline{1, p_i}, i = \overline{1, n}\}$ . В этом случае, как известно из [2], оператор  $B^*$  тоже имеет полный  $A^*$ -жорданов набор  $\{\psi_i^{(j)}, j = \overline{1, p_i}, i = \overline{1, n}\}$ .

**Теорема 2.** Пусть

$$\langle f(t), \psi_i^{(j)} \rangle \in C_{[0; +\infty)}^{[(p_i+1-j)\alpha]+1}, j = \overline{1, p_i}, i = \overline{1, n},$$

тогда, если при всех  $j = \overline{1, p_i}, i = \overline{1, n}$  выполняются условия

$$\langle f(0), \psi_i^{(j)} \rangle^{(k-1)} = 0, k = \overline{1, [(p_i + 1 - j)\alpha] + 1}, \quad (2)$$

то уравнение (1) имеет единственное непрерывное на луче  $[0; +\infty)$  решение вида

$$u(t) = \Gamma \left( (\mathbb{I}_2 - \tilde{Q})f(t) + \int_0^t \frac{\partial E_\alpha((t-s)^\alpha A \Gamma)}{\partial t} (\mathbb{I}_2 - \tilde{Q})f(s) ds \right) - \\ - \sum_{i=1}^n \sum_{k=1}^{p_i} \sum_{j=1}^{p_i-k+1} \mathcal{D}^{(p_i-k+2-j)\alpha} \langle f(t), \psi_i^{(j)} \rangle \varphi_i^{(k)},$$

где  $\Gamma$  — регуляризатор Треногина,  $\mathbb{I}_2$  — тождественный оператор на  $E_2$ ,  $\tilde{Q} = \sum_{i=1}^n \sum_{j=1}^{p_i} \langle \cdot, \psi_i^{(j)} \rangle A \varphi_i^{(p_i+1-j)}$  — проектор.

Правосторонний оператор Римана–Лиувилля дробного дифференцирования порядка  $\beta > 0$  [1] на классе функций  $g(t) \in C_{[0; +\infty)}^{[\beta]+1}$  задается следующим образом:

$$\mathcal{D}_{0+}^\beta g = \sum_{k=1}^{[\beta]+1} \frac{g^{(k-1)}(0)}{\Gamma(k-\beta) t^{\beta-k+1}} + \\ + \frac{1}{\Gamma(1-\{\beta\})} \int_0^t (t-s)^{-\{\beta\}} g^{([\beta]+1)}(s) ds.$$

**Теорема 3.** Если в теореме 2 не выполняются условия разрешимости (2), то уравнение (1) имеет единственное непрерывное на интервале  $(0; +\infty)$  решение вида

$$u(t) = \Gamma \left( (\mathbb{I}_2 - \tilde{Q})f(t) + \int_0^t \frac{\partial E_\alpha((t-s)^\alpha A \Gamma)}{\partial t} (\mathbb{I}_2 - \tilde{Q})f(s) ds \right) - \\ - \sum_{i=1}^n \sum_{k=1}^{p_i} \sum_{j=1}^{p_i+1-k} \left[ \sum_{m=1}^{[\beta_i(k; j)]+1} \frac{\langle f(0), \psi_i^{(j)} \rangle^{(m-1)}}{\Gamma(m - \beta_i(k; j)) t^{\beta_i(k; j) - m + 1}} + \right. \\ \left. + \int_0^t \frac{(t-s)^{-\{\beta_i(k; j)\}} \langle f(s), \psi_i^{(j)} \rangle^{([\beta_i(k; j)]+1)}}{\Gamma(1 - \{\beta_i(k; j)\})} ds \right] \varphi_i^{(k)},$$

которое имеет особенность типа полюса порядка  $\rho\alpha$ . Здесь  $\beta_i(k; j) = (p_i - k + 2 - j)\alpha$  и  $p = \max\{p_i\}$ .

Как показано в [3], решение вырожденного уравнения

$$Bu - k * (Au) = f,$$

с аналитическим в точке  $t = 0$  ядром  $k : [0; +\infty) \rightarrow \mathbb{R}$ , при отказе от условий его разрешимости является сингулярным распределением. Оказалось, если вырожденное уравнение имеет еще и “плохое” ядро, например слабосингулярное, как в (1), то ситуация неожиданно улучшается, а именно, в этом случае решение сохраняется в классе “обычных” функций.

### Литература

1. Самко С.Г., Килбас А.А., Маричев О.И. Интегралы и производные дробного порядка и некоторые их приложения. М.: Наука и техника, 1987. 688 с.
2. Вайнберг М.М. Теория ветвления решений нелинейных уравнений. М.: Наука, 1969. 528 с.
3. Орлов С. С. О порядке сингулярности обобщенного решения интегрального уравнения Вольтерра типа свертки в банаховых пространствах. Изв. Иркутского гос. ун-та. Сер. Математика. 2014. Т. 10. С. 76–92.