Благодарности. Работа выполнена в рамках ГПНИ "Конвергенция–2025", подпрограмма "Математические модели и методы", задание 1.3.01.

О ЧАСТНО-ИНТЕГРАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЯХ ФРЕДГОЛЬМА С ВЫРОЖДЕННЫМИ ЯДРАМИ В АНИЗОТРОПНЫХ ПРОСТРАНСТВАХ ЛЕБЕГА

А. И. Иноземцев (Липецк, Россия)

Работа содержит условия, при которых неоднородное частно-интегральное уравнение Фредгольма второго рода

$$\varphi(x_1, x_2) = \lambda K_1 \varphi(x) + f(x) = \lambda \int_{a_1}^{b_1} k_1(x; t_1) \varphi(t_1, x_2) dt_1 + f(x)$$
(1)

с вырожденным ядром $k_1(x;t_1)=\sum\limits_{i=1}^N \tilde{k}_{1i}(x)a_i(t_1)$ однозначно разрешимо в анизотропных пространствах функций Лебега $L_{\mathbf{p}}(D)=L_{(p_1,p_2)}(D_{1,2})=L_{p_2}\left(D_2;L_{p_1}(D_1)\right),\ x=(x_1,x_2)\in D_{1,2}=D_1\times D_2=(a_1,b_1)\times (a_2,b_2).$ Анизотропное пространство Лебега $L_{\mathbf{p}}(D)$ определяется нормой

$$||u||_{L_{\mathbf{p}}(D)} = \left(\int_{a_2}^{b_2} \left(\int_{a_1}^{b_1} |u(x_1, x_2)|^{p_1} dx_1 \right)^{\frac{p_2}{p_1}} dx_2 \right)^{\frac{1}{p_2}}.$$

В работе [1] показано существование и единственность решения уравнения (1) $\varphi(x) \in L_{\infty}(D_2; L_{p_1}(D_1))$ в общем случае ядер из пространства $L_{p_2q_2}(D_2; L_{(q_1,p_1)}(D_{1,1}))$, которое получено классическим методом последовательных приближений в виде ряда Неймана $\varphi(x) = \sum_{j=0}^{\infty} \lambda^j K_1^j f$ и указаны условия его сходимости в анизотропных пространствах. Из работы [1] следует, что ядро $k_1(x;t_1) \in L_{\infty}(D_2; L_{(q_1,p_1)}(D_{1,1}))$, тогда $k_{1i}(x) \in L_{\infty}(D_2; L_{p_1}(D_1))$, $a_i(t_1) \in L_{q_1}(D_1)$. Обозначим

$$D_{\lambda}(x_{2}) = \begin{vmatrix} 1 - \lambda \mu_{11}(x_{2}) & \dots & -\lambda \mu_{1N}(x_{2}) \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ -\lambda \mu_{N1}(x_{2}) & \dots & 1 - \lambda \mu_{NN}(x_{2}) \end{vmatrix} \in L_{\infty}(D_{2}; L_{p_{1}}(D_{1}))$$

— полином степени N относительно переменной λ с коэффициентами $\mu_{ij}(x_2)=\int\limits_{a_1}^{b_1}a_i(t_1)\tilde{k}_{1j}(t_1,x_2)\,dt_1\in L_\infty(D_2;L_{p_1}(D_1)).$ Тогда справедлива

Теорема. Если $D_{\lambda}(x_2) \neq 0$, то уравнение (1) с вырожденным ядром однозначно разрешимо при любом $f(x_1, x_2) \in L_{\infty}(D_2; L_{p_1}(D_1))$.

Литература

1. Lyakhov L.N., Inozemcev A.I., Trusova N.I. About Fredgholm equations for partial integral in \mathbb{R}_2 . Jornal Of Mathematical Sciences. – Springer. Vol. 251. Nº6 (2020), 839–849.

К ПРОБЛЕМЕ НЕУСТОЙЧИВОСТИ В ПОЛУДИНАМИЧЕСКИХ СИСТЕМАХ Б. С. Калитин (Минск, Беларусь)

Пусть (X, \mathbf{R}^+, π) — полудинамическая система [1] на метрическом пространстве X с функцией расстояния $d: X \times X \to \mathbb{R}$ и фазовым отображением $\pi: X \times R^+ \to X$, где $\pi(x,t) = xt \ \forall x \in X, \ \forall t \in \mathbb{R}^+$. Используем обозначения: $B(M, \Delta) = \{x \in X: d(M, x) < \Delta\}, \ \Delta > 0; \mathbf{C}(B(M, \Delta), \mathbb{R})$ — множество непрерывных функций; $\gamma^-(x) = x\mathbb{R}^-$ — отрицательная полутраектория точки $x \in X$; \mathbf{K} — множество непрерывных возрастающих функций $a: \mathbb{R}^+ \to \mathbb{R}^+$,