

и  $X = W_{2,q}^p[-1, 1]$ , где  $q = q(t)$  — произвольная весовая функция, для которой  $1/q(t)$  также является весовой. Доказано, что в паре пространств  $(X, Y)$  исходная задача ставится корректно. Для ее приближенного решения предлагаются полиномиальные методы Галеркина, коллокации, подобластей и механических квадратур. На примере задачи Коши для уравнения (1) обсуждаются также вопросы, связанные с решением проблемы оптимизации [3] прямых методов для указанной задачи.

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Агачев Ю. Р. *Сходимость полиномиального проекционного метода решения некорректных интегро-дифференциальных уравнений* // Изв. вузов. Матем. — 2007. — № 8. — С. 3–15.
2. Агачев Ю. Р. *Об одном сплайн-проекционном методе для некорректных интегро-дифференциальных уравнений* // Изв. вузов. Матем. — 2008. — № 9. — С. 3–10.
3. Габдулхаев Б. Г. *Оптимальные аппроксимации решений линейных задач*. — Казань: Изд-во Казан. ун-та, 1980. — 232 с.

**Ю. Р. Агачев, А. И. Леонов, И. П. Семенов**

*Казань, jagachev@ksu.ru*

#### **К ПРИБЛИЖЕННОМУ РЕШЕНИЮ ИНТЕГРАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ С ФИКСИРОВАННОЙ ИНТЕГРИРУЕМОЙ ОСОБЕННОСТЬЮ В ЯДРЕ**

При решении ряда прикладных задач и исследовании некоторых классов интегральных уравнений третьего рода возникают интегральные уравнения с фиксированной особенностью

в ядре вида

$$x(t) + \int_a^{\sigma(t)} h(t, s)x(s)ds = y(t), \quad -\infty < a \leq t \leq b < \infty, \quad (1)$$

где  $\sigma(t) \equiv b$  (соответствует уравнению Фредгольма) или  $\sigma(t) = t$  (соответствует уравнению Вольтерра),  $x(t)$  — искомая, а  $y(t)$  и  $h(t, s)$  — известные функции, причем ядро  $h(t, s)$  имеет фиксированные интегрируемые особенности по внутренней (переменной интегрирования) или внешней переменной. Здесь для определенности  $h(t, s)$  считается функцией одного из следующих видов:

$$h(t, s) = \frac{\ln^m |s - \bar{t}|}{|s - \bar{t}|^\alpha} \bar{h}(t, s); \quad (2)$$

$$h(t, s) = \frac{\ln^m |t - \bar{t}|}{|t - \bar{t}|^\alpha} \bar{h}(t, s), \quad (3)$$

где  $m \geq 0$  — целое,  $0 \leq \alpha < 1$ , точка  $\bar{t} \in [a, b]$  — фиксированная, а  $\bar{h}(t, s)$  подчиняется определенным условиям.

Обозначим через  $H$  оператор, определяемый интегральным слагаемым в уравнении (1). В работе изучаются свойства этого оператора в весовом пространстве Лебега  $L_{2,\rho}(a, b)$ , где весовая функция  $\rho(t)$  выбирается в зависимости от ядра. Показано, что оператор  $H$  в пространстве  $L_{2,\rho}(a, b)$  вполне непрерывен, если, например, функция  $\bar{h} \in L_{2,q}((a, b)^2)$ , где  $q = q(t, s) = \rho(t)\rho(s)$ , а весовая функция  $\rho(t)$  задается следующим образом:

$$\rho(t) = |\ln^m |t - \bar{t}| / |t - \bar{t}|^\alpha \quad \text{для ядра} \quad (2);$$

$$\rho(t) = |t - \bar{t}|^\alpha / |\ln^m |t - \bar{t}|| \quad \text{для ядра} \quad (3).$$

Таким образом, уравнение (1) можно рассматривать в соответствующем пространстве  $L_{2,\rho}(a, b)$  и эффективно применять для его решения известные прямые методы.

В работе проведено обоснование таких прямых методов, как: полиномиальные и сплайновые методы Галеркина, подблестей, коллокации и метод механических квадратур. В частности, оценка погрешности приближенных решений по сравнению с точным решением уравнения (1) в метрике пространства  $L_{2,\rho}(a, b)$  дана в универсальных терминах теории приближений.

Следует отметить, что исследование указанных методов для уравнения (1) с ядрами (2) и (3) можно проводить и в традиционном пространстве  $L_1(a, b)$  суммируемых по Лебегу функций (в случае ядра (2) также и в пространстве  $C[a, b]$  непрерывных функций). Однако тогда приходится накладывать жесткие условия на функцию  $\bar{h}(t, s)$ ; в частности, она не может иметь подвижных интегрируемых особенностей.

**Г. А. Акишев**

*Караганда, akishev@ksu.kz*

## ОБ ОЦЕНКАХ $M$ -ЧЛЕННОГО ПРИБЛИЖЕНИЯ В ПРОСТРАНСТВАХ С АНИЗОТРОПНЫМИ НОРМАМИ

Пусть  $\bar{p} = (p_1, \dots, p_m)$ ,  $\bar{\theta} = (\theta_1, \dots, \theta_m)$ ,  $p_j, \theta_j \in [1, \infty)$ ,  $j = 1, 2, \dots, m$ ,  $L_{\bar{p}, \bar{\theta}}^*(I^m)$  — пространство Лоренца с анизотропной метрикой всех  $2\pi$ -периодических функций (см. [1]).

Положим

$$\delta_{\bar{s}}(f, \bar{x}) = \sum_{\bar{n} \in \rho(\bar{s})} a_{\bar{n}}(f) e^{i\langle \bar{n}, \bar{x} \rangle},$$