

О КОМПАКТНОСТИ РЕГУЛЯРНЫХ ИНТЕГРАЛЬНЫХ
ОПЕРАТОРОВ В ПРОСТРАНСТВЕ L_1

Б. Н. ЕНГИБАРЯН, И. Б. ЕНГИБАРЯН

Институт Математики НАН Армении

E-mails: b.yengibaryan@eif.am, yengib@instmath.sci.am

Аннотация. Получено достаточное условие полной непрерывности интегральных операторов типа Фредгольма в пространстве $L_1(a, b)$. Построены разномерные аппроксимации операторами с вырожденными ядрами горизонтально полосатой структуры. Получена количественная оценка погрешности. Указана возможность применения результатов к интегральным уравнениям второго рода, включая уравнения свертки на конечном промежутке, к уравнениям с полярными ядрами, к одномерным уравнениям с ядрами типа потенциала, а также к некоторым уравнениям переноса в неоднородной среде.

MSC2010 number: 45A05, 45H05, 45D05.

Ключевые слова: компактность интегрального оператора в пространстве суммируемых функций; оценка погрешности; ядро типа потенциала; уравнение свертки; уравнение переноса.

1. ВВЕДЕНИЕ

Рассмотрим линейный интегральный оператор \hat{K} :

$$(1.1) \quad \hat{K}f(x) = \int_a^b K(x, t)f(t)dt, \quad -\infty < a < b < \infty,$$

где K – измеримая функция на $(a, b) \times (a, b)$.

Пусть \hat{K} переводит пространство $L_p(a, b)$ в $L_q(a, b)$, где $p, q \geq 1$. Регулярность \hat{K} означает, что оператор $|\hat{K}|$ с ядром $|K(x, t)|$ также переводит $L_p(a, b)$ в $L_q(a, b)$. Из регулярности \hat{K} следует его ограниченность (см. [1]). Имеет место следующая теорема о компактности (полной непрерывности) регулярных операторов (см. [1]).

Теорема 1.1. *Линейный регулярный интегральный оператор, действующий из $L_p(a, b)$ в $L_q(a, b)$, где $p > q \geq 1$, вполне непрерывен.*

Утверждение теоремы не имеет места в случае $p = q$, который представляет основной интерес с точки зрения теории и решения интегральных уравнений второго рода

$$(1.2) \quad f(x) = g(x) + \int_a^b K(x,t)f(t)dt.$$

В математической физике, в теории случайных процессов и др., возникает вопрос решения уравнения (1.2) в пространстве $L_1(a,b)$. Регулярность \hat{K} в $L_1(a,b)$ эквивалентна выполнению условия

$$(1.3) \quad \mu(K) = \sup_t \text{ess} \int_a^b |K(x,t)|dx < +\infty.$$

Имеет место неравенство $\|\hat{K}\|_{L_1} \leq \mu(K)$. В настоящей работе приводится достаточное условие компактности одного широкого класса интегральных операторов в $L_1(a,b)$. Доказательство носит конструктивный характер. Использован простой и естественный, конечномерный аппроксимирующий агрегат, структура которого согласована с определением величины $\mu(K)$. Получена априорная оценка погрешности. Специально рассмотрен оператор с ядром вида

$$(1.4) \quad K(x,t) = \lambda(x,t)T(x-t),$$

где $T \in L_1(-r,r)$, $r = b - a$ и функция λ ограничена:

$$(1.5) \quad |\lambda(x,y)| \leq \lambda_0.$$

Обозначим через W класс ядер, удовлетворяющих условию (1.3). Класс W является банаховой алгеброй с μ -нормой $\mu(K)$, в которой умножение определяется через композицию ядер.

Введем подкласс $W_U \subset W$ ядер, обладающих свойством

$$(1.6) \quad \int_a^b |K(x,t) - K(x,y)|dx \leq \sigma(|y-t|), \quad \text{где } \sigma(t) \rightarrow 0, \quad t \rightarrow 0+.$$

Через \dot{W} и \dot{W}_U обозначаются алгебры операторов вида (1.1) с ядрами из W и W_U соответственно. \dot{W}_U является подалгеброй и правосторонним идеалом в \dot{W} .

Отметим, что выполнение условия (1.6) не предполагает непрерывность или ограниченность ядра по второму аргументу.

2. АППРОКСИМАЦИЯ ОПЕРАТОРА $\hat{K} \in \hat{W}_U$

Ниже будет представлен способ конечномерной аппроксимации оператора $\hat{K} \in \hat{W}_U$. Этот способ примыкает к методу усреднения ядра (МУЯ) работы [2] и имеет некоторое сходство с методом полос (см.[3], статью "Полос метод").

Пусть $\Pi = (s_m)_{m=0}^n$ - некоторое разбиение отрезка $[a, b]$:

$$a = s_0 < s_1 < \cdots < s_n = b \quad \text{и} \quad G_m \equiv [s_m, s_{m+1}], \quad m = 0, \dots, (n-1).$$

Для $K \in W_U$ обозначим

$$(2.1) \quad \delta_m = \delta_m(K) \equiv \sup_{t, y \in G_m} \int_a^b |K(x, y) - K(x, t)| dx < +\infty.$$

Определение 2.1. Разбиение Π назовем δ -разбиением для ядра $K \in W_U$, где $\delta > 0$, если $\delta_m(K) \leq \delta$, $m = 0, \dots, (n-1)$.

Из леммы Гейне-Бореля следует, что для произвольного $\delta > 0$ существует конечное δ -разбиение для $K \in W_U$:

$$(2.2) \quad \int_a^b |K(x, t) - K(x, y)| dx \leq \delta \quad \text{при} \quad t, y \in G_m, \quad m = 0, \dots, (n-1).$$

Пусть $\eta_m \in G_m$, $m = 0, \dots, (n-1)$. Обозначим через Γ набор $\{\Pi, (\eta_m)\}$. Набору Γ сопоставим интегральный оператор \hat{K}_Γ со следующим вырожденным ядром K_Γ "горизонтально полосатой" структуры:

$$K_\Gamma(x, t) = K(x, \eta_m), \quad t \in G_m, \quad m = 0, \dots, (n-1).$$

Имеем:

$$(2.3) \quad K_\Gamma(x, t) = \sum_{m=0}^{n-1} K(x, \eta_m) \chi_m(t),$$

где χ_m - характеристическая функция промежутка G_m . Легко проверить, что $\mu(K_\Gamma) \leq \mu(K)$.

Конечномерный оператор \hat{K}_Γ переводит $L_1(a, b)$ в подпространство линейных комбинаций вида $\sum_{m=0}^{n-1} c_m K(x, \eta_m)$.

Зададимся оценкой близости K и K_Γ по μ -норме. При $t \in G_m$ имеем:

$$(2.4) \quad \int_a^b |K(x, t) - K_\Gamma(x, t)| dx = \int_a^b |K(x, t) - K(x, \eta_m)| dx \leq \delta_m(K),$$

где δ_m определяется согласно (2.1). Если Π является δ -разбиением ядра K , то $\mu(K - K_\Gamma) \leq \delta$, при произвольном выборе промежуточных точек (η_m) . Нам получен следующий результат.

Теорема 2.1. *Оператор $\hat{K} \in W_U$ вполне непрерывный в $L_1(a, b)$ и допускает равномерную аппроксимацию конечномерными операторами с ядрами вида (2.3). В случае δ -разбиения Π имеет место оценка*

$$(2.5) \quad \|\hat{K} - \hat{K}_\Gamma\| \leq \delta.$$

3. ОПЕРАТОРЫ С ЯДРАМИ ВИДА (1.4)

Рассмотрим оператор \hat{K} в случае ядра K вида (1.4), (1.5). Из (1.5) следует, что $K \in W$ и имеет место неравенство

$$(3.1) \quad \mu(K) \leq \lambda_0 \int_{-r}^r |T(x)| dx,$$

где $\mu(K)$ определяется согласно (1.3). Поэтому оператор \hat{K} ограниченно действует в пространстве $L_1(a, b)$. Интегральное уравнение (1.2) с таким ядром имеет широкие применения в математической физике. Отметим некоторые известные классы уравнений с ядром (1.4), (1.5).

- a) Если $\lambda(x, t) = \lambda = \text{const}$, то (1.2) обращается в уравнение свертки на коничном промежутке.
- б) Если $T(x) = |x|^{-\gamma}$, $0 < \gamma < 1$, то (1.2) представляет собой одновременное уравнение с ядром типа потенциала. Если к тому же функция $\lambda(x, t)$ непрерывна в квадрате $[a, b] \times [a, b]$, то (1.4) является полярным ядром.
- в) Если функция зависит только от второго аргумента t :

$$(3.2) \quad \lambda(x, t) = \lambda(t), \quad \lambda \in C[a, b],$$

то уравнением (1.2) описывается большой круг задач переноса излучения в неоднородном плоском слое. В этих задачах λ представляет собой альбедо рассеяния, зависящее от глубины t .

Уравнение (1.2) с полярным ядром достаточно подробно изучено в пространствах $C[a, b]$ и $L_2(a, b)$ (см. [4]). Приведем основной результат по компактности оператора с ядром (1.4) (см. [5]).

Лемма 3.1. Пусть ядро K оператора (1.1) имеет вид (1.4). Если функция λ непрерывна в квадрате $[a, b] \times [a, b]$, то оператор \hat{K} компактен в пространствах $L_1(a, b)$ и $C[a, b]$.

Применение теоремы в прикладных вопросах выглядит проблематичным. В случае ядер типа потенциала не предполагается выполнение условия теоремы В о непрерывности функции λ .

Ниже будет установлена компактность оператора с ядром (1.4) при более слабом ограничении на функцию λ по сравнению с теоремой В. Предполагается, что λ обладает следующим свойством равномерной непрерывности по второму аргументу:

$$(3.3) \quad |\lambda(x, y) - \lambda(x, t)| \leq \omega(|y - t|), \quad \text{где } \omega(t) \rightarrow 0, \quad t \rightarrow 0+.$$

Теорема 3.1. Пусть ядро K имеет вид (1.4), где функция λ удовлетворяет условиям (1.5) и (3.3). Тогда $K \in W_U$ и тем самым имеет место утверждение теоремы 2.1.

Доказательство. Можно считать, что функция T задана на всей вещественной оси и равна 0 вне промежутка $(-r, r)$. Проверим, что ядро (1.4) удовлетворяет условию (1.6). Воспользуемся неравенством

$$|K(x, y) - K(x, t)| \leq |\lambda(x, y) - \lambda(x, t)| |T(x - y)| + |\lambda(x, t)| |T(x - y) - T(x - t)|.$$

С учетом (3.1) и (1.5) получаем

$$(3.4) \quad \int_a^b |K(x, y) - K(x, t)| dx \leq \omega(|y - t|) \int_{-r}^r |T(z)| dz + \lambda_0 \int_{-\infty}^{\infty} |T(z) - T(z - (y - t))| dz.$$

Нам остается воспользоваться свойством абсолютной непрерывности интеграла Лебега, согласно которому второй интеграл в правой части (3.4) стремится к 0 при $|y - t| \rightarrow 0$. \square

4. МЕТОД УСРЕДНЕНИЯ ЯДРА

Метод усреднения ядра основан на приближенной замене уравнения (1.2) уравнением с ядром K_Γ вида (2.3):

$$(4.1) \quad \bar{f}(x) = g(x) + \int_a^b K_\Gamma(x, t) \bar{f}(t) dt.$$

Из оценки (2.5) следует, что если оператор $I - \hat{K}$ (где I - единичный оператор) обратим в $L_1(a, b)$, то при достаточно малом δ уравнение (4.1) имеет единственное решение, которое сходится к решению уравнения (1.2) при $\delta \rightarrow 0+$. Имеет место известная оценка близости f и \tilde{f} через $\|\hat{K} - \hat{K}_\Gamma\|$, $\|(I - \hat{K})^{-1}\|$ и $\|g\|_{L_1}$.

Сведем уравнение (4.1) к алгебраической системе. Из (4.1) и (2.3) имеем

$$(4.2) \quad \tilde{f}(x) = g(x) + \sum_{m=0}^{n-1} K(x, \eta_m) f_m,$$

где $f_m = \int\limits_{G_m} \tilde{f}(t) dt$. Интегрируя (4.2) по x на G_j , $j = 0, \dots, (n-1)$ приходим к следующей линейной алгебраической системе относительно (f_j) :

$$(4.3) \quad f_j = g_j + \sum_{m=0}^{n-1} a_{jm} f_m,$$

где

$$(4.4) \quad a_{jm} = \int\limits_{G_j} K(x, \eta_m) dx, \quad g_j = \int\limits_{G_j} g(x) dx, \quad m, j = 0, \dots, (n-1).$$

Известными рассуждениями проверяется эквивалентность уравнений (3.4) и (4.3). Отсюда следует единственность решения уравнения (4.3). Приближенное решение уравнения (1.2) определяется по формуле (4.2).

4.1. Замечания. Применение метода усреднения ядра к уравнению (1.2) предполагает выбор набора Γ и вычисление интегралов (4.4) (это небольшая цена, которую мы должны платить за дискретизацию уравнения (1.2)). В этом отношении достаточно благоприятным является ядро вида (1.4) в случае (3.2) (выбор равноточечных узлов аналогичен [2]). Как уже было отмечено, уравнение (1.2) с ядром, удовлетворяющим (1.4), (3.2) возникает в теории переноса. Способ дискретизации, рассмотренный в настоящей работе, может быть использован в вопросе построения треугольной факторизации интегральных операторов второго рода в пространстве L_1 (см. [6]).

Abstract. In this paper we obtain a sufficient condition for quite continuity of Fredholm type integral operators in the space $L_1(a, b)$. Uniform approximations by operators with degenerate kernels of horizontally striped structures are constructed. A quantitative error estimate is obtained. We point out the possibility of application of the obtained results to second kind integral equations, including convolution equations

on a finite interval, equations with polar kernels, one-dimensional equations with potential type kernels, and some transport equations in non-homogeneous layers.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- [1] М. А. Красносельский, П. П. Забрёйко, Е. И. Пустыльник, П. Е. Соболевский, Интегральные Операторы в Пространствах Суммируемых Функций, М., Наука (1966).
- [2] А. Г. Барсегян, Н. Б. Енгибарян, "Приближенное решение интегральных и дискретных уравнений Винера-Хопфа", Ж. вычисл. матем. и матем. физ., **55**, № 5, 836 – 845 (2015).
- [3] Математическая Энциклопедия, **4**, Изд. "Советская энциклопедия" (1984).
- [4] В. С. Владимиров, Уравнения Математической Физики, М., Наука (1981).
- [5] С. Г. Крейн, Линейные Уравнения в Банаховом Пространстве, М., Наука (1971).
- [6] Н. Б. Енгибарян, "О факторизации интегральных операторов в пространствах суммируемых функций", Известия РАН, Математика, **73**, № 5, 67 – 82 (2009).

Поступила 12 января 2018