

УДК 517

Е. А. ПАВЛОВ, канд. физ.-мат. наук (Ворошиловгр. машиностроит. ин-т)

Об одном классе сингулярных интегральных операторов

Изучается класс сингулярных интегральных операторов с точки зрения ограниченности их действия из одних симметричных пространств в другие.

Вивчається клас сингулярних інтегральних операторів з точки зору обмеженості їх дії з одних симетричних просторів в інші.

Д. В. Бойд [1] изучил вопрос об ограниченности сингулярного интегрального оператора Гильберта в симметричных пространствах измеримых функций [2]. В данной статье изучаются интегральные операторы с ядрами, за-

© Е. А. ПАВЛОВ, 1991

висящими от разности аргументов и имеющими особенность в начале координат. Сформулированы условия непрерывности таких операторов в симметричных пространствах, из которых следуют, в частности, достаточные условия непрерывности оператора Гильберта.

Получена характеристика сингулярного интегрального оператора Гильберта в классе всех операторов A_h , определенных равенством

$$A_h f(s) \stackrel{\text{def}}{=} \lim_{\delta \rightarrow 0} \int_{|t-s| \geq \delta} K(s, t) f(t) dt. \quad (1)$$

Полученный результат не может быть получен применением техники, развитой в [3] и специфичной для $\mathcal{L}_2(R_n)$.

Приведем необходимые определения и обозначения.

Банахово пространство E измеримых на $(-\infty, \infty)$ функций называется симметричным, если:

1) из $|x(t)| \leq |y(t)|$ почти при всех $t \in (-\infty, \infty)$ и $y(t) \in E$ вытекает $\|x\|_E \leq \|y\|_E$;

2) из равноизмеримости $x(t)$ и $y(t)$ следует $\|x\|_E = \|y\|_E$.

Фундаментальная функция симметричного пространства определяется равенством $\varphi_E(t) = \|\chi_{[0,t]}\|_E$. Оператор растяжения (подобного преобразования аргумента) определяется равенством $\sigma_\tau x(t) = x(t/\tau)$. Индексы Бойда [1] определяются равенствами

$$\alpha_E = \lim_{\tau \rightarrow 0} \frac{\ln \|\sigma_\tau\|_{E \rightarrow E}}{\ln \tau},$$

$$\beta_E = \lim_{\tau \rightarrow \infty} \frac{\ln \|\sigma_\tau\|_{E \rightarrow E}}{\ln \tau}.$$

Через \hat{f} обозначаем преобразование Фурье функции $f(t)$.

Под ε -регуляризацией сингулярной в нуле функции $K(x)$ будем понимать функцию $K_\varepsilon(x)$, совпадающую с $K(x)$ при $|x| \geq \varepsilon$ и $K_\varepsilon(x) = 0$ при $|x| < \varepsilon$.

Теорема 1. Пусть $K(x) \in \mathcal{L}_2(-\infty, \infty)$. Предположим, что:

а) $|\hat{K}(x)| \leq B$;

б) вне начала координат выполняются соотношения:

1) $K(x) \in C^1$;

2) $|K'(x)| \leq B/|x|^2$.

Положим

$$(Tf)(x) = \int_{-\infty}^{\infty} K(x-y) f(y) dy \quad \forall f \in \mathcal{L}_1 \cap E,$$

где E — симметричное сепарабельное пространство на $(-\infty, \infty)$ такое, что:

1) $\|\sigma_t\|_{E \rightarrow E} = o(1)$ при $t \rightarrow 0$;

2) $\|\sigma_t\|_{E \rightarrow E} = o(t)$ при $t \rightarrow \infty$.

Тогда справедливо неравенство

$$\|Tf\|_E \leq C_E \|f\|_E, \quad f \in E.$$

Здесь T обозначает оператор, уже расширенный по непрерывности на все E .

Доказательство. Как следует из [4], оператор T — слабого типа $(1, 1)$ и сильного типа (p, p) , где $1 < p < \infty$. Далее рассуждая так же, как в [2, с. 210], получаем требуемый результат. Теорема доказана.

З а м е ч а н и е [4]. Оператор T будет оператором сильного типа (E, E) , где E удовлетворяет условиям 1 и 2 теоремы 1, если условия б) теоремы 1 заменить условием

$$\int_{|x| \geq 2|y|} |K(x-y) - K(x)| dx \leq B, \quad |y| > 0.$$

Это следует из того, что при такой замене оператор T остается оператором слабого типа $(1,1)$ и сильного типа (p, p) , где $1 < p < \infty$.

Теорема 2. Пусть ядро $K(x)$ удовлетворяет условиям:

- 1) $|K(x)| \leq B|x|^{-1}, |x| > 0$;
- 2) $\int_{|x| \geq 2|y|} |K(x-y) - K(x)| dx \leq B, |y| > 0$;
- 3) $\int_{R_1 < |x| < R_2} K(x) dx = 0, 0 < R_1 < R_2 < \infty$.

Положим

$$T_\varepsilon f(x) = \int_{|y| \geq \varepsilon} f(x-y) K(y) dy, \quad \varepsilon > 0.$$

Тогда

$$\|T_\varepsilon f\|_E \leq A_E \|f\|_E; \quad (2)$$

кроме того, существует предел в E

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} T_\varepsilon f = Tf. \quad (3)$$

Выполняется неравенство

$$\|Tf\|_E \leq A_E \|f\|_E, \quad (4)$$

где E удовлетворяет условиям 1, 2 теоремы 1.

Доказательство. Так как $K(x)$ удовлетворяет условиям 1 и 2 теоремы 2, то этим же условиям удовлетворяет и $K_\varepsilon(x)$ с константой, не превышающей CB . Кроме того справедливо неравенство $\sup_y |K_\varepsilon(y)| \leq CB$. Следовательно, по теореме 1 получаем

$$\|T_\varepsilon f\|_E \leq A_E \|f\|_E, \quad (5)$$

где E удовлетворяет условиям теоремы 1.

Далее рассуждаем как в [4, с. 50]. Пусть f_1 — финитная непрерывная функция, имеющая первую производную. Тогда имеем

$$\begin{aligned} (T_\varepsilon f_1)(x) &= \int_{|y| \geq \varepsilon} K(y) f_1(x-y) dy = \int_{|y| \geq 1} K(y) f_1(x-y) dy + \\ &+ \int_{1 \geq |y| \geq \varepsilon} K(y) [f_1(x-y) - f_1(x)] dy. \end{aligned} \quad (6)$$

Второе слагаемое сходится равномерно по x при $\varepsilon \rightarrow 0$, следовательно, оно сходится в норме E , где E — сепарабельное симметричное пространство.

Обозначим $\bar{K}(y) = K(y) [X_{(-\infty, 1]}(y) + X_{[1, +\infty)}(y)]$. Используя обобщенное неравенство Минковского [6], имеем

$$\begin{aligned} \left\| \int_{|y| \geq 1} K(y) f_1(x-y) dy \right\|_E &= \left\| \int_{-\infty}^{\infty} \bar{K}(y) f_1(x-y) dy \right\|_E \leq \int_{-\infty}^{\infty} \|\bar{K}\|_E |f_1(y)| dy \leq \\ &\leq B \|(1 + |x|)^{-1}\|_E \leq 2B \int_0^{\infty} (1+x)^{-1} d\varphi_E(x) \leq 2B \int_0^{\infty} (1+x)^{-1} d\|\sigma_x\|_E. \end{aligned} \quad (7)$$

Очевидно, используя свойства полумультимпликативных функций, можно показать, что интеграл в правой части неравенства (6) конечен в силу условия $\beta_E < 1$. Итак, $T_\varepsilon f_1 \Rightarrow Tf_1$, если $\varepsilon \rightarrow 0$. Этот предел обозначим Tf_1 . Так как $T_\varepsilon f_1 \Rightarrow Tf_1$ в норме E , то, очевидно, $\|T_\varepsilon f_1\|_E \Rightarrow \|Tf_1\|_E$. Учитывая неравенство (5), получаем неравенство

$$\|Tf_1\|_E \leq A_E \|f_1\|_E. \quad (8)$$

Далее любую функцию $f \in E$ можно представить в виде $f = f_1 + f_2$, где f_1 — непрерывная, финитная и имеющая производную функция. Кроме того, $f_2 : \|f_2\|_E < \varepsilon_1$,

$$(T_\varepsilon f)(x) = \int_{|y| \geq \varepsilon} K(y) f_1(x-y) dy + \int_{|y| \geq \varepsilon} K(y) f_2(x-y) dy. \quad (9)$$

Первое слагаемое равенства (9), как было доказано, сходится в E к $(Tf_1)(x)$. Применяя неравенство (2) теоремы 2 к функции f_2 , получаем

$$\|T_\varepsilon f_2\|_E \leq A_E \|f_2\|_E \leq A_E \varepsilon_1. \quad (10)$$

Окончательно имеем

$$(T_\varepsilon f)(x) \xrightarrow{E} Tf(x), \quad (11)$$

$$\|Tf\|_E \leq A_E \|f\|_E. \quad (12)$$

Теорема доказана.

С л е д с т в и е. Пусть симметричное пространство E обладает свойствами 1 и 2 из теоремы 1. Тогда оператор Гильберта ограниченно действует в E .

Т е о р е м а 3. Пусть интегральный оператор T удовлетворяет условиям теоремы 2 и выполнены условия: 1) $\beta_{E_1} < 1$; 2) $\beta_{E_2} < \alpha_{E_1}$. Тогда оператор $T: E_1 \rightarrow E_2$, где E_2 — сепарабельное симметричное пространство.

Д о к а з а т е л ь с т в о. При доказательстве теоремы 2 было показано, что $\bar{K}(x) \in E$, где E — симметричное сепарабельное пространство такое, что $\beta_E < 1$. В работах [5, 6] доказано, что интегральный оператор свертки ограниченно действует из $E_{1,\omega}^1 \times E_1$ в E_2 , где $E_{1,\omega}^1$ — симметричное пространство, а симметричные пространства E_1 и E_2 таковы, что: 1) $\beta_{E_1} < 1$; 2) $\beta_{E_2} < \alpha_{E_1}$.

Следовательно, справедливо неравенство

$$\|T_\varepsilon f\|_{E_2} \leq C \|f\|_{E_1} \|\bar{K}\|_G. \quad (13)$$

Теперь достаточно перейти к пределу в обеих частях неравенства (13). Теорема доказана.

Рассмотрим класс линейных операторов, содержащий интегральные и сингулярные интегральные операторы. Этот класс операторов определяется равенством (1), где $K(s, t)$ — измеримая в смысле Лебега функция, определенная на $R_1 \times R_1$ за исключением, быть может, прямой $s = t$.

З а м е ч а н и е 1. Если ядро $K(s, t)$, определенное на $R_n \times R_n$ за исключением, быть может, прямой $s = t$ измеримое в смысле Лебега, не имеет особенности на прямой $s = t$, то оператор A_K является обычным интегральным оператором.

Т е о р е м а 4. Пусть оператор A_K , определенный равенством (1), определен на $\mathcal{L}_p(R_n)$ и действует из $\mathcal{L}_p(R_n)$ в $\mathcal{L}_q(R_n)$, где $1 \leq p < \infty$. Тогда если $A_K f = 0$ для всех $f \in \mathcal{L}_p(R_n)$, то $K(s, t) = 0$ для почти всех $(s, t) \in R_n \times R_n$.

Д о к а з а т е л ь с т в о. Рассмотрим ядро

$$\bar{K}_m(s, t) = K(s, t) \chi_{R_{\delta_m}^s}, \quad (14)$$

где $R_{\delta_m}^s = R_n \setminus Q_{\delta_m}^s$, где $Q_{\delta_m}^s$ — шар с центром в точке s и радиусом равным по длине δ_m . Пусть m фиксировано. Тогда

$$\lim_{\delta \rightarrow 0} \int_{|t-s| \geq \delta} \bar{K}_m(s, t) x(t) dt = \lim_{\delta \rightarrow 0} \int_{|t-s| \geq \delta} K(s, t) x(t) \chi_{R_{\delta_m}^s}(t) dt. \quad (15)$$

Очевидно, что почти для каждого фиксированного $s \in R_n$ справедливо включение $x(t) \chi_{R_{\delta_m}^s}(t) \in \mathcal{L}_p(R_n)$; где $x(t) \in \mathcal{L}_p(R_n)$.

Исходя из условия теоремы 1 и равенства (4) имеем равенство

$$\lim_{\delta \rightarrow 0} \int_{|t-s| \geq \delta} \bar{K}_m(s, t) x(t) dt = 0. \quad (16)$$

Кроме того, имеем

$$\lim_{\delta \rightarrow 0} \int_{|t-s| \geq \delta} \bar{K}_m(s, t) x(t) dt = \int_{|t-s| \geq \delta_m} K(s, t) x(t) dt. \quad (17)$$

Итак, получаем

$$\int_{R_m} \bar{K}_m(s, t) x(t) dt = 0 \quad (18)$$

для всех $x(t) \in \mathcal{L}_p(R_n)$.

В частности, равенство (7) выполняется для всех $x(t) \in D(R^n) \subset \mathcal{L}_p(R_n)$. Из леммы дю Буа — Реймонда получаем

$$\bar{K}_m(s, t) = 0 \quad (19)$$

для почти всех $t \in R_n$. Другими словами, выполняется равенство

$$K(s, t) = 0 \quad (20)$$

для почти каждого фиксированного $s \in R_n$, для почти всех $t \in R_{\delta m}^s$. Очевидно, что

$$\bar{K}_m(s, t) \rightarrow K(s, t) \quad (21)$$

при почти каждом фиксированном $s \in R_n$, для почти всех $t \in R_n$. Из (9) и (10) получаем

$$K(s, t) = 0 \quad (22)$$

для почти каждого фиксированного $s \in R_n$, при почти всех $t \in R_n$. Из (11), как не трудно убедиться, следует равенство

$$K(s, t) = 0 \text{ п. в. } (s, t) \in R_n \times R_n. \quad (23)$$

Теорема доказана.

З а м е ч а н и е. В дальнейшем для краткости оператор A_h , определенный равенством (1), будем записывать в виде

$$(A_h x)(s) = \int_{R_n} K(s, t) x(t) dt,$$

понимая в каждом конкретном случае интеграл либо в обычном смысле, либо в смысле главного значения.

Т е о р е м а 5. Пусть G_τ — однопараметрическое семейство обратимых операторов, действующих в пространстве измеримых функций $S(R_n, dx)$ и обладающее свойствами:

$$1) G_{\tau_s} \left(\int_{R_n} K(s, t) x(t) dt \right) = \int_{R_n} G_{\tau_s} K(s, t) x(t) dt;$$

$$2) G_\tau : \mathcal{L}_1(R_n) \rightarrow \mathcal{L}_1(R_n);$$

$$3) G_\tau : \mathcal{L}_\infty(R_n) \rightarrow \mathcal{L}_\infty(R_n);$$

$$4) \int_{R_n} G_\tau f(s) ds = \|G_\tau\|_{\mathcal{L}_1(R_n)} \int_{R_n} f(s) ds$$

для $\tau > 0$;

$$5) G_\tau [f_1(t) \cdot f_2(t)] = G_\tau f_1(t) \cdot G_\tau f_2(t).$$

Тогда если оператор A_h , заданный равенством (1), коммутирует с однопараметрическим семейством обратимых операторов, обладающих свойствами 1—5, то выполняется равенство

$$G_{\tau_p} G_{\tau_t} K(t, p) = K(t, p) \|G_\tau\|_{\mathcal{L}_1(R_n)}, \quad (24)$$

где G_{τ_p} означает, что операторы семейства G_τ применяются к функциям переменной p . Аналогичный смысл имеет G_{τ_t} .

Доказательство. Для $\tau > 0$ имеем

$$\begin{aligned} \int_{R_n} G_{\tau_s} K(s, t) x(t) dt &= G_{\tau_s} \int_{R_n} K(s, t) x(t) dt = \int_{R_n} K(s, t) G_{\tau_s} x(t) dt = \\ &= \int_{R_n} G_{\tau_t} [G_{\tau_t}^{-1} K(s, t) x(t)] dt = \|G_\tau\|_{\mathcal{L}_1(R_n)} \int_{R_n} G_{\tau_t}^{-1} K(s, t) x(t) dt = \\ &= \int_{R_n} G_{\tau_t}^{-1} K(s, t) \|G_\tau\|_{\mathcal{L}_1(R_n)} x(t) dt \end{aligned} \quad (25)$$

для всех $x(t) \in \mathcal{L}_p(R_n)$. Теперь из теоремы 1 получаем

$$\|G_\tau\|_{\mathcal{L}_1(R_n)} G_{\tau t}^{-1} K(s, t) = G_{\tau s} K(s, t). \quad (26)$$

Теорема доказана.

Следствие 1. Для того чтобы сингулярный интегральный оператор был сингулярным оператором Гильберта, необходимо и достаточно, чтобы он коммутировал со сдвигами, положительными расширениями и антикоммутировал с отражениями.

Следствие 2. Для того чтобы сингулярный интегральный оператор имел ядро, зависящее от разности аргументов $s - t$, необходимо и достаточно, чтобы он коммутировал со сдвигами.

Следствие 3. Для того чтобы сингулярный оператор имел вид

$$Af(s) = \lim_{\delta \rightarrow 0} \int_{|s-t|>\delta} K\left(\frac{s}{t}\right) f(t) \frac{dt}{t},$$

необходимо и достаточно, чтобы он коммутировал с положительными расширениями.

1. Boyd D. W. The Hilbert transform on rearrangement-invariant space // Can. J. Math. — 1967. — 19, N 3. — P. 599—616.
2. Крейн С. Г., Петунин Ю. И., Семенов Е. М. Интерполяция линейных операторов. — М.: Наука, 1978. — 400 с.
3. Стейн И. М., Вейс Г. Введение в гармонический анализ на евклидовых пространствах. — М.: Мир, 1974. — 331 с.
4. Стейн И. М. Сингулярные интегралы и дифференциальные свойства функций. — М.: Мир, 1973. — 342 с.
5. Павлов Е. А. Об операторе свертки в симметричных пространствах // Успехи мат. наук. — 1976. — 31, № 1. — С. 257—258.
6. Павлов Е. А. Об ограниченности операторов свертки в симметричных пространствах // Изв. вузов. Математика. — 1982. — 23, № 2. — С. 36—40.

Получено 10.03.87,
после доработки — 27.03.89