

М. С. БРОДСКИЙ и М. С. ЛИВШИЦ

**О ЛИНЕЙНОЙ ОПЕРАТОРНОЙ ФУНКЦИИ,  
ИНВАРИАНТНОЙ ОТНОСИТЕЛЬНО ГРУППЫ СДВИГОВ**

(Представлено академиком А. Н. Колмогоровым 16 VII 1949)

В настоящей заметке мы рассматриваем линейную функцию  $A + \alpha B$  ( $-\infty < \alpha < \infty$ ) параметра  $\alpha$ , коэффициенты  $A$  и  $B$  которой суть линейные операторы в гильбертовом пространстве  $H$  и которая инвариантна относительно группы сдвигов  $G$  параметра  $\alpha$  в смысле равенства:

$$A + (\alpha + s)B = U^{-1}(s)(A + \alpha B)U(s) \quad (-\infty < \alpha < \infty), \quad (1)$$

где  $U(s)$  ( $-\infty < s < \infty$ ) — некоторое унитарное представление группы  $G$  в пространстве  $H$ .

Представляя  $U(s)$  в виде  $U(s) = e^{is\sigma}$ , где  $\sigma$  — самосопряженный оператор, можно записать (1) в эквивалентной форме:

$$e^{-is\sigma} A e^{is\sigma} = A + sB \quad (-\infty < s < \infty). \quad (2)$$

Отметим, что (2) формально эквивалентно равенству

$$[[A\sigma]\sigma] = 0, \quad (3)$$

где  $[A\sigma] = A\sigma - \sigma A$ . Действительно, формальное разложение в ряд оператора  $e^{-is\sigma} A e^{is\sigma}$  имеет вид

$$e^{-is\sigma} A e^{is\sigma} = A + is[A\sigma] + \frac{(is)^2}{2!} [[A\sigma]\sigma] + \frac{(is)^3}{3!} [[[A\sigma]\sigma]\sigma] + \dots \quad (4)$$

Таким образом проводимое ниже изучение соотношения (2) дает также, с известной точки зрения, перечисление всевозможных решений коммутантного уравнения  $[[A\sigma]\sigma] = 0$ . При заданном представлении  $U(s)$  на операторы  $A$  и  $B$  мы накладываем следующие ограничения:

1. Области определения  $D_A$  и  $D_{A^*}$  операторов  $A$  и  $A^*$  плотны в  $H$ .
2. Из  $x \in D_A$  следует  $U(s)x \in D_A$ .
3.  $B$  — ограниченный оператор, для которого 0 не является собственным значением.

**Теорема.** а) Для того чтобы при заданном циклическом представлении  $U(s) = e^{is\sigma}$  ( $-\infty < s < \infty$ ) существовала линейная, инвариантная относительно сдвигов функция  $A + \alpha B$ , удовлетворяющая условиям 1, 2, 3, необходимо и достаточно, чтобы для любого воспроизводящего элемента  $x_0$  ( $x_0 \in H$ ) функция  $\sigma(t) = (E_t x_0, x_0)$ , где  $E_t$  — спектральная функция оператора  $\sigma$ , была

абсолютно непрерывной, а множество тех точек  $t$ , для которых  $\sigma'(t) \neq 0$ , было почти открытым\*.

б) При выполнении условий пункта а) пространство  $H$  может быть реализовано как пространство функций  $L_2(\mathbb{M})$ , имеющих суммируемый квадрат модуля на некотором открытом множестве  $\mathbb{M}$ . Операторы  $\sigma, U(s)$  ( $-\infty < s < \infty$ ) и  $B$  при этом реализуются как операторы умножения на функции  $t, e^{ist}$  ( $-\infty < s_1 < \infty$ ),  $b(t)$ , а операторы  $A$  и  $A^*$  будут связаны соотношением:

$$\overline{g}Af - f\overline{A^*g} = \frac{d}{dt}(bfg) \quad (f, g_1 \in L_2(\mathbb{M})), \quad (5)$$

причем  $bfg$  для любых  $f \in D_A, g \in D_{A^*}$  отличается от абсолютно непрерывной функции на множестве меры нуль.

в) Обратно, из соотношения (5) следует (1). Из (5) следует также, что почти каждая точка множества  $\mathbb{M}$  может быть окружена окрестностью, в которой оператор  $A$  является квазидифференциальным оператором первого порядка.

Лемма 1. Если функции  $v(t)$  и  $w(t)$  имеют ограниченные вариации на  $[-\infty, \infty]$ ,  $\lim_{t \rightarrow -\infty} v(t) = \lim_{t \rightarrow -\infty} w(t) = 0$  и  $\int_{-\infty}^{\infty} e^{i\alpha t} dv(t) = -i\alpha \int_{-\infty}^{\infty} e^{i\alpha t} dw(t)$  при любом вещественном  $\alpha$ , то  $w(t) = \int_{-\infty}^t v(s) ds$  при каждом значении  $t$ , являющемся точкой непрерывности функции  $w(t)$ .

Лемма 2. Если  $\sigma(t)$  — функция ограниченной вариации, а интеграл  $\int_{-\infty}^s f(t)g(t)d\sigma(t)$  абсолютно непрерывен при любых  $f(t)$ , принадлежащих некоторой плотной части  $D$  пространства  $L_2^{(\sigma)}$ , и при некоторой фиксированной функции  $g \in L_2^{(\sigma)}$ , то интеграл  $\int_{-\infty}^s g(t)d\sigma(t)$  также абсолютно непрерывен.

Переходим к доказательству необходимости условий пункта а) основной теории. Одновременно будут доказаны все утверждения пункта б).

Пусть  $E_t$  — спектральная функция циклического оператора  $\sigma, U$  — некоторый воспроизводящий элемент,  $\sigma(t) = (E_t U, U)$ . Если  $H'$  — пространство функций  $\varphi(t)$  с нормой  $\|\varphi\|^2 = \int_{-\infty}^{\infty} |\varphi(t)|^2 d\sigma$ , то, как известно, имеет место линейное и сохраняющее норму отображение пространства  $H$  на пространство  $H'$ , определяемое равенством

$$\varphi = \int_{-\infty}^{\infty} \varphi(t) dE_t U. \quad (6)$$

При этом отображении оператор  $\sigma$  преобразуется в оператор умножения на независимое переменное  $t$ , а оператор  $B$  — в оператор умножения на некоторую ограниченную функцию  $b(t)$ , которую

\* Т. е. отличалось от некоторого открытого множества на множество нулевой меры.

можно считать всюду отличной от нуля. Последнее следует из равенства  $e^{i\alpha\sigma} B = B e^{i\alpha\sigma}$ , которое легко получить, заменяя в (2)  $\alpha$  на  $-\alpha$  и сравнивая полученный результат с (2).

Перейдем к рассмотрению оператора  $A$ . Пусть  $x \in D_A$ ,  $y \in D_{A^*}$ ,  $\varphi(t)$  и  $\psi(t)$  — соответствующие функции из  $H'$ . Через  $\varphi^A$ ,  $\varphi^B$ ,  $\psi^{A^*}$ ,  $\psi^{B^*}$  будем обозначать функции, соответствующие элементам  $Ax$ ,  $Bx$ ,  $A^*y$ ,  $B^*y$ . Из (2) получим:

$$(e^{i\alpha\sigma} Ax, y) - (e^{i\alpha\sigma} x, A^* y) = -\alpha (e^{i\alpha\sigma} x, B^* y).$$

Используя (6), найдем:

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{i\alpha t} (\varphi^A \bar{\psi} - \varphi \bar{\psi^{A^*}}) d\sigma = -\alpha \int_{-\infty}^{\infty} e^{i\alpha t} \varphi \bar{\psi^{B^*}} d\sigma.$$

Введем следующие обозначения:

$$v(t) = \int_{-\infty}^t [\varphi^A(s) \bar{\psi(s)} - \varphi(s) \bar{\psi^{A^*}(s)}] d\sigma(s),$$

$$w(t) = \int_{-\infty}^t \varphi(s) \bar{\psi^{B^*}(s)} d\sigma(s).$$

Тогда

$$\lim_{t \rightarrow -\infty} v(t) = \lim_{t \rightarrow -\infty} w(t) = 0,$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{i\alpha t} dv(t) = -\alpha \int_{-\infty}^{\infty} e^{i\alpha t} dw(t).$$

Из леммы 1 следует теперь, что в точках непрерывности функции  $w(t)$

$$t \int_{-\infty}^t v(s) ds = w(t), \quad (7)$$

а так как, по определению функции  $w(t)$ , она непрерывна справа, то равенство (7) справедливо всюду.

Так как функция  $w(t) = \int_{-\infty}^t \varphi \bar{\psi^{B^*}} d\sigma$  абсолютно непрерывна при

любых  $\varphi \in D_A$ ,  $\psi \in D_{A^*}$ , а совокупность функций  $\bar{\psi^{B^*}}$  при всевозможных  $\psi \in D_{A^*}$  плотна в  $H'$  (0 не есть собственное значение оператора  $B$ ), то, по лемме 2,  $\sigma$  — абсолютно непрерывная функция. Таким образом,

$$i \int_{-\infty}^t v(s) ds = \int_{-\infty}^t \varphi(s) \bar{\psi^{B^*}(s)} \sigma'(s) ds, \quad iv(s) = \varphi(s) \bar{\psi^{B^*}(s)} \sigma'(s),$$

$$i \int_{-\infty}^s [\varphi^A(t) \bar{\psi(t)} - \varphi(t) \bar{\psi^{A^*}(t)}] \sigma'(t) dt = \varphi(s) \bar{\psi^{B^*}(s)} \sigma'(s), \quad (8)$$

$$\varphi^A \bar{\psi}' - \varphi \bar{\psi^{A^*}} \sigma' = \frac{1}{i} (\varphi \bar{\psi^{B^*}} \sigma)'$$

Последние три равенства выполняются почти всюду, причем последнее из них следует понимать в том смысле, что функция  $\varphi \psi^{B^*} \sigma'$  становится абсолютно непрерывной после некоторого переопределения на множестве меры нуль.

Если  $\mathfrak{M}$  — множество точек, в которых  $\sigma' \neq 0$ , то из соотношения (8) следует, что  $\mathfrak{M}$  — почти открытое множество.

Построим на множестве  $\mathfrak{M}$  пространство  $L_2(\mathfrak{M})$  функций  $f(t)$  с нормой  $\|f\|^2 = \int_{\mathfrak{M}} |f|^2 dt$ . Если  $\varphi(t) \in H'$ , то  $f(t) = \varphi(t) \sqrt{\sigma'} \in L_2(\mathfrak{M})$ ,

причем

$$\|\varphi\|^2 = \int_{-\infty}^{\infty} |\varphi|^2 \sigma' dt = \int_{\mathfrak{M}} |\varphi|^2 \sigma' dt = \int_{\mathfrak{M}} |f|^2 dt = \|f\|^2.$$

Таким образом мы получаем линейное, сохраняющее норму отображение пространства  $H'$  на пространство  $L_2(\mathfrak{M})$ . При этом операторы  $\sigma$  и  $B$  остаются соответственно операторами умножения на  $t$  и  $b(t)$ , а из (8) получаем (5).

Для доказательства достаточности условий пункта а) заметим, что при выполнении этих условий пространство  $H$  и операторы  $\sigma$ ,  $U(s)$  ( $-\infty < s < \infty$ ) можно реализовать, как указано в пункте б).

Обозначим через  $D$  совокупность абсолютно непрерывных функций  $f = f(t)$  ( $f \in L_2(\mathfrak{M})$ ), обращающихся в нуль вне конечного интервала и таких, что  $df/dt \in L_2(\mathfrak{M})$ .

Определим операторы  $A$  и  $B$  равенствами

$$Af = \frac{1}{i} \frac{df}{dt}, \quad Bf = f \quad (f \in D).$$

Легко видеть, что функция  $A + \alpha B$  инвариантна в смысле (1) и удовлетворяет условиям 1, 2, 3. Доказательство первого утверждения пункта в) теоремы получается непосредственно, если заменить в (5)  $f$  на  $U(s)f = e^{ist} f$  и воспользоваться плотностью  $D_A^*$  в пространстве  $H$ .

Из этого последнего обстоятельства следует также и второе утверждение пункта в), если решить уравнение (5) относительно  $Af$  при фиксированном  $g$ .

Одесский педагогический институт  
им. К. Д. Ушинского

Поступило  
3 V 1949