

М. М. ГРИНБЛЮМ

ОБЩЕЕ ОПРЕДЕЛЕНИЕ ОПЕРАТОРНОГО ИНТЕГРАЛА

(Представлено академиком А. Н. Колмогоровым 9 IV 1952)

Пусть  $E$  — регулярное пространство Банаха и  $P(M)$  — спектральная мера в  $E$ , определенная на  $I = (-\infty, \infty)$  <sup>(1)</sup>. Назовем вещественную функцию  $f(\lambda)$ , определенную на  $I$ ,  $P$ -измеримой, если прообраз любого отрезка <sup>(2)</sup>  $f^{-1}(\Delta)$  измерим по отношению к  $P(M)$ . Комплексную функцию  $f(\lambda)$  назовем  $P$ -измеримой, если функции  $\operatorname{Re} f(\lambda)$  и  $\operatorname{Im} f(\lambda)$   $P$ -измеримы.

Легко видеть, что множество  $P$ -измеримых функций замкнуто по отношению к обычным алгебраическим операциям и операции предельного перехода.

Рассмотрим плоскость комплексного переменного  $W = f(\lambda)$ . Под прямоугольником  $R$  в этой плоскости мы будем понимать прямоугольник со сторонами, параллельными осям координат, включая все стороны или без каких-либо из сторон. Легко видеть, что для того, чтобы комплексная функция  $f(\lambda)$  была  $P$ -измерима, необходимо и достаточно, чтобы прообраз любого прямоугольника  $R = f^{-1}(R)$  был  $P$ -измерим.

§ 1. Определение 1. Пусть  $f(\lambda)$  —  $P$ -измеримое множество и пусть  $f(\lambda)$  —  $P$ -измеримая ограниченная комплексная функция, определенная на  $A$ . Пусть  $R$  — прямоугольник, содержащий область значений  $f(\lambda)$ . Прямыми, параллельными действительной и мнимой осям, разбиваем  $R$  на  $k$  прямоугольников  $R_i$  так, чтобы  $\max_k d_i < \epsilon$ , где

$d_i$  — диаметр прямоугольника  $R_i$ . Определим оператор  $S_k = \sum_1^k l_i P(M_i)$ ,

где  $M_i = f^{-1}(R_i)$ , а  $l_i = f(\lambda_i)$  — произвольное значение переменного  $W = f(\lambda)$ , лежащее в прямоугольнике  $R_i$ , если пересечение  $R_i$  и области значений функции  $f(\lambda)$  не пусто, и  $l_i = 0$ , если это пересечение пусто. Пусть  $k \rightarrow \infty$  и притом так, что  $\max d_i \rightarrow 0$ . Тогда операторы  $S_k$  сходятся в смысле сильной сходимости операторов к линейному оператору  $U$ , причём норма его

$$|U| \leq \frac{4}{3} \sup |f(\lambda)|.$$

Мы полагаем, по определению,  $U = \int_A f(\lambda) P(M)$ .

Если  $\Phi$  — линейный функционал, определенный на  $E$ , и  $x \in E$ , то  $\Phi(Ux)$  есть обычный интеграл Лебега — Стильтьеса.

Теорема 1. 1°. Если  $f_1(\lambda)$  и  $f_2(\lambda)$  — ограниченные измеримые функции, то  $\int_A (\alpha f_1 + \beta f_2) P(M) = \alpha \int_A f_1 P(M) + \beta \int_A f_2 P(M)$ .

$$2^\circ. \text{ Если } A = \bigcup_1^k A_i \text{ и } A_i \cap A_j \text{ пусто при } i \neq j, \text{ то } \int_A fP(M) = \\ = \sum_1^k \int_{A_i} fP(M).$$

$$3^\circ. \text{ Если } A = \bigcup_1^\infty A_i, \text{ где } A_i \cap A_j \text{ пусто при } i \neq j, \text{ то } \int_A fP(M)x = \\ = \sum_1^\infty \int_{A_i} fP(M)x \text{ для любого } x.$$

4°. Если  $f_n(\lambda)$  равномерно стремятся к  $f(\lambda)$ , то и  $\int_A f_n P(M) \rightarrow \int_A f P(M)$  в смысле сильной сходимости операторов.

$$5^\circ. \int_A f_1 P(M) \left( \int_A f_2 P(M)x \right) = \int_A f_2 P(M) \left( \int_A f_1 P(M)x \right) = \int_A f_1 f_2 P(M)x.$$

Легко видеть, что если  $f(\lambda)$  принадлежит классу  $K^{(3)}$ , то определенный в (3) интеграл от  $f(\lambda)$  совпадает с определенным выше интегралом.

§ 2. Определение 2. Пусть функция  $f(\lambda)$  измерима и неограничена и пусть множество точек, в которых  $f(\lambda) = \infty$ , имеет  $P$ -меру нуль. Пусть  $f_n(\lambda) = f(\lambda)$ , если  $|f(\lambda)| \leq n$ , и  $f_n(\lambda) = 0$ , если  $|f(\lambda)| > n$ . Полагаем, по определению,

$$Ux = \int_A f(\lambda) P(M)x = \lim_{n \rightarrow \infty} \int_A f_n(\lambda) P(M)x,$$

если этот предел существует.

Обозначим многообразие элементов  $x \in E$ , для которых этот предел существует, через  $\Omega f$ .

Теорема 2. 1°. Если  $A = A_1 \cup A_2$  и  $A_1 \cap A_2$  пусто, то

$$\int_A fP(M) = \int_{A_1} fP(M) + \int_{A_2} fP(M).$$

2°. Если  $A' \subset A''$  и  $\int_{A''} fP(M)x$  существует, то и  $\int_{A'} fP(M)x$  существует.

3°. Если  $A = \bigcup_1^\infty A_i$ ,  $A_i \cap A_j$  пусто при  $i \neq j$  и  $\int_A fP(M)x$  существует, то  $\int_A fP(M)x = \sum_1^\infty \int_{A_i} fP(M)x$ .

4°. Если  $x \in \Omega f_1$  и  $x \in \Omega f_1 f_2$ , то

$$\int_A f_1 f_2 P(M)x = \int_A f_1 P(M) \left( \int_A f_2 P(M)x \right).$$

Теорема 3. Оператор  $U = \int_A f(\lambda) P(M)$  определен на всюду плотном в  $E$  многообразии  $\Omega f$  и замкнут.

Легко видеть, что если функция  $f(\lambda)$  принадлежит классу  $K(\lambda_0)$  или классам  $K(\infty)$  или  $K(-\infty)$  (3), то интеграл от  $f(\lambda)$ , определенный в (3), совпадает с определенным выше интегралом.

§ 3. Пусть  $\{P_\lambda, P^\lambda\}$  —  $(\alpha)$ -пара (см. (1)) и пусть  $(\mu, \nu)$  — интервал на  $(-\infty, \infty)$ . Определим два семейства подпространств  $\{P'_\lambda\}$  и  $\{P''_\lambda\}$  пространства  $E$  по следующим формулам:

1°.  $-\infty < \mu < \nu < \infty$ . Тогда  $P'_\lambda = P_{\mu+0, \lambda}$  и  $P'^\lambda = P_{\lambda, \nu-0}$  при  $\mu < \lambda < \nu$ ;  $P'_\lambda \equiv \theta$  и  $P'^\lambda = P_{\mu+0, \nu-0}$  при  $\lambda \leq \mu$ ;  $P'_\lambda = P_{\mu+0, \nu-0}$  и  $P'^\lambda \equiv \theta$  при  $\lambda \geq \nu$ .

2°.  $\mu = -\infty$ . Тогда  $P'_\lambda = P_\lambda$  и  $P'^\lambda = P_{\lambda, \nu-0}$  при  $\lambda < \nu$ ;  $P'_\lambda = P_{\nu-0}$  и  $P'^\lambda \equiv \theta$  при  $\lambda \geq \nu$ .

3°.  $\nu = \infty$ . Тогда  $P'_\lambda \equiv \theta$  и  $P'^\lambda = P_{\mu+0}$  при  $\lambda \leq \mu$ ;  $P'_\lambda = P_{\mu-0, \lambda}$  и  $P'^\lambda = P^\lambda$  при  $\lambda > \mu$ .

4°.  $\mu = -\infty, \nu = \infty$ . Тогда  $P'_\lambda = P_\lambda$  и  $P'^\lambda = P^\lambda$ .

Легко видеть, что  $\{P'_\lambda; P'^\lambda\}$  есть  $(\alpha)$ -пара в пространстве  $P_{\mu+0, \nu-0}$ . Кроме того, если  $\{P_\lambda; P^\lambda\}$  —  $(\beta)$ -пара, то и  $\{P'_\lambda; P'^\lambda\}$  —  $(\beta)$ -пара.

Мы будем говорить, что  $\{P'_\lambda; P'^\lambda\}$  есть  $(\alpha)$ -пара, индуцированная  $(\alpha)$ -парой  $\{P_\lambda; P^\lambda\}$  на интервале  $(\mu, \nu)$ , и будем ее обозначать символом  $\overset{\nu}{(\mu)}\{P'_\lambda; P'^\lambda\}$ .

Вполне аналогично обозначаются пары, индуцированные  $(\alpha)$ -парой на сегменте  $[\mu, \nu]$  и полуинтервалах  $[\mu, \nu)$  и  $(\mu, \nu]$ : эти индуцированные пары мы будем обозначать символами  $\overset{\nu}{[\mu]} \{P'_\lambda; P'^\lambda\}$ ,  $\overset{\nu)}{(\mu)} \{P'_\lambda; P'^\lambda\}$ ,  $\overset{\nu)}{[\mu]} \{P'_\lambda; P'^\lambda\}$ . Операторные функции отрезка, соответствующие индуцированным парам, мы будем обозначать через:  $\overset{\nu)}{(\mu)} P(\Delta)$ ,  $\overset{\nu)}{[\mu]} P(\Delta)$ ,  $\overset{\nu)}{(\mu)} P(\Delta)$ ,  $\overset{\nu)}{[\mu]} P(\Delta)$ .

Определение 3. Точка  $\lambda \in (-\infty, \infty)$  называется точкой полного разложения  $(\alpha)$ -пары  $\{P_\lambda; P^\lambda\}$  или операторной  $(\alpha)$ -функции  $P(\Delta)$ , если существует такой, содержащий эту точку, интервал  $(\mu, \nu)$ , что  $\overset{\nu)}{(\mu)} P(\Delta)$  есть спектральная функция в пространстве  $P((\mu, \nu))$ . Мы будем говорить, что  $\infty$  (соответственно  $-\infty$ ) есть точка полного разложения, если существует такое  $\mu$  (и, соответственно,  $\nu$ ), что  $\overset{\infty)}{(\mu)} P(\Delta)$  (соответственно  $\overset{\nu)}{(-\infty)} P(\Delta)$ ) есть спектральная функция.

Всякая точка  $\lambda \in [-\infty, \infty]$ , не являющаяся точкой полного разложения, называется точкой неполного разложения  $(\alpha)$ -пары  $\{P_\lambda; P^\lambda\}$  или операторной  $(\alpha)$ -функции  $P(\Delta)$ .

Легко видеть, что множество точек неполного разложения операторной  $(\alpha)$ -функции  $P(\Delta)$  замкнуто.

Теорема 4. Если любая точка сегмента  $[\mu, \nu]$  является точкой полного разложения операторной  $(\alpha)$ -функции  $P(\Delta)$ , то  $\overset{\nu)}{[\mu]} P(\Delta)$  есть

спектральная функция в пространстве  $P([\mu, \nu])$ . В частности, если любая точка  $[-\infty, \infty]$  является точкой полного разложения операторной  $(\alpha)$ -функции  $P(\Delta)$ , то  $P(\Delta)$  — спектральная функция в  $E$ .

§ 4. Определение индуцированной пары естественно приводит к новому обобщению операторного интеграла.

Пусть  $\{P_\lambda; P^\lambda\}$  —  $(\alpha)$ -пара и  $P(\Delta)$  — соответствующая ей операторная  $(\alpha)$ -функция. Пусть  $(\mu, \nu)$  — интервал, каждая точка которого есть точка полного разложения для  $P(\Delta)$ . Если  $[\mu', \nu']$  — сегмент, лежащий внутри

интервала  $(\mu, \nu)$ , то, по теореме 4,  $\overset{\nu'}{[\mu']} P(\Delta)$  есть спектральная функция, и,

значит, на сегменте  $[\mu', \nu']$  функция  $\overset{\nu'}{[\mu']} P(\Delta)$  может быть продолжена в спектральную меру.

Назовем функцию  $f(\lambda)$   $P$ -измеримой на отрезке  $\Delta$ , если множество, являющееся пересечением прообраза  $f^{-1}(R)$  любого прямоугольника  $R$  с отрезком  $\Delta$ ,  $P$ -измеримо.

Пусть теперь  $f(\lambda)$  — неограниченная функция, определенная на  $(-\infty, \infty)$ ,  $P$ -измеримая на любом сегменте  $[\mu', \nu']$  и такая, что пересечение множества точек, в которых  $f(\lambda)$  обращается в бесконечность, с любым сегментом  $[\mu', \nu']$  имеет  $P$ -меру нуль.

Определение 4. Интегралом от функции  $f(\lambda)$  по отношению к  $P(\Delta)x$ , распространенным на интервал  $(\mu, \nu)$ , называется предел (в сильном смысле) выражения  $\int_{[\mu', \nu']} f(\xi) P(\Delta_\xi) x$  при  $\mu < \mu' \rightarrow \mu$  и  $\nu > \nu' \rightarrow \nu$ , если только этот предел существует. Мы будем писать:

$$\int_{(\mu, \nu)} f(\xi) P(\Delta_\xi) x = \lim_{\substack{\mu < \mu' \rightarrow \mu \\ \nu > \nu' \rightarrow \nu}} \int_{[\mu', \nu']} f(\xi) P(\Delta_\xi) x.$$

Далее полагаем, по определению,

$$\int_{(\mu, \nu)} f(\xi) P(\Delta_\xi) x = \int_{(\mu, \nu)} f(\xi) P(\Delta_\xi) x + f(\mu) P(\Delta \equiv \mu) x + f(\nu) P(\Delta \equiv \nu) x.$$

Отметим, что в частном случае мы будем иметь:

$$\int_{[-\infty, \infty]} f(\xi) P(\Delta_\xi) x = \int_{(-\infty, \infty)} f(\xi) P(\Delta_\xi) x.$$

Легко видеть, что этот интеграл есть замкнутый оператор, определенный на многообразии, плотном в  $P([\mu, \nu])$ .

Определение 5. Пусть операторная  $(\alpha)$ -функция имеет на  $(\mu, \nu)$  только конечное число точек неполного разложения и пусть  $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_m$  — те из них, для которых  $\mu < \lambda_k < \nu$  ( $k = 1, 2, \dots, m$ ). Тогда интегралом от функции  $f(\lambda)$  по отношению  $P(\Delta)x$ , распространенным на сегмент  $[\mu, \nu]$ , мы будем называть сумму:

$$\int_{[\mu_1, \nu_1]} f(\xi) P(\Delta_\xi) x + \sum_{k=1}^{m-1} \int_{[\lambda_k, \lambda_{k+1}]} f(\xi) P(\Delta_\xi) x + \int_{[\lambda_m, \nu]} f(\xi) P(\Delta_\xi) x$$

при условии, что каждый входящий в эту сумму интеграл существует. Определенный таким образом интеграл мы будем обозначать символом

$$\int_{[\mu, \nu]} f(\xi) P(\Delta_\xi) x.$$

Замечание. Естественным образом, если исходить из определения точек неполного разложения, можно построить операторную тотализацию, аналогичную тотализации Данжуа.

Средне-Азиатский государственный университет

Поступило  
9 IV 1952

#### ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

<sup>1</sup> М. М. Гринблум, ДАН, 81, № 3, 345 (1951). <sup>2</sup> М. М. Гринблум, ДАН, 70, № 6, 941 (1950). <sup>3</sup> М. М. Гринблум, ДАН, 71, № 1, 5 (1950).