

И. М. ГЕЛЬФАНД и М. А. НАЙМАРК

**УНИТАРНЫЕ ПРЕДСТАВЛЕНИЯ ГРУППЫ ЛИНЕЙНЫХ  
ПРЕОБРАЗОВАНИЙ ПРЯМОЙ**

(Представлено академиком А. Н. Колмогоровым 20 VIII 1946)

Пусть  $R$  — группа линейных преобразований  $y = \alpha x + \beta$  действительной оси, где  $\alpha$  — произвольное положительное число,  $\beta$  — произвольное действительное число. В обзорном докладе по теории вероятностей А. Н. Колмогоров поставил следующую проблему: Найти общий вид всех положительно-определенных функций на  $R$  и их разложение на элементарные положительно-определенные функции.

Из (1) следует, что эта задача эквивалентна нахождению общего вида унитарных представлений  $R$  в сепарабельном гильбертовом пространстве и их разложению на неприводимые унитарные представления. В настоящей заметке дается решение этой задачи, полученное попутно авторами при их общих исследованиях по теории унитарных представлений.

Методы, здесь примененные, в своей алгебраической части восходят еще к Фробениусу. При некотором видоизменении изложенный здесь метод может быть применен к любым разрешимым группам Ли. В частности, совершенно аналогично можно найти общий вид унитарных представлений группы  $K$  всех преобразований  $w = \alpha z + \beta$  комплексной  $z$ -плоскости, где  $\alpha, \beta$  — произвольные комплексные числа и  $\alpha \neq 0$ .

Группа  $R$  содержит две следующие коммутативные подгруппы: 1) группу  $\mathfrak{X}$  сдвигов  $x \rightarrow x + \beta$ ; ее элементы обозначим через  $t_\beta$ ; 2) группу  $\mathfrak{S}$  растяжений  $x \rightarrow \alpha x$ , ее элементы обозначим через  $s_\alpha$  \*.

Пусть теперь дано представление группы  $R$  в сепарабельном пространстве  $\mathfrak{H}$  (отметим, что случай несепарабельного пространства без труда сводится к рассматриваемому разложением в прямую сумму циклических подпространств). Обозначим через  $T_\beta$  и  $S_\alpha$  операторы, соответствующие  $t_\beta$  и  $s_\alpha$ . Тогда

$$T_{\beta_1} T_{\beta_2} = T_{\beta_1 + \beta_2}; \quad S_{\alpha_1} S_{\alpha_2} = S_{\alpha_1 \alpha_2}; \quad T_\beta S_\alpha = S_\alpha T_{\alpha\beta}. \quad (1)$$

Обозначим через  $\mathfrak{M}$  совокупность тех  $f \in \mathfrak{H}$ , для которых  $T_\beta f = f$  при любом  $\beta$ . Тогда для  $f \in \mathfrak{M}$  будет:  $T_\beta S_\alpha f = S_\alpha T_{\alpha\beta} f = S_\alpha f$ , следовательно, также  $S_\alpha f \in \mathfrak{M}$ . Таким образом,  $\mathfrak{M}$ , а значит и ортогональное дополнение  $\mathfrak{M}^\perp = \mathfrak{H} - \mathfrak{M}$  приводит наше представление. Итак, в  $\mathfrak{M}$   $T_\beta \equiv 1$ , а  $S_\alpha$  — произвольное представление группы  $\mathfrak{S}$ , т. е. мультипликативной группы положительных чисел.

Перейдем к рассмотрению представления в  $\mathfrak{M}^\perp$ . Там равенство  $T_\beta f = f$  для всех  $\beta$  возможно только при  $f = 0$ . Согласно известной

\* Эта группа изоморфна фактор-группе  $R / \mathfrak{X}$ .

теореме Стона (2), из (1) следует, что  $T_\beta f = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{i\lambda\beta} dE_\lambda f$ , где  $E_\lambda$  — спектральная функция.

Далее, согласно теории Хеллингера-Хана (см. например, (2)) пространство  $\mathfrak{M}$  можно реализовать в виде прямой суммы пространств  $\mathfrak{M}_k$  ( $k = 1, 2, 3, \dots$ ) функций  $f_k(\lambda)$  таких, что  $\|f_k\|^2 = \int_{-\infty}^{+\infty} |f_k(\lambda)|^2 d\sigma_k(\lambda) < +\infty$ , где  $\sigma_k(\Delta)$  — положительная вполне аддитивная функция борелевских множеств на прямой и  $\sigma_k(-\infty, +\infty) = 1$ . Кроме того, каждая из функций  $\sigma_k(\Delta)$  абсолютно непрерывна относительно предыдущих  $\sigma_{k-1}(\Delta), \dots, \sigma_1(\Delta)$ . Из определения  $\mathfrak{M}$  следует также, что ни одна из функций  $\sigma_k(\Delta)$  не сосредоточена в нуле. Мы будем писать  $f \sim \{f_k(\lambda)\}$ ; тогда  $T_\beta f \sim \{e^{i\lambda\beta} f_k(\lambda)\}$ .

Оператор  $S_\alpha$  можно изобразить в виде матрицы  $\|S_{kj}(\alpha)\|$ , где  $S_{kj}(\alpha)$  — ограниченный оператор из  $\mathfrak{M}_j$  в  $\mathfrak{M}_k$ . Именно

$$S_\alpha f \sim \left\{ \sum_j S_{kj}(\alpha) f_j(\lambda) \right\},$$

и, в силу унитарности  $S_\alpha$ ,

$$\sum_k \|f_k\|^2 = \sum_k \left\| \sum_j S_{kj}(\alpha) f_j \right\|^2.$$

Положим  $S_{kj}(\alpha) 1 = \pi_{kj}(\alpha, \lambda)$ ; из (1) легко следует, что

$$S_{kj}(\alpha) f_j(\lambda) = \pi_{kj}(\alpha, \lambda) f_j(\lambda/\alpha); \quad (2)$$

следовательно, условие унитарности переписывается в виде

$$\sum_k \int_{-\infty}^{+\infty} |f_k(\lambda)|^2 d\sigma_k(\lambda) = \sum_k \int_{-\infty}^{+\infty} \left| \sum_j \pi_{kj}(\alpha, \lambda) f_j(\lambda/\alpha) \right|^2 d\sigma_k(\lambda). \quad (3)$$

Полагая в (3)  $f_k(\lambda) = 0$  при  $k \neq 1$ , а  $f_1(\lambda)$  равной характеристической функции множества  $\Delta$ , получим  $\sigma_1(\Delta) = \sum_k \int_{\Delta\alpha} |\pi_{k1}(\alpha, \lambda)|^2 d\sigma_k(\lambda)$ ,

$$\text{отсюда } \sigma_1(\Delta\alpha) = \sum_k \int_{\Delta} \left| \pi_{k1} \left( \frac{1}{\alpha}, \lambda \right) \right|^2 d\sigma_k(\lambda).$$

Так как все функции  $\sigma_k(\Delta)$ ,  $k = 2, 3, \dots$ , абсолютно непрерывны относительно  $\sigma_1(\Delta)$ , то последнее равенство означает, что  $\sigma_1(\Delta\alpha)$  абсолютно непрерывна относительно  $\sigma_1(\Delta)$ .

Положим  $d\sigma_1(\lambda\alpha) / d\sigma_1(\lambda) = \omega(\lambda, \alpha)$ . Легко видеть, что  $\omega(\lambda, \alpha_1) \omega(\lambda\alpha_1, \alpha_2) = \omega(\lambda, \alpha_1\alpha_2)$ . Отсюда, повторяя рассуждения, приведенные на стр. 573, находим, что  $\sigma_1(\Delta) = \int_{\Delta} \omega_1^2(\lambda) |\lambda|^{-1} d\lambda$ . Так как

все  $\sigma_k(\Delta)$  подчинены  $\sigma_1(\Delta)$ , то также  $\sigma_k(\Delta) = \int_{\Delta} \omega_k^2(\lambda) |\lambda|^{-1} d\lambda$  и

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \omega_k^2(\lambda) |\lambda|^{-1} d\lambda = 1.$$

Обозначим через  $E_k$  множество тех значений  $\lambda$ , для которых  $\omega_k(\lambda) = 0$ . Мы имеем  $E_1 \subset E_2 \subset E_3 \subset \dots$  и  $E_1$  есть одно из множеств  $(0), (0 + \infty), (-\infty, 0)$ . Положим  $\varphi_k(\lambda) = \omega_k(\lambda) f_k(\lambda)$  и определим норму

$\varphi_k$  равенством  $\|\varphi_k\|^2 = \int_{-\infty}^{+\infty} |\varphi_k(\lambda)|^2 |\lambda|^{-1} d\lambda$ ; тогда  $\|\varphi_k\|^2 = \|f_k\|^2$ , т. е.

переход  $f_k \rightarrow \varphi_k$  есть изометрическое отображение  $\mathfrak{M}_k$  на пространство  $\mathfrak{P}_k$  всех  $\varphi_k$  с конечной нормой  $\|\varphi_k\|$ , удовлетворяющих условию:

$\varphi_k(\lambda) = 0$  на  $E_k$ . Мы можем поэтому реализовать  $\mathfrak{M}$  как прямую сумму  $\mathfrak{F}_k$ . При этом операторы  $S_{kj}$  переходят в операторы над  $\varphi_k(\lambda)$ , которые мы снова обозначим через  $S_{kj}(\alpha)$ . Из (2) следует, что  $S_{kj}(\alpha)\varphi_j(\lambda) = \pi_{kj}'(\alpha, \lambda)\varphi_j(\lambda/\alpha)$ , где обозначено:  $\pi_{kj}'(\alpha, \lambda) = \omega_k(\lambda)\pi_{kj}(\alpha, \lambda)\omega_j^{-1}(\lambda/\alpha)$  при  $\lambda/\alpha \in E_j$  и не определено при  $\lambda/\alpha \in E_j$ . Условие (3) унитарности запишется теперь в виде

$$\sum_k \int_{-\infty}^{+\infty} |\varphi_k(\lambda)|^2 |\lambda|^{-1} d\lambda = \sum_k \int_{-\infty}^{+\infty} \left| \sum_j \pi_{kj}'(\alpha, \lambda) \varphi_j(\lambda) \right|^2 |\lambda|^{-1} d\lambda. \quad (4)$$

Обозначим через  $n_0 (\leq +\infty)$  число всех  $\mathfrak{M}_k$  и через  $\mathfrak{F}_0$  — унитарное пространство последовательностей чисел  $\{\xi_k\}$  таких, что  $\|\xi\|^2 = \sum_{k=1}^{n_0} |\xi_k|^2 < +\infty$  (если  $n_0 = \infty$ ), а через  $\mathfrak{F}_k (k = 1, 2, 3, \dots)$  его конечномерное подпространство, определяемое условием  $\xi_k = \xi_{k+1} = \dots = 0$ . Соотношение  $f \sim \{\varphi_k(\lambda)\}$  означает, что элементы  $\mathfrak{M}$  можно реализовать как вектор-функции со значениями из  $\mathfrak{F}_0$  такие, что  $\varphi(\lambda) \in \mathfrak{F}_0$  при  $\lambda \in \sum E_k$  и  $\varphi(\lambda) \in \mathfrak{F}_k$  при  $\lambda \in E_k$ . Мы будем теперь писать  $f \sim \varphi(\lambda)$ .

Очевидно:

$$\|f\|^2 = \int_{-\infty}^{+\infty} \|\varphi(\lambda)\|^2 |\lambda|^{-1} d\lambda; T_\rho f \sim e^{i\lambda\rho} \varphi(\lambda); S_\alpha f \sim A(\alpha, \lambda) \varphi(\lambda/\alpha), \quad (5)$$

где  $A(\alpha, \lambda)$  — оператор, определенный матрицей  $\pi_{kj}'(\alpha, \lambda)$ .

Равенство (4) можно переписать в виде:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \|\varphi(\lambda/\alpha)\|^2 |\lambda|^{-1} d\lambda = \int_{-\infty}^{+\infty} \|A(\alpha, \lambda) \varphi(\lambda/\alpha)\|^2 |\lambda|^{-1} d\lambda.$$

Отсюда следует, что для почти всех (кратко п. в.)  $\lambda \in \alpha E$  ( $E = \sum E_k$ )  $A(\alpha, \lambda)$  есть изометрический оператор с областью определения  $\mathfrak{F}_0$ , а для п. в.  $\lambda \in \alpha E_k$   $A(\alpha, \lambda)$  есть изометрический оператор с областью определения  $\mathfrak{F}_k$ .

Далее, из определения  $\pi_{kj}'(\alpha, \lambda)$  вытекает, что область изменения  $A(\alpha, \lambda)$  есть  $\mathfrak{F}_0$  при  $\lambda \in E$  и есть  $\mathfrak{F}_k$  при  $\lambda \in E_k$ . Но тогда при п. в.  $\lambda \in \alpha E$  и  $\lambda \in E_k$   $A(\alpha, \lambda)$  будет изометрически отображать  $\mathfrak{F}_0$  на  $\mathfrak{F}_k$ , что возможно лишь в том случае, когда для п. в.  $\lambda \in \alpha E$  будет также  $\lambda \in E$ . Это, в свою очередь, возможно лишь тогда, когда с точностью до множества меры нуль  $E$  есть одно из множеств  $(0), (-\infty, 0), (0, +\infty)$ . Из аналогичных рассуждений следует, что то же самое имеет место для каждого  $E_k$ .

Используем теперь (1). В силу (5) оно эквивалентно равенству  $A(\alpha_1, \lambda) A(\alpha_2, \lambda/\alpha_1) = A(\alpha_1 \alpha_2, \lambda)$ , имеющему место для п. в. троек  $(\alpha_1, \alpha_2, \lambda)$ . Положим  $B(\alpha, \beta) = A(\alpha/\beta, \alpha)$ ; этот оператор изометричен и определен для п. в. пар  $(\alpha/\beta, \alpha)$ ; следовательно, по теореме Фубини, для п. в. пар  $(\alpha, \beta)$ . Последнее равенство переписывается в виде

$$B(\alpha, \beta) B(\beta, \gamma) = B(\alpha, \gamma), \quad (6)$$

причем опять таки, согласно теореме Фубини, это последнее равенство верно для п. в. троек  $(\alpha, \beta, \gamma)$ . Но тогда найдется значение  $\beta_0$  такое, что при  $\beta = \beta_0$   $B(\alpha, \beta_0) B(\beta_0, \gamma) = B(\alpha, \gamma)$  для п. в. пар  $(\alpha, \gamma)$ . Полагая  $B(\alpha, \beta_0) = B(\alpha)$ ,  $B(\beta_0, \gamma) = C(\gamma)$ , мы получим  $B(\alpha, \gamma) = B(\alpha) C(\gamma)$ , следовательно,  $A(\alpha, \lambda) = B(\lambda) C(\lambda/\alpha)$ . Подставляя это выражение в (6), получим  $B(\lambda) C(\lambda/\alpha_1) B(\lambda/\alpha_1) C(\lambda/\alpha_1 \alpha_2) = B(\lambda) C(\lambda/\alpha_1 \alpha_2)$ . Отсюда для п. в.  $\lambda$   $B(\lambda) C(\lambda) = 1$ . Таким образом, окончательно,

$$A(\alpha, \lambda) = B(\lambda) B^{-1}(\lambda/\alpha). \quad (7)$$

Положим теперь  $\psi(\lambda) = B^{-1}(\lambda)\varphi(\lambda)$ ; тогда  $\|\psi(\lambda)\| = \|\varphi(\lambda)\|$ . Будем писать  $f \sim \psi(\lambda)$ ; тогда  $\|f\|^2 = \int_{-\infty}^{+\infty} \|\psi(\lambda)\|^2 \frac{d\lambda}{|\lambda|}$ ,  $T_\beta f \sim e^{i\lambda\beta}\psi(\lambda)$  и  $S_\alpha f \sim \psi(\lambda/\alpha)$ .

По определению  $\mathfrak{H}_0$  имеем  $\psi(\lambda) = \{\psi_1(\lambda), \dots\}$ , где  $\psi_k(\lambda)$  — скалярные функции и  $\|\psi(\lambda)\|^2 = \sum_{k=1}^{\infty} |\psi_k(\lambda)|^2$ , откуда  $\|f\|^2 = \sum_{k=1}^{\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{|\psi_k(\lambda)|^2}{|\lambda|} d\lambda$ .

Будем писать  $f \sim \{\psi_k(\lambda)\}$ ; тогда

$$T_\beta f \sim \{e^{i\lambda\beta} \psi_k(\lambda)\}, S_\alpha f \sim \{\psi_k(\lambda/\alpha)\}. \quad (8)$$

Пусть, в частности, представление неприводимо. Тогда  $\mathfrak{M}$  или  $\mathfrak{N}$  обращается в (0). В первом случае  $\mathfrak{H}$  одномерно и  $S_\alpha$  — характер мультипликативной группы положительных чисел; во втором случае  $\mathfrak{H}_0$  одномерно, так что  $\psi(\lambda)$  есть скалярная комплекснозначная функция от  $\lambda$ . Легко видеть, что в этом случае представление неприводимо тогда и только тогда, когда  $\mathfrak{H}$  состоит из функций  $\psi(\lambda)$ , отличных от нуля только для положительных или только для отрицательных значений  $\lambda$ \*

Сделав в этом случае трансформацию Фурье  $f(x) = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\psi(\lambda)}{\sqrt{|\lambda|}} e^{i\lambda x} d\lambda$ , мы легко приходим к следующей теореме:

**Теорема.** *Всякое неприводимое унитарное представление  $R$  эквивалентно одному из следующих представлений:*

I.  $\mathfrak{H}$  одномерно,  $T_\beta \equiv 1$ ,  $S_\alpha$  — характер мультипликативной группы положительных чисел.

II.  $\mathfrak{H}$  состоит из функций  $f(x)$ ,  $-\infty < x < +\infty$ , с суммируемым квадратом модуля, которые являются предельными значениями функций, аналитических в верхней полуплоскости;  $T_\beta f(x) = f(x+\beta)$ ;  $S_\alpha f(x) = \sqrt{\alpha} f(\alpha x)$ .

III.  $\mathfrak{H}$  состоит из функций  $f(x)$ ,  $-\infty < x < +\infty$ , с суммируемым квадратом модуля, которые суть предельные значения функций, аналитических в нижней полуплоскости;  $T_\beta f(x) = f(x+\beta)$ ;  $S_\alpha f(x) = \sqrt{\alpha} f(\alpha x)$ .

Поступило  
20 VIII 1946

#### ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

- \* И. М. Гельфанд и Д. А. Райков, Матем. сб. 13 (55), № 2—3, 301 (1943).  
\* М. Н. Stone, Linear Transformations in Hilbert Space, N. Y., 1932.

\* Эти типы неприводимых представлений соответствуют, очевидно, разбиению действительной  $\lambda$ -оси на транзитивные многообразия  $(-\infty, 0)$ ,  $(0)$ ,  $(0, +\infty)$  по отношению к преобразованиям  $\lambda \rightarrow \alpha\lambda$ .