

## Лекция 29.03.17

Исследованное на прошлом семинаре действие алгебры Ли  $su(1, 1)$  в компактной реализации основной неунитарной серии доставляет также и действие максимальной компактной подгруппы  $K \simeq U(1) \subset SU(1, 1)$ . А именно, элемент  $k = \begin{pmatrix} e^{i\theta} & 0 \\ 0 & e^{-i\theta} \end{pmatrix}$  действует на вектор  $u_n$  по формуле

$$ku_n = e^{in\theta} u_n$$

Это частный случай модуля Хариш-Чандра. Абстрактное определение таково. Пусть  $G$  - вещественная группа  $G$  с алгеброй Ли  $\mathbf{g}$ ,  $K$  - ее максимальная компактная подгруппа с алгеброй Ли  $\mathbf{k}$ . Векторное пространство  $V$  называется модулем Хариш-Чандра группы  $G$  (или  $(\mathbf{g}, K)$ -модулем), если  $V$  снабжено действиями алгебры  $\mathbf{g}$  и группы  $K$ , согласованными в следующем смысле:

а) действие  $\mathbf{k}$ , полученное дифференцированием действия  $K$ , совпадает с ограничением на  $\mathbf{k}$  действия  $\mathbf{g}$

б) для любых  $k \in K$ ,  $g \in \mathbf{g}$  и  $v \in V$  верно  $kgk^{-1}v = \text{Ad}_k(g)v$

Знание действия алгебры Ли на дифференцируемых векторах бесконечномерных представлений вещественных групп недостаточно для восстановления действия группы. Структура модуля Хариш-Чандра богаче. В частности, она позволяет восстанавливать т.н. "допустимые" унитарные представления полуупростых групп. Условия "допустимости" состоят в том, что кратности вхождения неприводимых (конечномерных)  $K$ -модулей в разложение пространства дифференцируемых  $K$ -конечных векторов конечны и линейны по размерности этих представлений. Все подфакторы основных серий допустимы.

Аналитическое продолжение обобщенных функций  $|x|^\lambda$  и  $|x|^\lambda \operatorname{sgn} x$  позволяет определить сплетающие операторы  $A_\chi : D_\chi \rightarrow D_{-\chi}$  в виде свертки с обобщенными функциями  $|x|^{-s-1}$  и  $|x|^{-s-1} \operatorname{sgn} x$  для всех  $\chi = (s, \varepsilon)$ , при условии, что  $s \neq 0, 2, , \dots$ , если  $\varepsilon = 0$  и  $s \neq 1, 3, \dots$ , если  $\varepsilon = 1$ . Особенности в целых неотрицательных точках легко устранить, перенормировав сплетающие операторы, например, положив

$$\tilde{A}_\chi = \frac{1}{\Gamma(-s)} A_\chi$$

Сплетающие операторы  $\tilde{A}_\chi$  определены при всех  $\chi$ . Вычислим композицию  $\tilde{A}_{-\chi} \tilde{A}_\chi$ . Поскольку сплетающий оператор задается сверткой с обобщенной функцией, естественно, естественно перейти к преобразованию Фурье этих функций.

Утверждение. Преобразование Фурье обобщенной функции  $F[x_+^\lambda]$  есть обобщенная (по переменной  $\xi$ ) функция  $ie^{i\frac{\pi}{2}\lambda} \Gamma(\lambda + 1)(\xi + i0)^\lambda$ ,

$$(1) \quad F[x_+^\lambda] = ie^{i\frac{\pi}{2}\lambda} \Gamma(\lambda + 1)(\xi + i0)^\lambda$$

Док-во. Речь идет о вычислении интеграла  $\int_0^\infty x^\lambda e^{i\xi x} dx$  при условии  $\operatorname{Re} \lambda > -1$ . Дальше - аналитическое продолжение. Если заменить интеграл пределом при  $\varepsilon \rightarrow +0$  абсолютно сходящегося в бесконечности интеграла  $\int_0^\infty x^\lambda e^{(i\xi - \varepsilon)x} dx$ , то в последнем контур можно деформировать в верхний луч мнимой оси, где он сводится к эйлерову интегралу

$$\int_0^{+\infty} x^\lambda e^{(i\xi - \varepsilon)x} dx = \int_0^\infty \frac{(-i\bar{\xi}x)^\lambda}{(-i\bar{\xi})^\lambda} \frac{d(-i\bar{\xi}x)}{-i\bar{\xi}} = ie^{i\frac{\pi}{2}\lambda} \Gamma(\lambda + 1)(\bar{\xi})^\lambda, \quad \text{где } \bar{\xi} = \xi + i\varepsilon$$

В пределе  $\varepsilon \rightarrow +0$  получим (1). Аналогично,

$$(2) \quad F[x_+^\lambda] = -ie^{-i\frac{\pi}{2}\lambda} \Gamma(\lambda+1)(\xi - i0)^\lambda$$

Складывая и вычитая (1) и (2) и пользуясь линейными соотношениями между функциями  $\xi \pm i0$  и  $\xi_\pm^\lambda$ , выписанными на прошлой лекции, получаем:

$$\begin{aligned} F[|x|^\lambda] &= -2\Gamma(\lambda+1) \sin \frac{\pi\lambda}{2} |\xi|^{-\lambda-1}, \\ F[|x|^\lambda \operatorname{sgn} x] &= 2i\Gamma(\lambda+1) \cos \frac{\pi\lambda}{2} |\xi|^{-\lambda-1} \operatorname{sgn} \xi, \end{aligned}$$

так что

$$F\left[\frac{|x|^{s-1}}{\Gamma(s)}\right] F\left[\frac{|x|^{-s-1}}{\Gamma(-s)}\right] = 4 \cos^2 \frac{\pi s}{2}, \quad F\left[\frac{|x|^{s-1} \operatorname{sgn} x}{\Gamma(s)}\right] F\left[\frac{|x|^{-s-1} \operatorname{sgn} x}{\Gamma(-s)}\right] = 4 \sin^2 \frac{\pi s}{2}$$

Это означает, что свертка обобщенных функций  $\frac{|x|^{s-1}}{\Gamma(s)} * \frac{|x|^{-s-1}}{\Gamma(s)}$  пропорциональна  $\delta(x)$  с коэффициентом пропорциональности  $4 \cos^2 \frac{\pi s}{2}$ , свертка обобщенных функций  $\frac{|x|^{s-1} \operatorname{sgn} x}{\Gamma(s)} * \frac{|x|^{-s-1} \operatorname{sgn} x}{\Gamma(s)}$  также пропорциональна  $\delta(x)$  с коэффициентом пропорциональности  $4 \sin^2 \frac{\pi s}{2}$ .

Соответственно композиция операторов  $\tilde{A}_{-\chi} \circ \tilde{A}_\chi$  пропорциональна тождественному оператору в  $D_\chi$  с коэффициентом пропорциональности  $4 \cos^2 \frac{\pi s}{2}$ , если  $\varepsilon = 0$  и  $4 \sin^2 \frac{\pi s}{2}$ , если  $\varepsilon = 1$ . Тем самым операторы  $\tilde{A}_{\pm\chi}$  обратимы, если  $s \notin \mathbb{Z} + 1$  и  $\varepsilon = 0$  и  $s \notin 2\mathbb{Z}$  и  $\varepsilon = 1$ . При выполнении этих условий представления  $D_\chi$  основной серии неприводимы (отсутствуют инвариантные замкнутые подпространства). Это можно вывести, используя двойственность  $D_\chi$  и  $D_{-\chi}$ , доказанный только что изоморфизм между ними и наличие циклического вектора в одном из них.

В особых точках представления основной серии являются аналитическими, т.е., формула действия группы приобретает вид

$$(3) \quad T_g f(x) = (bx + d)^{s-1} f\left(\frac{ax + c}{bx + d}\right), \quad s \in \mathbb{Z}$$

Случай  $\varepsilon = 0$  соответствует нечетному  $s$ , случай  $\varepsilon = 1$  - четному  $s$ . Обозначим эти представления символом  $D_s$ . Исследуем сплетающие операторы из  $D_s$  в  $D_{-s}$  для  $s \geq 0$ . (Ненормированный) оператор  $A_\chi$  в этом случае определяется сверткой с обобщенной функцией  $x^{-s-1}$ . Для неприводимого представления основной серии с тем же  $s$ , но противоположным  $\varepsilon$  обратимый сплетающий оператор, равный вычету  $A_\chi$ , задается сверткой с  $\delta^{(s)}(x)$ , т.е., является оператором дифференцирования. Этот оператор сплетает в силу своей локальности и представления  $D_s$  и  $D_{-s}$ . Таким образом, имеем два оператора, сплетающих  $D_s$  и  $D_{-s}$ ,

$$A_s f(x) = x^{-s-1} * f(x), \quad B_s f(x) = (-1)^s \delta^{(s)}(x) * f(x) = \frac{d^s}{dx^s} f(x)$$

Пространство  $E_s \subset D_s$  многочленов степени не более  $s-1$  является ядром оператора  $B_s$ . Образ  $F_{-s}$  оператора  $B_s$  состоит из функций  $f(x) \in D_{-s}$  таких, что

$$\int_{-\infty}^{\infty} (x-t)^k f(t) dt = 0, \quad k = 0, 1, \dots, s-1$$

С одной стороны, интегрированием по частям нетрудно убедиться, что свертка многочлена степени меньше  $s$  с  $s$ -ой производной равна нулю. С другой стороны, в силу

инвариантности относительно действия группы достаточно убедиться, что любая фиксированная функция  $f(x)$  с нулевыми вплоть до  $s-1$  моментами есть  $(s-1)$  производная. Для этого используется  $s$ -я итерация интеграла  $\int_{-\infty}^x f(t)dt$ .

Воспользовавшись формулами Сохоцкого, рассмотрим теперь вместо операторов  $A_s$  и  $B_s$  их линейные комбинации  $A_s^\pm$ ,

$$A_s^\pm f(x) = \frac{s!}{2\pi i} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{f(t)}{(t-x \pm i0)^{s+1}} dt = \frac{1}{2\pi i} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{f^{(s)}(t)}{t-x \pm i0} dt$$

В этом равенстве использованы асимптотики функций из  $D_s$ . Они интерпретируются, как разложение  $s$ -ой производной  $f(x)$  в разность функций, голоморфно продолжающихся в верхнюю и нижнюю полуплоскость. В силу того, что  $f^{(s)}(x)$  имеет асимптотику  $1/x$  при  $x \rightarrow \pm\infty$ , это разложение существует и единствено по теореме Племеля-Сохоцкого. Обозначим через  $D_s^\pm$  ядра операторов  $A_s^\mp$ , а через  $F_{-s}^\pm$  образы операторов  $A_s^\pm$ . Тогда

$$\begin{aligned} D_s/E_s &= D_s^+/E_s \oplus D_s^-/E_s, & \text{соответственно} & F_{-s} = F_{-s}^+ \oplus F_{-s}^-, \\ A_s^+ : D_s^+/E_s &\simeq F_{-s}^+, & A_s^- : D_s^-/E_s &\simeq F_{-s}^-. \end{aligned}$$

Таким образом, представление  $D_s$  при  $s = 0, 1, \dots$  обладает конечномерным подмодулем  $E_s$  размерности  $s$ , а фактор по нему разлагается в прямую сумму двух представлений. Представление  $D_{-s}$  содержит два непересекающихся подмодуля  $F_{-s}^\pm$ , фактор по их прямой сумме изоморфен конечномерному представлению  $E_s$ .

Представления  $F_s^\pm$ ,  $s = -1, -2, \dots$  называются представлениями дискретной серии (иногда голоморфной и антиголоморфной соответственно). Представления  $F_0^\pm$  носят название предела дискретной серии. По построению, представление  $F_s^+$  может быть реализовано в пространстве функций  $f(z)$ , голоморфных в верхней полуплоскости и бесконечно дифференцируемых в ее замыкании с асимптотическим условием, что функция  $f(-1/z)$  обладает теми же свойствами. Действие группы описывается формулой (3). Это представление неприводимо и унитарно. Скалярное произведение в представлениях голоморфной дискретной серии задается формулой

$$(f, g) = \iint_{\operatorname{Im} z > 0} f(z)\bar{g}(z)(\operatorname{Im} z)^{-s-1} dz d\bar{z}.$$

При  $s = 0$  инвариантное скалярное произведение получается ограничением скалярного произведения в унитарной серии

$$(f, g) = \int_{-\infty}^{\infty} f(x)\bar{g}(x) dx$$

В координатах группы  $SU(1, 1)$  представление дискретной серии  $F_s^+$  получает реализацию функций, аналитических в единичном круге и дифференцируемых в замыкании с действием

$$T_g \psi(w) = (\bar{\alpha} + \beta w)^{s-1} \psi \left( \frac{\alpha w + \bar{\beta}}{\bar{\alpha} + \beta w} \right)$$

Скалярное произведение имеет вид

$$(f, g) = \iint_{|w|<1} f(w)\bar{g}(w)(1 - |w|^2)^{-s-1} dw d\bar{w}.$$

## Литература

И.М.Гельфанд, М.И. Граев, Н.Я. Виленкин, Обобщенные функции 5. Интегральная геометрия и связанные с ней вопросы теории представлений, гл. VII