

является проектором базисного вектора $e_p(\lambda)$ на базисный вектор $e_{p_1}(\lambda_1) e_{p_2}(\lambda_2)$ и представляет собой коэффициент Клебша—Гордана. Константа N представляет собой нормировочный множитель для вектора (29). Мы видим, что коэффициент Клебша—Гордана (30) является фактически матричным элементом операторно-значного распределения P_{pq}^λ в тензорном базисе пространства \tilde{H} . Используя формулу (9) для P_{pq}^λ и соотношение

$$\begin{aligned} T_x e_r(\lambda_1) e_s(\lambda_2) &= T_x^{\lambda_1} e_r(\lambda_1) \cdot T_x^{\lambda_2} e_s(\lambda_2) = \\ &= \sum_{r_1} D_{r_1 r}^\lambda(x) e_{r_1}(\lambda_1) \sum_{s_2} D_{s_2 s}^{\lambda_2}(x) e_{s_2}(\lambda_2), \end{aligned}$$

получаем

$$\langle \lambda, p | \lambda_1, p_1; \lambda_2, p_2 \rangle = N^{-1} \int_G dx \overline{D_{pq}^\lambda(x)} D_{p_1 r}^{\lambda_1}(x) D_{p_2 s}^{\lambda_2}(x). \quad (31)$$

§ 5. Комментарии и дополнения

A. Теория Хариш-Чандры и Хелгасона

Опишем теперь очень интересный подход к гармоническому анализу на симметрических пространствах G/K , который основывается на геометрических идеях. Эта теория была начата Гельфандом и Хариш-Чандрой и завершена Хелгасоном [394, 397—399].

В случае обычного анализа Фурье имеем

$$\hat{\varphi}(p) = \int_{R^n} \varphi(x) \exp[i(x, p)] dx,$$

где $(x, p) = x_\mu p^\mu$ и

$$\varphi(x) = (2\pi)^{-n} \int_{R^n} \hat{\varphi}(p) \exp[i(x, p)] dp,$$

или в полярных координатах $p = \lambda \omega$ ($\lambda \geq 0$ и ω — единичный вектор)

$$\hat{\varphi}(\lambda \omega) = \int_{R^n} \varphi(x) \exp[i\lambda(x, \omega)] dx, \quad (1)$$

$$\varphi(x) = (2\pi)^{-n} \int_{R^+} \int_{S^{n-1}} \hat{\varphi}(\lambda \omega) \exp[i\lambda(x, \omega)] \lambda^{n-1} d\lambda d\omega, \quad (2)$$

где $R^+ = \{\lambda \in R, \lambda \geq 0\}$ и $d\omega$ — элемент объема на единичной сфере S^{n-1} . Функция $e_p: x \rightarrow \exp[i(x, p)]$ имеет следующие свойства:

- 1) e_p — собственная функция оператора Лапласа на R^n ,

2) e_p — константа для каждой гиперплоскости, перпендикулярной p (т. е. e_p — плоская волна с нормалью p).

Чтобы распространить гармонический анализ из R^n на симметрические пространства $X = G/K$, необходимы обобщенные «плоские волны» e_p на X , которые удовлетворяли бы свойствам 1) и 2) и давали бы разложение функций из $L^2(X, \mu)$.

Простейшим нетривиальным случаем, для которого это распространение может быть сделано, является симметрическое пространство $x = SU(1, 1)/U(1)$, которое изоморфно диску $D = \{z \in C: |z| < 1\}$ (см. гл. 4, упражнение 5.2.4). Обобщим геометрические свойства плоских волн на кривое пространство D . Пусть B — граница диска D , т. е. $B = \{z \in C: |z| = 1\}$. Параллельными геодезическими в D по определению являются геодезические, выходящие из одной и той же точки на границе B диска D (фиг. 3).

По определению гороциклом с нормалью $b \in B$ является траектория, ортогональная к семейству всех параллельных геодезических, соответствующих точке b (фиг. 3). Следовательно, гороцикл в D является неевклидовым аналогом гиперплоскости в R^n . Внутреннее произведение (x, ω) в формуле (1) есть расстояние от начала до гиперплоскости с нормалью ω , проходящей через x . По аналогии $\langle z, b \rangle$ для $z \in D$, $b \in B$ определяем как риманово расстояние от O до гороцикла $\xi(z, b)$ с нормалью b , проходящего через z . Функция

$$e_{p, b}: z \rightarrow \exp(p \langle z, b \rangle), \quad b \in B, \quad p \in C, \quad z \in D, \quad (3)$$

имеет свойства плоских волн на R^n . В самом деле,

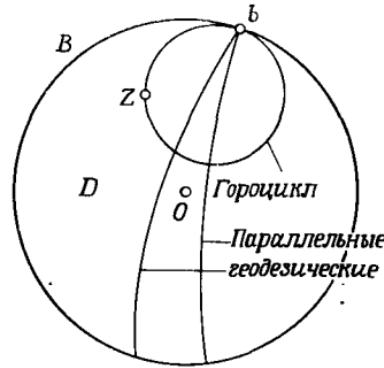
1) $e_{p, b}$ — собственная функция оператора Лапласа—Бельтрами Δ на D ($\Delta = [1 - (x^2 + y^2)]^2 (\partial^2/\partial x^2 + \partial^2/\partial y^2)$, см. упражнение 4.5.2.5);

2) $e_{p, b}$ — константа для каждого гороцикла $\xi(z, b)$ с нормалью b .

Следующая теорема показывает, что собственные функции $e_{p, b}(z)$ на D фактически являются естественным расширением понятия плоских волн e_p на R^n .

ТЕОРЕМА 1. Пусть $\varphi \in C_0(D)$. Положим

$$\hat{\varphi}(p, b) = \int_D \varphi(z) \exp[(-ip + 1)\langle z, b \rangle] dz, \quad p \in R, \quad b \in B, \quad (4)$$



где $dz = (1 - |z|^2)^{-2} dx dy$ — элемент объема на D . Тогда

$$\varphi(z) = (2\pi)^{-2} \int_R \int_B \hat{\varphi}(p, b) \exp[(ip + 1)\langle z, b \rangle] p \operatorname{th}\left(\frac{1}{2}\pi p\right) dp db, \quad (5)$$

где db — обычая угловая мера на B ($= S^1$).

(Доказательство см. в [394].)

Чтобы распространить эту теорему на произвольное симметрическое пространство, мы нуждаемся в обобщении понятий границы B , гороцикла ξ и комплексного расстояния $\langle z, b \rangle$.

Пусть K — максимальная компактная подгруппа полуправой группы Ли G , и пусть L — алгебра Ли группы G . Пусть $L = K \oplus H_p \oplus N_0$ — разложение Ивасавы алгебры L . Обозначим через M централизатор подалгебры H_p в K :

$$M = \{k \in K : (\operatorname{Ad} k)Y = Y \text{ для всех } Y \in H_p\}. \quad (6)$$

Оказывается, что обобщение границы B на произвольное симметрическое пространство задается пространством смежных классов $B = K/M$.

Теоретико-групповой анализ гороцикла на диске D обнаруживает, что гороциклами являются орбиты в D всех групп вида $g\mathcal{N}g^{-1}$, где \mathcal{N} — нильпотентная группа, соответствующая подалгабре N_0 алгебры $su(1, 1)$. Отсюда следует, что для произвольного симметрического пространства $X = G/K$ гороцикл можно определить как орбиту в X подгруппы группы G вида $g\mathcal{N}g^{-1}$, где \mathcal{N} — нильпотентная группа в разложении Ивасавы $G = K\mathcal{A}_p\mathcal{N}$. Легко проверить следующие свойства гороциклов.

ЛЕММА 2. 1. Группа G переставляет гороциклы транзитивно.

2. Каждый гороцикл ξ может быть записан в виде

$$\xi = ka\xi_0, \quad (7)$$

где a — однозначно определенный элемент подгруппы \mathcal{A}_p .

3. Для заданных $x \in X$, $b \in B$ существует точно один гороцикл, проходящий через x , с нормалью b .

(Доказательство см. в [394].)

Элемент $a \in \mathcal{A}_p$ в (7) называется комплексным расстоянием от смежного класса $K = 0$ до ξ . Обозначим комплексное расстояние $a \in \mathcal{A}_p$ от 0 до гороцикла, определенного леммой 2.3, символом $\exp A(x, p)$, $A(x, p) \in H_p$.

Дадим теперь обобщение плоских волн на произвольные симметрические пространства. Пусть $b \in B$ и пусть p — комплексный линейный функционал на H_p . Положим

$$e_{p, b}: x \rightarrow \exp[p(A(x, b))], \quad x \in X.$$

Очевидно, что $\exp [p(A(x, b))]$ — константа на каждом гороцикле.

ТЕОРЕМА 3. Пусть $X = G/K$ — симметрическое пространство Картиана. Тогда

1. Функции $e_{p, b}$ являются собственными функциями всех инвариантных операторов C из центра Z обертывающей алгебры E группы G , представленных дифференциальными операторами на $L^2(X, \mu)$.

2. Для $\varphi \in C_0^\infty(X)$ определяем обобщенное преобразование Фурье формулой

$$\hat{\varphi}(p, b) = \int_X \varphi(x) \exp [(-ip + p) A(x, b)] d\mu(x), \quad (8)$$

где p — элемент вещественного пространства H_p^* , дуального к H_p , $b \in B$ и $p = \sum_{\alpha > 0} \alpha$. Тогда формула спектрального синтеза для $\varphi(x)$ имеет вид

$$\varphi(x) = \int_{H_p^*} \int_B \hat{\varphi}(p, b) \exp [(ip + p) A(x, b)] |c(p)|^{-2} dp db \quad (9)$$

при условии, что евклидова мера dp на H_p^* нормализована подходящим образом. Спектральная плотность $|c(p)|^{-2}$ определяется формулой

$$c(p) = \int_{\bar{\mathcal{N}}} \exp [(-ip - p) Y(\bar{n})] d\bar{n}, \quad (10)$$

где $\bar{\mathcal{N}}$ — аналитическая подгруппа, соответствующая алгебре Ли $\bar{N} = \sum_{\alpha < 0} L_\alpha$, и $Y(\bar{n})$, $\bar{n} \in \bar{\mathcal{N}}$, определяется разложением Ивасавы $\bar{n} = k(\bar{n}) \exp [Y(\bar{n})] n(\bar{n})$.

Кроме того, мы имеем формулу Парсеваля

$$\int |\varphi(x)|^2 d\mu(x) = \int_{H_p^*} \int_B \hat{\varphi}(p, b) |c(p)|^{-2} dp db, \quad (11)$$

и разложение в прямой интеграл пространства $H = L^2(X, \mu)$ и представления T_g : $\varphi(x) \rightarrow \varphi(g^{-1}x)$ задается формулами

$$H \rightarrow \hat{H} = \int \hat{H}(p) |c(p)|^{-2} dp, \quad T_g = \int \hat{T}_g(p) |c(p)|^{-2} dp, \quad (12)$$

где p пробегает H_p^* по модулю группы Вейля. Все функции $u_p(x) \in H(p)$, заданные формулой

$$u_p(x) = \int_B \exp [i(p + p) A(x, b)] u(b) db, \quad u(b) \in L^2(B, db), \quad (13)$$

являются собственными функциями всех инвариантных дифференциальных операторов центра Z обертывающей алгебры E группы G .
 (Доказательство см. в [394].)

Теорема 3 представляет собой один из замечательнейших результатов гармонического анализа на однородных пространствах. Подчеркнем, что доказательство теоремы существенно геометрично и не использует спектрального анализа самосопряженных операторов и аппарата функционального анализа; несмотря на это, оно дает спектральную меру в явном виде.

Б. Комментарии

1. Первая работа, имеющая отношение к гармоническому анализу на однородном пространстве, была выполнена Хеке в 1918 г. В ней классифицированы конечномерные пространства непрерывных функций на сфере S^2 , инвариантных относительно вращений. Позже (в 1929 г.) Картан распространил гармонический анализ Петера—Вейля на компактных группах до гармонического анализа на компактных римановых пространствах с транзитивной компактной группой Ли изометрий. Однако широкомасштабная активность в этой области исследований началась лишь после 1950 г. Наиболее важный вклад сделан в работах Гельфанд [301], Годемана [334], Березина и Гельфанд [108], Гельфанд и Граева [307], Хариш-Чандры [374, 375], Березина [107], Гиндикина и Карпелевича [329], Хелгасона [389, 390, 393, 394, 396—399] и Виленкина [1818, 819].

Гармонический анализ на произвольных симметрических пространствах, представленный в § 2, разработан К. Мореном и Л. Морен ([574], гл. 7). Он дает изящное решение основных задач гармонического анализа на однородных пространствах, основанное на ядерной спектральной теореме. Гармонический анализ на симметрических пространствах ранга один с псевдоортогональной группой преобразований разработан Лимичем, Нидерле и Рончкой [525, 526]. Гармонический анализ на однородных пространствах ранга один для групп $SO_0(p, q)$ с некомпактной стационарной группой разработан Нидерле [638] и Лимичем и Нидерле [524]. Распространение этой теории на симметрические пространства, соответствующие псевдоунитарным группам $U(p, q)$ и симплектическим группам $Sp(n)$, разработан Фишером и Рончкой [260, 261] и Паясом и Рончкой [658] соответственно.

Геометрический подход к гармоническому анализу на симметрических пространствах, представленный в § 4, А, был начат Хариш-Чандрой [374, 375] и завершен Хелгасоном [394, 396—399].

2. В § 3 мы рассмотрели гармонический анализ на симметрических пространствах ранга один, соответствующий псевдоорт-

гональным группам $\mathrm{SO}_0(p, q)$, $p \geq q > 2$. Такой же анализ может быть проведен для конформных групп $\mathrm{SO}_0(p, 2)$ и обобщенных групп Лоренца $\mathrm{SO}_0(p, 1)$. Детальный анализ можно найти в ряде работ Лимича, Нидерле и Рончки [525, 526]. В этих работах также рассматривается случай, когда стационарная группа непроста, например случай симметрических пространств X_0 , заданных в (3.3).

3. Обобщенные проективные операторы P_{pq}^λ для некомпактных групп введены Рончкой [698]. Применение этих операторов к явному построению коэффициентов Клебша—Гордана группы Лоренца дано в [14, 15].

§ 6. Упражнения

§ 1.1. Покажите, что оператор Лапласа—Бельтрами на конусе

$$(x^1)^2 + \dots + (x^p)^2 - (x^{p+1})^2 - \dots - (x^{p+q})^2 = 0 \quad (1)$$

не существует.

Указание. Покажите, что метрический тензор (3.3) сингулярен.

§ 1.2. Покажите, что на симметрических пространствах $X_{\pm}^{p, q} = U(p, q)/U(p-1, q)$, заданных формулой

$$|z^1|^2 + \dots + |z^p|^2 - |z^{p+1}|^2 - \dots - |z^{p+q}|^2 = 1, \quad (2)$$

кольцо инвариантных операторов порождается оператором Лапласа—Бельтрами и оператором $C_1 = \sum_{i=1}^{p+q} X_i$, где X_i — генераторы группы $U(p, q)$.

§ 2.1. Найдите матричные элементы неприводимых наиболее вырожденных представлений группы $\mathrm{Sp}(n)$.

Указание. Представьте каждый элемент x из $\mathrm{Sp}(n)$ в виде произведения однопараметрических подгрупп и используйте метод Паяса и Рончки [658] явного построения пространства представления.

§ 3.1. Пусть $G = \mathrm{SO}(2, 2)$, и пусть $H = L^2(X, \mu)$, где $X = \mathrm{SO}(2, 2)/\mathrm{SO}(1, 2)$, реализовано как гиперболоид

$$(x^1)^2 + (x^2)^2 - (x^3)^2 - (x^4)^2 = 1. \quad (3)$$

Покажите, что в H существует дискретная серия представлений группы G , характеризуемая собственными значениями

$$\lambda = -L(L+2), \quad L = 0, 1, 2, \dots, \quad (4)$$

оператора Лапласа—Бельтрами и собственными значениями оператора отражения $Ru(x) = u(-x)$.

§ 3.2. Покажите, что пространства $H_{\pm}(L)$ неприводимых представлений дискретной серии предыдущего упражнения имеют