

И. М. ГЕЛЬФАНД и М. И. ГРАЕВ

**АНАЛОГ ФОРМУЛЫ ПЛАНШЕРЕЛЯ ДЛЯ ВЕЩЕСТВЕННЫХ
ПОЛУПРОСТЫХ ГРУПП ЛИ**

(Представлено академиком М. В. Келдышем 3 VII 1953)

В заметке ⁽¹⁾ был предложен метод, позволяющий весьма просто получать аналог формулы Планшереля для полупростых групп Ли. Этот метод был проиллюстрирован там на комплексных полупростых группах.

В данной заметке дается вывод аналога формулы Планшереля для вещественных групп Ли. Для наглядности рассматривается лишь случай группы G вещественных унимодулярных матриц.

Как уже упоминалось в ⁽¹⁾, основой для получения аналога формулы Планшереля является решение следующей задачи. Пусть $x(g)$ — непрерывная, достаточное число раз дифференцируемая функция на группе G , равная нулю вне малой окрестности единичного элемента группы. Требуется выразить значение $x(e)$ функции x в единице через интеграл этой функции по классу сопряженных элементов группы G .

Приведем решение этой задачи для группы G вещественных унимодулярных матриц n -го порядка. Как было отмечено в ⁽¹⁾, нам удобнее всегда рассматривать многообразия нечетного числа измерений. Поэтому при нечетном n следует исходить не из группы G унимодулярных матриц, а из группы всех невырожденных матриц, имеющей нечетную размерность n^2 . Переход в окончательной формуле для $x(e)$ снова к группе G не составляет при этом какого-либо труда.

Обозначим через G_k совокупность матриц группы G , имеющих k пар комплексно-сопряженных собственных значений. Тогда для функции $x(g)$ на группе G мы будем иметь

$$\int_G x(g) dg = \int_{G_0} x(g) dg + \int_{G_1} x(g) dg + \dots + \int_{G_{\lfloor \frac{n}{2} \rfloor}} x(g) dg. \quad (1)$$

С другой стороны, в матрице g «общего положения» из G_k с собственными значениями $e^{\tau_1 + i\varphi_1}, \dots, e^{\tau_k + i\varphi_k}, e^{\tau_{k+1}}, \dots, e^{\tau_{n-k}}$ можно всегда выбрать новую систему параметров, задающую g , которая включает в себя параметры τ_j ($j=1, \dots, n-k$) и φ_j ($j=1, \dots, k$). Обозначив совокупность этих последних параметров через δ , а совокупность остальных параметров матрицы $g \in G_k$ через \bar{g}_k , мы будем иметь: $x(g) = x(\delta, \bar{g}_k)$ на многообразии G_k и

$$\int_{G_k} x(g) dg = \int \omega_k(\delta, \bar{g}_k) \omega_k(\delta, \bar{g}_k) d\bar{g}_k d\delta. \quad (2)$$

Здесь ω_k — якобиан перехода к новым переменным.

Введем в рассмотрение функцию

$$I_{\delta}^{(k)} = \frac{1}{|D(\delta)|^{1/2}} \int x(\delta, \bar{g}_k) \omega_k(\delta, \bar{g}_k) d\bar{g}_k, \quad (3)$$

где $D(\delta)$ — дискриминант характеристического многочлена диагональной матрицы δ , т. е., если $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_n$ — характеристические числа матрицы δ , $D(\delta) = \prod_{i < j} (\lambda_i - \lambda_j)^2$. Функция $I_{\delta}^{(k)}$ представляет собой функцию класса сопряженных элементов многообразия G_k . Таким образом, вместо одной функции I_{δ} , как это имело место для комплексных групп, мы получаем здесь $\left[\frac{n}{2}\right] + 1$ функций $I_{\delta}^{(k)}$. Это обстоятельство связано с тем, что вещественная группа имеет $\left[\frac{n}{2}\right] + 1$ различных типов классов сопряженных элементов, определяемых числом комплексных собственных значений у соответствующих матриц; каждому из этих типов классов сопряженных элементов отвечает своя функция $I_{\delta}^{(k)}$.

Формулу (2) можно теперь переписать в виде

$$\int_{G_k} x(g) dg = \int I_{\delta}^{(k)} |D(\delta)|^{1/2} d\delta. \quad (4)$$

Отметим, что если исходная функция $x(g)$ достаточное число раз дифференцируема и отлична от нуля лишь в малой окрестности единицы, то каждая из функций $I_{\delta}^{(k)}$ также достаточное число раз дифференцируема по своим переменным τ_i и φ_j .

Из формул (1) и (4) имеем

$$\int_G x(g) dg = \sum_{k=0}^{\left[\frac{n}{2}\right]} \int I_{\delta}^{(k)} |D(\delta)|^{1/2} d\delta, \quad (5)$$

где каждый из интегралов в правой части равенства берется по соответствующему многообразию.

Как и в (1), мы рассмотрим теперь какую-нибудь функцию $\varphi(g) = \varphi(\delta_g)$ класса сопряженных элементов, которая в окрестности единичной матрицы является с точностью до малых более высокого порядка невырожденной квадратичной формой от параметров матрицы $g' = g - e$. В качестве такой функции удобно взять

$$\varphi(g) = \text{Sp } l^2,$$

где матрица l есть сумма ряда $l = (g - e) - \frac{1}{2}(g - e)^2 + \frac{1}{3}(g - e)^3 - \dots$, сходящегося в окрестности единичной матрицы. В соответствии с (5) имеем

$$\int_G x(g) |\varphi(g)|^{\lambda/2} dg = \sum_{k=0}^{\left[\frac{n}{2}\right]} \int I_{\delta}^{(k)} |D(\delta)|^{1/2} |\varphi(\delta)|^{\lambda/2} d\delta = R(\lambda). \quad (6)$$

Найдем вычет каждого из интегралов в формуле (6) при $\lambda = -r$, где r — размерность рассматриваемой группы. Используя приведенные в (1) формулы, имеем

$$\text{Выч}_{\lambda=-r} \int_G x(g) |\varphi(g)|^{\lambda/2} dg = cx(e). \quad (7)$$

С другой стороны,

$$\text{Выч} \int_{\lambda=-r} I_{\delta}^{(k)} |D(\delta)|^{1/2} |\varphi(\delta)|^{\lambda/2} d\delta = \Delta_k \{I_{\delta}^{(k)} |D(\delta)|^{1/2}\}_{\delta=e}, \quad (8)$$

где Δ_k — однородный оператор дифференцирования по соответствующим переменным τ_i и φ_j , имеющий степень $n(n-1)$. Если $e^{\tau_{k+1}}, \dots, e^{\tau_{n-k}}$ — вещественные собственные значения матрицы δ , оператор Δ_k симметричен относительно $\tau_{k+1}, \dots, \tau_{n-k}$. Рассмотрим область $\tau_{k+1} \geq \tau_{k+2} \geq \dots \geq \tau_{n-k}$. В этой области функция $|D(\delta)|^{1/2}$ выражается аналитически через параметры матрицы δ , причем это аналитическое выражение антисимметрично относительно $\tau_{k+1}, \dots, \tau_{n-k}$. С другой стороны, функция $I_{\delta}^{(k)}$ симметрична по отношению к этим переменным. Ввиду сказанного, выражение (8) должно равняться нулю при $n-2k \geq 2$. Таким образом, согласно (6) и (7), $x(e)$ должно совпадать с точностью до постоянного множителя с вычетом

$$\text{Выч} \int_{\lambda=-r} I_{\delta}^{\left[\frac{n}{2}\right]} |D(\delta)|^{1/2} |\varphi(\delta)|^{\lambda/2} d\delta.$$

Вычисляя это последнее выражение, мы получим окончательно:

$$x(e) = c_n L_n (I_{\delta}^{\left[\frac{n}{2}\right]})_{\delta=e}. \quad (9)$$

Здесь L_n — линейный однородный дифференциальный оператор порядка $\frac{n(n-1)}{2}$, имеющий следующий вид:

$$L_n = \prod_{1 \leq i < j \leq k-1} \left\{ \left[\left(\frac{\partial}{\partial \tau_i} - \frac{\partial}{\partial \tau_j} \right)^2 + \left(\frac{\partial}{\partial \varphi_i} - \frac{\partial}{\partial \varphi_j} \right)^2 \right] \left[\left(\frac{\partial}{\partial \tau_i} - \frac{\partial}{\partial \tau_j} \right)^2 + \left(\frac{\partial}{\partial \varphi_i} + \frac{\partial}{\partial \varphi_j} \right)^2 \right] \right\} \times \\ \times \prod_{i=1}^{k-1} \left\{ \left[\frac{\partial^2}{\partial \tau_i^2} + \left(\frac{\partial}{\partial \varphi_i} - \frac{\partial}{\partial \varphi_k} \right)^2 \right] \left[\frac{\partial^2}{\partial \tau_i^2} + \left(\frac{\partial}{\partial \varphi_i} + \frac{\partial}{\partial \varphi_k} \right)^2 \right] \right\} \prod_{i=1}^k \frac{\partial}{\partial \varphi_i}$$

для группы матриц четного порядка n ($k = \frac{n}{2}$);

$$L_n = \prod_{1 \leq i < j \leq k} \left\{ \left[\left(\frac{\partial}{\partial \tau_i} - \frac{\partial}{\partial \tau_j} \right)^2 + \left(\frac{\partial}{\partial \varphi_i} - \frac{\partial}{\partial \varphi_j} \right)^2 \right] \left[\left(\frac{\partial}{\partial \tau_i} - \frac{\partial}{\partial \tau_j} \right) + \left(\frac{\partial}{\partial \varphi_i} + \frac{\partial}{\partial \varphi_j} \right)^2 \right] \right\} \times \\ \times \prod_{i=1}^k \left(\frac{\partial^2}{\partial \tau_i^2} + \frac{\partial^2}{\partial \varphi_i^2} \right) \frac{\partial}{\partial \varphi_i}$$

для группы матриц нечетного порядка n ($k = \left[\frac{n}{2}\right]$).

Константы c_n могут быть легко подсчитаны.

Для окончательного вывода аналога формулы Планшереля для вещественной унимодулярной группы нам нужно теперь выразить интеграл $I_{\delta}^{\left[\frac{n}{2}\right]}$ через характеры представлений. В работе (2) было показано, что вещественная унимодулярная группа имеет $\left[\frac{n}{2}\right] + 1$ различных основных серий представлений $d_0, d_1, \dots, d_{\left[\frac{n}{2}\right]}$ *. При этом

* Наличие $\left[\frac{n}{2}\right] + 1$ различных типов представлений тесно связано с наличием такого же числа различных типов классов сопряженных элементов. Эта тесная связь имеет,

следы представлений типа d_0 выражаются через $I_\delta^{(0)}$, следы представлений серии d_1 — через $I_\delta^{(0)}$ и $I_\delta^{(1)}$ и т. д.; наконец, следы представлений серии $d_{\lfloor \frac{n}{2} \rfloor}$ выражаются через $I_\delta^{(0)}, I_\delta^{(1)}, \dots, I_\delta^{\lfloor \frac{n}{2} \rfloor}$. В силу полученного выше результата $x(e)$ выражается через $I_\delta^{\lfloor \frac{n}{2} \rfloor}$. Из формул для следов мы сможем последовательно получить выражение $I_\delta^{\lfloor \frac{n}{2} \rfloor}$ через следы представлений серий $d_0, d_1, \dots, d_{\lfloor \frac{n}{2} \rfloor}$. Таким образом, в выражение для $x(e)$, а значит, и в разложение регулярного представления на неприводимые, войдут все представления указанных серий.

Окончательное выражение $x(e)$ не через I_δ , а через следы представлений, будет проведено в другом месте вместе с формулами для следов.

Аналог формулы Планшереля для $n = 2$ был по существу впервые получен Баргманом ⁽³⁾; см. также ⁽⁴⁾.

Поступило
30 VI 1953

ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

- ¹ И. М. Гельфанд, М. И. Граев, ДАН, 92, № 2 (1953). ² И. М. Гельфанд, М. И. Граев, ДАН, 86, № 3 (1952); Изв. АН СССР, сер. матем., 17, № 3 (1953). ³ V. Bargmann, Ann. of Math., 48 (1947). ⁴ Harish-Chandra, Proc. Nat. Acad. Sci., 38 (1952). ⁵ Б. Л. Ван-дер-Варден, Современная алгебра, 2, 1947.

вероятно, своей основой некоторую двойственность, существующую между алгеброй функций, постоянных на классах сопряженных элементов, и алгеброй представлений. Эта двойственность хорошо известна для конечных групп (см. ⁽⁵⁾) и для компактных групп. По всей видимости, подобно тому, как наличие матриц с различным числом комплексных собственных значений дает различные основные серии представлений, наличие различных вырожденных серий представлений связано с тем, что, кроме классов сопряженных элементов «общего положения», существуют еще классы с другими жордановыми нормальными формами.