

Для $n = 5$ представление $\pi^{(1)}$ разлагается в прямую однократную сумму неприводимых представлений π_l , $\pi_{l,1}$ и $\pi_{l,-1}$, $l \geq 1$, действующих в пространствах V_l, W_l^+, W_l^- . Формулы из теоремы 1 изменяются соответственно:

$$R_\sigma(p)W_l^\pm = (\sigma + l + 1)W_{l-1}^\pm + (\sigma + 1)V_l + (\sigma - l - 1)W_{l+1}^\pm,$$

$$R_\sigma(p)V_l = (\sigma + l + 1)V_{l-1} + \sigma W_l^+ + \sigma W_l^- + (\sigma - l - 1)V_{l+1}.$$

Отсюда получаем теорему, аналогичную теореме 2.

ЛИТЕРАТУРА

1. Виленкин Н.Я. Специальные функции и теория представлений групп. М.: Наука, 1965.
2. Опимах А.В. Гармонический анализ в дифференциальных формах на сфере // Вестник Тамбовского ун-та, 2002, том 7, вып. 1, 57–58.
3. Опимах А.В. Гармонический анализ в пространстве дифференциальных форм первого порядка на сфере. (см. настоящий том)

АФФИННЫЕ СВЯЗНОСТИ НА АЛГЕБРАХ ЦИКЛИЧЕСКИХ ЧИСЕЛ, ИНВАРИАНТНЫЕ ОТНОСИТЕЛЬНО ГРУППЫ ДВИЖЕНИЙ

© С. В. Цыкина

Алгебра W_n циклических чисел размерности n есть пространство многочленов над \mathbb{R} от переменной i степени $\leq n - 1$ с соотношением $i^n = 0$. В данной работе мы находим аффинные связности на алгебрах W_2 и W_3 , инвариантные относительно группы «движений», а также в пространстве \mathbb{R}^3 , инвариантные относительно неоднородной группы Гейзенберга.

Пусть M – многообразие с аффинной связностью ∇ . Пусть $x(t)$ – кривая на M . Производную по t (t – время) будем обозначать точкой. Касательный вектор есть \dot{x} . Определим *ускорение*: $\ddot{x} = \nabla_{\dot{x}}\dot{x}$. *Геодезическая* – это кривая с нулевым ускорением. В локальных координатах x_i ускорение имеет вид

$$\widehat{x}_k = \ddot{x}_k + \sum_{i,j} \Gamma_{ij}^k \dot{x}_i \dot{x}_j.$$

Теорема 1. Если аффинная связность на \mathbb{R}^n инвариантна относительно группы параллельных переносов, то символы Кристоффеля постоянны.

Показательная функция \exp на W_n определяется с помощью стандартного ряда. В частности,

$$\exp(i\varphi) = 1 + i\varphi, \quad (n = 2), \quad \exp(i\varphi + i^2\psi) = 1 + i\varphi + i^2\psi + \frac{1}{2}i^2\varphi^2 \quad (n = 3).$$

Определим *вращение* пространства W_n вокруг начала координат как умножение на экспоненту от чисто мнимого числа (см. выше). Это – косая деформация пространства \mathbb{R}^n . Например, указанная выше экспоненты дают матрицы:

$$\begin{pmatrix} 1 & 0 \\ \varphi & 1 \end{pmatrix}, \quad \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ \varphi & 1 & 0 \\ \psi + \varphi^2/2 & \varphi & 1 \end{pmatrix}$$

Движением пространства W_n назовем линейное преобразование $w \mapsto aw + b$, где a – экспонента от чисто мнимого числа. Любое движение есть либо параллельный перенос (если $a = 1$), либо поворот с центром в точке $c = b/(1 - a)$ (если $a \neq 1$). Множество всех движений пространства W_n образует группу.

Теорема 2. Всякая аффинная связность в пространстве W_2 , инвариантная относительно группы движений, в координатах x, y задается матрицами:

$$\nabla_{\partial/\partial x} = \begin{pmatrix} A & 0 \\ B & C \end{pmatrix}, \quad \nabla_{\partial/\partial y} = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ D & 0 \end{pmatrix},$$

где A, B, C, D – вещественные числа, удовлетворяющие соотношениям $A = C + D$.

В алгебре W_2 ускорение \hat{w} имеет вид $\hat{w} = \ddot{w} + (A + iB)\dot{x}\dot{w}$, где A, B – параметры аффинной связности. Геодезическая имеет параметрические уравнения: $x(t) = \xi(t) + p_2$, $y(t) = -(1/2)B\xi^2(t) + p_3\xi(t) + p_4$, где $\xi(t) = (1/A) \ln |At + p_1|$, p_1, p_2, p_3, p_4 – постоянные. Исключая параметр t , получим параболу $y = -(B/2)x^2 + c_1x + c_2$.

Теорема 3. Всякая аффинная связность в пространстве W_3 , инвариантная относительно группы движений, в координатах x, y, z задается матрицами:

$$\nabla_{\partial/\partial x} = \begin{pmatrix} A & 0 & 0 \\ B & D & 0 \\ C & E & D \end{pmatrix}, \quad \nabla_{\partial/\partial y} = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ F & 0 & 0 \\ G & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad \nabla_{\partial/\partial z} = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ F & 0 & 0 \end{pmatrix},$$

где A, B, C, D, E, F, G – вещественные числа, удовлетворяющие соотношениям $A = D + F$, $B = E + G$.

Ускорение имеет вид $\hat{w} = \ddot{w} + (A + iB + i^2C)\dot{x}\dot{w}$, где A, B, C – параметры аффинной связности. Геодезическая имеет параметрические уравнения:

$$\begin{cases} x(t) = \xi(t) + p_2, \\ y(t) = -(1/2)B\xi^2(t) + p_3\xi(t) + p_4, \\ z(t) = (1/6)B^2\xi^3(t) - (1/2)(Bp_3 + C)\xi^2(t) + p_5\xi(t) + p_6, \end{cases}$$

где $\xi(t)$ см. выше, p_1, \dots, p_6 – постоянные.

Возьмем в пространстве W_3 кривую, зависящую от *натурального* параметра $t = x$. Тогда ускорение можно записать в виде: $\hat{w} = At + \sigma$, где τ – касательный вектор, σ – «вектор кривизны»:

$$\tau = w' = (1, y', z'), \quad \sigma = (0, y'' + F, z'' + Fy' + E),$$

штрих – производная по x . Таким образом, вектор ускорения раскладывается в сумму векторов: вектор, коллинеарный скорости τ , и «ортогональный» ему вектор кривизны σ , лежащий в плоскости $x = 0$. Мы нашли также аналоги формул Френе, однако, они достаточно громоздки и мы их не приводим здесь.

Наша группа G есть подгруппа группы \tilde{G} , которая есть *неоднородная группа Гейзенберга*: параллельные переносы и линейные преобразования с матрицами

$$\begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ \alpha & 1 & 0 \\ \gamma & \beta & 1 \end{pmatrix}.$$

Из теоремы 3 получаем:

Теорема 4. Всякая аффинная связность в пространстве \mathbb{R}^3 , инвариантная относительно неоднородной группы Гейзенберга, в координатах x, y, z задается матрицами:

$$\nabla_{\partial/\partial x} = \begin{pmatrix} A & 0 & 0 \\ 0 & D & 0 \\ C & -G & D \end{pmatrix}, \quad \nabla_{\partial/\partial y} = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ F & 0 & 0 \\ G & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad \nabla_{\partial/\partial z} = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ F & 0 & 0 \end{pmatrix},$$

где A, C, D, F, G – вещественные числа с условием $A = D + F$.