

Л. С. Нечитайлова
ГРУППЫ ДВИЖЕНИЙ n -ОРТОГОНАЛЬНОЙ СИСТЕМЫ
ПРОСТРАНСТВА V_n В СЕБЯ

В статье перечислены τ -членные группы Ли ($\tau = 2, 3, 4$), которые могут быть группами движений n -ортогональной системы в себя и указан вид ряда получаемых при этом метрик риманова пространства.

Координатная система (x^α) в некоторой области риманова пространства V_n (произвольной сигнатуры) называется n -ортогональной системой, если в этой координатной системе матрица фундаментального тензора имеет диагональный вид

$$g_{\alpha\beta} = 0 \text{ при } \alpha \neq \beta \quad (g_{\alpha\alpha} \neq 0 \text{ для всех } \alpha = \overline{1, n}). \quad (1)$$

Векторное поле ξ^α определяет инфинитезимальное преобразование:

$$x^\alpha \rightarrow x^{\alpha'} = x^\alpha + t\xi^\alpha. \quad (2)$$

ξ^α есть инфинитезимальное преобразование, сохраняющее n -ортогональность системы, если выполнено условие

$$(L_{\xi} g)_{\alpha\beta} = 0 \text{ при } \alpha \neq \beta. \quad (3)$$

Всякое инфинитезимальное движение или конформное преобразование есть частный случай инфинитезимального преобразования n -ортогональной системы.

Здесь мы рассмотрим движения n -ортогональной системы в себя.

Для того, чтобы инфинитезимальное преобразование (2) было движением, необходимо, чтобы

$$(L_{\xi} g)_{\alpha\beta} = 0 \text{ при } \forall \alpha, \beta. \quad (4)$$

В случае пространства с метрикой (1) уравнения (4) имеют вид:

$$g_{\alpha\alpha} \xi_\beta^\alpha + g_{\beta\beta} \xi_\alpha^\beta = 0 \quad (\alpha \neq \beta) \quad (5)$$

$$\xi_\gamma^\delta \frac{\partial g_{\alpha\alpha}}{\partial x^\delta} + 2g_{\alpha\alpha} \xi_\alpha^\alpha = 0, \quad (6)$$

где $\xi_\beta^\alpha = \frac{\partial \xi^\alpha}{\partial x^\beta}$, в (5) суммирование по α, β нет.

Безотносительно к метрике g на поле ξ^α накладывается условие:

$$\xi_\beta^\alpha \xi_\gamma^\beta \xi_\alpha^\delta + \xi_\alpha^\beta \xi_\gamma^\alpha \xi_\beta^\delta = 0 \quad (\forall \alpha, \beta, \gamma; \alpha \neq \beta \neq \gamma \neq \alpha). \quad (7)$$

Координатная система преобразуется в себя, если

$$\tilde{x}^\alpha = \tilde{x}^\alpha(x^\alpha).$$

Из уравнений движения (2) видно, что в этом случае $\xi^\alpha(x) = \tilde{\xi}^\alpha(x^\alpha)$, то есть зависит только от соответствующего x^α . Тогда уравнения (5) и (7) выполняются тривиальным образом.

Будем считать, не нарушая общности, что вектор Киллинга лежит в p -мерной координатной площадке ($1 \leq p \leq n$), то есть имеет вид:

$$\{\xi^1(x), \dots, \xi^p(x), 0, \dots, 0\}. \quad (8)$$

В случае преобразования системы в себя мы можем привести ненулевые компоненты вектора Киллинга к постоянным величинам, а именно сделаем их равными единице, то есть положим

$$\tilde{\xi} = \{1, \dots, 1, 0, \dots, 0\}. \quad (9)$$

Тогда метрика будет иметь вид:

$$ds^2 = \sum_{\alpha=1}^n g_{\alpha\alpha} (x^2-x^1, \dots, x^p-x^1; x^\alpha) \quad (\alpha = \overline{p+1, n}). \quad (10)$$

Рассмотрим случай, когда n -ортогональная система допускает τ -членную группу движений в себя ($\tau \geq 2$). В данной статье исследованы группы до $\tau = 4$.

Используем классификацию в форме, данной в книге А.Э.Петрова "Пространства Эйнштейна". Исследование уравнений структуры $[X_i X_j] = C_{ij}^\alpha X_\alpha$ группы Ли показывает, что из указанных групп лишь следующие являются группами движения системы в себя:

$$\tau = 2$$

$$\text{I} \quad [X_1 X_2] = 0 \quad - \text{абелева } G_2,$$

$$\text{II} \quad [X_1 X_2] = X_1.$$

$$\tau = 3$$

$$\text{I} \quad [X_i X_j] = 0 \quad (i, j = 1, 2, 3) \quad - \text{абелева } G_3,$$

$$\text{III} \quad [X_1 X_2] = 0, [X_2 X_3] = 0, [X_3 X_1] = -X_1,$$

$$\text{IV} \quad [X_1 X_2] = 0, [X_2 X_3] = X_2, [X_3 X_1] = -X_1,$$

$$\text{V} \quad [X_1 X_2] = 0, [X_2 X_3] = qX_2, [X_3 X_1] = -X_1 \quad (q \neq 0, 1),$$

$$\text{VI} \quad [X_1 X_2] = X_1, [X_2 X_3] = X_3, [X_3 X_1] = -2X_2.$$

$$\tau = 4$$

$$\text{I} \quad [X_1 X_2] = 0, [X_2 X_3] = X_3, [X_3 X_1] = 0,$$

$$[X_1 X_4] = X_1, [X_2 X_4] = 0, [X_3 X_4] = 0,$$

$$\text{II} \quad [X_i X_j] = 0 \quad (i, j = 1, 2, 3),$$

$$[X_1 X_4] = aX_1 + \theta X_4, [X_2 X_4] = cX_2 + dX_4, [X_3 X_4] = eX_3 + fX_4,$$

$$\text{VII} \quad [X_1 X_2] = X_1, [X_2 X_3] = X_3, [X_3 X_1] = -2X_2, [X_i X_4] = 0 \quad (i = 1, 2, 3).$$

Соответствующие метрики могут быть найдены. Приведем некоторые из них. ($\Phi_\alpha = \ln |g_{\alpha\alpha}|$).

$$\tau = 2. \text{ I} \quad \Phi_i = -2x^{p+1} + \Psi_i(u^j, v^k, x^\ell) \quad (i = \overline{1, p}),$$

$$\Phi_\alpha = \Psi_\alpha(u^j, v^k, x^\ell) \quad (\alpha = \overline{p+1, n}),$$

$$u^j = x^j - x^1 - \exp x^{p+1}, \quad v^k = x^k - x^{p+1},$$

$$(j = \overline{2, p}; \quad k = \overline{p+1, p+q}, \quad \ell = \overline{p+q+1, n}).$$

$$\tau = 3. \text{ II} \quad \Phi_i = -2 \ln(x^2 - x^1) + \Psi_i(u^j, v^k, w^\ell, x^m) \quad (i = \overline{1, p}),$$

$$\Phi_\alpha = \Psi_\alpha(u^j, v^k, w^\ell, x^m) \quad (\alpha = \overline{p+1, n}),$$

$$u^j = \frac{x^j - x^1}{x^2 - x^1}, \quad v^k = -\ln(x^2 - x^1) + \frac{1}{\theta^k - \theta^{p+1}}(x^k - x^{p+1}),$$

$$w^\ell = \ln(x^2 - x^1) - x^\ell$$

$$(j = \overline{3, p}; \quad k = \overline{p+2, p+q}; \quad \ell = \overline{p+q+1, p+q+s}; \quad m = \overline{p+q+s+1, n}),$$

$$\theta^k, \theta^{p+1} = \text{const}, \quad \theta^k \neq \theta^{p+1} \quad (v^k = x^k - x^{p+1}, \quad \theta^k = \theta^{p+1}).$$

$$\text{III} \quad \Phi_1 = 2 \ln \frac{x_3 - x_2}{(x_3 - x_1)(x_2 - x_1)} + \Psi_1(u^j, x^k),$$

$$\Phi_2 = 2 \ln \frac{x_3 - x_1}{(x_3 - x_2)(x_2 - x_1)} + \Psi_2(u^j, x^k),$$

$$\Phi_i = 2 \ln \frac{x_2 - x_1}{(x_i - x_2)(x_i - x_1)} + \Psi_i(u^j, x^k) \quad (i = \overline{3, p}),$$

$$\Phi_\alpha = \Psi_\alpha(u^j, x^k) \quad (\alpha = \overline{p+1, n}),$$

$$u^j = \frac{(x^j - x^2)(x^3 - x^1)}{(x^j - x^1)(x^3 - x^2)} \quad (j = \overline{4, p}; \quad k = \overline{p+1, n}).$$

$$\tau = 4 \cdot \bar{V}_1, \quad \Phi_1 = -2 \ln [\exp(x_1 - x_2) - 1] + \Psi_1(u^j, v^k, w^\ell, y^m, x^t),$$

$$\Phi_2 = -2 \ln [\exp(x_i - x_1) - 1] + \Psi_i(u^j, v^k, w^\ell, y^m, x^t),$$

$$\Phi_a = \Psi_a(u^j, v^k, w^\ell, y^m, x^t),$$

$$(i = \overline{1, p}; \quad a = \overline{p+1, n}),$$

$$u^j = \frac{\exp(x^1 - x^j) - 1}{\exp(x^1 - x^2) - 1},$$

$$v^k = (x^k - a^k x^{p+q+1}) - (\beta^k - \beta^{p+q+1}) x^{p+q+s+1},$$

$$w^\ell = (x^\ell - x^{p+q+1}) - (\beta^\ell - \beta^{p+q+1}) x^{p+q+s+1},$$

$$y^m = x^m - x^{p+q+s+1}$$

$$(j = \overline{3, p}; \quad k = \overline{p+1, p+q}; \quad \ell = \overline{p+q+2, p+q+s};$$

$$m = \overline{p+q+s+2, p+q+s+z}; \quad t = \overline{p+q+s+z+1, n}).$$

$$a^k, \beta^k, \beta^\ell, \beta^{p+q+1} = \text{const.}$$

Н. Д. Поляков

АФФИННАЯ СВЯЗНОСТЬ Γ НА МНОГООБРАЗИИ
ПОЧТИ КОНТАКТНОЙ СТРУКТУРЫ

1. Пусть задано нечетномерное дифференцируемое многообразие M_{n+1} ($n = 2q$), в котором введена локальная система координат. Рассмотрим некоторую координатную окрестность U и обозначим координаты текущей точки через y^j . Введем вполне интегрируемую систему $(n+1)$ -линейно независимых форм Пфаффа ω^j , первыми интегралами которой являются координаты y^j

$$(j, k, \ell, \dots = 1, 2, \dots, n+1).$$

Г. Ф. Лаптев показал [2], что над окрестностью U возможно построить бесконечную последовательность линейных линейно независимых форм $\omega_x^j, \omega_{x_1, x_2}^j, \dots$, симметричных по нижним индексам и имеющих расслоенную структуру к базовым формам ω^j [2]. Эти формы подчинены структурным уравнениям:

$$D \omega^j = \omega^k \wedge \omega_x^j,$$

$$D \omega_x^j = \omega_x^\ell \wedge \omega_x^j + \omega^\ell \wedge \omega_{x\ell}^j,$$

(1)

$$D \omega_{x_1 x_2}^j = \omega_{x_1 x_2}^\ell \wedge \omega_x^j + \omega_{x_2}^\ell \wedge \omega_{x_1}^j + \omega_{x_1}^\ell \wedge \omega_{x_2}^j +$$

$$+ \omega^\ell \wedge \omega_{x_1 x_2 \ell}^j,$$

.....