

М.Ф.Косаренко

ПОЛЯ ГЕОМЕТРИЧЕСКИХ ОБЪЕКТОВ РЕГУЛЯРНОЙ
ГИPERПОЛОСЫ $H_\tau \subset {}^\ell S_M$.

В данной работе инвариантным методом продолжений и охватов Г.Ф.Лаптева [1] строятся основные поля фундаментальных геометрических объектов регулярной гиперполосы H_τ в неевклидовом M -мерном пространстве S_M ранга ℓ . В дальнейшем будем обозначать такую гиперполосу символом SH_τ . С помощью построенных полей фундаментальных геометрических объектов удается присоединить внутренним инвариантным образом точечный репер $\{M_J\}$ и тангенциальный репер ω^K в окрестности третьего порядка образующего элемента гиперполосы SH_τ .

В окрестности третьего порядка образующего элемента гиперполосы SH_τ найдены двупараметрическая связка инвариантно присоединенных к гиперполосе полей соприкасающихся гиперквадрик и ∞^1 инвариантных двойственных нормализаций гиперполосы SH_τ .

Обозначения и замечания:

а/ во всей работе используется следующая схема индексов:

$$i, j, k = 1, 2, \dots, r; \quad \alpha, \beta, \gamma = r+1, \dots, M-1;$$

$$\tau, J, K = 0, 1, \dots, M; \quad \hat{\tau}, \hat{J}, \hat{K} = 1, 2, \dots, M;$$

б/ оператор дифференцирования V_d действует по закону: $V_d T_{\alpha i}^k = d T_{\alpha i}^k - T_{\alpha i}^k \omega_\alpha^\beta - T_{\alpha i}^k \omega_i^j + T_{\alpha j}^i \omega_j^k$;

в/ символом δ обозначаем дифференцирование по вторичным параметрам, а значение форм ω_γ^K при фиксированных главных параметрах через π_γ^K . В этом случае оператор дифференцирования обозначается символом V_δ .

I. Пусть в проективном пространстве P_M задана невырожденная гиперквадрика

$$g_{\tau\tau} x^\tau x^\tau = 0, \quad g_{\tau\tau} = g_{\tau\tau}, \quad \det \|g_{\tau\tau}\| \neq 0, \quad (1)$$

и пусть в каноническом виде ее уравнения меньшее из чисел коэффициентов одного знака равно ℓ . Тогда можно определить подгруппу коллинеаций пространства P_M , сохраняющих эту гиперквадрику, а следовательно, и соответствующую проективную метрику. Получаемое проективное пространство с этой фундаментальной группой называется расширенным неевклидовым пространством ${}^\ell S_M$ индекса ℓ [2], а гиперквадрика (1) называется его абсолютом.

Если отнести пространство ${}^\ell S_M$ к подвижному автополярному нормированному реперу $\mathcal{R} = \{M_0, M_1, \dots, M_M\}$, т.е. к реперу, при котором

$$|g_{\tau\tau}| = \begin{cases} 0, & \text{если } \tau \neq \mathcal{R}, \\ 1, & \text{если } \tau = \mathcal{R}, \end{cases} \quad (2)$$

где $g_{\tau\mathcal{R}} = \frac{1}{g_{\mathcal{R}\mathcal{R}}} g_{\tau\mathcal{R}}$,
то формы $\omega_\mathcal{R}^\tau$ удовлетворяют уравнениям

$$\omega_\mathcal{R}^\tau = -\varepsilon_{\tau\mathcal{R}} \omega_\tau^K, \quad (4)$$

$$\text{где } \varepsilon_{\tau\mathcal{R}} = g^{\tau\tau} g_{\mathcal{R}\mathcal{R}} - g_{\tau\mathcal{R}} g_{\mathcal{R}\tau} = g_{\tau\mathcal{R}} g^{\tau\tau}. \quad (5)$$

В пространстве ${}^\ell S_M$ гиперполоса SH_τ относительно репера \mathcal{R} задается следующим образом:

$$\omega_0^M = 0, \quad \omega_\alpha^M = 0, \quad \omega_\alpha^a = 0, \quad (6)$$

$$\omega_M^0 = 0, \quad \omega_\alpha^a = 0, \quad \omega_\alpha^0 = 0, \quad (7)$$

$$\omega_i^k = a_{ij} \omega_j^k, \quad \nabla a_{ij} = -a_{ij} \omega_K^K - a_{jk} \omega_i^K, \quad (8)$$

$$\omega_\alpha^i = b_{\alpha j}^i \omega_j^k, \quad \nabla b_{\alpha j}^i = b_{\alpha j}^i \omega_k^K, \quad (9)$$

$$\omega_i^a = -\varepsilon_{ai} b_{aj}^i \omega_j^k, \quad \omega_i^0 = -\varepsilon_{oi} \omega_i^a, \quad \omega_N^i = -\varepsilon_{iN} a_{jk} \omega_j^k, \quad (10)$$

при этом $b_{\alpha j}^i a_{ie} = b_{\alpha e}^i a_{je}$, $a_{ij} = a_{ji}$,
а функции a_{ijk} , b_{ijk} симметричны по индексам j, k .

Системы величин $\Gamma_2 = \{a_{ij}, b_{aj}^i\}$, $\Gamma_3 = \{\Gamma_2, a_{jk}, b_{jk}^i\}$ образуют фундаментальные объекты соответственно второго и третьего порядков гиперполосы SH_x . Дальнейшее продолжение системы уравнений (6)–(10) вводит геометрические объекты четвертого и более порядков, определяемые гиперполосой SH_x . Полученная таким образом последовательность геометрических объектов $\Gamma_2 \subset \Gamma_3 \subset \Gamma_4 \subset \dots$ называется фундаментальной последовательностью геометрических объектов гиперполосы SH_x .

2. Следуя работам [4]–[5], последовательно строим следующие объекты гиперполосы SH_x :

а/ тензоры второго порядка

$$\begin{aligned} B_\alpha &= \frac{1}{2} b_{\alpha i}^i, & \nabla_\delta B_\alpha &= 0; \\ B^\alpha &= -\frac{1}{2} \sum_i \varepsilon_{\alpha i j} b_{aj}^i, & \nabla_\delta B^\alpha &= B^\alpha \pi_X^N; \\ C_\alpha^{ij} &= b_{\alpha l} a^{il} - B_\alpha a^{ij}, & \nabla_\delta C_\alpha^{ij} &= C_\alpha^{ij} \pi_X^N; \\ C_{ij}^\alpha &= -(\varepsilon_{\alpha i} b_{aj}^i + B^\alpha a_{ij}), & \nabla_\delta C_{ij}^\alpha &= 0; \\ d_i &= \frac{1}{2} a_{jki} a^{jk}, & \nabla_\delta d_i &= 0; \\ d^i &= \frac{1}{2} a^{jki} a_{jk}, & \nabla_\delta d^i &= d^i \pi_X^N; \\ \ell_{ijk} &= a_{ijk} - a_{ij} d_k, & \nabla_\delta \ell_{ijk} &= -\ell_{ijk} \pi_X^N, \\ \ell^{ijk} &= a^{ijk} - a^{ij} d_k, & \nabla_\delta \ell^{ijk} &= 2 \ell^{ijk} \pi_X^N; \\ \lambda_i &= a^{jk} a^{ip} \ell_{kpi} C_{ji}^\alpha B_\alpha, & \nabla_\delta \lambda_i &= \lambda_i \pi_X^N; \\ \tilde{\ell}_{ij} &= a^{kl} a^{mp} \ell_{ikml} \ell_{jelp}, & \nabla_\delta \tilde{\ell}_{ij} &= 0; \\ \tilde{\ell}_{ij} \tilde{\ell}^{jk} &= \delta_i^k, & \nabla_\delta \tilde{\ell}^{jk} &= 0; \\ \ell_{\alpha j}^i &= C_{\alpha l}^i a_{kj}, & \nabla_\delta \ell_{\alpha j}^i &= 0; \\ \ell_\beta^\alpha &= \frac{1}{2} C_\beta^{ij} C_{ij}^\alpha, & \nabla_\delta \ell_\beta^\alpha &= \ell_\beta^\alpha \pi_X^N; \\ \ell_{\alpha\beta}^i &= \ell_{\alpha j}^i \ell_{\beta i}^j, & \nabla_\delta \ell_{\alpha\beta}^i &= 0; \\ \tilde{\ell}_\beta^\alpha \tilde{\ell}_\gamma^\alpha &= \delta_\gamma^\alpha, & \nabla_\delta \tilde{\ell}_\beta^\alpha &= -\tilde{\ell}_\beta^\alpha \pi_X^N; \\ \tilde{\ell}_{\alpha\beta}^i &= \tilde{\ell}_\alpha^i \ell_{\beta i}, & \nabla_\delta \tilde{\ell}_{\alpha\beta}^i &= -\tilde{\ell}_{\alpha\beta}^i \pi_X^N; \\ \ell_\alpha &= -(\tilde{\ell}_{\alpha\beta} B^\beta + B_\alpha), & \nabla_\delta \ell_\alpha &= 0; \end{aligned} \quad (12)$$

б/ относительные инварианты второго порядка

$$\begin{aligned} \kappa_o &= \ell_\alpha^i, & \delta \kappa_o &= \kappa_o \pi_X^N, \\ h &= \tilde{\ell}_{ij} a^{ij}, & \delta \ln h &= \omega_X^N + h_i \omega^i, \\ \ell_o &= \ell_{ijk} \ell^{ijk}, & d \ln \ell_o &= \omega_X^N + \ell_i \omega^i; \end{aligned} \quad (13)$$

в/ относительный инвариант третьего порядка

$$T = \frac{1}{2} (d_{ij} - d_i d_j) a^{ij}, \quad \delta T = T \pi_X^N; \quad (14)$$

г/ тензоры третьего порядка

$$\begin{aligned} \hat{T}_{ij} &= d_{ij} - d_i d_j - T a_{ij}, & \nabla_\delta \hat{T}_{ij} &= 0; \\ \hat{T}_i &= a^{jk} a^{lm} \hat{T}_{jle} \ell_{km} + \lambda_i, & \nabla_\delta \hat{T}_i &= \hat{T}_i \pi_X^N; \\ \hat{T}^i &= \hat{\ell}^{ij} \hat{T}_j, & \nabla_\delta \hat{T}^i &= \hat{T}^i \pi_X^N, \\ S^i &= a^{ik} (\ell_{ik} - d_k), & \nabla_\delta S^i &= S^i \pi_X^N; \end{aligned} \quad (15)$$

Наконец, по аналогии с работой [3] строим относительные инварианты третьего порядка

$$\Lambda^o = \frac{\alpha \bar{X} + \beta \bar{Y}}{\alpha + \beta}, \quad \Lambda_N = \frac{\alpha \bar{Y} + \beta \bar{U}}{\alpha + \beta}, \quad (16)$$

$$\nabla_\delta \Lambda^o = \Lambda^o \pi_X^N, \quad \nabla_\delta \Lambda_N = \Lambda_N \pi_X^N, \quad (17)$$

где $\bar{X} = \frac{1}{2} (-B_\alpha B^\alpha + T + a_{ij} d^i d^j) + d^i d_i$; $\bar{Y} = -(\bar{Y} + B_\alpha B^\alpha + d_i d^i)$,

$$\bar{Y} = \frac{1}{2} (-B_\alpha B^\alpha + T + a^{ij} d_i d_j) + d^i d_i, \quad \bar{U} = -(\bar{X} + B_\alpha B^\alpha + d_i d^i),$$

α и β – произвольные действительные числа, не равные одновременно нулю, и $\alpha \neq -\beta$.

3. Внутренние инвариантные реперы $\{M_J\}$ и $\{\sigma^K\}$ будем искать в виде

$$\begin{aligned} M_o &= A_o, & \sigma^o &= \tau^o - x_i \tau^i - x_d \tau^d + x_N \tau^N, \\ M_d &= A_d + x_d A_o, & \sigma^d &= \tau^d + y^d \tau^N, \\ M_i &= A_i + x_i A_o, & \sigma^i &= \tau^i + y^i \tau^N, \\ M_N &= A_N - y^A A_o - y^i A_i + y^o A_o, & \sigma^N &= \tau^N, \end{aligned}$$

где оснащающие объекты $\{x_\alpha\}, \{y^\alpha\}, \{x_i\}, \{y^i\}, \{x_i, x_\alpha, x_N\}$, $\{y^i, y^\alpha, y^0\}$ удовлетворяют следующим дифференциальным уравнениям относительно стационарной группы образующего элемента гиперполосы SH_τ :

$$\begin{aligned} \nabla_\delta x_\alpha &= 0, & \nabla_\delta y^\alpha &= y^\alpha \pi_N^N, \\ \nabla_\delta x_i &= 0, & \nabla_\delta y^i &= y^i \pi_N^N, \\ \nabla_\delta x_N &= x_N \pi_N^N, & \nabla_\delta y^0 &= y^0 \pi_N^N. \end{aligned} \quad (18)$$

Кроме того, оснащающие объекты связаны соотношением

$$x_N + y^0 + x_\alpha y^\alpha + x_i y^i = 0, \quad (19)$$

полученным из условия инцидентности точки M_N и гиперплоскости σ^0 .

Если положить

$x_\alpha = B_\alpha, y^\alpha = B^\alpha, x_i = d_i, y^i = d^i, y^0 = \Lambda^0, x_N = \Lambda_N$, то в силу (12), (16) дифференциальные уравнения (18) удовлетворяются, и соотношение (19) выполняется.

Таким образом, построенные инвариантные точечный и тангенциальный реперы, присоединенные внутренним образом в окрестности третьего порядка образующего элемента гиперполосы SH_τ , имеют следующий вид:

$$\begin{aligned} M_o &= A_o, & \sigma^0 &= \tau^0 - d_i \tau^i - B_\alpha \tau^\alpha + \Lambda_N \tau^N, \\ M_i &= A_i + d_i A_o, & \sigma^i &= \tau^i + d^i \tau^N, \\ M_\alpha &= A_\alpha + B_\alpha A_o, & \sigma^\alpha &= \tau^\alpha + B^\alpha \tau^N, \\ M_N &= A_N - d^i A_i - B^\alpha A_\alpha + \Lambda^0 A_o, & \sigma^N &= \tau^N \end{aligned}$$

4. По аналогии с [6] гиперквадрику Q_{N-1} назовем соприкасающейся гиперквадрикой гиперполосы SH_τ , если она имеет касание второго порядка с базисной поверхностью V_τ данной гиперполосы. В дифференциальной окрестности третьего порядка образующего элемента гиперполосы SH_τ найдена двупараметрическая связка инвариантно присоединенных к гиперполосе полей сопри-

касающихся гиперквадрик, уравнения которых в точечном репере записываются в виде

$$a_{ij} x^i x^j + 2d_i x^i x^N + \mathcal{L}_{\alpha\beta} x^\alpha x^\beta + 2\ell_\alpha x^\alpha x^N + (T + u_1 \kappa_o + u_2 \ell_o) (x^N)^2 = 2x^0 x^N, \quad (20)$$

где u_1, u_2 — инвариантные параметры.

Заметим, что относительно этого поля соприкасающихся гиперквадрик касательная плоскость $T_\tau(A)$ базисной поверхности V_τ и характеристика $T_{N-\tau-1}(A)$ главной касательной гиперплоскости являются сопряженными.

5. Регулярная гиперполоса SH_τ называется двойственно нормализованной [7], если ее базисная поверхность V_τ нормализована в смысле А.П.Нордена [8], причем ее нормаль первого рода $N_{N-\tau}(A)$ в каждой точке $A \in V_\tau$ содержит характеристику $T_{N-\tau-1}(A)$ главной касательной гиперплоскости.

В дифференциальной окрестности третьего порядка образующего элемента гиперполосы SH_τ внутренним инвариантным образом получено поле инвариантных нормалей первого рода $\mathcal{N} = [T_{N-\tau-1}, \mathbf{k}]$, где $\mathbf{k} = [M_o P]$,

$$P = B^\alpha M_\alpha + [-T^i + \tau(T^i + S^i)] M_i + M_N,$$

τ — инвариантный параметр.

Если взять в качестве инвариантных нормалей второго рода поле плоскостей $T_{\tau-1}(A) \subset T_\tau(A)$, полярно сопряженное относительно соприкасающихся гиперквадрик (20), то для гиперполосы SH_τ внутренним образом будет построено ∞^1 инвариантных двойственных нормализаций.

Список литературы

1. Лаптев Г.Ф. Дифференциальная геометрия погруженных многообразий. Тр. Моск.матем.об-ва, 1953, №2, с.275-382.

2. Розенфельд Б.А. Евклидовы геометрии. М. Гостехиздат, 1955.

3. Попов Ю.И. Внутренние оснащения вырожденной

n -мерной гиперполосы H_n^r ранга r многомерного проективного пространства.-В кн.:Дифференциальная геометрия многообразий фигур.Вып.6, Калининград, 1975, с.102-142.

4. В асилян М.А. Проективная теория многомерных гиперполос.-ДАН Арм.ССР, Матем., 1971, т.6, №6, с.477-481.

5. Столляр А.В. О фундаментальных объектах регулярной гиперполосы.-Изв.вузов.Матем., 1975, №10, с.97-99.

6. Лоничев П.И. Общаяффинная и центрально-проективная теория гиперполос.ДАН СССР, т.80, №2, 1951, с.165-168.

7. Чакмазян А.В. Двойственная нормализация. Докл.АН Арм.ССР, 1959, 28, №4, с.151-157.

8. Норден А.П. Пространства аффинной связности. М.-Л., Гостехиздат, 1957.

ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНАЯ ГЕОМЕТРИЯ МНОГООБРАЗИЙ ФИГУР
Вып.13
1982

М.В.Кретов

СВОЙСТВА СВЯЗНОСТЕЙ, ПОРОЖДЕННЫХ КОМПЛЕКСАМИ ЦЕНТРАЛЬНЫХ КВАДРИК В АФФИННОМ ПРОСТРАНСТВЕ

В n -мерном аффинном пространстве A_n продолжается изучение комплексов (n -параметрических семейств) K_n центральных невырожденных гиперквадрик Q [1]. Распространяется понятие ковариантного дифференциала геометрического объекта относительно связности расслоения линейных реперов [2], [3] на случай главного расслоения G_{n^2-n+1} (K_n), базой которого является комплекс K_n , а типовым слоем (n^2-n+1) -членная подгруппа стационарности центрированной диаметральной гиперплоскости P [4]. С его помощью геометрически охарактеризованы связности, индуцированные полем одномерных направлений \mathcal{N}_n , не параллельных гиперплоскости P , которые рассмотрены в работе [1]. Показана также эквивалентность геометрических характеристик объектов касательной и нормальной линейных связностей с помощью конструкций центрального проектирования и параллельного перенесения ([5], [6]).

Отнесем комплекс K_n центральных невырожденных гиперквадрик Q к реперу $R = \{A, \vec{e}_\alpha\}$, ($\alpha, \beta, \gamma, \delta = 1, n$), где A -центр гиперквадрики.

Уравнение гиперквадрики Q и система уравнений Пфаффа комплекса K_n [1], соответственно имеют вид:

$$a_{\alpha\beta} x^\alpha x^\beta - 1 = 0, \quad (1)$$

$$\nabla a_{\alpha\beta} = a_{\alpha\beta\gamma} \omega^\gamma \quad (2)$$