

НОРМАЛИЗАЦИИ ГИПЕРПОЛОСЫ SH_m

Доказана теорема существования заданной гиперполосы $SH_m \subset A_n$ с сопряженной системой $(\Delta; \Delta^*)$ плоских элементов: касательные подрасслоения $(m-1)$ -плоскостей (Δ -подрасслоение) и прямых (Δ^* -подрасслоение). Построены внутренние пучки нормализаций гиперполосы SH_m и ее касательных подрасслоений в дифференциальной окрестности 2-го порядка.

Mission and proof of existence theorem for hyperband $SH_m \subset A_n$ which carrier conjugated system $(\Delta; \Delta^*)$ of planar elements are examined: the tangent subbundle of $(\Delta; \Delta^*)$ -planes (Δ -subbundle) and the tangent subbundle of lines (Δ^* -subbundle). Internal beams of normalizations of hyperband SH_m and its tangent subbundles in the second-order differential neighborhood are constructed.

Ключевые слова: оснащение, подрасслоение, регулярная гиперполоса, тензор, квазитензор, коинцидентность.

Key words: equipment, subbundle, regular hyperband, tensor, quasitensors, coincidence.

1. Во всей работе использована следующая схема индексов:

$$I, J, K = \overline{1, n}; \alpha, \beta, \gamma = \overline{m+1, n-1}; i, j, k = \overline{1, m}; \hat{\alpha}, \hat{\beta} = \overline{m+1, n}; p, q, r, s, t = \overline{2, m}.$$

2. Оператор дифференцирования ∇ действует по закону

$$\nabla T_{\alpha j q n}^{\beta i p} = dT_{\alpha j q n}^{\beta i p} + T_{\alpha j q n}^{\gamma i p} \omega_{\gamma}^{\beta} + T_{\alpha j q n}^{\beta k q} \omega_k^i + T_{\alpha j q n}^{\beta i t} \omega_t^q - T_{\gamma j q n}^{\beta i p} \omega_{\alpha}^{\gamma} - T_{\alpha k q n}^{\beta i p} \omega_j^k - T_{\alpha j t h}^{\beta i p} \omega_q^t - T_{\alpha j q n}^{\beta i p} \omega_n^i.$$

1. Задание гиперполосы SH_m в n -мерном аффинном пространстве A_n

1. Пусть $R = \{M, \bar{e}_j\}$ – подвижной репер аффинного пространства A_n . Дифференциальные уравнения его инфинитезимального перемещения

$$d\bar{A} = \omega^j \bar{e}_j, \quad d\bar{e}_j = \omega_j^k \bar{e}_k. \tag{1}$$

Инвариантные формы ω^j, ω_j^k аффинной группы

$$d\omega^j = \omega^L \wedge \omega_L^j, \quad d\omega_j^k = \omega_j^L \wedge \omega_L^k. \tag{2}$$

В аффинном пространстве A_n рассмотрим m -мерную гиперполоску H_m [1], то есть m -параметрическое семейство таких гиперплоскостных элементов (A, τ) , что точка A описывает базисную поверхность V_m



гиперполосы, а каждая гиперплоскость $\tau(A)$ является касательной гиперплоскостью гиперполосы в соответствующей точке $A \in V_m$.

Пусть H_m оснащена полем $(m-1)$ -мерных касательных плоскостей $\Lambda_{m-1} \stackrel{\text{def}}{=} \Delta$. Это касательное гиперподрасслоение на базисной поверхности $V_m \subset H_m$ назовем Δ -подраслоением. Поле плоскостей $\Delta(A)$ порождает сопряженное ему поле касательных прямых L_1 относительно асимптотического пучка тензоров $\{b_{ij}^{\hat{\alpha}}\}$ [2] базисной поверхности V_m в H_m .

Известно [2], что необходимое и достаточное условие сопряженности плоскостей $\Lambda_{m-1}(A) \stackrel{\text{def}}{=} \Delta(A)$ и прямых $L_1(A) = \Delta^*(A)$ — обращение в нуль $b_{1p}^{\hat{\alpha}}$:

$$b_{1p}^{\hat{\alpha}} = b_{p1}^{\hat{\alpha}} = 0. \quad (3)$$

Гиперполосу $H_m \subset A_n$, несущую сопряженную систему (Δ, Δ^*) , назовем кратко *гиперполосой* SH_m .

2. Совместим вершину M репера R с текущей точкой A базисной поверхности $V_m \subset A_m$. Векторы $\{\bar{e}_p\}$ поместим в касательную плоскость $\Lambda_{m-1}(A) \stackrel{\text{def}}{=} \Delta(A)$, а вектор \bar{e}_1 выберем параллельным прямой $L_1(a)$.

Векторы $\{\bar{e}_\alpha\}$ поместим в характеристику $X_{n-m-1}(A)$ гиперполосы SH_m , а вектор \bar{e}_n пусть занимает произвольное положение, образуя с векторами $\{\bar{e}_p, \bar{e}_\alpha, \bar{e}_1\}$ репер $\{A, \bar{e}_j\}$ пространства A_n . Канонизированный таким образом репер назовем *репером первого порядка* R^1 . Относительно репера R^1 гиперполоса $SH_m \subset A_n$ задается уравнениями

$$\omega_0^n = 0, \quad \omega_0^\alpha = 0, \quad \omega_\alpha^n = 0, \quad (4)$$

$$\omega_p^n = b_{pq}^n \omega^q, \quad \omega_1^n = b_{11}^n \omega^1, \quad \omega_p^\alpha = b_{pq}^\alpha \omega^q, \quad \omega_1^\alpha = b_{11}^\alpha \omega^1, \quad (5)$$

$$\omega_p^1 = \lambda_{pi}^1 \omega^i, \quad \omega_1^p = \lambda_{1i}^p \omega^i, \quad \omega_\alpha^1 = \lambda_{\alpha i}^1 \omega^i, \quad \omega_\alpha^p = \lambda_{\alpha i}^p \omega^i. \quad (6)$$

Замыкая уравнения (5)–(6) внешним образом с учетом (1)–(6) и применяя лемму Картана [4], получим:

$$\nabla b_{pq}^n = b_{pqi}^n \omega^i, \quad \nabla b_{11}^n = b_{11i}^n \omega^i, \quad (7)$$

$$\nabla b_{pq}^\alpha + b_{pq}^n \omega_n^\alpha = b_{pqi}^\alpha \omega^i, \quad \nabla b_{11}^\alpha + b_{11}^n \omega_n^\alpha = b_{11i}^\alpha \omega^i, \quad (8)$$

$$\begin{cases} \nabla \lambda_{pi}^1 + b_{pi}^n \omega_n^1 = \lambda_{pij}^1 \omega^j, & \nabla \lambda_{1i}^p + b_{1i}^n \omega_n^p = \lambda_{1ij}^p \omega^j, \\ \nabla \lambda_{\alpha i}^1 = \lambda_{\alpha ij}^1 \omega^j, & \nabla \lambda_{\alpha i}^p = \lambda_{\alpha ij}^p \omega^j. \end{cases} \quad (9)$$

Замыкание уравнений (4) приводит к соотношениям

$$b_{[pq]}^n = 0; \quad b_{[pq]}^\alpha = 0; \quad \lambda_{\alpha[p}^t b_{q]}^n = 0; \quad (10)$$

$$\lambda_{\alpha 1}^p b_{pq}^n = \lambda_{\alpha q}^1 b_{11}^n \Leftrightarrow \lambda_{\alpha q}^1 = \lambda_{\alpha 1}^p b_{11}^n b_{pq}^n. \quad (11)$$



Рассматриваются регулярные гиперполосы SH_m [1], для которых характеристика $X_{n-m-1}(A)$ и касательная гиперплоскость $T_m(A)$ поверхности V_m в каждой точке $A \subset V_m$ находятся в общем положении:

$$X_{n-m-1}(A) \cap T_m(A) = A, \quad [X_{n-m-1}(A), T_m(A)] = \tau(A).$$

В силу этого замечания из соотношений (3) и (10) следует, что система функций b_{ij}^n образует невырожденный симметрический тензор первого порядка — главный фундаментальный тензор гиперполосы SH_m [1], который распадается на два невырожденных симметрических тензора первого порядка b_{pq}^n и b_{11}^n :

$$|b_{ij}^n| = \begin{vmatrix} b_{pq}^n & 0 \\ 0 & b_{11}^n \end{vmatrix}.$$

Тензор первого порядка b_{pq}^n назовем *главным фундаментальным тензором* SH_m , ассоциированным с Δ -подрасслоением, а тензор b_{11}^n — *главным фундаментальным тензором* SH_m , ассоциированным с Δ^* -подраслоением.

Для невырожденных тензоров b_{pq}^n и b_{11}^n введем обратные им тензоры b_n^{pq} и b_n^{11} , компоненты которых удовлетворяют условиям:

$$b_{pq}^n b_n^{qt} = \delta_p^t, \quad \nabla b_n^{pq} = -b_n^{tp} b_n^{sq} b_{tsi}^n \omega^i = b_{ni}^{pq} \omega^i, \quad (12)$$

$$b_{11}^n b_n^{11} = 1, \quad \nabla b_n^{11} = b_{ni}^{11} \omega^i. \quad (13)$$

Теорема 1. *Регулярная гиперполоса $SH_m \subset A_n$, несущая сопряженную систему $S(\Delta, \Delta^*)$, в репере первого порядка задается дифференциальными уравнениями (4) – (9) и соотношениями (10) – (11).*

Геометрические объекты

$$\Gamma_1 = \{b_{pi}^{\hat{\alpha}}, b_{11}^{\hat{\alpha}}\}, \Gamma_2 = \{\Gamma_1, b_{pqi}^{\hat{\alpha}}, b_{11i}^{\hat{\alpha}} \lambda_{pi}^1, \lambda_{1i}^p, \lambda_{\alpha i}^1, \lambda_{\alpha i}^p\}, \Gamma_3 = \{\Gamma_2, b_{pqij}^{\hat{\alpha}}, b_{11ij}^{\hat{\alpha}} \lambda_{pji}^1, \lambda_{1ij}^p, \lambda_{\alpha ij}^1, \lambda_{\alpha ij}^p\} -$$

фундаментальные объекты 1–3-го порядков гиперполосы SH_m .

Построенная таким образом последовательность $\Gamma_1 \subset \Gamma_2 \subset \Gamma_3$ геометрических объектов называется *фундаментальной последовательностью* геометрических объектов [5], [6] гиперполосы SH_m .

2. Теорема существования гиперполосы SH_m

Теорема 2. *Гиперполоса SH_m аффинного пространства, несущая сопряженную систему $S(\Delta, \Delta^*)$, существует и определяется с произволом $(m-1)(n-m+1)$ функций n аргументов.*

Доказательство. Все уравнения, с учетом (11), входящие в чистое замыкание системы (5) – (6), можно записать в виде

$$\begin{aligned} \Delta b_{11}^n \wedge \omega^1 &= 0, \Delta b_{11}^\alpha \wedge \omega^1 = 0, \Delta \lambda_{\alpha 1}^1 \wedge \omega^1 = 0, \Delta \lambda_{pi}^1 \wedge \omega^i = 0, \\ \Delta \lambda_{\alpha i}^p \wedge \omega^i &= 0, \Delta \lambda_{1i}^p \wedge \omega^i = 0, \Delta b_{pq}^n \wedge \omega^q = 0, \Delta b_{pq}^\alpha \wedge \omega^q = 0, \end{aligned} \quad (14)$$

где $\Delta b_{11}^n = \nabla b_{11}^n$, $\Delta b_{11}^\alpha = \nabla b_{11}^\alpha + b_{11}^n \omega_n^\alpha$, $\Delta \lambda_{\alpha 1}^1 = \nabla \lambda_{\alpha 1}^1$, $\Delta \lambda_{1i}^p = \nabla \lambda_{1i}^p + \lambda_{1i}^n \omega_n^p$,



$$\Delta\lambda_{ai}^p = \nabla\lambda_{ai}^p, \Delta\lambda_{pi}^1 = \nabla\lambda_{pi}^1 + b_{pi}^n\omega_n^1, \Delta b_{pq}^n = \nabla b_{pq}^n, \Delta b_{pq}^\alpha = \nabla b_{pq}^\alpha + b_{pq}^n\omega_n^\alpha.$$

Определим характеры системы (14) [7]:

$$S_1 = 2(n-m-1) + 1 + (m-1)(n-m+1) + (m-1)(n-m),$$

$$S_2 = A + (m-2)(n-m), \quad S_3 = A + (m-3)(n-m), \dots,$$

$$S_{m-1} = A + [m - (m-1)](n-m), \quad S_m = A \stackrel{\text{def}}{=} (m-1)(n-m+1).$$

Вычисляем число Картана системы (14) [4]:

$$\begin{aligned} Q = S_1 + 2S_2 + 3S_3 + \dots + mS_m &= [2(n-m-1) + 1] + A + (m-1)(n-m) + \\ &+ 2A + 2(m-2)(n-m) + \dots + (m-1)A + (m-1)[m - (m-1)](n-m) + \\ &+ mA = \{2(n-m-1) + 1\} + A \frac{m(m+1)}{2} + (n-m) \frac{m(m-1)(m+1)}{6}. \end{aligned}$$

Разрешим систему (14) по лемме Картана:

$$\begin{aligned} \Delta b_{11}^n &= b_{111}^n \omega^1, \Delta b_{11}^\alpha = b_{111}^\alpha \omega^1, \Delta\lambda_{\alpha 1}^1 = \lambda_{\alpha 11}^1 \omega^1, \Delta\lambda_{pi}^1 = \lambda_{pij}^1 \omega^j, \\ \Delta\lambda_{ai}^p &= \lambda_{aij}^p \omega^j, \Delta\lambda_{1i}^p = \lambda_{1ij}^p \omega^j, \Delta b_{pq}^n = b_{pqt}^n \omega^t, \Delta b_{pq}^\alpha = b_{pqt}^\alpha \omega^t. \end{aligned} \quad (15)$$

Найдем число N линейно независимых функций, стоящих в правых частях системы (15):

$$N = \{2(n-m-1) + 1\} + A \frac{m(m+1)}{2} + (n-m) \frac{m(m-1)(m+1)}{6}.$$

Итак, $Q = N$. Следовательно, система (14) находится в инволюции [4] [6]. Таким образом, гиперполоса SH_m существует и определяется с произволом $(m-1)(n-m+1)$ функций n аргументов.

3. Пучки аффинных нормалей 1-го рода гиперполосы SH_m

1. Тензор b_{ij}^n гиперполосы SH_m удовлетворяет уравнениям [8]:

$$\nabla b_{ij}^n = b_{ijk}^n \omega^k. \quad (16)$$

Замыкая уравнение (16), с учетом (3) – (8) получим

$$\nabla b_{ijk}^n = b_{ij(kl)}^n \omega_l^1 + b_{ijkl}^n \omega^l. \quad (17)$$

Найдем дифференциальные уравнения для функций b_{pqi}^n , b_{11i}^n из уравнений (17), придавая индексам i, j, k значения $(p, q, t, 1)$.

В результате в силу соотношений (3) – (8) получим:

$$\begin{aligned} \nabla b_{pqt}^n &= b_{s(p}^n b_{qt)}^s \omega_n^s + b_{1(pq}^n \lambda_{t)}^1 \omega^i + b_{pqt}^n \omega^i, \nabla b_{111}^n = b_{1(1}^n b_{11)}^1 \omega_n^1 + b_{p(11}^n \lambda_{1)}^1 \omega^i + b_{111}^n \omega^i, \\ \nabla b_{pqi}^n &= b_{pq1}^n b_{11}^n \omega_n^1 + b_{pq1i}^n \omega^i, \nabla b_{11p}^n = b_{11}^n b_{pq}^n \omega_n^q + b_{11p}^n \omega^i. \end{aligned} \quad (18)$$

Введем в рассмотрение функции 1-го порядка



$$\lambda_n^\alpha = \frac{1}{m} b_{ij}^\alpha b_n^{ij} = \frac{1}{m} (b_{11}^\alpha b_n^{11} + b_{pq}^\alpha b_n^{pq}) \quad (19)$$

и функции второго порядка

$$B_n^i = -\frac{1}{m+2} b_n^{kj} b_{kjh}^n b^{hi}, \quad A_n^p = -b_n^{11} b_{11q}^n b^{qp}, \quad A_p^1 = -\frac{1}{m-1} b_n^{qt} b_{qt1}^n b^{11}, \quad (20)$$

$$T_n^1 = -\frac{1}{3} b_n^{11} b_{111}^n b^{11}, \quad T_n^p = -\frac{1}{m+1} b_n^{st} b_{stq}^n b^{qp}. \quad (21)$$

Дифференцируя (19)–(21), с учетом (9), (10), (16)–(18) получаем:

$$\begin{aligned} \nabla \lambda_n^\alpha + \omega_n^\alpha &= \lambda_{ni}^\alpha \omega^i, \quad \nabla B_n^i + \omega_n^i = B_{nj}^i \omega^j, \quad \nabla A_n^p + \omega_n^p = A_{ni}^p \omega^i, \\ \nabla A_n^1 + \omega_n^1 &= A_{ni}^1 \omega^i, \quad \nabla T_n^1 + \omega_n^1 = T_{ni}^1 \omega^i, \quad \nabla T_n^p + \omega_n^p = T_{ni}^p \omega^i. \end{aligned} \quad (22)$$

Таким образом, из уравнений (22) следует, что совокупности функций (19)–(21) суть квазитензоры гиперполосы SH_m .

Отметим, что квазитензоры $\{B_n^i, \lambda_n^\alpha\}$ в дифференциальной окрестности 2-го порядка задают нормаль Бляшке $B_{n-m}(A) = [A, \bar{e}_\alpha, \bar{B}_n]$ [8], где $\bar{B}_n = \bar{e}_n + B_n^i \bar{e}_i + \lambda_n^\alpha \bar{e}_\alpha$. Нормаль Бляшке для гиперплоскостных распределений и гиперповерхностей аффинного пространства A_n была впервые введена Э. Д. Алшибая [12], а для гиперполосных распределений и гиперполос аффинного пространства – в работах [8], [10].

Прямую $B_1 = [A, \bar{B}_n]$ назовем *прямой Бляшке гиперполосы SH_m* . Тогда нормаль Бляшке $B_{n-m}(A) = [A, \bar{B}_n, X_{n-m-1}(A)]$ в каждой $A \in V_m$ натянута на характеристику $X_{n-m-1}(A)$ гиперполосы и прямую $B_1 = [A, \bar{B}_n]$ Бляшке.

2. Согласно теореме Тренсона [3] для регулярных гиперполос: аффинные нормали всех плоских сечений V_{n-1}^m m -мерными плоскостями, проходящими через плоскость $\Delta(A)$, лежат в $(n-m+1)$ -плоскости

$$T_{n-m+1}(A) = [A, \bar{e}_\alpha, \bar{e}_1, \bar{e}_n + T_n^p \bar{e}_p], \quad (23)$$

то есть в нормали Тренсона плоскости $\Delta(A) \stackrel{\text{def}}{=} \Lambda_{m-1}(A)$ (нормаль Тренсона элемента Δ -распределения). Аналогично, нормалью Тренсона элемента Δ^* -подрасслоения (прямой $L_1(A)$) является гиперплоскость

$$T_{n-1}(A) = [A, \bar{e}_p, \bar{e}_\alpha, \bar{e}_n + T_n^1 \bar{e}_1]. \quad (24)$$

В (23) и (24) квазитензоры $\{T_n^1\}$ и $\{T_n^p\}$ определены формулами (21).

Определение 1. Нормалью Тренсона в каждой точке $A \in V_m$ гиперполосы SH_m назовем $(n-m)$ -плоскость $T_{n-m}(A) = T_{n-m+1}(A) \cap T_{n-1}(A)$ – плоскость пересечения нормалей Тренсона плоскостей $\Lambda(A)$ и $L(A)$ соответственно (плоскостей $\Delta(A)$ и $\Delta^*(A)$ соответственно).

Определение 2. Прямую $T_1(A) = [A, \bar{T}_n]$, где $\bar{T}_n = \bar{e}_n + T_n^p \bar{e}_p + T_n^1 \bar{e}_1 + \lambda_n^\alpha \bar{e}_\alpha$, назовем *прямой Тренсона гиперполосы SH_m* .



Нормаль Тренсона для произвольного Δ -распределения на регулярной гиперполюсе $H_m \in A_n$ была введена И. Е. Лисицыной [3]. Нормализация Тренсона для касательно r -оснащенных $H_m(A)$ рассмотрена в [9]. Нормаль Тренсона 1-го рода SH_m в каждой $A \in V_m$ имеет вид $N_{n-m}(A) = [A, \bar{e}_\alpha, \bar{T}_n]$.

3. Рассмотрим прямую $[A, \bar{A}_n]$, где $\bar{A}_n = \bar{e}_n + A_n^p \bar{e}_p + A_n^1 \bar{e}_1 + \lambda_n^\alpha \bar{e}_\alpha$.

Учитывая (1), (22), получаем $\delta \bar{A}_n = \pi_n^n \bar{A}_n$. Итак, прямая $A_1 = [A, \bar{A}_n]$ есть инвариантная прямая, внутренним образом присоединенная к SH_m во второй дифференциальной окрестности. A_1 назовем *аффинной прямой* Δ -подрасслоения (или Δ^* -подрасслоения) в точке A .

Соответственно плоскость $A_{n-m+1} = [A, \bar{e}_1, \bar{e}_\alpha, \bar{A}_n]$ назовем *аффинной нормалью* Δ -подрасслоения в точке A , а плоскость $A_{n-m} = [A, \bar{e}_\alpha, \bar{A}_n]$ – аффинной Δ -виртуальной нормалью гиперполюсы SH_m .

Из формул (20), (21) находим соотношения:

$$\begin{aligned} B_n^1 &= -\frac{1}{m+2} b_{11}^{kj} b_{jk}^n b_n^{11} = -\frac{1}{m+2} b_n^{11} b_{111}^n b_n^{11} - \frac{1}{m+2} b_n^{pq} b_{pq}^n b_n^{11} = \\ &= \frac{3}{m+2} T_n^1 + \frac{m-1}{m+2} A_n^1 = A_n^1 - \frac{3}{m+2} A_n^1 + \frac{3}{m+2} T_n^1 = \\ &= A_n^1 + \frac{3}{m+2} (T_n^1 - A_n^1) = T_n^1 + \frac{m-1}{m+2} (A_n^1 - T_n^1). \end{aligned} \quad (25)$$

$$\begin{aligned} B_n^p &= -\frac{1}{m+2} b_n^{kj} b_{jk}^n b_n^{hp} = -\frac{1}{m+2} b_n^{11} b_{11q}^n b_n^{qp} - \frac{1}{m+2} b_n^{st} b_{stq}^n b_n^{qp} = \frac{1}{m+2} A_n^p + \frac{m+1}{m+2} T_n^p = \\ &= T_n^p + \frac{1}{m+2} (A_n^p - T_n^p) = A_n^p + \frac{m+1}{m+2} (T_n^p - A_n^p). \end{aligned} \quad (26)$$

Из (25), (26) следует, что компоненты $\{B_n^i\} = \{B_n^1, B_n^p\}$ – линейные комбинации компонент $\{A_n^i\}$ и $\{T_n^i\}$. В результате получаем предложения.

Теорема 3. *Аффинные нормали 1-го рода прямой $L(A) = \Delta^*(A)$ в каждой точке $A \in V_m$ базисной поверхности гиперполюсы SH_m образуют однопараметрический пучок гиперплоскостей, определяемый пучком квазитензоров*

$$N_n^1(\varepsilon) = A_n^1 + \varepsilon(T_n^1 - A_n^1), \quad (27)$$

причем нормаль Бляшке $B_{n-1}(A)$ высекается из пучка (27) при $\varepsilon = \frac{3}{m+2}$.

Теорема 4. *Нормали 1-го рода $N_{n-m+1}(A)$ плоскости $\Delta(A)$ в каждой $A \in V_m$ образуют однопараметрический пучок, определяемый пучком квазитензоров*

$$N_n^p(\gamma) = T_n^p + \gamma(A_n^p - T_n^p), \quad (28)$$

причем нормаль Бляшке $B_{n-m+1}(A)$ плоскости $\Delta(A)$ соответствует $\gamma = \frac{1}{m+2}$.

Как следствие из теорем 3 и 4 вытекает



Теорема 5. Нормали 1-го рода Бляшке $B_{n-m}(A)$, Тренсона $T_{n-m}(A)$ и аффинная Δ -виртуальная нормаль $A_{n-m}(A)$ гиперполосы SH_m в каждой $A \in V_m$ принадлежат одному однопараметрическому пучку, определяемому пучком

$$N_n^i(\eta) = T_n^i + \eta(A_n^i - T_n^i). \quad (29)$$

Если нормаль Тренсона $T_{n-m}(A)$ и аффинная Δ -виртуальная нормаль $A_{n-m}(A)$ гиперполосы SH_m в $A \in V_m$ совпадают, то, как следует из (25) и (26), нормаль Тренсона $T_{n-m}(A)$ совпадает с нормалью Бляшке $B_{n-m}(A)$, то есть все 3 нормали совпадают. Действительно, из (25) и (26):

$$((T_n^1 = A_n^1; T_n^p = A_n^p) \Leftrightarrow (T_n^1 = B_n^1; B_n^p = A_n^p)) \Rightarrow (T_n^1 = A_n^1 = B_n^1; T_n^p = A_n^p = B_n^p) \Rightarrow T_n^i = B_n^i = A_n^i.$$

Аналогично можно показать, что при совпадении любых 2 нормалей SH_m из указанных 3 в данной точке $A \in V_m \in SH_m$ все 3 совпадают.

Определение 3. SH_m назовем *коинцидентной* [11], если пучок ее нормалей (29) в каждой ее точке $A \in V_m$ вырождается в одну нормаль.

В результате приходим к следующему утверждению.

Теорема 6. Гиперполоса SH_m коинцидентна тогда и только тогда, когда любые две ее нормали из трех $A_{n-m}(A)$, $B_{n-m}(A)$, $T_{n-m}(A)$ совпадают.

4. Введем соответствие между нормальями 1-го и 2-го рода гиперполосы SH_m [8] по формулам:

$$v_i = b_{is}^n v_n^s + b_i, \quad \nabla v_i = v_{is} \omega^s, \quad (30)$$

где $b_p = b_{11p}^n b_n^{11}$, $b_1 = \frac{1}{3} b_{111}^n b_n^{11}$, $b_i = \{b_p; b_i\}$, $\nabla b_i = b_{ij}^n \omega_n^j + b_{ij} \omega^j$.

Поле v_i , как следует из (30) и условий инвариантности объектов [8], задает поле $(m-1)$ плоскостей N_{m-1} — поле нормалей 2-го рода SH_m .

Уравнения (30) распишем на две группы ($i = p; 1$) уравнений, ассоциированных соответственно с Δ -, Δ^* -подрасслоениями:

$$v_p = b_{pq}^n v_n^q + b_p, \quad \nabla v_p = v_{pi} \omega^i, \quad (31)$$

$$v_1 = b_{11}^n v_n^1 + b_1, \quad \nabla v_1 = v_{1i} \omega^i. \quad (32)$$

Разрешив уравнения (30) относительно v_n^s , получим:

$$v_n^i = v_j b_n^{ij} - b_j b_n^{ij} = v_j b_n^{ij} - b_n^i. \quad (33)$$

Таким образом, при помощи (30), (33) мы устанавливаем биекцию между нормальями 1-го и 2-го рода SH_m . Это соответствие — обобщение для гиперполос SH_m аффинного пространства соответствия Бомпьяни — Пантази [12]. Биекция (30) индуцирует соответственно биекции (31), (32) между нормальями 1-го и 2-го рода Δ -, Δ^* -подрасслоений.

Аналогично, с помощью величин $\{B_j\}$, где

$$B_1 = b_{pq1}^n b_n^{pq}, B_p = b_{spp}^n b_n^{qs}, \nabla B_1 = b_{11}^n \omega_n^1, \nabla B_p = b_{ps}^n \omega_n^s + B_{pi} \omega^i,$$



устанавливаем еще одно соответствие Бомпьяни – Пантази между нормальными 1-го и 2-го рода гиперполосы SH_m :

$$\mu_1 = b_{is}^n \omega_n^s + B_i, \quad \nabla \mu_i = v_{ik} \omega^k, \quad (34)$$

которое в свою очередь порождает биекции между нормальными 1-го и 2-го рода соответственно Δ -, Δ^* -подрасслоений следующего вида:

$$\mu_1 = b_{11}^n v_n^1 + B_1, \quad \nabla \mu_1 = \mu_{1i} \omega^i, \quad (35)$$

$$\mu_p = b_{pq}^n v_n^q + B_p, \quad \nabla \mu_p = \mu_{pi} \omega^i. \quad (36)$$

138

Пучку нормалей 1-го рода $N_n^i(\eta)$ (29) гиперполосы SH_m в дифференциальной окрестности 2-го порядка соответствуют два пучка нормалей 2-го рода, определяемых бисекциями (31), (36):

$$\phi_i(\eta) = b_{is}^n N_n^s(\eta) + B_i, \quad \psi_i(\eta) = b_{is}^n N_n^s(\eta) + b_i.$$

Каждый из пучков (3), (4) в силу соответственно биекций (31), (36) и (32), (35) задает пучки нормалей 2-го рода Δ -, Δ^* -подрасслоений:

$$\phi_p(\gamma) = b_{pq}^n N_n^q(\gamma) + B_p, \quad \psi_p(\gamma) = b_{pq}^n N_n^q(\gamma) + b_p, \quad \phi_1(\varepsilon) = b_{11}^n N_n^1(\varepsilon) + B_1, \quad \psi_1(\varepsilon) = b_{11}^n N_n^1(\varepsilon) + b_1.$$

В результате справедлива

Теорема 7. В дифференциальной окрестности 2-го порядка SH_m порождает 2 пучка ее внутренних нормализаций $(N_n^i(\eta); \phi_i(\eta))$, $(N_n^i(\eta); \psi_i(\eta))$ в смысле Нордена-Чакмазяна [8] – [10] и по 2 пучка $(N_n^p(\gamma); \phi_p(\gamma))$, $(N_n^p(\gamma); \psi_p(\gamma))$ и $(N_n^1(\varepsilon); \phi_1(\varepsilon))$, $(N_n^1(\varepsilon); \psi_1(\varepsilon))$ внутренних нормализаций соответственно Δ -, Δ^* -подрасслоений.

4. Нормализация Фосса – Грина гиперполосы SH_m

1. Определение 4. Точка M , принадлежащая плоскости $\Delta(A)$, называется *фокальной точкой* плоскости $\Delta(A)$, соответствующей направлению $\Delta^*(A) \stackrel{\text{def}}{=} L(A)$, если она не выходит из $\Delta(A)$ при инфинитезимальном смещении точки A в направлении $L(A)$. Направление $L(A)$ называют *фокальным направлением*, соответствующим фокальной точке M .

Зададим произвольную точку M плоскости $\Delta(A)$: $\vec{M} = \vec{A} + x^p \vec{e}_p$. Если M фокальна, то $dM \in \Delta(A)$ и $\omega^p = 0$, так как направление смещения принадлежит $L(A)$: $dM|_{\omega^p=0} = (dx^p + x^q \omega_q^p) \vec{e}_p + (\omega^1 + x^p \lambda_{p1}^1 \omega^1) \vec{e}_1$. Отсюда (в силу определения)

$$\omega^1 (\delta_1^1 + x^p \lambda_{p1}^1) = 0; \quad x^1 = x^a = x^n = 0. \quad (37)$$

Итак, координаты фокальной точки M должны удовлетворять уравнениям (37), выражающим существование нетривиального решения системы (37). Множество всех фокальных точек называется *фокальной поверхностью*. Уравнения фокальной поверхности плоскости $\Delta(A)$ в локальном репере:



$$1 + x^p \lambda_{p1}^1 = 0; \quad x^1 = x^\alpha = x^n = 0, \quad (38)$$

а фокальное направление, соответствующее точке $\vec{M} = \vec{A} + x^p \vec{e}_p$, определяется системой (37). Таким образом, все фокальные точки плоскости $\Delta(A_0)$ принадлежат $(m-2)$ -мерной плоскости (38).

Аналогично получаем, что координаты фокальной точки прямой $L(A_0)$ (элементов Δ^* -подрасслоения) при смещении точки A_0 вдоль кривых, принадлежащих Δ -подрасслоению, удовлетворяют уравнению

$$\det \|\delta_q^p + x^1 \lambda_{1q}^p\| = 0; \quad x^1 = x^\alpha = x^n = 0. \quad (39)$$

Фокальное направление, соответствующее точке $\vec{M} = \vec{A}_0 + x^p \vec{e}_p$ прямой $L(A_0)$, определяется системой уравнений

$$\omega^p + x^1 \lambda_{1q}^p \omega^q = 0; \quad x^1 = x^\alpha = x^n = 0. \quad (40)$$

2. Найдем линейную поляру A_0 [5] относительно поверхности (38):

$$1 + x^p G_p = 0; \quad x^1 = x^\alpha = x^n = 0, \quad (41)$$

$$G_p \stackrel{\text{def}}{=} \lambda_{p1}^1, \quad \nabla G_p = G_{pi} \omega^i. \quad (42)$$

Следуя работе [5], найдем аналогично полюс G_0 точки A_0 относительно фокальных точек прямой $L(A_0)$ (40):

$$(G_0): \quad 1 + x^1 G_1 = 0; \quad x^1 = x^\alpha = x^n = 0, \quad (43)$$

$$G_1 \stackrel{\text{def}}{=} \frac{1}{m-1} \lambda_{1p}^p, \quad \nabla G_1 = G_{1i} \omega^i. \quad (44)$$

При обращении $\{G_p\}$ и $\{G_1\}$ в нуль плоскость G_{m-2} (41) и точка G_0 (43) становятся несобственными элементами соответственно $\Delta(A_0)$ и $L(A_0)$.

3. Рассмотрим плоскость, проходящую через $(m-2)$ -плоскость $G_{m-2}(A_0)$ и точку G_0 , определяемую в локальном репере уравнениями

$$G_{m-1}(A_0): \quad 1 + x^1 G_1 + x^p G_p = 0; \quad x^\alpha = x^n = 0. \quad (45)$$

Согласно [14], [15] плоскость $G_{m-1}(A_0)$ будем называть *ребром Грина* сопряженной системы $S(\Delta, \Delta^*)$. Ребро Грина $G_{m-1}(A_0)$ – это нормаль 2-го рода в точке A_0 гиперполосы SH_m . Таким образом, доказана

Теорема 8. Поле нормалей 2-го рода гиперполосы SH_m – это поле ребер Грина, заданное системой уравнений (42), (44), внутренним образом определено в дифференциальной окрестности 2-го порядка.

4. Введем в рассмотрение прямую $\Phi_1 = [A_0, \vec{\Phi}_n]$, внутренним образом присоединенную к гиперполосе SH_m в дифференциальной окрестности 2-го порядка, которую зададим вектором



$$\bar{\Phi}_n = \bar{e}_n + \lambda_n^\alpha \bar{e}_\alpha + \Phi_n^1 \bar{e}_1 + \Phi_n^p \bar{e}_p,$$

$$\left\{ \begin{array}{l} \Phi_n^1 = \frac{1}{m-1} b_n^{pq} \lambda_{pq}^1, \quad \nabla \Phi_n^1 + \omega_n^1 = \Phi_{ni}^1 \omega^i, \\ \Phi_n^p = b_n^{11} \lambda_{11}^p, \quad \nabla \Phi_n^p + \omega_n^p = \Phi_{ni}^p \omega^i. \end{array} \right. \quad (46)$$

Прямую Φ_1 назовем *прямой Фосса* [13], ассоциированной с двухкомпонентной сопряженной системой $S(\Delta; \Delta^*)$.

Определение 5. Плоскость $\Phi_{n-m} = [A_0, \bar{\Phi}_1; X_{n-m-1}(A_v)]$, натянутую на прямую Фосса Φ_1 и характеристику $X_{n-m-1}(A_0)$, назовем *нормалью Фосса 1-го рода* гиперполосы SH_m , порожденной сопряженной системой $S(\Delta, \Delta^*)$.

В результате имеет место

Теорема 9. В дифференциальной окрестности 2-го порядка внутренним образом присоединяется нормализация $(\Phi; G)$ в смысле Нордена – Чакмазяна гиперполосы SH_m , полем нормалей 1-го рода которой является поле нормалей Фосса (46), а полем нормалей 2-го рода – поле ребер Грина (42), (44).

Найдем поле инвариантных соприкасающихся гиперквадрик [7] SH_m

$$b_{pq}^n x^p x^q + b_{11}^n x^1 x^1 + 2A_p x^p x^n + 2A_1 x^1 x^n + L_{\alpha\beta} x^\alpha x^\beta + T_0 (x^n)^2 + 2l_\alpha x^\alpha x^n - 2x^n = 0, \quad (47)$$

относительно которых в каждой A_0 поверхности V_m ребро $G_{m-1}(A_0)$ и нормаль $\Phi_{n-m}(A_0)$ 1-го рода SH_m полярно сопряжены. В силу сопряженности Φ_{n-m} и G_{m-1} относительно поля гиперквадрик (47) найдем

$$A_p = -G_p - b_{pq}^n \Phi_n^1, \quad A_1 = -G_1 - b_{11}^n \Phi_n^1. \quad (48)$$

Учитывая охваты (48) в формуле (47), получаем предложение.

Теорема 10. В дифференциальной окрестности 3-го порядка, внутренним образом присоединяется к SH_m поле соприкасающихся гиперквадрик

$$b_p^q x^p x^q + b_{11}^n x^1 x^1 - 2(G_p + b_{pq}^n \Phi_n^1) x^p x^n - 2(G_1 + b_{11}^n \Phi_n^1) x^1 x^n +$$

$$+ L_{\alpha\beta} x^\alpha x^\beta + T_0 (x^n)^2 + 2l_\alpha x^\alpha x^n - 2x^n = 0,$$

относительно которых поля нормалей Фосса и ребер Грина полярно сопряжены.

Список литературы

1. Вагнер В. В. Теория поля локальных гиперполос // Тр. семинара по векторному и тензорному анализу. 1950. Вып. 8. С. 197–272.
2. Акивис М. А. О строении двухкомпонентных сопряженных систем // Тр. геом. семинара / ВИНТИ. М., 1966. Т. 1. С. 7–31.
3. Лисицына И. Е. Нормализация Тренсона гиперполосы H_m аффинного пространства // Диф. геометрия многообр. фигур. Калининград, 1998. Вып. 29. С. 38–40.
4. Фиников С. П. Метод внешних форм Картана в дифференциальной геометрии. М.; Л., 1948.
5. Столяров А. В. О фундаментальных объектах регулярной гиперполосы // Изв. высших учебных заведений. Математика. 1975. №10. С. 97–99.



6. *Остиану Н. М., Рыжков В. В., Швейкин П. И.* Очерк научных исследований Германа Федоровича Лапшева // Тр. геом. семинара / ВИНИТИ. М., 1973. Т. 4. С. 7–70.

7. *Малаховский В. С.* Введение в теорию внешних форм : учебное пособие / Калинингр. ун-т. Калининград, 1978. Ч. 1. 1980. Ч. 2.

8. *Попов Ю. И.* Регулярные гиперполосы аффинного пространства : учебное пособие. Калининград, 2011.

9. *Попов Ю. И.* Нормализация Тренсона гиперполосы $H_m(\lambda)$ // Диф. геометрия многообр. фигур. Калининград, 2007. Вып. 38. С. 117–122.

10. *Попов Ю. И.* Поля геометрических объектов гиперполосного распределения аффинного пространства / Калинингр. ун-т, 1988. Деп. в ВИНИТИ, 1988. 6 807–887 Деп.

11. *Mihalescu T.* Geometric differential projective. Bucuresti Aicd RPR, 1958.

12. *Алишбая Э. Д.* Геометрия распределений гиперплоскостных элементов в аффинном пространстве : учебное пособие. Тбилиси, 1999.

13. *Акивис М. А.* О нормалях Фосса поверхности, несущей сеть сопряженных линий // Мат. сборник. 1962. Т. 58, №2. С. 695–706.

14. *Норден А. П.* Пространства аффинной связности. М., 1976.

15. *Юрьева С. Н.* Нормализация Фосса – Грина гиперполосы $H_M(\Lambda)$ // Диф. геометрия многообр. фигур. Калининград, 2005. Вып. 36. С. 160–165.

Об авторе

Юрий Иванович Попов – канд. физ.-мат. наук, проф., Балтийский федеральный университет им. И. Канта.

E-mail: matsievsky@newmail. ru.

Author

Dr Juriy Popov – assistant professor, I. Kant Baltic Federal University.

E-mail: matsievsky@newmail. ru.