

(C) состоит из уравнений (2.4) и уравнений

$$\omega_i^3 = m_{ik} \omega^k, \quad \omega_3^0 = n_k \omega^k, \quad dp = p_k \omega^k. \quad (3.3)$$

Замыкая (3.3), находим:

$$\Delta m_{ik} \wedge \omega^k = 0, \quad \Delta n_k \wedge \omega^k = 0, \quad \Delta p_k \wedge \omega^k = 0, \quad (3.4)$$

где

$$\Delta m_{ii} = dm_{ii} - 2m_{ii} \omega_i^i - m_i \omega^i, \quad \Delta m_{ij} = dm_{ij},$$

$$\Delta n_i = dn_i + n_i (n_j m_{jj} + m_{ji} (1 - n_j)) \omega_j^j - n_i \omega_i^i, \quad (3.5) \text{ УДК } 514.75$$

$$\Delta p_i = dp_i + p_i (n_i \omega_j^j - \omega_i^i) + p_j n_j \omega_j^j,$$

$$m_i = n_i (m_{ii} m_{jj} - m_{ij} m_{ji}) + n_j m_{ii} (m_{ij} + m_{ji}).$$

Из (2.4), (3.3), (3.4) следует, что конгруэнции (C) эквидистант определяются с произволом четырех функций двух аргументов. Учитывая (3.3) в (3.2), приходим к системе уравнений

$$\begin{cases} f = 0, \quad x^0 = 0, \quad (x^2 + x^3 n_1) \omega^1 + (x^1 + x^3 n_2) \omega^2 = 0, \\ x^3 (m_{k1} x^k - \frac{p_1}{2p} x^3) \omega^1 + (m_{k2} x^k - \frac{p_2 x^3}{2p}) \omega^2 = 0 \end{cases} \quad (3.6)$$

для определения фокальных точек эквидистанты C и фокальных семейств конгруэнции (C). Из (3.6) следует

Т е о р е м а 2. Конгруэнция (C) эквидистант имеет в общем случае четыре собственные фокальные поверхности. Несобственным фокальным точкам A_1 и A_2 эквидистанты $C \in (C)$ соответствуют координатные фокальные линии $\omega^1 = 0$ и $\omega^2 = 0$.

4. Условие $m_{ii} = 0$ означает, что точка A_i является сдвоенной несобственной фокальной точкой эквидистанты $C \in (C)$. Рассмотрим конгруэнцию эквидистант с двумя сдвоенными несобственными фокальными точками. Тогда

$$m_{n1} = 0, \quad m_{n2} = 0. \quad (4.1)$$

Учитывая в (2.4), (3.3), (3.4) эти соотношения, убеждаемся, что такие конгруэнции определяются с произволом двух функций двух аргументов. Две собственные фокальные точки эквидистанты C этой конгруэнции определяются уравнениями:

$$f = 0, \quad x^0 = 0, \quad (2p n_1 m_{n2} + p_1) x^1 - (2p n_2 m_{n1} + p_2) x^2 + (p_1 p_2 - p_2 n_1) x^3 = 0. \quad (4.2)$$

Из (2.4) следует, что если касательная плоскость к поверхности (A_0) , ассоциированной с конгруэнцией (C), содержит прямую $A_1 A_2$, то и касательная плоскость к поверхности (A_2) также содержит эту прямую, и наоборот. Конгруэнции эквидистант, обладающие этим свойством, характеризуются условиями:

$$n_1 = 0, \quad n_2 = 0 \quad (4.3)$$

и определяются с произволом трех функций двух аргументов.

1. Ефимов Н.В. Высшая геометрия / ГИТТЛ. М., 1953.

2. Малаховский В.С. Дифференциальная геометрия

многообразий фигур и пар фигур в однородном пространстве // Тр. геометр. семинара / ВИНТИ. М., 1969. Т.2. С.179-206.

АФФИННЫЕ СВЯЗНОСТИ, ПОРОЖДЕННЫЕ СЕМЕЙСТВОМ КОЛЛИНЕАЦИЙ

Н.В.М а л а х о в с к и й

(Калининградский государственный университет)

Продолжается начатое в [1] - [3] исследование n -параметрических семейств Π_n коллинеаций $\pi: \mathcal{P}_n \rightarrow \mathcal{P}_n$ n -мерных проективных пространств. Доказано, что семейство Π_n порождает в \mathcal{P}_n ряд аффинных связностей. Для каждой из них получена геометрическая характеристика параллельного переноса в этой связности и геодезических линий. Изучены порожденные связностями ассоциированные геометрические образы: квазихарактеристические направления, индикатрисы, главные точки. Рассмотрены некоторые специальные классы семейств Π_n . В работе использованы обозначения и формулы из [1] и [2].

§1. Объекты связностей и тензоры кривизны, порожденные семейством Π_n

Рассмотрим n -параметрическое семейство Π_n коллинеаций $\pi: \mathcal{P}_n \rightarrow \mathcal{P}_n$ n -мерных проективных пространств, отображающих заданную точку $A_0 \in \mathcal{P}_n$ в заданную точку $a_0 \in \mathcal{P}_n$, причем точки A_0 и a_0 описывают n -мерные области. В реперах $\{A_j\}, \{a_i\}$ ($j, i = \overline{0, n}$) семейство Π_n определяется продолженной системой уравнений Пфаффа (1.6), (1.8) работы [1]. Нормали $\nu(\sigma) \in \mathcal{P}_n, \tilde{N}(\sigma) = \pi^{-1}(\nu(\sigma)) \in \mathcal{P}_n$ задаются в однородных координатах \tilde{x}^i, \tilde{X}^j уравнениями

$$\tilde{\nu}_i \tilde{x}^i + \tilde{x}^0 = 0, \quad \tilde{N}_j \tilde{X}^j = 0, \quad (1.1)$$

где (см. [2], с.51):

$$\tilde{\nu}_i = \nu_i + \sigma (N_i - \nu_i), \quad \tilde{N}_j = \tilde{\nu}_i M_j^i - P_j. \quad (1.2)$$

Отнесем пространство \mathcal{P}_n к реперу τ_0 [2, с.52], поместив вершину a_i на нормаль $\nu(\sigma)$, а пространство \mathcal{P}_n - к реперу R_σ , в

котором $A_i \in \mathcal{M}(\sigma)$. Тогда из (1.1), (1.2) и (1.10), (1.11) ра-
 ты [2] следует:

$$\omega_i = 0, \quad \tilde{M}_j = 0, \quad P_j = 0, \quad \omega_i^{\circ} = \tilde{\gamma}_{ix}^{\circ} \Omega^x, \quad \Omega_j^{\circ} = \tilde{M}_{jk}^{\circ} \Omega^k, \quad (1.3)$$

$$\tilde{\gamma}_{ix}^{\circ} = -\gamma_{ix}^{\circ} + \epsilon(\gamma_{ix}^{\circ} - \mathcal{M}_{ix}^{\circ}), \quad \tilde{M}_{jk}^{\circ} = M_{jk}^{\circ} \gamma_{ix}^{\circ} + P_{jk}^{\circ} - \tilde{\gamma}_{ix}^{\circ} M_{jk}^{\circ}. \quad (1.4)$$

Структурные уравнения форм $\tilde{\Omega}_j^{\circ} = \tilde{\Omega}_j^{\circ} - \delta_j^x \Omega_x^{\circ}$ связности \tilde{M}
 порожденной в пространстве \mathcal{P}_n полем нормалей $\mathcal{M}(\sigma)$, имеют вид:

$$d\tilde{\Omega}_j^{\circ} = \tilde{\Omega}_j^{\circ} \wedge \tilde{\Omega}_L^{\circ} + \frac{1}{2} \tilde{R}_{LHK}^{\circ} \Omega^L \wedge \Omega^K, \quad (1.5)$$

$$\tilde{R}_{LHK}^{\circ} = 2(\tilde{M}_{j[GL}^{\circ} \delta_{HJ}^{\circ} - \tilde{M}_{[LHJ]}^{\circ} \delta_{GK}^{\circ}). \quad (1.6)$$

Вместе с уравнениями $d\Omega_j^{\circ} = \Omega_j^{\circ} \wedge \tilde{\Omega}_x^{\circ}$ уравнения (1.5) являются
 уравнениями пространства аффинной связности $(\mathcal{P}_n, \tilde{M})$ без кру-
 чения. Аналогично определяется в пространстве \mathcal{P}_n связность $\tilde{\gamma}$
 порожденная полем нормалей $\mathcal{V}(\sigma)$.

Рассмотрим системы величин Γ_{jk}^L, G_{jk}^L [2, с.51] и

$$G_{jk}^L = \frac{1}{2} G_{(jk)}^L, \quad \gamma_{jk}^L = G_{jk}^L - \Gamma_{jk}^L, \quad \tilde{\gamma}_{jk}^L = G_{jk}^L - \Gamma_{jk}^L, \quad (1.7)$$

$$g_{jk}^L = G_{jk}^L - B_{jk}^L \Gamma_{pq}^H A_p^q A_x^q, \quad \tilde{g}_{jk}^L = G_{jk}^L - B_{jk}^L \Gamma_{pq}^H A_p^q A_x^q,$$

где A_j^x и B_j^x определены формулами (2.12) в [1].
 Предложение 1.1. Каждая из систем величин $\{\Gamma_{jk}^L\}, \{G_{jk}^L\}, \{\gamma_{jk}^L\}, \{\tilde{\gamma}_{jk}^L\}, \{g_{jk}^L\}, \{\tilde{g}_{jk}^L\}$ определяет в нормализо-
 ванном пространстве \mathcal{P}_n аффинную связность.

Доказательство. Рассмотрим, например, систе-
 мы величин $\{G_{jk}^L\}$. Обозначим

$${}^{\epsilon} \Omega_x^j = \Omega_x^j - \delta_x^j \Omega_x^{\circ} + G_{jk}^j \Omega_k^H. \quad (1.8)$$

$$v G_{jk}^L = -\delta_{(j}^L \Omega_{k)}^{\circ} + \delta_{(j}^L \lambda_{k)}^i \omega_i^{\circ} + G_{jkH}^L \Omega^H, \quad (1.9)$$

$$d{}^{\epsilon} \Omega_x^j = \Omega_x^j \wedge \Omega_L^{\circ} + \frac{1}{2} {}^{\epsilon} R_{LHK}^j \Omega^L \wedge \Omega^K, \quad (1.10)$$

$$d\Omega_j^{\circ} = \Omega_j^{\circ} \wedge \Omega_x^{\circ} + \frac{1}{2} S_{LH}^j \Omega^L \wedge \Omega^H,$$

$${}^{\epsilon} R_{LHK}^j = 2(G_{j[GL}^j \Gamma_{KH]}^G - \delta_x^j \tilde{M}_{[LH]}^x - \delta_{[L}^j \mathcal{M}_{x|KH]}^{\circ} - G_{x[LH]}^j - G_{xL}^j), \quad S_{LH}^j = G_{HL}^j - G_{LH}^j. \quad (1.11)$$

Таким образом, формы $\Omega_j^{\circ}, {}^{\epsilon} \Omega_x^j$ удовлетворяют уравнениям
 структуры пространства аффинной связности. Назовем эту связ-
 ность связностью \tilde{G} . Заменяя в (1.8) G_{jk}^j на величины Γ_{jk}^j
 (1.7), получим структурные уравнения аффинных связностей \tilde{G}
 $\tilde{G}, \tilde{\gamma}, \tilde{\gamma}, \tilde{g}, \tilde{g}$ и выражения для их тензоров кривизны и кр-

$$\text{ращения, причем оказывается, что} \quad \gamma_{LH}^j = \tilde{\gamma}_{LH}^j = S_{LH}^j, \quad \tilde{S}_{LH}^j = \tilde{\gamma}_{LH}^j = \tilde{S}_{LH}^j = \tilde{\gamma}_{LH}^j = 0, \quad (1.12)$$

т.е. пространства $(\mathcal{P}_n, \tilde{G}), (\mathcal{P}_n, \tilde{\gamma}), (\mathcal{P}_n, \tilde{g}), (\mathcal{P}_n, \tilde{g})$ являются пространства-
 ли аффинной связности без кручения. Заметим, что связности
 $\tilde{M}, \tilde{G}, \tilde{g}$ определяются фундаментальным объектом Γ_1 первого
 порядка семейства Π_n , а остальные - фундаментальным объек-
 том Γ_2 второго порядка.

§2. Параллельный перенос

Для каждой точки $A_0 \in \mathcal{P}_n$ семейство Π_n порождает морфизм
 $\mu_{A_0}: T(\mathcal{P}_n) \rightarrow T(\mathcal{P}_n)$ касательных к \mathcal{P}_n и \mathcal{P}_n расслоений, определяемый
 следующим образом:

$$\mu_{A_0}: (M, \tilde{V}) \in T(\mathcal{P}_n) \mapsto (\pi_{A_0}(M), T_M(\pi_M)(\tilde{V})) \in T(\mathcal{P}_n), \quad (2.1)$$

где $M \in \mathcal{P}_n, \tilde{V} \in T_M(\mathcal{P}_n), \pi_{A_0}, \pi_M$ - коллинеации семейства Π_n , соответ-
 ствующие точкам A_0 и $M, T_M(\pi_M)$ - касательное в точке M ото-
 бражение к отображению π_M .

$$\text{Назовем отображения} \quad x^i = \lambda_j^i X^j, \quad x^i = a_k^i x^k \quad (2.2)$$

отображениями λ и a ($a_k^i = \lambda_j^i \tilde{M}_k^j$ [1, с.54]).

Предложение 2.1. Вектор $\tilde{v} \in T_{A_0}$ переносится па-
 раллельно в связности $\tilde{G}(\tilde{\Gamma}, \tilde{\gamma}, \tilde{g})$ в точку $M = A_0 + dA_0$, в том и
 только в том случае, если соответствующий ему при отображении
 $\mu_{A_0}(\lambda, \lambda^i a \cdot \mu_{A_0}, \lambda^i \cdot \mu_{A_0})$ вектор переносится параллельно в связнос-
 ти $\tilde{v}(\tilde{\gamma}, \tilde{M}, \tilde{M})$.

Докажем это утверждение для связности \tilde{G} (для остальных
 случаев рассуждения аналогичны). Пусть $M = A_0 + dA_0, \tilde{v} = \{\xi^j\}$.

Тогда M и $\pi_{A_0}(M)$ имеют координаты $\{\Omega^j\}$ и $\{M_j^i \Omega^j + \langle 2 \rangle\}$, где сим-
 вол $\langle n \rangle$ означает совокупность членов порядков малости $p \geq n$
 относительно Ω^j . Отображение $T_M(\pi_M)$ определяется матрицей с

компонентами $\{M_j^i + M_{jk}^i \Omega^k\}$. Пусть $\tilde{V} = \{\eta^j\}$ - результат параллель-
 ного перенесения в связности \tilde{G} вектора \tilde{v} в точку M , т.е.

$$\tilde{V} = \xi^j - G_{xL}^j \xi^x \Omega^L. \quad \text{Для } T_M(\pi_M(\tilde{V})) \text{ имеем:} \quad (2.3)$$

$$(M_j^i + M_{jk}^i \Omega^k)(\xi^j - G_{xL}^j \xi^x \Omega^L) = M_j^i \xi^j + \langle 2 \rangle$$

из (2.2) следует, что вектор $x^i = M_j^i \xi^j$, соответствующий при отоб-
 ражении μ_{A_0} вектору \tilde{v} , переносится параллельно в связности
 \tilde{v} .

Объект $\{\Gamma_{jk}^L\}$, порожденный индуцированным точечным отобра-
 жением ψ , был введен Г.Врэнчану [7], [4]. Поэтому связность
 \tilde{G} будем называть связностью Врэнчану. Связность \tilde{G} является

обобщением связности Вранчану.

Связности $\overset{\circ}{G}, \overset{\circ}{Y}, \overset{\circ}{g}$ характеризуются как единственные связности без кручения, имеющие общие геодезические соответствия со связностями G, Y, g .

Для данной нормализации $\mathcal{V}(\sigma), \mathcal{M}(\sigma)$ определяется множество $\overline{\Psi}_{A_0}$ отображений, графики которых имеют в точке $(A_0, a_0) \in \mathcal{P}_n \times \mathcal{P}_n$ касание второго порядка с отображением

$$x^i = M_{\gamma}^i X^{\gamma} + \frac{1}{4} M_{(\gamma\kappa)}^i X^{\gamma} X^{\kappa}, \quad (2.4)$$

т.е. струя второго порядка точечных отображений с началом A_0 концом a_0 .

Предложение 2.2. Вектор $\bar{u} \in T_{A_0}$ переносится параллельно в связности $\overset{\circ}{G}(\overset{\circ}{Y}, \overset{\circ}{g})$ в точку $M = A_0 + dA_0$ в том и только в том случае, если он переносится параллельно в связности Вранчану для отображения $\psi \in \overline{\Psi}_{A_0}(\varphi^1 \cdot a \cdot \psi, \varphi^1 \cdot \psi)$.

Доказательство. Построив объект связности Вранчану для точечного отображения ψ струи $\overline{\Psi}_{A_0}$, мы придем к $\{G_{\gamma\kappa}^i\}$, что дает геометрическую интерпретацию параллельного переноса в связности $\overset{\circ}{G}$, а тем самым в связностях $\overset{\circ}{Y}$ и $\overset{\circ}{g}$.

§3. Геодезические линии

Кривая $\ell: R \rightarrow \mathcal{P}_n$

$$X^{\gamma} = \xi^{\gamma} t - \frac{1}{2} \Gamma_{\gamma\kappa}^{\gamma} \xi^{\kappa} \xi^{\lambda} t^2 + \langle z \rangle \quad (3.1)$$

является геодезической в пространстве аффинной связности $\{G_n\}$. Аналогичный вид имеют геодезические остальных связностей, введенных в §1.

Предложение 3.1. Геодезические линии связности $\overset{\circ}{\Gamma}$ (связностей $\overset{\circ}{G}, \overset{\circ}{G}$) являются прообразами прямых пространства \mathcal{P}_n при отображении ψ (при отображении струи $\overline{\Psi}_{A_0}$).

Доказательство. Для $\varphi \cdot \ell$ в реперах $\tau_{\sigma}, R_{\sigma}$ имеем:
 $x^i = \lambda_{\gamma}^i (\xi^{\gamma} t - \frac{1}{2} \Gamma_{\gamma\kappa}^{\gamma} \xi^{\kappa} \xi^{\lambda} t^2) + \frac{1}{2} \lambda_{\gamma\kappa}^i \xi^{\gamma} \xi^{\kappa} t^2 = \lambda_{\gamma}^i \xi^{\gamma} t + \langle z \rangle, \quad (3.2)$
 т.е. линия $\varphi \cdot \ell$ имеет касание второго порядка с прямой $x_{\gamma}^i = \lambda_{\gamma}^i t$, причем это выполняется для всех $A_0 \in \mathcal{P}_n$. Для связностей $\overset{\circ}{G}$ и $\overset{\circ}{g}$ доказательство аналогично.

Предложение 3.2. Геодезические связностей $\overset{\circ}{Y}$ ($\overset{\circ}{g}$ и $\overset{\circ}{g}$) являются прообразами прямых пространства \mathcal{P}_n при отображении $\varphi^1 \cdot a \cdot \psi$ ($\varphi^1 \cdot \psi$), где $\psi \in \overline{\Psi}_{A_0}$.

Доказательство. Отображение φ^1 определяет формулами:

$$X^{\gamma} = \lambda_{\gamma}^{\gamma} x^{\gamma} - \frac{1}{2} \lambda_{\gamma}^{\gamma} \lambda_{\delta}^{\delta} \Gamma_{\gamma\kappa}^{\gamma} x^{\gamma} x^{\kappa} + \langle z \rangle. \quad (3.3)$$

Используя (2.4), (2.5), (3.3) для $\varphi^1 \cdot a \cdot \psi$ и $\varphi^1 \cdot \psi$, получим:

$$Y^{\gamma} = \delta_{\gamma}^{\gamma} X^{\gamma} + \frac{1}{2} \gamma_{\gamma\kappa}^{\gamma} X^{\gamma} X^{\kappa} + \langle z \rangle, \quad \tilde{Y}^{\gamma} = A_{\gamma}^{\gamma} Y^{\gamma} + \langle z \rangle. \quad (3.4)$$

Далее предложение доказывается аналогично предложению 3.1.

§4. Характеристические и квазихарактеристические направления

Используя формулу (1.13) в [4], убеждаемся, что характеристическое направление $\{\xi^{\gamma}\}$ точечного отображения ψ определяется условиями:

$$\Gamma_{\gamma\kappa}^{\gamma} \xi^{\kappa} \xi^{\lambda} - 2\kappa \xi^{\gamma} = 0. \quad (4.1)$$

Назовем его Γ -характеристическим направлением. Заменяя в (4.1) $\Gamma_{\gamma\kappa}^{\gamma}$ на $G_{\gamma\kappa}^{\gamma}$ и величинами из (1.7), получим соответственно G -характеристическое, Y -характеристическое, g -характеристическое направление.

По аналогии с [5] дадим следующее определение.

Определение 4.1. Направление, определяемое в точке P геодезической ℓ в пространстве аффинной связности A , называется квазихарактеристическим направлением отображения $\{A \rightarrow \mathcal{P}_n \rightarrow B$ пространств аффинной связности A и B , если образ кривой ℓ при отображении $\{$ имеет в точке $r = \{P\}$ геометрическое касание второго порядка с геодезической линией пространства B .

Из предложений (3.1), (3.2) непосредственно вытекает

Предложение 4.1. G -, Y -, g -характеристические направления в точке A_0 являются соответственно квазихарактеристическими направлениями отображений $\psi: (\mathcal{P}_n, G) \rightarrow (\mathcal{P}_n, \tilde{Y})$, $\varphi^1 \cdot a \cdot \psi: (\mathcal{P}_n, \tilde{g}) \rightarrow (\mathcal{P}_n, \tilde{M})$, $\varphi^1 \cdot \psi: (\mathcal{P}_n, \tilde{g}) \rightarrow (\mathcal{P}_n, \tilde{M})$, где $\psi \in \overline{\Psi}_{A_0}$.

§5. Индикатрисы, главные точки

Фундаментальный объект Γ_2 семейства \mathbb{W}_n определяет для каждой точки $A_0 \in \mathcal{P}_n$ и нормали $\nu(\sigma)$ четыре инвариантных многообразия:

$$\begin{cases} \Gamma_{\gamma\kappa}^{\gamma} X^{\gamma} X^{\kappa} - 2X^{\gamma} = 0, & G_{\gamma\kappa}^{\gamma} X^{\gamma} X^{\kappa} - 2X^{\gamma} = 0, \\ \gamma_{\gamma\kappa}^{\gamma} X^{\gamma} X^{\kappa} - 2X^{\gamma} = 0, & g_{\gamma\kappa}^{\gamma} X^{\gamma} X^{\kappa} - 2X^{\gamma} = 0. \end{cases} \quad (5.1)$$

Назовем эти многообразия соответственно $\tilde{\Gamma}$ -, \tilde{G} -, \tilde{Y} -, \tilde{g} -индикатрисой, а точку этого многообразия, отличную от A_0 , соответственно $\tilde{\Gamma}$ -, \tilde{G} -, \tilde{Y} -, \tilde{g} -главной точкой. Из формул (2.4), (3.3),

(3.4), (4.1) вытекают следующие два предложения:

Предложение 5.1. \bar{G} -главная (\bar{Y} -, \bar{q} -главная) точка M характеризуется тем, что прямая $[A, M]$ является $K(Q_7)$ - главной прямой отображения $\psi \in \bar{V}_{A_0}(\bar{q}^{-1} \circ \psi \circ \bar{q}^{-1} \circ \psi)$ и для всех гомотопий, касательных к $\psi(\bar{q}^{-1} \circ \psi \circ \bar{q}^{-1} \circ \psi)$ в точке A_0 , для которых $[A, M]$ есть $K(Q_7)$ - главная прямая, выполняется $K(Q_7)(M) \in \pi^{-1}(\nu(\sigma))$.

Предложение 5.2. Прямая λ -связки $\{A_0\}$ является \bar{G} -характеристической (\bar{Y} -, \bar{q} -характеристической) в том и только в том случае, если на ней лежит \bar{G} -главная (\bar{Y} -, \bar{q} -главная) точка.

§6. Некоторые специальные случаи

Определение 6.1. Говорят, что семейство Π_n относится к типу $\Pi_n^r, \Pi_n^{G_0}, \Pi_n^{Y_0}, \Pi_n^{q_0}, \Pi_n^{K_0}$, если компоненты соответствующих объектов связности определяются формулами:

$$\left\{ \begin{aligned} \bar{\Gamma}_{jk}^L &= \frac{1}{2} \delta_{(j}^L L_{k)}, & \bar{G}_{jk}^L &= \frac{1}{2} \delta_{(j}^L K_{k)}, & \bar{Y}_{jk}^L &= \frac{1}{2} \delta_{(j}^L R_{k)}, \\ \bar{q}_{jk}^L &= \frac{1}{2} \delta_{(j}^L T_{k)}, & \bar{Y}_{jk}^L &= \delta_{(j}^L S_{k)}. \end{aligned} \right. \quad (6.1)$$

Очевидно, $\Pi_n^r \subset \Pi_n^{G_0}$ и введенное в [1] семейство Π_n^r относится к типу Π_n^r .

Справедливы следующие предложения.

Предложение 6.1. Если семейство Π_n относится к классу $\Pi_n^r(\Pi_n^{G_0}, \Pi_n^{Y_0}, \Pi_n^{q_0})$, то 1) множество $\bar{\Gamma}$ -главных (\bar{G} -, \bar{Y} -, \bar{q} -главных) точек, построенное для точки A_0 , является гиперплоскостью; 2) любая прямая связки $\{A_0\}$ является $\bar{\Gamma}$ -характеристической (\bar{G} -, \bar{Y} -, \bar{q} -характеристической).

Предложение 6.2. Семейство Π_n относится к классу $\Pi_n^{Y_0}$ в том и только в том случае, если связности \bar{G} и $\bar{\Gamma}$ имеют общие геодезические.

Предложение 6.3. Семейство Π_n относится к классу $\Pi_n^{q_0}$ в том и только в том случае, если связности \bar{G} и $\bar{\Gamma}$ имеют общую псевдосвязность [8, с.149].

В этом случае связность \bar{Y} порождается полем аффинора $\{A_x^j\}$. Действительно, из $A_x^j = \bar{A}_x^i M_j^i$ получаем:

$$\nu A_x^j = (\bar{A}_x^i G_{jk}^i - A_x^i \Gamma_{jk}^i) \Omega^j. \quad (6.2)$$

Откуда вытекает:

$$\nu A_x^j = A_x^i \bar{Y}_{jk}^i \Omega^j. \quad (6.3)$$

Если \bar{G} и $\bar{\Gamma}$ имеют общую псевдосвязность, то из (6.1) получаем

$$\nu \ell_n A_x^j = S_L \Omega^j. \quad (6.4)$$

Библиографический список

1. М а л а х о в с к и й Н.В. О семействах коллинеаций многомерных проективных пространств // Дифференциальная геометрия многообразий фигур: Межвуз. темат. сб. науч. тр. / Калинингр. ун-т. Калининград, 1989. Вып.20. С.50-57.
2. М а л а х о в с к и й Н.В. Нормализация проективных пространств и характеристические числа, порожденные семейством коллинеаций // Дифференциальная геометрия многообразий фигур: Межвуз. темат. сб. науч. тр. / Калинингр. ун-т. Калининград, 1990. Вып.21. С.50-56.
3. М а л а х о в с к и й Н.В. Двупараметрические семейства коллинеаций проективных плоскостей // Дифференциальная геометрия многообразий фигур: Межвуз. темат. сб. науч. тр. / Калинингр. ун-т. Калининград, 1991. Вып.22. С.66-72.
4. Р ы ж к о в В.В. Дифференциальная геометрия точечных соответствий между пространствами // Геометрия, 1963. Итоги науки / ВИНТИ. М., 1965. С.65-107.
5. Б о л о д у р и н В.С. О геометрии точечных отображений P_m в P_n ($m < n$) // Тр. геометр. семинара / ВИНТИ. М., 1974. Т.6. С.207-222.
6. А н д р е е в Б.А. К геометрии дифференцируемого отображения $f: P_m \rightarrow P_n$ ($m > n$) // Дифференциальная геометрия многообразий фигур: Межвуз. темат. сб. науч. тр. / Калинингр. ун-т. Калининград, 1987. Вып.18. С.5-9.
7. Vranceanu G. Sul tenzore asociatoad corespondența fra spații proiective // Boll. Unione mat. ital. 1957. V.12. №4. p. 489-506.
8. Н о р д е н А.П. Пространства аффинной связности / М.: Наука, 1976.