

дезической \mathcal{M}_2 (плоскому центральному сечению).
 В то же время образующая поднимается по прямой пропорционально изменению эквицентроаффинной дуги $S_{\rightarrow u}$ плоского центрального сечения \mathcal{M}_2 ($S_{\rightarrow u} = \kappa \int (x^1 \dot{x}^1 - \dot{x}^1) dx^1, \kappa = \text{const}$).

Рассмотрим, наконец, индикатрису \mathcal{M}_2 , являющуюся поверхностью касательных к W -кривой центроаффинной группы.

Л е м м а 8. В общем случае группа движений в $T(\mathcal{M}_2)$ зависит от трех параметров. Если же центроаффинное кручение W -кривой равно нулю, то эта группа зависит от четырех параметров.

Список литературы

1. Широков А.П. К вопросу о релятивной линейчатой геометрии. — В кн.: Дифференциальная геометрия. Саратов, 1976.
2. Н о р д е н А.П. Пространства аффинной связности. М. Наука, 1976.
3. Широков П.А., Широков А.П. Аффинная дифференциальная геометрия. М. Физматгиз, 1959.

А.В.С то л я р о в

ДВОЙСТВЕННАЯ ТЕОРИЯ ГИПЕРПОЛОСНОГО РАСПРЕДЕЛЕНИЯ И ЕЕ ПРИЛОЖЕНИЯ

1. Проективно-дифференциальная геометрия регулярно гиперполосного распределения $\mathcal{H} \subset P_n$ m -мерных линейных элементов ($m < n-1$) автором изучалась в работе [7]. В настоящей статье геометрия указанного многообразия в n -мерном пространстве проективной связности $P_{n,n}$ строится с привлечением теории двойственности, что позволило вскрыть новые аспекты теории указанного многообразия и привело к ее обогащению новыми геометрическими фактами; найдены также некоторые приложения двойственной теории распределения $\mathcal{H} \subset P_{n,n}$.

На протяжении всего изложения индексы пробегают следующие значения:

$$\bar{j}, \bar{k}, \bar{l} = \overline{0, n}; \quad \gamma, \kappa, \ell, \rho, q = \overline{1, n};$$

$$i, j, k, \ell, s, t = \overline{1, m}; \quad u, v, \omega = \overline{m+1, n-1}; \quad \alpha, \beta, \gamma = \overline{m+1, n};$$

$$\bar{i}, \bar{j}, \bar{k} = \overline{0, m}; \quad \bar{u}, \bar{v}, \bar{\omega} = 0, m+1, \dots, n-1.$$

2. Рассмотрим классическое n -мерное пространство проективной связности $P_{n,n}$, определенное Э.Картаном [2], [11] с помощью $(n+1)^2$ форм Пфаффа $\omega_{\bar{j}}^{\bar{k}}$, подчиненных структурным уравнениям

$$D\omega_{\bar{j}}^{\bar{k}} = \omega_{\bar{j}}^{\bar{l}} \wedge \omega_{\bar{l}}^{\bar{k}} + \frac{1}{2} R_{\bar{j}\bar{l}q}^{\bar{k}} \omega_0^p \wedge \omega_0^q, \quad \omega_{\bar{l}}^{\bar{l}} = 0. \quad (1)$$

При этом независимые первые интегралы u^1, u^2, \dots, u^n вполне интегрируемой системы линейно независимых уравнений $\omega_0^j = 0$ являются локальными координатами точки $A(u)$ базы

B_n ; с текущей точкой $A(u)$ связывается n -мерное проективное пространство P_n , отнесенное к точечному реперу $\{A_{\bar{\tau}}(\omega)\}$, причем $A_0(u) \equiv A(u)$.

Система дифференциальных уравнений движения репера $\{A_{\bar{\tau}}\}$ в слое имеет вид:

$$\delta A_{\bar{\tau}} = \pi_{\bar{\tau}}^{\bar{\alpha}} A_{\bar{\alpha}}, \quad \pi_{\bar{\tau}}^{\bar{\alpha}} = \omega_{\bar{\tau}}^{\bar{\alpha}} \Big|_{\omega_0^{\bar{\alpha}} = 0},$$

где δ - символ дифференцирования по параметрам центро-проективной группы фиксированного слоя, т.е. при $\omega_0^{\bar{\alpha}} = 0$.

3. В пространстве проективной связности $P_{n,n}$ ($n > 2$) рассмотрим регулярное гиперполосное распределение H [7] m -мерных линейных элементов ($m < n-1$); в репере первого порядка дифференциальные уравнения многообразия $H \subset P_{n,n}$ имеют вид (см. [7]):

$$\begin{aligned} \omega_i^n &= \Lambda_{i\bar{x}}^n \omega_0^{\bar{x}}, & \omega_i^{\bar{v}} &= M_{i\bar{x}}^{\bar{v}} \omega_0^{\bar{x}}, \\ \omega_{\bar{v}}^n &= A_{\bar{v}\bar{x}}^n \omega_0^{\bar{x}}, & \omega_{\bar{v}}^i &= N_{\bar{v}\bar{x}}^i \omega_0^{\bar{x}}. \end{aligned} \quad (2)$$

В силу регулярности распределения тензор Λ_{ij}^n первого порядка является невырожденным: $\Lambda = |\Lambda_{ij}^n| \neq 0$; ниже предполагаем, что тензор A_{uv}^n первого порядка также является невырожденным: $A = |A_{uv}^n| \neq 0$ (геометрический смысл этого см. в [7]). Каждая из функций Λ и A является относительным инвариантом первого порядка:

$$d \ln \Lambda + m (\omega_0^{\bar{v}} + \omega_{\bar{v}}^n) - 2 \omega_i^{\bar{v}} = \Lambda_{\bar{x}} \omega_0^{\bar{x}},$$

$$d \ln A + (n-m-1) (\omega_0^{\bar{v}} + \omega_{\bar{v}}^n) - 2 \omega_{\bar{v}}^{\bar{v}} = A_{\bar{x}} \omega_0^{\bar{x}},$$

где $\Lambda_{\bar{x}} = \Lambda_n^{ji} \Lambda_{ij}^n$, $A_{\bar{x}} = A_n^{vu} A_{uv}^n$.

Продолжая уравнения системы (2), имеем поля фундаментальных геометрических объектов второго, третьего и т.д. порядков распределения $H \subset P_{n,n}$; в частности, каждая из систем функций $\{\Lambda_{ij\bar{x}}^n, \Lambda_{i\bar{x}}^n, A_{\bar{v}\bar{x}}^n\}$, $\{A_{uv\bar{x}}^n, A_{u\bar{x}}^n, \Lambda_{i\bar{x}}^n\}$ образует геометрический объект второго порядка.

4. Возьмем новую систему из $(n+1)^2$ форм Пфаффа $\bar{\omega}_{\bar{\tau}}^{\bar{\alpha}}$:

$$\bar{\omega}_0^{\bar{\alpha}} = \omega_0^{\bar{\alpha}} - \frac{1}{n+1} (\Lambda_{\bar{x}} + A_{\bar{x}}) \omega_0^{\bar{x}}, \quad \bar{\omega}_n^{\bar{\alpha}} = \omega_n^{\bar{\alpha}} - \frac{1}{n+1} (\Lambda_{\bar{x}} + A_{\bar{x}}) \omega_0^{\bar{x}},$$

$$\bar{\omega}_0^i = \omega_0^i + \Lambda_n^{ij} \Lambda_{j\bar{x}}^n \omega_0^{\bar{x}}, \quad \bar{\omega}_0^{\bar{v}} = \omega_0^{\bar{v}} + A_{un}^n A_n^{vu} \omega_0^{\bar{x}}, \quad \bar{\omega}_0^n = \omega_0^n,$$

$$\bar{\omega}_i^{\bar{\alpha}} = \Lambda_{ki}^n \omega_n^{\bar{\alpha}}, \quad \bar{\omega}_i^{\bar{v}} = -\Lambda_{ki}^n A_n^{vu} \omega_u^{\bar{\alpha}}, \quad \bar{\omega}_i^n = -\Lambda_{ki}^n \omega_0^{\bar{\alpha}},$$

$$\bar{\omega}_n^{\bar{\alpha}} = \omega_n^{\bar{\alpha}}, \quad \bar{\omega}_n^i = -\Lambda_n^{ik} \omega_k^{\bar{\alpha}}, \quad \bar{\omega}_n^{\bar{v}} = -A_n^{vu} \omega_u^{\bar{\alpha}}, \quad (3)$$

$$\bar{\omega}_i^{\bar{j}} = \omega_i^{\bar{j}} + (\Lambda_n^{js} \Lambda_{si\bar{x}}^n - \delta_i^j \cdot \frac{1}{n+1} (\Lambda_{\bar{x}} + A_{\bar{x}})) \omega_0^{\bar{x}},$$

$$\bar{\omega}_{\bar{v}}^{\bar{\alpha}} = A_{uv}^n \omega_n^{\bar{\alpha}}, \quad \bar{\omega}_{\bar{v}}^i = -A_{uv}^n \Lambda_n^{ik} \omega_k^{\bar{\alpha}}, \quad \bar{\omega}_{\bar{v}}^n = -A_{uv}^n \omega_0^{\bar{\alpha}},$$

$$\bar{\omega}_{\bar{v}}^{\bar{w}} = \omega_{\bar{v}}^{\bar{w}} + (A_n^{wu} A_{uv\bar{x}}^n - \delta_{\bar{v}}^w \cdot \frac{1}{n+1} (\Lambda_{\bar{x}} + A_{\bar{x}})) \omega_0^{\bar{x}}.$$

Формы $\bar{\omega}_{\bar{\tau}}^{\bar{\alpha}}$ удовлетворяют следующим структурным уравнениям Картана-Лаптева [3], [1]:

$$D \bar{\omega}_{\bar{\tau}}^{\bar{\alpha}} = \bar{\omega}_{\bar{\tau}}^{\bar{\beta}} \wedge \bar{\omega}_{\bar{\beta}}^{\bar{\alpha}} + \frac{1}{2} \bar{R}_{\bar{\tau}\bar{\rho}\bar{q}}^{\bar{\alpha}} \omega_0^{\bar{\rho}} \wedge \bar{\omega}_0^{\bar{q}}, \quad \bar{\omega}_{\bar{\tau}}^{\bar{\tau}} = 0; \quad (4)$$

следовательно, формы $\bar{\omega}_{\bar{\tau}}^{\bar{\alpha}}$ являются формами связности нового пространства проективной связности $\bar{P}_{n,n}$. Нами показано, что преобразование $\mathcal{J}: \omega_{\bar{\tau}}^{\bar{\alpha}} \rightarrow \bar{\omega}_{\bar{\tau}}^{\bar{\alpha}}$ форм проективной связности по закону (3) является инволютивным, т.е. $\mathcal{J} \equiv \mathcal{J}^{-1}$.

Таким образом, регулярное гиперполосное распределение $\mathcal{H} \subset P_{n,n}$ m -мерных линейных элементов во 2-й дифференциальной окрестности его образующего элемента индуцирует пространство проективной связности $\bar{P}_{n,n}$, двойственное $P_{n,n}$ относительно инволютивного преобразования форм связности по закону (3); дифференциальные уравнения геометрического образа $\bar{\mathcal{H}} \subset \bar{P}_{n,n}$ двойственного данному распределению $\mathcal{H} \subset P_{n,n}$, имеют вид, аналогичный (2):

$$\begin{aligned}\bar{\omega}_i^n &= \bar{\Lambda}_{ix}^n \bar{\omega}_0^x, & \bar{\omega}_i^v &= \bar{M}_{ix}^v \bar{\omega}_0^x, \\ \bar{\omega}_v^n &= \bar{A}_{v\alpha}^n \bar{\omega}_0^\alpha, & \bar{\omega}_v^i &= \bar{N}_{v\alpha}^i \bar{\omega}_0^\alpha.\end{aligned}\quad (5)$$

З а м е ч а н и е. Справедливо: $R_{\bar{x}^i \bar{x}^j}^{\bar{x}^k} = 0 \Leftrightarrow \bar{R}_{\bar{x}^i \bar{x}^j}^{\bar{x}^k} = Q$, т.е. $\{P_{n,n} \equiv P_n\} \Leftrightarrow \{\bar{P}_{n,n} \equiv \bar{P}_n\}$; при этом формы $\omega_{\bar{x}^i}$ служат формами инфинитезимального перемещения точечного репера $\{A_{\bar{x}^i}\}$, а формы $\bar{\omega}_{\bar{x}^i}$ — формами инфинитезимального перемещения тангенциального репера $\{\bar{\xi}_{\bar{x}^i}\}$: $d\bar{\xi}_{\bar{x}^i} = \bar{\omega}_{\bar{x}^i}^{\bar{x}^j} \bar{\xi}_{\bar{x}^j}$, где

$$\begin{aligned}\bar{\xi}_0^n &= \frac{1}{\sqrt{\Lambda A}} [A_0 A_1 \dots A_{n-1}], & \bar{\xi}_n &= \frac{1}{\sqrt{\Lambda A}} [A_n A_1 \dots A_{n-1}], \\ \bar{\xi}_i^n &= \frac{1}{\sqrt{\Lambda A}} \sum_{j=1}^m \Lambda_{ji}^n [A_0 A_1 \dots A_{j-1} A_n A_{j+1} \dots A_m A_{m+1} \dots A_{n-1}], & (6) \\ \bar{\xi}_v^n &= \frac{1}{\sqrt{\Lambda A}} \sum_{u=m+1}^{n-1} A_{uv}^n [A_0 A_1 \dots A_m A_{m+1} \dots A_{u-1} A_n A_{u+1} \dots A_{n-1}].\end{aligned}$$

5. В работе [7] в третьей дифференциальной окрестности элемента распределения \mathcal{H} найдено поле инвариантных соприкасающихся гиперквадрик, уравнения которых в репере первого порядка записываются в виде

$$2x^0 x^n = a_{ij}^n x^i x^j + \frac{2\bar{\theta}_i}{m+2} x^i x^n + B_{uv}^n x^u x^v + 2\bar{\theta}_v x^v x^n + T_n (x^n)^2; \quad (7)$$

отметим, что гиперквадрики (7) найдены с существенным использованием фундаментального подобъекта $\{\Lambda_{ij}^n, \Lambda_{ijk}^n, \Lambda_{ijks}^n\}$ (с привлечением объектов $\{M_{ij}^v, \Lambda_{ij}^n\}$, $\{N_{ij}^v\}$).

Образ, двойственный соприкасающейся гиперквадрике (7), есть тангенциальная гиперквадрика, уравнение которой относительно репера $\{\bar{\xi}_{\bar{x}^i}\}$ (см. (6)) записывается в виде:

$$2\bar{x}^0 \bar{x}^n = \bar{a}_{ij}^n \bar{x}^i \bar{x}^j + \frac{2\bar{\theta}_i}{m+2} \bar{x}^i \bar{x}^n + \bar{B}_{uv}^n \bar{x}^u \bar{x}^v + 2\bar{\theta}_v \bar{x}^v \bar{x}^n + \bar{T}_n (\bar{x}^n)^2. \quad (8)$$

В уравнении (8) $\bar{x}^{\bar{i}}$ представляют собой координаты гиперплоскостей $\bar{\xi}$ относительно тангенциального репера (6): $\bar{\xi} = \bar{x}^{\bar{i}} \bar{\xi}_{\bar{i}}$; охваты функций $\bar{a}_{ij}^n, \bar{\theta}_i, \bar{B}_{uv}, \bar{\theta}_v, \bar{T}_n$ аналогичны соответствующим охватам коэффициентов уравнения (7) (см. [7]).

Показано, что при $\Lambda_{[ij]k}^n = 0$ обращение в нуль тензора Дарбу $D_{ijk}^n \stackrel{\text{def}}{=} (m+2) A_{ijk}^n - \Lambda_{(ij}^n \theta_{k)}$ (см. [7]) есть условие касания третьего порядка соприкасающихся гиперквадрик (7) и (8) с распределением $\mathcal{H} \subset P_{n,n}$ и $\bar{\mathcal{H}} \subset \bar{P}_{n,n}$ соответственно.

6. Согласно работе [8], на распределении $\mathcal{H} \subset P_{n,n}$, оснащённом в смысле А.П. Нордена [5] двойственным образом (в смысле [9]) полями квазитензоров ν_n^i, ν_i^0 , система форм $\{\hat{\theta}_{\bar{x}^i}^i\}$, где

$$\begin{aligned}\hat{\theta}_0^i &= \omega_0^i - \nu_n^i \omega_0^n, \\ \hat{\theta}_j^i &= \omega_j^i - \nu_n^i \omega_j^n - \delta_j^i (\omega_0^0 - \hat{\theta}_0^k \nu_k^0) - M_{vj}^i \omega_0^v - \\ &- (\nu_{nj}^i - \Lambda_{kj}^n \nu_n^k \nu_n^i + \nu_n^i \nu_j^0) \omega_0^n + \nu_j^0 \omega_0^i,\end{aligned}\quad (9)$$

определяет пространство $\hat{A}_{n,m}$ с линейной связностью аффинного типа.

Аналогично, если распределение характеристик $\Pi_{n-m-1} \equiv [A_0 A_v]$ распределения $\mathcal{H} \subset P_{n,n}$ оснащено в смысле А.П. Нордена полями квазитензоров ν_n^v, ν_v^0 (полем нормалей первого рода служит поле $[P_m, A_n + \nu_n^v A_v]$) то система форм $\{\hat{\theta}_{\bar{x}^v}^v\}$, где

$$\begin{aligned}\hat{\theta}_0^v &= \omega_0^v - \nu_n^v \omega_0^n, \\ \hat{\theta}_u^v &= \omega_u^v - \delta_u^v (\omega_0^0 - \hat{\theta}_0^w \nu_w^0) - (M_{iu}^v - \Lambda_{iu}^n \nu_n^v) \omega_0^i - \\ &- \nu_n^v \omega_u^n - (\nu_{nu}^v - \Lambda_{wu}^n \nu_n^w \nu_n^v + \nu_n^v \nu_u^0) \omega_0^n + \nu_u^0 \omega_0^v,\end{aligned}\quad (10)$$

также определяет пространство $\hat{A}_{n, n-m-1}^1$ с линейной связностью аффинного типа.

Отметим, что в выражениях (9), (10) можно, например, взять внутренним образом определенные квазитензоры

$$\begin{aligned} \nu_n^i &= \frac{1}{n-m-1} A_n^{uv} N_{vu}^i, & \nu_n^v &= \frac{1}{m} M_{ij}^v \Lambda_n^{ji}, \\ \bar{\nu}_i^0 &= -\frac{1}{n-m-1} (M_{iv}^v - \frac{1}{m} \Lambda_{iv}^n M_{sl}^v \Lambda_n^{ls}), & \bar{\nu}_v^0 &= -\frac{1}{m} N_{vs}^s. \end{aligned} \quad (11)$$

Так как каждая из систем функций

$$\begin{aligned} \bar{\nu}_n^i &= -\Lambda_n^{ik} \nu_k^0, & \bar{\nu}_i^0 &= \Lambda_{ki}^n \nu_n^k, \\ \bar{\nu}_n^v &= -A_n^{vu} \nu_u^0, & \bar{\nu}_v^0 &= A_{uv}^n \nu_n^u. \end{aligned} \quad (12)$$

есть квазитензор, двойственный соответствующему квазитензору относительно преобразования (3), то системы форм $\{\hat{\theta}_j^i\}, \{\hat{\theta}_n^v\}$ строения (9) и (10), где входящие в них формы и функции, пишутся с черточкой сверху, определяют пространства $\hat{A}_{n,m}$ и $\hat{A}_{n, n-m-1}$ с линейной связностью аффинного типа, двойственные соответствующим пространствам $\hat{A}_{n,m}$ и $\hat{A}_{n, n-m-1}$.

Заметим, что можно строить двойственную теорию распределения $\mathcal{H} \subset P_{n,n}$ и при некоторых других его оснащениях, а именно: а/при оснащении в смысле Э.Картана [10], б/при касательном оснащении [4], определяемом заданной на нем m -тканью линий.

7. В работе [7] нами построены (без применения теории двойственности) различные внутренние инвариантные нормализации регулярного распределения $\mathcal{H} \subset P_n$ (они справедливы и в случае $\mathcal{H} \subset P_{n,n}$). Теперь, зная закон охвата объекта нормали первого (второго) рода ν_n^i (ν_i^0) распределения $\mathcal{H} \subset P_{n,n}$, с использованием его двойственной теории легко построить внутренним образом определенную нормаль второго (первого) рода $\bar{\nu}_i^0$ ($\bar{\nu}_n^i$) следующим образом: построим охват квазитензора $\bar{\nu}_i^0$ ($\bar{\nu}_n^i$)

двойственного образа $\bar{\mathcal{H}} \subset \bar{P}_{n,n}$, аналогичный охвату ν_n^i (ν_i^0), после чего по закону (12) найдем соответствующую нормаль ν_i^0 (ν_n^i). В частности, в охватах (11) нормали ν_n^i и ν_i^0 (а также ν_n^v и ν_v^0) именно в таком смысле являются двойственными друг по отношению к другу. Согласно работе [6], с распределением $\mathcal{M} \subset P_{n,n}$ m -мерных линейных элементов ($m < n-1$) во второй дифференциальной окрестности внутренним образом ассоциируется гиперплоскостное распределение $\mathcal{H} \subset P_{n,n}$, для которого исходное распределение \mathcal{M} является базисным; уравнение гиперплоскости оснащающего распределения имеет вид $c_\alpha x^\alpha = 0$.

В случае $\det \|c_\alpha \Lambda_{ij}^\alpha\| \neq 0$ двойственную теорию гиперполосного распределения $\mathcal{H} \subset P_{n,n}$ можно приложить к изучению двойственной геометрии распределения $\mathcal{M} \subset P_{n,n}$; в частности, это позволяет: а/построить новые внутренним образом определенные инвариантные нормализации распределения \mathcal{M} ; б/найти ряд двойственных линейных связностей (аффинного и проективного типов), определяемых на распределении \mathcal{M} , оснащенном в смысле А.П.Нордена или Э.Картана; в/инвариантное присоединение регулярного распределения \mathcal{H} к распределению $\mathcal{M} \subset P_{n,n}$ позволяет изучить двойственную геометрию m -тканей на \mathcal{M} .

Все это приводит к обогащению теории распределений m -мерных линейных элементов в $P_{n,n}$ новыми геометрическими фактами.

Список литературы

1. Евтуших Л.Е., Лумисте Ю.Г., Остиану Н.М., Широков А.П. Дифференциально-геометрические структуры на многообразиях. - Проблемы геометрии, Т.9. (Итоги науки и техники ВИНТИ АН СССР), М., 1979.
2. К а р т а н Э. Пространства аффинной, проективной и конформной связности. - Изд-во Казанск. ун-та, 1962.
3. Л а п т е в Г.Ф. Дифференциальная геометрия погруженных многообразий. - Тр. Моск. матем. общ-ва, 1953, т.2, с.275-382.

4. М а л а х о в с к и й В.С. К геометрии касательно оснащенных подмногообразий. — Известия вузов. Матем., 1972, №9, с.54–65.

5. Н о р д е н А.П. Пространства аффинной связности, М., Наука, 1976.

6. О с т и а н у Н.М. Распределения m -мерных линейных элементов в пространстве проективной связности. II. — Тр. геометр. семинара, Т.3. (ВИНИТИ АН СССР), М., 1971, с.95–114.

7. С т о л я р о в А.В. Проективно-дифференциальная геометрия регулярного гиперполосного распределения m -мерных линейных элементов. — Проблемы геометрии, Т.7 (Итоги науки и техн. ВИНИТИ АН СССР), М., 1975, с.117–151.

8. С т о л я р о в А.В. Дифференциальная геометрия полос. — Проблемы геометрии, Т.10 (Итоги науки и техн. ВИНИТИ АН СССР), М., 1978, с.25–54.

9. Ч а к м а з я н А.В. Двойственная нормализация. — ДАН Арм.ССР, 1959, т.28, № 4, с.151–157.

10. C a r t a n E. *Les espaces à connexion projective.*

— Тр. семинара по векторному и тензорному анализу, 1937, 4, 147–159.

II. C a r t a n E. *Lecons sur la théorie des espaces à connexion projective.* Paris, 1937.

В.Н.Худенко

ОБ ОДНОМ КЛАССЕ ДВУМЕРНЫХ МНОГООБРАЗИЙ КОНИК В P_4

В четырехмерном проективном пространстве рассматриваются двумерные многообразия коник Q_1 , инцидентных стационарной гиперквадрике Q (многообразия S). Доказано наличие четырех фокальных точек коники $Q_1 \in S$, найдена их геометрическая характеристика.

Отнесем многообразие S к реперу $R = \{A_1, \dots, A_5\}$, где A_1, A_2, A_3 инцидентны двумерной плоскости коники Q_1 , а A_4, A_5 вне этой плоскости.

Уравнения квадрики Q и коники Q_1 запишем в виде:

$$a_{j\kappa} x^j x^\kappa = 0; \quad (1)$$

$$a_{\alpha\beta} x^\alpha x^\beta = 0, \quad x^4 = 0; \quad x^5 = 0. \quad (2)$$

Пфаффовы уравнения многообразия S имеет вид:

$$\omega_i^4 = \Gamma_i^{4j} \omega_j, \quad \omega_3^4 = \Gamma_3^{4j} \omega_j, \quad \omega_3^5 = \Gamma_3^{5j} \omega_j, \\ da_{j\kappa} - a_{j\lambda} \omega_\lambda^j - a_{\lambda\kappa} \omega_\lambda^j = 0, \quad (3) \\ (\omega_i \stackrel{\text{def}}{=} \omega_i^5).$$

Здесь индексы принимают следующие значения:

$$j, \lambda, \kappa = 1, 2, \dots, 5; \quad \alpha, \beta, \gamma = 1, 2, 3; \quad i, j, \kappa = 1, 2. \quad (4)$$

Рассмотрим фокальное многообразие коник $Q_1 \in S$ [2], из (1)–(3) получаем, что оно определяется системой алгебраических уравнений

$$a_{\alpha\beta} x^\alpha x^\beta = 0, \quad x^4 = 0, \quad x^5 = 0, \quad (5)$$