

УДК 514.75

О ФУНДАМЕНТАЛЬНЫХ ОБЪЕКТАХ РАСПРЕДЕЛЕНИЯ НА
ГИПЕРПОВЕРХНОСТИ В ПРОСТРАНСТВЕ ПРОЕКТИВНОЙ СВЯЗНОСТИ

П.А. Тадеев

(Ровенский педагогический институт)

В работе с помощью метода Г.Ф.Лаптева строится последовательность фундаментальных объектов распределения на гиперповерхности и ассоциированной с ним сопряженной системы первого рода в пространстве проективной связности. С помощью полученных фундаментальных объектов выделяется серия инвариантных прямых и два однопараметрических пучка соприкасающихся гиперквадрик гиперповерхности. При внешнем дифференцировании применяется оператор \bar{v} , введенный в [2]. Индексы в работе проходят следующие значения:

$$\bar{i}, \bar{j} = \overline{0, n}; i, j = \overline{1, m}; \bar{l}, \bar{m} = \overline{1, n-m-1}; s = 1, 2; v = \overline{1, 3}; t = \overline{1, 4}.$$

1. Пусть \mathcal{B} — гиперповерхность в пространстве проективной связности $P_{n,m}$. Рассмотрим на \mathcal{B} m -мерное распределение Δ_m , т.е. закон, который каждой точке A гиперповерхности ставит в соответствие проходящую через эту точку m -мерную плоскость $\pi_m(A)$, лежащую в касательной гиперплоскости $\pi_{n-1}(A)$ гиперповерхности. Будем рассматривать только такие распределения, для которых плоскость $\pi_m(A)$ не касается асимптотического конуса. С плоскостью $\pi_m(A)$ можно связать две $(n-m-1)$ -мерные плоскости, лежащие в гиперплоскости $\pi_{n-1}(A)$: плоскость $\pi_{n-m-1}^1(A)$, полярно сопряженную $\pi_m(A)$ относительно асимптотического конуса, и плоскость $\pi_{n-m-1}^2(A)$, являющуюся характеристикой гиперплоскости $\pi_{n-1}(A)$ при смещении ее по кривым, принадлежащим Δ_m . В результате на гиперповерхности возникает две пары распределений $(\Delta_m, \Delta_{n-m-1}^1)$ и $(\Delta_m, \Delta_{n-m-1}^2)$. В случае проективного пространства плоскости π_{n-m-1}^1 и π_{n-m-1}^2 совпадают и мы имеем двухкомпонентную неприводимую сопряженную систему на гиперповерхности [2]. Поэтому пары распределений $(\Delta_m, \Delta_{n-m-1}^1)$ и $(\Delta_m, \Delta_{n-m-1}^2)$ назовем соответственно сопряженными системами первого и второго рода.

В настоящей работе рассматривается распределение Δ_m и ассоциированная с ним сопряженная система первого рода. Отно-

сительно репера нулевого порядка $\{A_{\bar{j}}\}$ (точка $A_0 = A$ лежит на гиперповерхности, а точки A_1, \dots, A_{n-1} — в гиперплоскости π_{n-1}), инфинитезимальное перемещение которого имеет вид $dA_{\bar{j}} = \omega_{\bar{j}}^k A_{\bar{k}}$, дифференциальные уравнения гиперповерхности записываются следующим образом [1]:

$$\omega_i^n = 0, \quad \omega_i^k = \lambda_{ij} \omega^j; \quad \nabla \lambda_{ij} + \lambda_{ij} (\omega_0^n + \omega_n^n) = \lambda_{ijk} \omega^k; \quad \lambda_{ij} - \lambda_{ji} = 2R_{ij}^n.$$

Относительно репера первого порядка (точки A_1, \dots, A_m лежат в плоскости π_m , а точки A_{m+1}, \dots, A_{n-1} — в плоскости π_{n-m-1}) дифференциальные уравнения распределения Δ_m на \mathcal{B} (следовательно, и сопряженной системы первого рода) будут иметь вид

$$\omega_i^n = \lambda_{ij} \omega^j, \quad \omega_a^n = \lambda_{aj} \omega^j, \quad \omega_a^{\bar{i}} = \lambda_{aj}^{\bar{i}} \omega^j, \quad \lambda_{a\bar{i}} - \lambda_{\bar{i}a} = R_{a\bar{i}}^n,$$

$$\nabla \lambda_{ij} + \lambda_{ij} (\omega_0^n + \omega_n^n) = \tilde{\lambda}_{ijk} \omega^k, \quad \tilde{\lambda}_{ijk} = \lambda_{ijk} + \lambda_{ia} \lambda_{jk}^a + \lambda_{aj} \lambda_{ik}^a,$$

$$\nabla \lambda_{a\bar{i}} + \lambda_{a\bar{i}} (\omega_0^n + \omega_n^n) = \tilde{\lambda}_{aik} \omega^k, \quad \tilde{\lambda}_{aik} = \lambda_{aik} + \lambda_{ak} \lambda_{ik}^a + \lambda_{ai} \lambda_{ik}^a,$$

$$\nabla \lambda_{ab} + \lambda_{ab} (\omega_0^n + \omega_n^n) = \tilde{\lambda}_{abc} \omega^c, \quad \tilde{\lambda}_{abc} = \lambda_{abc} + \lambda_{ac} \lambda_{bc}^c + \lambda_{ab} \lambda_{bc}^c.$$

Здесь не выписаны дифференциальные уравнения для геометрических объектов $\tilde{\lambda}_{ijk}$, $\tilde{\lambda}_{aik}$, $\tilde{\lambda}_{abc}$, λ_{ij}^a , $\lambda_{aj}^{\bar{i}}$.

2. В дифференциальной окрестности первого порядка последовательно определяем следующие тензоры, квазитензоры и геометрические объекты (в общем случае $\det \|\lambda_{ij}\| \neq 0$, $\det \|\lambda_{ab}\| \neq 0$, $\det \|\Delta_{ij}\| \neq 0$, $\det \|\Delta_{ab}\| \neq 0$):

$$A_{ij} = \frac{1}{2} (\lambda_{ij} + \lambda_{ji}), \quad A_{ab} = \frac{1}{2} (\lambda_{ab} + \lambda_{ba}), \quad \bar{A}_{ij} = \frac{1}{2} (\lambda_{ij} - \lambda_{ji}), \quad \bar{A}_{ab} = \frac{1}{2} (\lambda_{ab} - \lambda_{ba}),$$

$$A_{ij}^a = \frac{1}{2} (\lambda_{ij}^a + \lambda_{ji}^a), \quad \bar{A}_{ab}^{\bar{i}} = \frac{1}{2} (\lambda_{ab}^{\bar{i}} + \lambda_{ba}^{\bar{i}}), \quad \lambda_{ij}^a \lambda_{ij}^b = \delta_j^i; \quad A_{ab}^c A_{bc}^d = \delta_c^d;$$

$$\lambda_{ij}^{\bar{i}} = \lambda_{ij}^{\bar{a}} A_{\bar{a}j}^{\bar{i}}, \quad \lambda_{ab}^{\bar{i}} = \lambda_{ab}^{\bar{c}} A_{\bar{c}b}^{\bar{i}}, \quad \lambda_{ij}^{\bar{i}} = \lambda_{ij}^{\bar{c}} \lambda_{\bar{c}j}^{\bar{i}}, \quad \lambda_{ij}^{\bar{i}} = \lambda_{ij}^{\bar{a}} \lambda_{\bar{a}j}^{\bar{i}},$$

$$\lambda_{ij}^a = \lambda^{ac} A_{bc}^a, \quad \lambda_{ij}^a = \lambda^{ca} A_{ce}^a, \quad \lambda_{ij}^a = \lambda^{ca} \lambda_{ce}^a, \quad \lambda_{ij}^a = \lambda^{ac} \lambda_{bc}^a,$$

$$P_{(1)}^a = \frac{1}{m} A_{ij}^{\bar{i}} \Lambda_{ij}^a, \quad P_{(2)}^a = \frac{1}{m} A_{ab}^{\bar{i}} A_{\bar{i}j}^a, \quad P_{(3)}^a = \frac{1}{m} \lambda_{ij}^{\bar{i}} \Lambda_{ij}^a,$$

$$P_{(4)}^a = \frac{1}{n-m-1} A^{ab} \Lambda_{ab}^{\bar{i}}, \quad P_{(5)}^a = \frac{1}{n-m-1} A^{ab} \Lambda_{ab}^{\bar{i}}, \quad P_{(6)}^a = \frac{1}{n-m-1} \lambda^{ab} \Lambda_{ab}^{\bar{i}}.$$

3. В дифференциальной окрестности второго порядка строим:

$$V_{ij\bar{k}} = \lambda_{ij} \lambda_{a\bar{k}} P^a, \quad \nabla V_{ij\bar{k}} + V_{ij\bar{k}} (\omega_n^n + 2\omega_o^o) + \lambda_{ij} \lambda_{a\bar{k}} \omega_n^a \equiv 0;$$

$$V_{a\bar{c}} = \lambda_{a\bar{c}} \lambda_{\bar{c}\bar{c}} P^{\bar{c}}, \quad \nabla V_{a\bar{c}} + V_{a\bar{c}} (\omega_n^n + 2\omega_o^o) + \lambda_{a\bar{c}} \lambda_{\bar{c}\bar{c}} \omega_n^{\bar{c}} \equiv 0;$$

$$\Lambda_{ij\bar{k}} = \tilde{\Lambda}_{ij\bar{k}} + V_{ij\bar{k}}, \quad M_{ij\bar{k}} = \frac{1}{2} (\Lambda_{ij\bar{k}} + \Lambda_{j\bar{i}\bar{k}}), \quad A_{ij\bar{k}} = \frac{1}{3} M_{ij\bar{k}};$$

$$\Lambda_{a\bar{c}} = \tilde{\Lambda}_{a\bar{c}} + V_{a\bar{c}}, \quad M_{a\bar{c}} = \frac{1}{2} (\Lambda_{a\bar{c}} + \Lambda_{\bar{c}\bar{a}}), \quad A_{a\bar{c}} = \frac{1}{3} M_{a\bar{c}};$$

$$B_{\bar{k}} = \tilde{A}^{\bar{j}} \Lambda_{j\bar{k}}, \quad B_{\bar{k}} = \tilde{A}^{\bar{j}} M_{j\bar{k}}, \quad \nabla B_{\bar{k}} + B_{\bar{k}} \omega_o^o - (m+2)(\lambda_{\bar{k}\bar{k}} \omega_n^{\bar{i}} - \omega_k^{\bar{i}}) = \tilde{L}_{\bar{k}\bar{i}} \omega_i^{\bar{i}};$$

$$B_c = \lambda^{a\bar{c}} \Lambda_{\bar{c}a}, \quad B_c = \tilde{A}^{a\bar{c}} M_{\bar{c}a}, \quad \nabla B_a + B_a \omega_o^o - (n-m+1)(\lambda_{ca} \omega_n^c - \omega_a^c) = \tilde{L}_{ai} \omega_i^c;$$

$$B_{\bar{k}} = \tilde{A}^{\bar{j}} A_{j\bar{k}}, \quad \nabla B_{\bar{k}} + B_{\bar{k}} \omega_o^o - (m+2)[\frac{1}{3}(\lambda_{\bar{k}\bar{k}} + 2A_{\bar{k}\bar{k}})\omega_n^{\bar{i}} - \omega_k^{\bar{i}}] \equiv 0;$$

$$B_c = \tilde{A}^{a\bar{c}} A_{a\bar{c}}, \quad \nabla B_a + B_a \omega_o^o - (n-m+1)[\frac{1}{3}(\lambda_{ca} + 2A_{ca})\omega_n^c - \omega_a^c] \equiv 0;$$

$$B_{ij\bar{k}} = (m+2)A_{ij\bar{k}} - A_{ij} B_{\bar{k}}, \quad B_{ij\bar{k}} = B_{ij\bar{k}} \lambda_{\bar{k}}^{\bar{k}}, \quad B_{ij\bar{k}} = \tilde{A}^{\bar{q}} \tilde{A}^{\bar{s}} B_{\bar{q}\bar{s}} B_{ij\bar{k}};$$

$$B_{a\bar{c}} = (n-m+1)A_{a\bar{c}} - A_{(a\bar{c})} B_c, \quad B_{a\bar{c}} = B_{a\bar{c}} \lambda_{\bar{c}}^{\bar{c}}, \quad B_{a\bar{c}} = \tilde{A}^{ec} \tilde{A}^{ef} B_{e\bar{c}} B_{f\bar{c}};$$

$$\hat{B}_o = \tilde{A}^{\bar{j}} B_{ij\bar{j}}, \quad d\lambda_{ij} \hat{B}_o = \omega_n^n - \omega_o^o + \hat{C}_k \omega^k, \quad C_{\bar{k}} = c_{\bar{k}} - p_{\bar{k}},$$

$$B_o = \tilde{A}^{a\bar{c}} B_{a\bar{c}}, \quad d\lambda_{ij} B_o = \omega_n^n - \omega_o^o + C_{ik} \omega^k, \quad C_a = c_a - p_a.$$

Можно определить и другие геометрические объекты аналогичной структуры (например, $V_{ij\bar{k}} = \lambda_{ij} \lambda_{a\bar{k}} P^a$, $B_o = \tilde{A}^{\bar{j}} B_{ij\bar{j}}$), однако этого мы делать не будем.

4. В дифференциальной окрестности третьего порядка последовательно определим геометрические объекты

$$F_{\bar{k}} = \frac{1}{2} \tilde{C}_{\bar{k}} + \frac{1}{2(m+1)} B_{\bar{k}}, \quad F_a = \frac{1}{2} \tilde{C}_a + \frac{1}{2(n-m+1)} B_a$$

и квазитензоры

$$F^{\bar{k}} = \lambda^{\bar{k}\bar{i}} (F_{\bar{k}} - \frac{1}{m+2} B_{\bar{i}}), \quad \nabla F^{\bar{k}} \equiv F^{\bar{k}} \omega_n^n - \omega_{\bar{k}}^{\bar{k}};$$

$$F^a = \lambda^{a\bar{c}} (F_{\bar{c}} - \frac{1}{n-m+1} B_{\bar{c}}), \quad \nabla F^a \equiv F^a \omega_n^n - \omega_a^a.$$

Замечание. После приведенных построений нетрудно догадаться, как, имея охват квазитензора $F^{\bar{k}}$, найти охват квазитензора F^a .

Построим следующие объекты:

$$\mathcal{L}_{ij} = \tilde{L}_{ij} - (m+2) V_{\bar{k}ij} F^{\bar{k}}, \quad \tilde{L} = \frac{1}{m} \tilde{A}^{\bar{j}} (\mathcal{L}_{ij} - \frac{1}{m+2} B_{\bar{i}} B_{\bar{j}}),$$

$$V_{\bar{k}} = \frac{1}{2m} \tilde{A}^{\bar{j}} [(m+2) \Lambda_{\bar{k}\bar{j}} + B_{\bar{k}} \lambda_{\bar{j}} - \lambda_{\bar{k}\bar{i}} B_{\bar{i}} - \lambda_{\bar{i}\bar{j}} B_{\bar{i}}],$$

$$q_a = \frac{1}{m} \tilde{A}^{\bar{j}} \lambda_{\bar{k}\bar{i}} \Gamma_{\bar{i}\bar{j}}^{\bar{k}}, \quad \Gamma_{\bar{i}\bar{j}}^{\bar{k}} = \tilde{A}_{\bar{i}\bar{j}}^{\bar{k}} - \lambda_{\bar{i}\bar{j}} F^{\bar{k}},$$

$$V_{a\bar{j}} = q_a A_{\bar{j}} - \lambda_{\bar{k}\bar{i}} \Gamma_{\bar{i}\bar{j}}^{\bar{k}}, \quad V_{ij}^a = A_{ij} P^a - \Lambda_{ij}^a,$$

$$L_{ij} = \mathcal{L}_{ij} - \frac{1}{m+2} B_{\bar{i}} B_{\bar{j}} - \tilde{L} A_{ij} - (m+2) \tilde{A}_{ij} A_{\bar{k}\bar{l}} F^{\bar{k}} F^{\bar{l}} + \tilde{A}_{ij} F^a F_a + V_{ij}^a F_a + V_{a\bar{j}} F^a,$$

$$B_{ij\bar{k}} = (m+2) \Lambda_{ij\bar{k}} + B_{\bar{k}} \lambda_{\bar{j}} - B_{\bar{i}} \lambda_{\bar{j}} - B_{\bar{i}\bar{k}} \lambda_{\bar{j}} - 2 A_{j\bar{k}} V_{ij} + 2(m+2) \tilde{A}_{j\bar{k}} A_{i\bar{k}} F^{\bar{i}},$$

$$B_{ij\bar{k}} = \tilde{A}^{\bar{q}} \tilde{A}^{\bar{s}} B_{\bar{q}\bar{s}} B_{ij\bar{k}}, \quad B_{\bar{i}\bar{k}} B^{\bar{i}\bar{k}} = \delta^{\bar{i}}_{\bar{k}},$$

$$W^{\bar{i}} = - B^{\bar{j}} A^{\bar{q}} A^{\bar{s}} B_{\bar{q}\bar{s}} L_{\bar{i}\bar{j}}, \quad \nabla W^{\bar{i}} \equiv W^{\bar{i}} \omega_n^n - \omega_{\bar{i}}^{\bar{i}}.$$

учитывая предыдущее замечание, нетрудно построить объекты: \mathcal{L}_{ab} , V_a , L , q_k , Γ_{ab}^c , V_{ab}^c , V_{abc}^d , L_{ab} , B_{abc} , B_{ab} , B^{ab} , W^a .

5. С распределением на гиперповерхности ассоциируются следующие пучки прямых, определяемые точкой A_0 и точками

$$P = A_n + P^a A_a + P^b A_b, \quad F = A_n + F^a A_a + F^b A_b, \quad W = A_n + W^a A_a + W^b A_b,$$

которые назовем соответственно нормалями Фосса [2], нормалями Фубини и директрисами Вильчинского [1]. Распределение Δ_m порождает два пучка, соприкасающихся гиперквадрик гиперповерхности. Их уравнения относительно локального репера имеют соответственно вид

$$\Lambda_{\alpha\beta} x^\alpha x^\beta + \Lambda_{ab} x^a x^b + \frac{2}{m+2} V_\alpha x^\alpha x^n + \frac{2}{n-m+1} V_\alpha x^a x^n + (\hat{L}_0 + \alpha(L_0 - \hat{L}_0)) x^n = 2x^a x^n,$$

где

$$\hat{L}_0 = \frac{1}{m+2} \hat{L}_0 - P^a q_a - \frac{2}{n-m+1} P^a V_a - \Lambda_{ab} P^a P^b,$$

$$\hat{L}_0 = \frac{1}{n-m+1} L_0 - P^a q_a - \frac{2}{m+2} P^a V_a - \Lambda_{ab} P^a P^b.$$

Относительно соприкасающихся гиперквадрик $x_m \in \mathbb{P}_{n-m-1}^1$ полярно сопряжены.

Библиографический список

1. Лаптев Г.Ф. Гиперповерхность в пространстве проективной связности // ДАН СССР. М., 1958. Т. 121 . № 1. С. 41-44.
2. Благонравов В.В. Распределения на гиперповерхностях аффинного пространства // Автореферат канд.дис. / МГИИ им. В.И.Ленина. М., 1985. 13с.

О ГРАДИЕНТНОМ ВЕКТОРНОМ ПОЛЕ, ОРТОГОНАЛЬНОМ СЕКУЩЕЙ ПОВЕРХНОСТИ

В.П.Голостопятов

(Свердловский педагогический институт)

В работе рассматривается случай градиентного поля, заданного на гладкой поверхности евклидова пространства, ортогонального соответствующей секущей поверхности.

1. Присоединим к поверхности V_p подвижной репер $R^x = \{\mathbf{x}, \vec{e}_i, \vec{e}_j\}$, где $\mathbf{x} \in V_p$, векторы \vec{e}_i ($i=1, 2, \dots, p$) лежат в касательном [1],[2] пространстве $T_x(V_p)$ к поверхности в точке \mathbf{x} , а векторы \vec{e}_α ($\alpha = p+1, \dots, n$) образуют базис нормального пространства $N_x(V_p)$ к поверхности V_p . Дифференциальные формулы репера R^x :

$$d\vec{e}_i = \omega_i^j \vec{e}_j; \quad d\vec{e}_i = \omega_i^j \vec{e}_j + \omega_i^\alpha \vec{e}_\alpha; \quad d\vec{e}_\alpha = \omega_\alpha^j \vec{e}_j + \omega_\alpha^\beta \vec{e}_\beta. \quad (1)$$

При этом внешние формы, участвующие в формулах (1), удовлетворяют известным уравнениям структуры пространства E_n . Поверхность V_p в репере R^x определяется системой дифференциальных уравнений $\omega^\alpha = 0$, продолжая которую, получим

$$\omega_i^\alpha = \delta_{ij}^\alpha \omega^j; \quad \delta_{ij}^\alpha = \delta_{ji}^\alpha. \quad (2)$$

Величины δ_{ij}^α образуют второй фундаментальный тензор поверхности. Функции $\gamma_{ij} = \vec{e}_i \cdot \vec{e}_j$ — компоненты первого основного тензора поверхности [3].

Пусть на поверхности V_p задано векторное поле $\vec{\xi}$:

$$\vec{\xi} = \xi^i \vec{e}_i. \quad (3)$$

Вместе с векторным полем на поверхности V_p определяется поле аффинора $\mu_i^\kappa = \nabla_{\vec{e}_i} \vec{\xi}^\kappa$, образованного ковариантными производными координат векторного поля $\vec{\xi}$.

Векторному полю $\vec{\xi}$ на гладкой поверхности V_p соответствует секущая поверхность $\bar{V}(\vec{\xi})$ I-распределения $\Delta_1 = \Delta(\vec{\xi})$,