

векторы  $\vec{e}_{n+1}$  репера  $R^{x_2}$  возьмем ортами. Тогда имеем:

$$\omega_i^k = a_{ij}^k \omega^j, \quad \bar{\omega}_i^k = \bar{a}_{ij}^k \omega^j, \quad \bar{\omega}_i^k = 0, \quad \theta_i^k = t_{ij}^k \theta^j. \quad (14)$$

Допустим, что семейство  $\theta^i$  ( $\theta^i = 0, i \neq 1$ ) линий сети  $\sigma_p^*$  на графике  $v_p^*$  состоит из геодезических I рода. Тогда по теореме I семейство  $\bar{\omega}^i$  линий сети  $\bar{\sigma}_p$  состоит из прямых. Нетрудно убедиться, что  $\bar{v}_p$  представляет собой линейчатую поверхность, которая становится цилиндрической с образующими вдоль вектора  $\vec{e}_{n+1}$  при условии  $\bar{\theta}_{ij}^a = 0$  ( $j \neq 1$ ), т.е. когда поле  $\vec{e}_{n+1}$  обладает сопряженным и ортогональным ему полем  $(p-1)$ -направлений на поверхности  $\bar{v}_p$ .

Можно показать, что если  $p_1$  ( $1 < p_1 < p$ ) семейство  $\theta^i$  линий сети  $\sigma_p^*$  в  $v_p^*$  состоит из геодезических I рода и подсеть  $\bar{\sigma}_{p_1} \subset \bar{\sigma}_p$  сопряжена на  $\bar{v}_p$  ( $\bar{\theta}_{ij}^a = 0; i_1, j_1 = \overline{1, p_1}$ ), то  $\bar{v}_p$  является тангенциально вырожденной поверхностью ранга  $p-p_1$  при условии, что

$p$ -мерное поле  $[\vec{e}_{n+1}, \dots, \vec{e}_{n+p_1}]$  направлений на  $\bar{v}_p$ , определяемое касательными к линиям подсети  $\bar{\sigma}_{p_1}$ , обладает сопряженным ему полем  $(p-p_1)$ -направлений ( $\bar{\theta}_{ij}^a = 0; i_2 = \overline{p_1+1, p}$ ). Аналогичные утверждения формулируются для геодезических II рода.

3. В нормальных расслоениях  $N(v_p)$ ,  $N(\bar{v}_p)$ ,  $N(v_p^*)$  могут быть определены нормальные связности [2]  $\mathcal{D}$ ,  $\bar{\mathcal{D}}$ ,  $\mathcal{D}^*$  соответственно с формами  $\omega_e^a$ ,  $\bar{\omega}_e^a$ ,  $\theta_e^a$  и тензорами  $R_{ei,j}^a$ ,  $\bar{R}_{ei,j}^a$ ,  $R_{ei,j}^{a*}$ .

При фиксации нормального векторного поля  $\vec{e}_{p+1}$  в расслоении  $N(v_p)$  в силу равенств (1) фиксируется векторное поле  $\vec{e}_{p+1}$  в расслоении  $N(v_p^*)$ . Значит, формы  $\omega_{p+1}^a$ ,  $\theta_{p+1}^a$  и  $\theta_{p+1}^{n+j}$  соответственно главные:

$$\omega_{p+1}^a = \lambda_k^a \omega^k \quad (\lambda_k^{p+1} \equiv 0), \quad (15)$$

$$\theta_{p+1}^a = \Lambda_k^a \theta^k \quad (\Lambda_k^a = \lambda_k^a), \quad \theta_{p+1}^{n+j} = \Lambda_k^{n+j} \theta^k. \quad (16)$$

В силу соотношений (9), (10), (13) получаем:  $\Lambda_k^{n+j} = -\bar{g}^{ij} t_{ik}^{p+1}$ .

С помощью соотношений (8)–(10) доказывается

Теорема 2. Векторное поле  $\vec{e}_{p+1}$  параллельно по любому направлению в связности  $\mathcal{D}^*$  в том и только в том случае, если локально график  $v_p^*$  принадлежит гиперплоскости  $E_{2n-1}$ , ортогональной к вектору  $\vec{e}_{p+1}$  в  $E_{2n}$ . При этом локально поверхность  $v_p$  лежит в гиперплоскости  $E_{n-1}$ , ортогональной к вектору  $\vec{e}_{p+1}$  в  $E_n$ .

В случае, описываемом теоремой 2, продолжение систем уравнений (15) и (16) соответственно дает выражения для компонентов

тензоров кривизны связности  $\mathcal{D}$ ,  $\mathcal{D}^*$ :

$$R_{p+1,ij}^a = 0, \quad R_{p+1,ij}^{*a} = 0, \quad R_{p+1,ij}^{**a} = -R_{n+k,ij}^{*p+1} = 0.$$

Аналогичную теорему можно сформулировать для фиксированного нормального поля  $\vec{e}_{n+p+1}$  в расслоении  $N(\bar{v}_p)$  и соответствующего ему векторного поля  $\vec{e}_{n+p+1}$  в расслоении  $N(v_p^*)$ .

4. Отнесем область  $\Omega \subset v_p$  к основанию отображения  $\sigma_p$  и векторы  $\vec{e}_i$  репера  $R^{x_1}$  возьмем ортами. Тогда

$$\delta_{ij} = \bar{\delta}_{ij} = g_{ij} = \bar{g}_{ij} = 0 \quad (i \neq j), \quad \gamma_{ii} = 1. \quad (17)$$

Пусть векторное поле  $\vec{e}_{n+1}$  параллельно в связности  $\mathcal{D}^*$  по любому направлению. Значит, во всякой точке  $x \in v_p^*$  имеем:

$$\theta_{n+1}^a = 0, \quad \theta_{n+1}^{n+j} = 0, \quad \theta_{n+1}^{n+a} = 0. \quad (18)$$

Продолжение системы (18) приводит к выражениям для компонентов тензоров кривизны связности  $\mathcal{D}^*$ :

$$R_{n+1,ij}^{*a} = -R_{n+1,ij}^{*p+1} = 0, \quad R_{n+1,ij}^{**a} = 0, \quad R_{n+1,ij}^{***a} = -R_{n+1,ij}^{*p+1} = 0.$$

Можно показать, что в этом случае векторы  $\vec{e}_{n+1}$ ,  $\vec{e}_1$  и  $\vec{e}_{n+1}$  имеют постоянные длины, поверхности  $v_p$  и  $\bar{v}_p$  – развертывающиеся с прямолинейными образующими вдоль векторов  $\vec{e}_1$  и  $\vec{e}_{n+1}$  соответственно. График  $v_p^*$  представляет собой линейчатую поверхность, описывающую касательной к линии  $\theta^i$  сети  $\sigma_p^*$ .

#### Библиографический список

1. Базылев В.Т. К геометрии дифференцируемых отображений евклидовых пространств // Вопросы дифференциальной геометрии: Уч. зап./МГПИ им. В.И. Ленина. М., 1970. №374. С. 41–51.

2. Лумисте Ю.Г., Чакмазян А.В. Нормальная связность и подмногообразия с параллельными нормальными полями в пространствах постоянной кривизны // Проблемы геометрии / ВИНИТИ. М., Т. 12. С. 3–30.

УДК 514.76

#### ПРИЛОЖЕНИЕ ДВОЙСТВЕННОЙ ТЕОРИИ РАСПРЕДЕЛЕНИЙ К ПОСТРОЕНИЮ ИХ ИНВАРИАНТНЫХ НОРМАЛИЗАЦИЙ

А.В. Столяров  
(Чувашский пед. ин-т)

В работах [1], [2] автором в разных дифференциальных окрест-

ностях приведены примеры построения полей инвариантных двойственных нормалей регулярного гиперполосного распределения  $\mathcal{K}$   $m$ -мерных линейных элементов ( $m < n-1$ ) и регулярного распределения  $\mathcal{M}$  гиперплоскостных элементов, причем оба многообразия  $\mathcal{K}$  и  $\mathcal{M}$  погружены в  $n$ -мерное пространство проективной связности  $P_{n,n}$ ; исходной предпосылкой этого являются результаты, доказанные нами в работах [1], [3]: распределение  $\mathcal{K} \subset P_{n,n}$  ( $\mathcal{M} \subset P_{n,n}$ ) во 2-й дифференциальной окрестности его образующего элемента индуцирует пространство проективной связности  $\bar{P}_{n,n}$ , двойственное  $P_{n,n}$  относительно инволютивного преобразования  $J: \omega_{\bar{\mathcal{K}}} \rightarrow \bar{\omega}_{\mathcal{K}}$  ( $J, \bar{\mathcal{K}}, \bar{L} = \bar{\delta}, \bar{n}$ ) форм проективной связности по закону (I), а также многообразие  $\bar{\mathcal{K}} \subset \bar{P}_{n,n}$  ( $\bar{\mathcal{M}} \subset \bar{P}_{n,n}$ ), двойственное исходному.

В случае  $\mathcal{K} \subset P_{n,n}$  формы  $\bar{\omega}_{\bar{\mathcal{K}}}$  связности пространства  $\bar{P}_{n,n}$  имеют вид (см. [1]):

$$\begin{aligned} \bar{\omega}_o^o &= \omega_o^o - \frac{1}{n+1} (\Lambda_x + \Lambda_{\bar{x}}) \omega_{\bar{o}}^x, \quad \bar{\omega}_n^n = \omega_n^n - \frac{1}{n+1} (\Lambda_x + \Lambda_{\bar{x}}) \omega_{\bar{o}}^x, \\ \bar{\omega}_o^i &= \omega_o^i + \Lambda_n^{ij} \Lambda_{j\bar{x}}^k \omega_{\bar{o}}^k, \quad \bar{\omega}_i^o = \Lambda_{ki}^n \omega_n^k, \quad \bar{\omega}_o^n = \omega_o^n, \quad (a) \\ \bar{\omega}_i^n &= -\Lambda_{ki}^n \omega_n^k, \quad \bar{\omega}_n^o = \omega_n^o, \quad \bar{\omega}_n^i = -\Lambda_n^{ik} \omega_k^o, \\ \bar{\omega}_i^j &= \omega_i^j + [\Lambda_{ie}^j \Lambda_{e\bar{x}}^k - \delta_i^j \frac{1}{n+1} (\Lambda_x + \Lambda_{\bar{x}})] \omega_{\bar{o}}^x; \quad (I) \\ \bar{\omega}_o^v &= \omega_o^v + A_{un}^v A_{nu}^u \omega_u^n, \quad \bar{\omega}_i^v = -\Lambda_{ki}^n A_{nu}^u \omega_u^k, \\ \bar{\omega}_n^v &= -A_{nu}^v \omega_u^n, \quad \bar{\omega}_v^o = A_{uv}^n \omega_n^u, \quad (II) \\ \bar{\omega}_v^i &= -A_{uv}^n \Lambda_n^{ik} \omega_k^u, \quad \bar{\omega}_v^n = -A_{uv}^n \omega_u^u, \\ \bar{\omega}_v^w &= \omega_v^w + [A_{uv}^w A_{uw}^u - \delta_v^w \frac{1}{n+1} (\Lambda_x + \Lambda_{\bar{x}})] \omega_{\bar{o}}^x; \end{aligned}$$

здесь  $\Lambda_{ij}^k, \Lambda_n^{ij}$  — основные взаимные тензоры I-го порядка распределения и  $i, j, k, e, s = \bar{1, m}; u, v, w = \bar{m+1, n-1}; \alpha = \bar{m, n}; J, x, l = \bar{1, n}$ . В случае  $\mathcal{M} \subset P_{n,n}$  в соотношениях (I) отсутствуют выражения (I-б) и  $m = n-1$ .

В работах [1]–[3] нами доказано следующее утверждение: зная закон охвата объекта нормали первого (второго) рода  $\psi_n^i (\psi_n^s)$  распределения  $\mathcal{K} \subset P_{n,n}$  (или  $\mathcal{M} \subset P_{n,n}$ ) строим охват квазитензора  $\bar{\psi}_n^i (\bar{\psi}_n^s)$  двойственного образа  $\bar{\mathcal{K}} \subset \bar{P}_{n,n}$  (или  $\bar{\mathcal{M}} \subset \bar{P}_{n,n}$ ), аналогичный охвату  $\psi_n^i (\psi_n^s)$ , после чего по закону

$$\bar{\psi}_n^i = -\Lambda_n^{ik} \psi_n^o, \quad \bar{\psi}_i^o = \Lambda_{ki}^n \psi_n^k \quad (2)$$

найдем соответствующую двойственную нормаль  $\psi_n^o (\psi_n^s)$ .

Ниже приведем примеры построения полей инвариантных двойственных нормалей распределений  $\mathcal{K} \subset P_{n,n}$  и  $\mathcal{M} \subset P_{n,n}$  описанным выше способом.

Пример I. Согласно работе [4], нормаль Михэйлеску I-го рода распределения  $\bar{\mathcal{K}} \subset \bar{P}_{n,n}$  определяется охватом

$$\begin{aligned} \bar{M}_n^{\ell} &\stackrel{\text{def}}{=} -\frac{1}{2(m+2)} \bar{\Lambda}_n^{\ell i} \bar{a}_{jk}^{\ell k} [\bar{\Lambda}_{ij}^n + \bar{\Lambda}_{ij}^k (\bar{\Lambda}_{kn}^n + \bar{\Lambda}_{kn}^{\ell} \bar{a}_n^{\ell}) + \\ &+ \bar{\Lambda}_{ik}^n (\bar{\Lambda}_{jn}^n + \bar{\Lambda}_{jn}^{\ell} \bar{a}_n^{\ell}) + \bar{\Lambda}_{kj}^n (\bar{\Lambda}_{in}^n + \bar{\Lambda}_{in}^{\ell} \bar{a}_n^{\ell})]; \end{aligned} \quad (3)$$

после замены функций с чертой через компоненты полей объектов распределения  $\mathcal{K} \subset P_{n,n}$  имеем:

$$\begin{aligned} \bar{M}_n^{\ell} &= -\frac{1}{2(m+2)} [a_n^{sk} \Lambda_n^{\ell k} \Lambda_{tsk}^n - (2a_n^{ek} \Lambda_{tk}^n \Lambda_n^{ts} + m \Lambda_n^{es}) \times \\ &\times (\Lambda_{sn}^n - \Lambda_{sv}^n A_{nv}^n \Lambda_{wn}^n + \Lambda_{sv}^n A_{nv}^n a_w^o)]. \end{aligned}$$

Теперь из  $\bar{M}_n^{\ell} = -\Lambda_n^{\ell i} M_j^o$  (см. (2)) находим поле квазитензора  $M_j^o$ , определяющее поле нормалей Михэйлеску второго рода распределения  $\mathcal{K} \subset P_{n,n}$  и являющееся двойственным полю  $M_n^i$ :

$$\begin{aligned} M_j^o &= \frac{1}{2(m+2)} [a_0^{sk} \Lambda_{isjk}^n - (2\Lambda_{ie}^n a_n^{ek} \Lambda_{tk}^n \Lambda_n^{ts} + m \delta_i^s) \times \\ &\times (\Lambda_{sn}^n - \Lambda_{sv}^n A_{nv}^n \Lambda_{wn}^n + \Lambda_{sv}^n A_{nv}^n a_w^o)]. \end{aligned} \quad (4)$$

Для распределения  $\mathcal{K} \subset P_{n,n}$  с полем симметрического тензора  $\Lambda_{ij}^n$  компоненты полей нормалей Михэйлеску имеют следующие строения:

$$\begin{cases} M_n^{\ell} = -\frac{1}{2(m+2)} [\Lambda_n^{ek} \delta_{ik} + (m+2) \Lambda_n^{ek} (\Lambda_{kn}^n + \Lambda_{kn}^{\ell} a_n^{\ell})], \\ M_i^o = \frac{1}{2(m+2)} \{ \delta_{ii} - (m+2) [\Lambda_{in}^n - \Lambda_{iw}^n A_{in}^u (A_{un}^n - a_u^o)] \}. \end{cases} \quad (5)$$

Так как условием взаимности нормализации  $\{\psi_n^i, \psi_n^s\}$  распределения  $\mathcal{K} \subset P_{n,n}$  относительно поля соприкасающихся гиперквадрик (см. [4])

$$2x^i x^k = a_{ij}^k x^i x^j + \frac{2\delta_i}{m+2} x^i x^k + B_{uv}^n x^u x^v + 2\delta_v x^v x^k + T_n(x^k)^2 \quad (6)$$

является выполнение соотношений

$$\delta_{ik} = (m+2) (\psi_n^o - a_{ks}^n \psi_n^s), \quad (7)$$

то в случае  $\Lambda_{tij}^n = 0$  нормализация Михэйлеску, определяемая по-

лями двойственных нормалей (5), взаимна тогда и только тогда, когда обращается в нуль тензор  $T_{kv}^n \stackrel{\text{def}}{=} \Lambda_{kv}^n [a_n^v + A_n^n (A_{uv}^n - a_u^v)]$ ; в частности, этот тензор обращается в нуль для взаимного распределения  $\mathcal{M} \subset P_{n,n}$  ( $\Lambda_{kv}^n \equiv 0$ ).

Отметим, что в случае распределения  $\mathcal{M} \subset P_{n,n}$  гиперплоскостных элементов поле нормалей Михэйлеску второго рода  $M_i^o$ , двойственное поле  $M_i^i$ , получено в работе [2].

Пример 2. Согласно работе [5], компоненты поля нормалей первого рода  $H_n^i$  распределения  $\mathcal{M} \subset P_{n,n}$  определяются во 2-й дифференциальной окрестности и имеют строение

$$H_n^i = -\frac{1}{2(n+1)} a_n^{ik} [\Lambda_k + (n+1) \Lambda_{kn}^n], \quad \Lambda_k = \Lambda_n^{ik} \Lambda_{ijk}^n. \quad (8)$$

Следовательно, имеем  $\bar{H}_n^i = -\frac{1}{2(n+1)} \bar{a}_n^{ik} [\bar{\Lambda}_k + (n+1) \bar{\Lambda}_{kn}^n]$ , откуда находим  $\bar{H}_n^i = \frac{1}{2(n+1)} a_n^{ik} [(n+1) \Lambda_{sk}^n \Lambda_{kn}^n \Lambda_{kn}^{se} - \Lambda_k] \Lambda_k^o$ ; из  $\bar{H}_n^i = -\Lambda_n^{ik} H_k^o$  (см. (2)) получим нормаль 2-го рода  $H_i^o$ , двойственную по отношению  $H_n^i$ :

$$H_i^o = \frac{1}{2(n+1)} \Lambda_{is}^n a_n^{sk} [\Lambda_k - (n+1) \Lambda_{tk}^n \Lambda_{en}^n \Lambda_{en}^{te}]. \quad (9)$$

Если  $\Lambda_{ij}^n = 0$ , то из (8), (9) следует  $H_n^i = -\frac{1}{2(n+1)} \Lambda_n^{ik} [\Lambda_k + (n+1) \Lambda_{kn}^n]$ ,  $H_i^o = \frac{1}{2(n+1)} [\Lambda_i - (n+1) \Lambda_{kn}^n]$ ; при этом нормализация  $\{H_n^i, H_i^o\}$  распределения  $\mathcal{M} \subset P_{n,n}$  является взаимной тогда и только тогда, когда квазинормали  $\Lambda_i$  и  $\theta_i$  совпадают, т.е. когда она представляет собой нормализацию Михэйлеску.

Замечание. В случае пространств  $P_{n,n}$  и  $\bar{P}_{n,n}$  без кручения при  $\Lambda_{ij}^n = 0$  имеем  $\Lambda_i = \theta_i$ .

Пример 3. Поле квазитензора 2-го порядка

$$S_n^i \stackrel{\text{def}}{=} -\frac{1}{2(n+1)} a_n^{ik} [a_n^{st} a_{st}^n + (n+1) \Lambda_{kn}^n]$$

определяет поле нормалей первого рода распределения  $\mathcal{M} \subset P_{n,n}$ . Так как

$$\begin{aligned} S_n^i &\stackrel{\text{def}}{=} -\frac{1}{2(n+1)} \bar{a}_n^{ik} [\bar{a}_n^{st} \bar{a}_{st}^n + (n+1) \bar{\Lambda}_{kn}^n] = \\ &= -\frac{1}{2(n+1)} a_n^{ik} \Lambda_{kn}^n [\Lambda_{es}^n \Lambda_{es}^n \Lambda_{jk}^n - (n+1) \Lambda_{ek}^n \Lambda_{jk}^n], \end{aligned}$$

то нормаль 2-го рода  $S_i^o$ , двойственная  $S_n^i$ , имеет следующее строение:

$$S_i^o = \frac{1}{2(n+1)} \Lambda_{ip}^n a_n^{ik} \Lambda_{kn}^{et} [a_n^{sj} \Lambda_{es}^n \Lambda_{tjk}^n - (n+1) \Lambda_{ek}^n \Lambda_{tn}^n].$$

Отметим, что в случае  $\Lambda_{ij}^n = 0$  справедливо  $S_n^i = H_n^i$ ,  $S_i^o = H_i^o$ . Две инвариантные внутренним образом определенные двойственные нормализации в каждом центре  $A_i$  распределения  $\mathcal{M} \subset P_{n,n}$  опреде-

ляют однопараметрический пучок инвариантных нормалей первого рода с вершиной в точке  $A_i$  и двойственный однопараметрический пучок нормалей второго рода с  $(n-3)$ -мерной вершиной в текущей плоскости  $\Pi_{n-1}$  элемента многообразия  $\mathcal{M}$ . Например, если в случае распределения  $\mathcal{M} \subset P_{n,n}$  с полем симметрического тензора  $\Lambda_{ij}^n$  в качестве исходных нормализаций взять нормализации Фубини  $F_n^i$  и Вильчинского  $W_n^i$  (см. 2), то в 3-й дифференциальной окрестности пучки инвариантных нормалей первого и второго родов определяются, соответственно, пучками квазитензоров  $\gamma_n^i(\tau) = \tau F_n^i + (\tau-1) W_n^i$ ,  $\gamma_i^o(\tau) = \tau F_i^o - (\tau-1) W_i^o$ , где  $\tau$  – инвариантный параметр. Уравнения  $(n-3)$ -мерной вершины нормалей  $\gamma_i^o(\tau)$  относительно репера 0-го порядка  $\{A_j\}$  имеют вид:

$$(\Lambda_{ij}^n F_n^j + \frac{\theta_i}{n+1}) x^i - x^o = 0, \quad \Lambda_{ij}^n (F_i^j + W_n^j) x^i = 0, \quad x^n = 0.$$

Следовательно,  $(n-3)$ -мерная вершина есть пересечение трех гиперплоскостей, а именно,  $\xi_0$ ,  $(F_n^i + \Lambda_n^{ij} \frac{\theta_j}{n+1}) \xi_i - \xi_n$ ,  $(F_i^o + W_n^i) \xi_i$ ; гиперплоскости  $\xi_j$  имеют строение

$$\begin{aligned} \xi_0 &= \frac{1}{\sqrt[n+1]{|\Lambda_{ij}^n|}} [A_0 A_1 \dots A_{n-1}], \quad \xi_n = \frac{1}{\sqrt[n+1]{|\Lambda_{ij}^n|}} [A_n A_1 \dots A_{n-1}], \\ \xi_i &= \frac{1}{\sqrt[n+1]{|\Lambda_{ij}^n|}} \sum_{j=1}^{n-1} \Lambda_{ji}^n [A_0 A_1 \dots A_{j-1} A_n A_{j+1} \dots A_{n-1}]. \end{aligned}$$

#### Библиографический список

1. Столляр А.В. Двойственная теория гиперплоского распределения и ее приложения //Дифференциальная геометрия многообразий фигур: Сб. науч. тр./Калинингр.ун-т. Калининград, 1982. Вып. I. З. С. 95–102.

2. Столляр А.В. Двойственная геометрия оснащенного распределения гиперплоскостных элементов//Чуваш. гос. пед. ин-т. Чебоксары, 1982. З. С. Деп. в ВИНИТИ, № 6454.

3. Столляр А.В. Двойственная теория регулярного распределения гиперплоскостных элементов в пространстве проективной связности//Тез. докл. 7-й Всес. конф. по современным проблемам геометрии. Минск. 1979. С. 192.

4. Столляр А.В. Проективно-дифференциальная геометрия регулярного гиперплоского распределения  $m$ -мерных линейных элементов//Проблемы геометрии/ВИНИТИ. М., 1975. Т. 7.

5. Остапян Н.М. Распределение гиперплоскостных элементов в проективном пространстве//Тр. геометр. семинара/ВИНИТИ. М., 1973. Т. 4. С. 71–120.