

качестве следствия основную теорему работы [1]. В случае же вполне геодезического гиперраспределения справедливо

Следствие 3. Пусть $(M, \langle \rangle)$ — компактное ориентированное риманово многообразие. Если $Ric_M > 0$, то многообразие не допускает вполне геодезических гиперраспределений. Если же $Ric_M \leq 0$, то любое вполне геодезическое гиперраспределение, если оно существует на многообразии, является слоением.

Данное следствие обобщает один из основных результатов статьи [5].

Библиографический список

1. Oshikiri G. A remark on minimal foliation // Tohoku Math. J. 1981. V 33. P. 133–137.
2. Reinhart B.L. Differential geometry of foliations. Berlin–New York, 1983. 190 p.
3. Яно К., Бокнер С. Кривизна и числа Бетти. М.: ИЛ, 1957. 152 с.
4. Akhil R. Structural equations and an integral formula for foliated manifolds // Geom. dedic. 1968. V20. №1. P.85–91.
5. Hagan T., Lutz R. Champs d'hyperplans totalement géodésiques sur les sphères // Astérisque. 1983. №107–108. P.189–200.

УДК 514.76

ОБ ОСНАЩЕНИЯХ В СМЫСЛЕ Э.КАРТАНА И Э.БОРТОЛОТТИ РЕГУЛЯРНОЙ ГИПЕРПОЛОСЫ

А.В.Столяров

(Чувашский педагогический институт)

Настоящая статья является продолжением работы [1]. С существенным использованием двойственной теории регулярной m -мерной гиперполосы H_m , погруженной в n -мерное пространство проективной связности $P_{m,n}$, показано, что два вида частных оснащений (в смысле Э.Картана и Э.Бортолотти) являются двойственными по отношению друг к другу.

1. Рассмотрим классическое пространство проективной связности $P_{n,n}$, определяемое, согласно Э.Картану [2], [3], с по-

мощью $(n+1)^2$ форм Пфаффа $\omega_{\bar{j}}^{\bar{x}}$, подчиненных структурным уравнениям

$$\partial\omega_{\bar{j}}^{\bar{x}} = \omega_{\bar{j}}^{\bar{l}} \wedge \omega_{\bar{l}}^{\bar{x}} + \frac{1}{2} R_{\bar{j}\bar{p}\bar{q}}^{\bar{x}} \omega_{\bar{p}}^{\bar{r}} \wedge \omega_{\bar{q}}^{\bar{s}}, \quad \omega_{\bar{l}}^{\bar{l}} = 0, \quad (1)$$

$$\bar{j}, \bar{x}, \bar{l} = \bar{0}, \bar{n}; \quad \bar{j}, \bar{x}, \bar{l}, \bar{p}, \bar{q} = \bar{1}, \bar{n}.$$

В пространстве $P_{n,n}$ рассмотрим регулярную гиперполосу H_m ($m < n-1$) [4]; в точечном репере первого порядка $\{A_{\bar{j}}\}$ дифференциальные уравнения многообразия $H_m \subset P_{n,n}$ имеют вид [5]:

$$\begin{cases} \omega_{\bar{i}}^{\bar{n}} = \omega_{\bar{v}}^{\bar{n}} = \omega_{\bar{v}}^{\bar{n}} = 0, & \omega_{\bar{i}}^{\bar{n}} = \Lambda_{\bar{j}\bar{j}}^{\bar{n}} \omega_{\bar{o}}^{\bar{j}}, \\ \omega_{\bar{i}}^{\bar{v}} = \Lambda_{\bar{i}\bar{j}}^{\bar{v}} \omega_{\bar{o}}^{\bar{j}}, & \omega_{\bar{v}}^{\bar{i}} = \Lambda_{\bar{v}\bar{j}}^{\bar{i}} \omega_{\bar{o}}^{\bar{j}}, \quad u, v, w = \bar{m+1, n-1}, \bar{i, j, k, l, s, t} = \bar{1, m}. \end{cases} \quad (2)$$

Задание гиперполосы $H_m \subset P_{n,n}$ индуцирует пространство проективной связности $P_{m,n}$ с m -мерной базой (базисная поверхность гиперполосы) и n -мерными центропроективными слоями P_n , либо из уравнений (1) в силу $\omega_{\bar{o}}^{\bar{o}} = 0$ (см. (2)) имеем

$$\partial\omega_{\bar{j}}^{\bar{x}} = \omega_{\bar{j}}^{\bar{l}} \wedge \omega_{\bar{l}}^{\bar{x}} + \frac{1}{2} R_{\bar{j}\bar{s}\bar{t}}^{\bar{x}} \omega_{\bar{s}}^{\bar{s}} \wedge \omega_{\bar{t}}^{\bar{t}}, \quad \omega_{\bar{l}}^{\bar{l}} = 0; \quad (3)$$

здесь компоненты $R_{\bar{o}\bar{j}\bar{i}}^{\bar{x}}, R_{\bar{v}\bar{j}\bar{i}}^{\bar{x}}, R_{\bar{o}\bar{s}\bar{t}}^{\bar{i}}, R_{\bar{o}\bar{s}\bar{t}}^{\bar{n}}, R_{\bar{n}\bar{s}\bar{t}}^{\bar{n}}$ с компонентами геометрических объектов первого, второго, третьего и четвертого порядков гиперполосы связаны конечными соотношениями (см., например, [1], [6]):

$$\begin{aligned} 2\Lambda_{\bar{i}\bar{j}\bar{l}}^{\bar{n}} &= -R_{\bar{o}\bar{j}\bar{l}}, \quad 2\Lambda_{\bar{i}\bar{j}\bar{l}}^{\bar{v}} = -R_{\bar{o}\bar{j}\bar{l}}, \quad 2\Lambda_{\bar{k}\bar{l}\bar{i}}^{\bar{k}} \Lambda_{\bar{l}\bar{v}\bar{l}\bar{j}}^{\bar{l}} = R_{\bar{v}\bar{j}\bar{l}}, \quad 2\Lambda_{\bar{i}\bar{j}\bar{k}\bar{l}}^{\bar{n}} = -R_{\bar{j}\bar{i}\bar{k}\bar{l}}^{\bar{n}} + \\ &+ \Lambda_{\bar{i}\bar{s}}^{\bar{n}} R_{\bar{o}\bar{j}\bar{k}\bar{l}}^{\bar{s}}, \quad 2\Lambda_{\bar{i}\bar{j}\bar{k}\bar{s}\bar{l}}^{\bar{n}} = 2\Lambda_{\bar{i}\bar{e}}^{\bar{n}} \Lambda_{\bar{j}\bar{k}\bar{l}}^{\bar{e}} \Lambda_{\bar{l}\bar{v}\bar{l}\bar{s}}^{\bar{e}} + 2\Lambda_{\bar{e}\bar{j}}^{\bar{n}} \Lambda_{\bar{i}\bar{k}\bar{l}}^{\bar{e}} \Lambda_{\bar{l}\bar{v}\bar{l}\bar{s}}^{\bar{e}} + \Lambda_{\bar{i}\bar{e}}^{\bar{n}} R_{\bar{j}\bar{k}\bar{l}\bar{s}}^{\bar{e}} + \\ &+ \Lambda_{\bar{e}\bar{j}}^{\bar{n}} R_{\bar{i}\bar{k}\bar{l}\bar{s}}^{\bar{e}} - \Lambda_{\bar{j}\bar{i}}^{\bar{n}} (R_{\bar{o}\bar{k}\bar{s}}^{\bar{o}} + R_{\bar{n}\bar{k}\bar{s}}^{\bar{n}}) + \Lambda_{\bar{i}\bar{j}\bar{e}}^{\bar{n}} R_{\bar{o}\bar{k}\bar{s}}^{\bar{e}}, \quad \Lambda_{\bar{k}\bar{l}\bar{s}\bar{l}}^{\bar{n}} = \Lambda_{\bar{e}\bar{l}}^{\bar{n}} R_{\bar{o}\bar{k}\bar{s}}^{\bar{e}} - m(R_{\bar{o}\bar{k}\bar{s}}^{\bar{o}} + \\ &+ R_{\bar{n}\bar{k}\bar{s}}^{\bar{n}}) + 2R_{\bar{e}\bar{k}\bar{s}}^{\bar{e}} - 4\Lambda_{\bar{v}\bar{k}\bar{l}}^{\bar{e}} \Lambda_{\bar{s}\bar{j}\bar{l}}^{\bar{v}}, \quad 2\beta_{\bar{u}\bar{v}\bar{s}\bar{t}}^{\bar{n}} = -2\beta_{\bar{w}\bar{v}\bar{l}\bar{u}\bar{s}\bar{t}}^{\bar{n}} - \\ &- 2\beta_{\bar{u}\bar{v}\bar{l}\bar{e}\bar{c}\bar{s}}^{\bar{n}} \Lambda_{\bar{l}\bar{v}\bar{l}\bar{t}}^{\bar{e}} + \beta_{\bar{u}\bar{v}\bar{e}\bar{c}\bar{s}}^{\bar{n}} R_{\bar{o}\bar{s}\bar{t}}^{\bar{e}} + \beta_{\bar{w}\bar{v}\bar{R}_{\bar{u}\bar{s}\bar{t}}}^{\bar{n}} + \beta_{\bar{u}\bar{w}\bar{R}_{\bar{v}\bar{s}\bar{t}}}^{\bar{n}} - \beta_{\bar{w}\bar{v}\bar{R}_{\bar{o}\bar{s}\bar{t}}}^{\bar{n}} + \beta_{\bar{w}\bar{v}\bar{R}_{\bar{n}\bar{s}\bar{t}}}^{\bar{n}}. \\ 2\Phi_{\bar{k}\bar{l}\bar{s}\bar{l}}^{\bar{n}} &= \Phi_{\bar{t}} R_{\bar{o}\bar{k}\bar{s}}^{\bar{t}} - (n+1)(R_{\bar{o}\bar{k}\bar{s}}^{\bar{o}} + R_{\bar{n}\bar{k}\bar{s}}^{\bar{n}}). \end{aligned}$$

В работе [1] (см. также [6]) нами показано, что:

а) регулярная гиперполоса $H_m \subset P_{n,n}$ кроме пространства $P_{m,n}$ в 3-й дифференциальной окрестности индуцирует второе пространство проективной связности $\bar{P}_{m,n}$, определяемое системой форм $\{\bar{\omega}_{\bar{j}}^{\bar{x}}\}$:

$$\begin{aligned}\bar{\omega}_o^n = \omega_o^v = 0, \quad \bar{\omega}_o^v = \omega_o^n = 0, \quad \bar{\omega}_v^n = \omega_v^n = 0, \quad \bar{\omega}_v^i = \omega_o^i, \\ \bar{\omega}_o^i = \omega_o^i - \frac{1}{n+1} \Phi_k \omega_o^k, \quad \bar{\omega}_n^n = \omega_n^n - \frac{1}{n+1} \Phi_k \omega_o^k.\end{aligned}$$

$$\bar{\omega}_n^o = \omega_n^o, \quad \bar{\omega}_n^i = -\Lambda_{ki}^{ik} \omega_n^k, \quad \bar{\omega}_i^o = \Lambda_{ki}^{ik} \omega_n^k,$$

$$\bar{\omega}_i^j = \omega_i^j + (\Lambda_{ki}^{ik} \Lambda_{kis}^n - \delta_i^j \frac{\Phi_s}{n+1}) \omega_s^s, \quad (3)$$

$$\bar{\omega}_i^n = -\Lambda_{ki}^{ik} \omega_n^k, \quad \bar{\omega}_i^v = -\Lambda_{ki}^{ik} \epsilon_{nu}^v \omega_u^k, \quad \bar{\omega}_n^v = -\epsilon_{nu}^v \omega_u^o,$$

$$\bar{\omega}_v^o = \epsilon_{uv}^n \omega_n^u, \quad \bar{\omega}_v^i = -\epsilon_{uv}^n \Lambda_{n}^{ik} \omega_k^u,$$

$$\bar{\omega}_v^w = \omega_v^w + (\epsilon_{vu}^n \epsilon_{uv}^n - \frac{1}{n+1} \delta_v^w \Phi_s) \omega_o^o;$$

следовательно, система форм $\{\bar{\omega}_j^k\}$ удовлетворяет структурным

$$уравнениям$$

$$D \bar{\omega}_j^k = \bar{\omega}_j^L \Lambda \bar{\omega}_L^k + \frac{1}{2} \bar{R}_{5st}^k \bar{\omega}_o^s \Lambda \bar{\omega}_o^t, \quad \bar{\omega}_L^L = 0;$$

б) преобразование $J: \bar{\omega}_j^k \rightarrow \bar{\omega}_j^k$ форм проективной связности по закону (3) является инволютивным: $J \equiv J^{-1}$. Следовательно, пространства $P_{m,n}$ и $\bar{P}_{m,n}$ являются двойственными по отношению друг к другу. причем эти пространства могут быть плоскими лишь одновременно: $\{R_{5st}^k \equiv 0\} \Leftrightarrow \{\bar{R}_{5st}^k \equiv 0\}$; при этом формы

$\bar{\omega}_j^k$ являются формами инфинитезимального перемещения точечного репера первого порядка $\{A_j\}$, а формы $\bar{\omega}_j^k$ – формами инфинитезимального перемещения тангенциального репера $\{\xi_j\}$, где

$$\xi_o = \frac{1}{\sqrt[n+1]{\Phi}} [A_o A_1 \dots A_{n-1}], \quad \xi_n = \frac{1}{\sqrt[n]{\Phi}} [A_n A_1 \dots A_{n-1}],$$

$$\xi_i = \frac{1}{\sqrt[n]{\Phi}} \sum_{j=1}^m \Lambda_{ji}^n [A_o A_1 \dots A_{j-1} A_n A_{j+1} \dots A_m A_{m+1} \dots A_{n-1}], \quad (4)$$

$$\xi_v = \frac{1}{\sqrt[n]{\Phi}} \sum_{u=m+1}^n \epsilon_{uv}^n [A_o A_1 \dots A_m A_{m+1} \dots A_{u-1} A_n A_{u+1} \dots A_{n-1}];$$

в) во 2-й дифференциальной окрестности элемента гиперплоскости H_m индуцируется двойственный образ \bar{H}_m , определяемый уравнениями (относительно тангенциального репера $\{\xi_j\}$, см. (4)):

$$\left\{ \begin{array}{l} \bar{\omega}_o^n = \bar{\omega}_o^v = \bar{\omega}_v^n = 0, \quad \bar{\omega}_i^n = \bar{\Lambda}_{ij}^n \bar{\omega}_o^j, \\ \bar{\omega}_i^v = \bar{\Lambda}_{ij}^v \bar{\omega}_o^j, \quad \bar{\omega}_v^i = \bar{\Lambda}_{vj}^i \bar{\omega}_o^j. \end{array} \right. \quad (5)$$

где

$$\bar{\Lambda}_{ij}^n = -\Lambda_{ji}^n, \quad \bar{\Lambda}_{ij}^v = -\Lambda_{ki}^n \epsilon_{nu}^v \Lambda_{uj}^k, \quad \bar{\Lambda}_{vj}^i = -\epsilon_{uv}^n \Lambda_{n}^{ik} \Lambda_{kj}^u.$$

2. Говорят, что гиперплоскость $H_m \subset P_{n,n}$ оснащена в смысле Э.Картана [7], если в указанном смысле оснащена ее базисная поверхность V_m , т.е. каждой точке $A_o \in V_m$ поставлена в соответствие плоскость $N_{n-m-1}(A_o)$, не имеющая общих точек с касательной плоскостью $T_m(A_o)$ к поверхности V_m .

(n-m-2)-мерная плоскость $[M_v]$, лежащая в характеристике $\Pi_{n-m-1}(A_o)$ главной касательной гиперплоскости $\Pi_{n-1}(A_o)$, называется осью Кенигса, если в качестве M_v взяты точки $M_v = a_v^o A_o + A_v$, a_v^o – квазитензор 2-го порядка [5]. Если оснащающая плоскость $N_{n-m-1}(A_o)$ проходит через ось Кенигса, т.е.

$$N_{n-m-1}(A_o) \equiv [M_n(v), M_v], \quad M_n(v) = v_n^o A_o + N_n(v),$$

$$N_n(v) = A_n + v_n^i A_i + a_n^v A_v,$$

a_n^v – квазитензор 2-го порядка, то оснащение гиперплоскости $H_m \subset P_{n,n}$ в смысле Э.Картана равносильно заданию на H_m полей геометрических объектов $\{v_n^i\}, \{v_n^i, a_n^v, v_n^o\}$:

$$\left\{ \begin{array}{l} \nabla v_n^i + \omega_n^i = v_{nk}^i \omega_o^k, \\ \nabla v_n^o + v_n^k \omega_k^o + a_n^v \omega_v^o + \omega_n^o = v_{nk}^o \omega_o^k. \end{array} \right. \quad (6)$$

Говорят, что гиперплоскость $H_m \subset P_{n,n}$ оснащена в смысле Э.Бортолотти [8], если ее базисная поверхность V_m оснащена в указанном смысле, т.е. каждой точке $A_o \in V_m$ поставлена в соответствие гиперплоскость $N_{n-1}(A_o)$, не содержащая A_o .

Инвариантную оснащающую плоскость $N_{n-1}(A_o)$ ищем в пучке, определяемом гиперплоскостями ξ_o и η_n , где гиперплоскость η_n есть образ, двойственный точке N_n :

$$\eta_n = \xi_n - \Lambda_{nj}^{ij} v_j^o \xi_i + \epsilon_{nu}^v a_u^o \xi_v.$$

Следовательно, выражение оснащающей плоскости $N_{n-1}(A_o)$ имеет вид:

$$\xi_n - \Lambda_{nj}^{ij} v_j^o \xi_i + \epsilon_{nu}^v a_u^o \xi_v + v_n^o \xi_o.$$

Компоненты объектов $\{v_n^i\}, \{v_n^o, v_n^i, a_n^v\}$, определяющих плоскость $N_{n-1}(A_o)$, удовлетворяют уравнениям

$$\left\{ \begin{array}{l} v_n^i + \omega_n^i = v_{nk}^i \omega_o^k, \\ \nabla v_n^o + a_n^v \omega_n^o - v_n^k \omega_n^k + \omega_n^o = v_{nk}^o \omega_o^k. \end{array} \right. \quad (8)$$

Если обозначить

$$\bar{v}_n^i \stackrel{\text{def}}{=} -\Lambda_{nj}^{is} v_s^o, \quad \bar{v}_n^o \stackrel{\text{def}}{=} v_n^o, \quad (9)$$

то система уравнений (8) в силу (3) равносильна следующей

системе:

$$\begin{cases} d\bar{\gamma}_n^i + \bar{\gamma}_n^s \bar{\omega}_s^i - \bar{\gamma}_n^i \bar{\omega}_n^s + \bar{\omega}_n^i = \bar{\gamma}_n^i \bar{\omega}_o^k, \\ d\bar{\gamma}_n^o + \bar{\gamma}_n^o (\bar{\omega}_o - \bar{\omega}_n^s) + \bar{\gamma}_n^s \bar{\omega}_s^o + \bar{\alpha}_n^v \bar{\omega}_v^o + \bar{\omega}_n^o = \bar{\gamma}_n^o \bar{\omega}_o^k, \end{cases} \quad (10)$$

где $\bar{\alpha}_n^v = \bar{c}_n^{vu} \alpha_u^v$, $\bar{\gamma}_{nk}^i = -\Lambda_n^{is} \gamma_{sk}^o$, $\bar{\gamma}_{nk}^o = \gamma_{nk}^o$.

Сравнивая уравнения (6) и (10), имеем следующее предложение.

Теорема. Оснащение в смысле Э.Бортолотти гиперполосы $H_m \subset P_{n,n}$ полем гиперплоскостей (7) равносильно оснащению в смысле Э.Картана ее двойственного образа \bar{H}_m полем плоскостей $\bar{N}_{n-m-1}(\bar{\gamma})$ с осью Кенигса, определяемым полями объектов (9).

Библиографический список

1. Столяров А.В. Двойственная теория регулярной гиперполосы $H_m \subset P_{n,n}$ // Дифференциальная геометрия многообразий фигур: Межвуз. темат. сб. науч. тр. / Калинингр. ун-т. Калининград, 1988. Вып.19. С.88-93.

2. Картан Э. Пространства аффинной, проективной и конформной связности. Казань: Изд-во Казанс. ун-та, 1962.

210 с.

3. Cartan E. *Lecons sur la theorie des espaces à connexion projective*. Paris, 1937.

*4. Вагнер В.В. Теория поля локальных гиперполос // Тр. семин. по векторн. и тензорн. анализу. М., 1950. Вып.8. С.197-272.

5. Столяров А.В. Проективно-дифференциальная геометрия регулярного гиперполосного распределения m -мерных линейных элементов // Проблемы геометрии / ВИНИТИ. М., 1975. Т.7. С.117-151.

6. Столяров А.В. Двойственные нормальные связности на регулярной гиперполосе / Чувашский пед. ин-т. 28 с. Деп. в ВИНИТИ 10.11.87. № 8231-87.

7. Cartan E. *Les espaces à connexion projective* // Тр. семин. по векторн. и тензорн. анализу. М., 1937. Вып.4. С.147-159.

8. Bortolotti E. Connessioni nelle varietà luogo di spazi: applicazione alla geometria di rette // Rend. Semin. Fac. Sci. Univ. Cagliari, 1933. V.3. P. 81-89.

О ВЕКТОРНЫХ ПОЛЯХ ПОСТОЯННОЙ ДЛИНЫ

В.П. Толстопятов

(Свердловский педагогический институт)

В работе изучаются векторные поля постоянной длины на гладкой поверхности евклидова пространства.

1. Пусть в n -мерном евклидовом пространстве E_n задана p -поверхность V_p . Присоединим к ней подвижной репер $R_x^a = \{x, \vec{e}_i, \vec{e}_a\}$, где векторы \vec{e}_i ($i=1, \dots, p$) принадлежат касательному пространству $T_x(V_p)$ к поверхности V_p в точке x , а векторы \vec{e}_a ($a=p+1, \dots, n$) образуют базис нормального пространства $N_x(V_p)$. Имеем

$$d\vec{x} = \omega^i \vec{e}_i, \quad d\vec{e}_i = \omega_i^j \vec{e}_j + \omega_i^a \vec{e}_a, \quad d\vec{e}_a = \omega_a^j \vec{e}_j + \omega_a^b \vec{e}_b. \quad (1)$$

При этом внешние формы, участвующие в формулах (1), удовлетворяют известным уравнениям структуры пространства E_n .

Пусть $\vec{\xi} = \xi^i \vec{e}_i$ – векторное поле на гладкой поверхности. Имеем

$$d\xi^i + \xi^j \omega_j^i = \mu_i^k \omega^k. \quad (2)$$

Ковариантные производные координат векторного поля

$$\mu_i^k = \nabla_{\vec{e}_i} \xi^k \quad (3)$$

образуют поле аффинора на поверхности V_p . Дифференцируя (2) внешним образом и применяя лемму Картана, получим

$$d\mu_i^k = \mu_t^k \omega_t^i - \mu_i^t \omega_t^k + \vec{e}_{ik} \vec{e}_{sj} \xi^s \gamma^{jk} \omega^i - \mu_{ij}^k \omega^j. \quad (4)$$

Таким образом, вместе с векторным полем на поверхности определяется поле тензора μ_{ij}^k , симметричного по нижним индексам. Имеем на поверхности V_p отображение направлений

$$\mu: T_x(V_p) \rightarrow T_x(V_p), \quad \mu(\vec{t}) = \mu_{ij}^k t^i t^j \vec{e}_k.$$

2. Векторное поле $\vec{\xi}$ имеет постоянную длину тогда и только тогда, когда $\vec{\xi} \cdot d\vec{\xi} = 0$ или

$$\xi^i \vec{e}_i (\mu_i^k \vec{e}_k + \delta_{ij}^k \xi^j \vec{e}_a) = 0.$$

Имеем