

Г.П.Б о ч и л л о

К ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНОЙ ГЕОМЕТРИИ m -РАСПРЕДЕЛЕНИЙ
НА МНОГООБРАЗИИ ВСЕХ ГИПЕРПЛОСКИХ ЭЛЕМЕНТОВ
 n -МЕРНОГО ПРОЕКТИВНОГО ПРОСТРАНСТВА

1. В работе изучаются распределения касательных элементов [1], порожденных m -мерными подмногообразиями гиперплоскостных элементов, на $(2n-1)$ -мерном дифференцируемом многообразии M_{2n-1} всех гиперплоских элементов n -мерного проективного пространства (m -распределения Δ_m на многообразии M_{2n-1} ($m < n$). Гиперплоским элементом $\{A, \alpha\}$ названа пара из точки A и инцидентной ей гиперплоскости α пространства P_n [2]. С помощью компонент фундаментального подобъекта второго порядка распределения Δ_m строится инвариантное оснащение распределения Δ_m , которое индуцирует на Δ_m аффинную связность с кручением. В работе доказано, что оснащение распределения Δ_m может быть построено с использованием компонент фундаментального подобъекта второго порядка одного из $(m-1)$ -распределений, порождаемых Δ_m на M_{2n-1} . Оснащение распределения Δ_m полем гиперплоских элементов означает задание на M_{2n-1} единственного поля невырожденных гиперквадрик.

В работе индексы принимают следующие значения:
 $J, \bar{J}, K = 0, \overline{1, n}$; $i, j, k = \overline{1, n}$; $p, q, \tau = \overline{1, n-1}$;

$u, v, w, \bar{w}_i = \overline{1, m-1}$; $\bar{u}, \bar{v}, \bar{w} = \overline{m, n-1}$; $\alpha, \beta, \gamma = \overline{1, m-1}, n$.

2. Присоединим к каждому элементу $\{A, \alpha\}$ многообразия M_{2n-1} точечный $R_\alpha = \{A_\gamma\}$ и тангенциальный $\tau = \{\alpha^\gamma\}$ подвижные реперы, полагая $A = A_\alpha$, $\alpha = \alpha^n$, причем $dA_\gamma = \omega_\gamma^\tau A_\gamma$, $d\alpha^\gamma = -\omega_\gamma^\tau \alpha^\tau$, где 1-формы ω_γ^τ удовлетворяют условиям:
 $d\omega_\gamma^\tau = \omega_\gamma^\tau \wedge \omega_\tau^\gamma$, $\omega_\alpha^\alpha + \omega_1^1 + \dots + \omega_n^n = 0$.

Рассмотрим расслоение линейных реперов [3] $L(M_{2n-1})$ с базой M_{2n-1} , типовым слоем-подгруппой стационарности гиперплоскостного элемента $\{A, \alpha\}$ и следующими структурными уравнениями:

$$d\omega_\alpha^\alpha = \omega_\alpha^\tau \wedge (\omega_\tau^\alpha - \delta_\tau^\alpha \omega_\alpha^\alpha) + \omega_\alpha^n \wedge \omega_n^\alpha, \quad d\omega_\alpha^n = \omega_\alpha^\tau \wedge \omega_\tau^n + \omega_\alpha^n \wedge (\omega_n^\alpha - \omega_\alpha^\alpha),$$

$$d\omega_p^r = \omega_\alpha^n \wedge (-\omega_p^\alpha) + \omega_q^n \wedge \{ \delta_q^r (\omega_n^\alpha - \omega_\alpha^\alpha) - (\omega_p^\alpha - \delta_p^\alpha \omega_\alpha^\alpha) \},$$

$$d(\omega_q^\tau - \delta_q^\tau \omega_\alpha^\alpha) = (\omega_q^\tau - \delta_q^\tau \omega_\alpha^\alpha) \wedge (\omega_\tau^\alpha - \delta_\tau^\alpha \omega_\alpha^\alpha) + \omega_q^n \wedge \omega_n^\alpha + \delta_q^r \omega_n^\alpha \wedge \omega_\alpha^\alpha, \quad (1)$$

$$d(\omega_n^\alpha - \omega_\alpha^\alpha) = -\omega_p^\alpha \wedge \omega_p^\alpha + \omega_n^r \wedge \omega_r^\alpha + 2 \omega_n^\alpha \wedge \omega_\alpha^\alpha,$$

$$d\omega_n^r = \omega_n^\alpha \wedge \omega_\alpha^r + \omega_n^\tau \wedge (\omega_\tau^r - \delta_\tau^r \omega_\alpha^\alpha), \quad d\omega_p^\alpha = (\omega_p^\tau - \delta_p^\tau \omega_\alpha^\alpha) \wedge \omega_\tau^\alpha + \omega_p^n \wedge \omega_n^\alpha,$$

$$d\omega_n^\alpha = \omega_n^\alpha \wedge (\omega_\alpha^\alpha - \omega_n^\alpha) + \omega_n^r \wedge \omega_r^\alpha.$$

Из вида этих уравнений заключаем, что структурные формы $L(M_{2n-1})$ не удовлетворяют теореме Картана-Лаптева [3] и, следовательно, на $L(M_{2n-1})$ не определяют фундаментально-групповой связности.

Обозначим $\{N, \nu\}$ гиперплоский элемент из точки N , не инцидентной α , и гиперплоскости ν , не содержащей A . Имеет место

Т е о р е м а 1. Оснащение M_{2n-1} полем гиперплоских элементов $\{N, \nu\}$ означает задание аффинной связности на $L(M_{2n-1})$.

Д о к а з а т е л ь с т в о. Пусть к каждому $\{A, \alpha\}$ многообразия M_{2n-1} присоединен гиперплоский элемент $\{N, \nu\}$ такой, что

$$N = A_n + a_n^r A_r + a_n^\alpha A_\alpha, \quad \nu = \alpha^\alpha + \beta_p^\alpha \alpha^p + \beta_n^\alpha \alpha^n, \quad (2)$$

$$\beta_n^\alpha = - (a_n^r \beta_r^\alpha + a_n^\alpha).$$

причем выполнены условия:

$$\nabla a_n^r + \omega_n^r = a_{ni}^r \omega_\alpha^i + a_n^{pq} \omega_q^n, \quad \nabla a_n^\alpha + \omega_n^\alpha = a_{ni}^\alpha \omega_\alpha^i + a_n^{\alpha q} \omega_q^n, \quad (3)$$

$$\nabla \beta_p^\alpha - \omega_p^\alpha = \beta_{pi}^\alpha \omega_\alpha^i + \beta_p^{\alpha q} \omega_q^n, \quad \nabla \beta_n^\alpha - \omega_n^\alpha = \beta_{ni}^\alpha \omega_\alpha^i + \beta_n^{\alpha q} \omega_q^n,$$

где ∇ - известный символ [3] ковариантного дифференцирования. Перейдем к новому точечному реперу $\{B_\gamma\}$, где $B_\alpha = A_\alpha$, $B_p = A_p - \beta_p^\alpha A_\alpha$, $B_n = N$ и $dB_\gamma = \Omega_\gamma^\tau B_\tau$,

$$d\Omega_J^J = \Omega_J^K \wedge \Omega_J^J, \quad \Omega_0^0 + \Omega_1^1 + \dots + \Omega_n^n = 0.$$

Формы $\Omega_p^0, \Omega_n^p, \Omega_n^n$ в силу (3) выражаются лишь через базовые формы расслоения $L(M_{2n-1})$, а остальные 1-формы Ω_J^J имеют следующий вид:

$$\begin{aligned} \Omega_0^p &= \omega_0^p - a_n^p \omega_0^n, \quad \Omega_0^n = \omega_0^n, \quad \Omega_p^n = \omega_p^n - \theta_p^0 \omega_0^n, \quad \Omega_p^q = \omega_p^q - a_n^q \Omega_p^n - \\ &- \theta_p^0 \omega_0^q, \quad \Omega_n^n = \omega_n^n - a_n^p \omega_p^n + a_n^0 \omega_0^n, \quad \Omega_0^0 = \omega_0^0 + \theta_p^0 \Omega_0^p + \theta_0^0 \omega_0^0. \end{aligned} \quad (4)$$

Дифференцируя (4) внешним образом, получаем, что система форм $\Omega_0^p, \Omega_0^n, \Omega_p^n, \Omega_p^q - \delta_p^q \Omega_0^0, \Omega_n^n - \Omega_0^0$ (5) удовлетворяет условиям теоремы Картана-Лаптева. Следовательно, система форм (5) определяет на $L(M_{2n-1})$ аффинную связность. Из уравнений структуры для форм (5) заключаем, что это связность с кручением.

3. Покажем, как в случае распределения Δ_m на M_{2n-1} ($m < n$) определяется внутренним образом оснащающее его поле гиперплоских элементов $\{N, \nu\}$.

Система уравнений, ассоциированная [1] с распределением Δ_m , в репере первого порядка R_1 может быть записана в виде:

$$\omega_0^0 = 0, \quad \omega_{\bar{u}}^n = 0, \quad \omega_u^n = \Lambda_{uv}^n \omega^v, \quad (\det \|\Lambda_{uv}^n\| \neq 0) \quad (6)$$

Используя (6), получаем систему дифференциальных уравнений распределения Δ_m :

$$\begin{aligned} \omega_{\alpha}^{\bar{u}} &= \Lambda_{\alpha\beta}^{\bar{u}} \omega^{\beta} + \Lambda_{\alpha}^{\bar{u}p} \omega_p^n, \quad \Lambda_{uv}^n \omega_{\bar{u}}^u = \Lambda_{\bar{u}vi}^n \omega^i + \Lambda_{\bar{u}v}^{np} \omega_p^n, \\ \omega_{\bar{u}}^0 &= \Lambda_{\bar{u}ni}^n \omega^i + \Lambda_{\bar{u}n}^{np} \omega_p^n, \quad \nabla \Lambda_{uv}^n + \Lambda_{uv}^n \omega_0^0 = \Lambda_{uvi}^n \omega^i + \Lambda_{uv}^{np} \omega_p^n, \end{aligned} \quad (7)$$

$$\Lambda_{uv}^n \omega_n^v + \omega_n^0 = \Lambda_{uni}^n \omega^i + \Lambda_{un}^{np} \omega_p^n, \quad (\omega_0^i \equiv \omega^i).$$

Нетрудно показать, что задание распределения Δ_m на M_{2n-1} эквивалентно заданию на M_{2n-1} поля m -пар $\{l_m, l_{n-m-1}\}$, а также отображения между прямыми в L_m , инцидентными A_0 , и $(n-2)$ -плоскостями в α^n , инцидентными l_{n-m-1} .
Справедлива

Т е о р е м а 2. Оснащение распределения Δ_m полем гиперплоских элементов $\{N, \nu\}$ может быть построено с использованием лишь компонент фундаментального подобъекта второго порядка распределения Δ_m .

Д о к а з а т е л ь с т в о. Используя уравнения (7) и их дифференциальные продолжения, получаем, что система величин $\gamma_1 = \{\Lambda_{uv}^n, \Gamma_{\alpha\beta}^{\bar{u}}, \Gamma_{\bar{u}\alpha\beta}^n, \Gamma_{u\alpha\beta}^n\}$, где $\Gamma_{\alpha\beta}^{\bar{u}} = \Lambda_{\alpha\beta}^{\bar{u}} + \Lambda_{\alpha\beta}^{\bar{u}v}$, $\Gamma_{\bar{u}\alpha\beta}^n = \Lambda_{\bar{u}\alpha\beta}^n + \Lambda_{\bar{u}\alpha\beta}^{nv}$ образует самостоятельный объект, который является подобъектом фундаментального объекта первого порядка $\Gamma_1 = \{\Lambda_{uv}^n; \Lambda_{\alpha\beta}^{\bar{u}}; \Lambda_{\alpha\beta}^{\bar{u}v}; \Lambda_{\bar{u}\alpha\beta}^n; \Lambda_{\bar{u}\alpha\beta}^{nv}; \Lambda_{u\alpha\beta}^n\}$ распределения Δ_m . Согласно [4] γ_1 -фундаментальный подобъект распределения Δ_m . Аналогично строится фундаментальный подобъект второго порядка распределения Δ_m $\gamma_2 = \{\gamma_1, \Gamma_{\alpha\beta\gamma}^{\bar{u}}, \Gamma_{\bar{u}\alpha\beta\gamma}^n, \Gamma_{u\alpha\beta\gamma}^n\}$. Используя компоненты γ_2 , выберем точку N и гиперплоскость ν так, что

$$\begin{aligned} a_n^u &= -\Lambda_{nw} A^{uw}, \quad a_{\bar{n}}^{\bar{u}} = 0, \quad a_n^0 = -\frac{1}{m-1} (a_{nu}^u + a_n^u a_n^v \Lambda_{uv}^n + a_n^{uv} \Lambda_{vu}^n), \\ \theta_u^{\bar{u}} &= \Lambda_{uv}^n a_v^{\bar{u}}, \quad \theta_{\bar{u}}^0 = 0, \quad \theta_n^0 = - (a_n^u \theta_u^{\bar{u}} + a_n^0), \end{aligned}$$

$$\text{где } \Lambda_{\alpha\beta}^n = \Lambda_{\alpha\beta}^{uv} \Gamma_{\alpha\beta}^{\bar{u}} \Gamma_{\bar{u}\alpha\beta}^n, \quad A^{uw} A_{wv} = \delta_v^u, \quad \Lambda_{uv}^n \Lambda_{uv}^n = \Lambda_{uv}^n \Lambda_{vu}^n = \delta_u^v,$$

$$\det \|A_{\alpha\beta}\| \neq 0, \quad A_{nn} - A_{vn} \Lambda_{nu} A_{uv} \neq 0,$$

$$\text{причем } \nabla A_{\alpha\beta} + A_{\alpha\beta} (\omega_0^0 + \omega_n^n) = A_{\alpha\beta i} \omega^i + A_{\alpha\beta}^p \omega_p^n.$$

4. Распределение Δ_m порождает на M_{2n-1} несколько новых распределений, например, подраспределение Δ_{m-1}^* , ассоциированная с которым система

$$\omega_0^{\bar{u}} = 0, \quad \omega_{\bar{u}}^n = 0, \quad \omega_u^n - \Lambda_{uv}^n \omega^v = 0, \quad \omega_0^0 = 0$$

относительно инвариантна в силу (7). Совокупность величин $\gamma_1^* = \{\Lambda_{uv}^n, \Gamma_{\alpha\beta\gamma}^{\bar{u}}, \Gamma_{\bar{u}\alpha\beta\gamma}^n, \Gamma_{u\alpha\beta\gamma}^n\}$ образует подобъект γ_1^* , который будем называть, следуя [4], фундаментальным подобъектом первого порядка подраспределения Δ_{m-1}^* . Аналогично строится фундаментальный подобъект второго порядка подраспределения Δ_{m-1}^* : $\gamma_2^* = \{\gamma_1^*, \Gamma_{\alpha\beta\gamma\delta}^{\bar{u}}, \Gamma_{\bar{u}\alpha\beta\gamma\delta}^n, \Gamma_{u\alpha\beta\gamma\delta}^n\}$. Имеет место

Т е о р е м а 3. Оснащение распределения Δ_m полем гиперплоских элементов $\{N, \nu\}$ может быть построено с использованием лишь компонент фундаментального подобъекта

екта второго порядка подраспределения Δ_{m-1}^* .

Д о к а з а т е л ь с т в о. Используя компоненты γ_1^* , построим m -распределение Δ_m^* на M_{2n-1} , ассоциированная с которым система имеет вид:

$$\omega_o^u = \frac{1}{m-1} \Gamma_{ou}^{\bar{u}} \omega_o^n, \quad \omega_u^n = \frac{1}{m-1} \Gamma_{\bar{u}u}^n \omega_o^n, \quad \omega_u^n = \Lambda_{uv}^n \omega^v, \quad (8)$$

где $\Gamma_{ou}^{\bar{u}v} = \Gamma_{ou\bar{u}v}^{\bar{u}} \Lambda_n^{v\bar{u}}$, $\Gamma_{\bar{u}u}^{nv} = \Gamma_{\bar{u}u\bar{v}}^n \Lambda_n^{v\bar{u}}$.

Система (8) относительно инвариантна в силу той части системы (7), которая задает подраспределение Δ_{m-1}^* и γ_2^* . Далее, для построения оснащения Δ_m надо использовать результат теоремы 2, применив его к Δ_m^* .

5. Рассмотрим на M_{2n-1} поле невырожденных гиперквадрик, каждая из которых в локальном репере R_1 определена уравнениями $g_{j\bar{j}} x^j x^{\bar{j}} = 0$, причем

$$\nabla g_{j\bar{j}} + g_{j\bar{j}} (\omega_o^o + \omega_n^n) = g_{j\bar{j}k} \omega_o^k + g_{j\bar{j}} \omega_p^n. \quad (9)$$

Назовем взаимным к Δ_{m-1}^* относительно распределения Δ_m на M_{2n-1} такое распределение Δ_{n-m}^* , порождаемое Δ_m , ассоциированная система которого имеет вид

$$\omega_o^u = 0, \quad \omega_u^n = 0, \quad \omega_o^n = 0, \quad \omega_u^n = a_{\bar{u}\bar{v}} \omega_o^{\bar{v}}, \quad (10)$$

где $a_{\bar{u}\bar{v}} = -\Lambda_{\bar{v}n\bar{u}}^n - \Lambda_n^{uv} \Lambda_{ou\bar{u}}^{\bar{w}} \Lambda_{\bar{w}v\bar{v}}^n$

Система (10) относительно инвариантна в силу уравнений (7) и их $\bar{1}$ -го продолжения.

Т е о р е м а 4. Существует и притом единственное поле невырожденных гиперквадрик, имеющих соприкосновение второго порядка с подраспределением Δ_{m-1}^* , а также с взаимным ему относительно Δ_m распределением Δ_{n-m}^* . Элементы A_o и α^n , l_m и l_{n-m-1} , l_{m-1}^* и l_{n-m}^* всех трех распределений, а также \mathcal{M} и \mathcal{Y} оснащающего гиперплоского элемента полярно сопряжены относительно гиперквадрики поля ($l_{m-1}^* = l_m \wedge \alpha^n$, $l_{n-m}^* = [A_o l_{n-m-1}]$).

Д о к а з а т е л ь с т в о. Требуя выполнения сформулированных в теореме условий, получаем

$$g_{oo} = 0, \quad g_{ou} = 0, \quad g_{o\bar{u}} = 0, \quad g_{on} = -1, \quad g_{uv} = \Lambda_{(uv)}^n,$$

$$g_{un} = -a_n^v \Lambda_{[uv]}^n, \quad g_{\bar{u}\bar{v}} = a_{(\bar{u}\bar{v})}, \quad g_{nn} = 2a_n^o - \Lambda_{(uv)}^n a_n^u, \quad g_{v\bar{u}} = 0.$$

Указанная система величин удовлетворяет уравнениям типа (9).

Список литературы

1. Лаптев Г.Ф. Распределения касательных элементов. - Тр.геометр.семинара ВИНТИ АН СССР, 1971, т.3, с.29-48
2. Онищук Н.М. Распределения Δ_m на многообразии всех гиперплоских элементов n -мерного центроаффинного пространства ($m < n$). Геометр.сб. Томск, 1979 Вып.18, с.59-71.
3. Акивис М.А. Многомерная дифференциальная геометрия. Учебное пособие. Калинин, 1977.
4. Лаптев Г.Ф., Остиану Н.М. Распределения m -мерных линейных элементов в пространстве проективной связности, I. - Тр.геометр.семинара ВИНТИ АН СССР, 1971, т.3, с.49-94.