

ДВОЙСТВЕННАЯ ТЕОРИЯ РЕГУЛЯРНОЙ ГИПЕРПОЛОСЫ $H_m \subset P_{n,n}$

А.В. Столяров
(Чувашский пединститут)

Согласно работе [1], геометрия регулярной гиперполосы $H_m \subset P_{n,n}$ получается из той части геометрии голономного гиперполосного распределения $\mathcal{H} \subset P_{n,n}$ m -мерных линейных элементов, которая определяется полями фундаментальных подобъектов $\{A_{ij}^n, A_{ijk}^n, \dots\}$, $\{(M_{ij}^v, \Lambda_{ij}^n), \dots\}$, $\{N_{ij}^k, \dots\}$, $i, j, k = \overline{1, m}$; $u, v, \omega = \overline{m+1, n-1}$.

В работе [2] построена двойственная теория регулярного гиперполосного распределения $\mathcal{H} \subset P_{n,n}$. Но, в отличие от \mathcal{H} , построение двойственной геометрии регулярной гиперполосы $H_m \subset P_{n,n}$ наталкивается на трудность такого характера, как отсутствие на ней поля тензора A_{uv}^n (см. [1], [2]) первого порядка, играющего существенную роль при построении двойственной геометрии $\mathcal{H} \subset P_{n,n}$. Настоящая работа и посвящена разрешению этой задачи.

И. Г.Ф. Лаптевым [3] показано, что с третьим дифференциальным продолжением n -мерного гладкого многообразия B_n в качестве подчиненной структуры связана геометрия пространства проективной связности $P_{n,n}$; базой этого пространства служит многообразие B_n , а слоями - центропроективные пространства P_n .

Полученное пространство $P_{n,n}$ и есть классическое пространство проективной связности, определенное Э.Картаном [4] с помощью $(n+1)^2$ форм Пфаффа ω_{ij}^k , подчиненных структурным уравнениям

$$D\omega_{ij}^k = \omega_{ij}^k \wedge \omega_{ij}^k + \frac{1}{2} R_{ijk}^p \omega_p^i \wedge \omega_p^j, \quad \omega_{ij}^i = 0, \quad (I)$$

$\bar{\omega}, \bar{\omega}, \bar{\omega} = \bar{\omega}^i; \quad \bar{\omega}, \bar{\omega}, \bar{\omega}, \bar{\omega} = \bar{\omega}^i$

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

$$\left. \begin{aligned} \omega_0^n = \omega_\alpha^n = \omega_\nu^n = 0, \quad \omega_i^n = \Lambda_{ij}^n \omega_0^j, \\ \omega_i^\nu = M_{ij}^\nu \omega_0^j, \quad \omega_i^k = N_{ij}^k \omega_0^j, \end{aligned} \right\} \quad (2)$$

причем справедливы соотношения

$$2\Lambda_{[ij]}^n = -R_{0ij}^n, \quad 2M_{[ij]}^\nu = -R_{0ij}^\nu, \quad 2\Lambda_{k[i} N_{|v|j]}^k = R_{vij}^n. \quad (3)$$

В силу регулярности гиперполосы тензор Λ_{ij}^n первого порядка

$$\nabla_d \Lambda_{ij}^n + \Lambda_{ij}^n \omega_0^d = \Lambda_{ijk}^n \omega_0^k, \quad 2\Lambda_{i[jk]}^n = -R_{ijk}^n + \Lambda_{is}^n R_{ojk}^s \quad (4)$$

является невырожденным: $\Lambda \stackrel{def}{=} |\Lambda_{ij}^n| \neq 0$, причем

$$d\Lambda + m(\omega_0^d + \omega_n^d) - 2\omega_k^d = \Lambda_k \omega_0^k, \quad \Lambda_k = \Lambda_{ij}^{di} \Lambda_{ijk}^n; \quad (5)$$

здесь Λ_{ij}^n - тензор I-го порядка, взаимный Λ_{ij}^n :

$$\nabla_d \Lambda_{ij}^n - \Lambda_{ij}^n \omega_0^d = -\Lambda_n^{is} \Lambda_{stk}^n \Lambda_{ijk}^n \omega_0^k. \quad (6)$$

Продолжая уравнения (4), (5), находим:

$$\left\{ \begin{aligned} \nabla_d \Lambda_{ijk}^n + 2\Lambda_{ijk}^n \omega_0^d + \Lambda_{ij}^n \omega_0^d + \Lambda_{ik}^n \omega_j^d + \Lambda_{kj}^n \omega_i^d - \\ - (\Lambda_{ij}^n \Lambda_{sk}^n + \Lambda_{jk}^n \Lambda_{is}^n + \Lambda_{ik}^n \Lambda_{sj}^n) \omega_n^s = \Lambda_{ijk}^n \omega_0^s, \\ 2\Lambda_{ij[kls]}^n = 2\Lambda_{ie}^n M_{jtk}^e N_{lvis}^e + 2\Lambda_{ej}^n M_{itk}^e N_{lvis}^e + \Lambda_{ij}^n R_{okls}^e + \\ + \Lambda_{ej}^n R_{ikls}^e - \Lambda_{ij}^n (R_{okls}^e + R_{nkls}^e) + \Lambda_{ij}^n R_{okls}^e; \end{aligned} \right. \quad (7_1)$$

$$\left\{ \begin{aligned} \nabla_d \Lambda_k + \Lambda_k \omega_0^d + (m+2)(\omega_k^d - \Lambda_{ek}^n \omega_n^e) = \Lambda_{kls}^n \omega_0^s, \\ 2\Lambda_{[kls]}^n = \Lambda_e R_{okls}^e - m(R_{okls}^e + R_{nkls}^e) + 2R_{ekls}^e - 4N_{vtk}^e M_{sje}^v. \end{aligned} \right. \quad (7_2)$$

Согласно [1], [5], каждая из систем функций

$$\left\{ \begin{aligned} \mathfrak{C}_{nv}^{ij} \stackrel{def}{=} N_{vk}^i \Lambda_n^{kj} - a_\nu^i \Lambda_n^{ij}, \quad \mathfrak{C}_{ij}^v \stackrel{def}{=} M_{ij}^v - a_n^v \Lambda_{ij}^n, \\ \mathfrak{C}_{vk}^i \stackrel{def}{=} \mathfrak{C}_{nv}^{ij} \Lambda_{jk}^n, \quad \mathfrak{C}_{nk}^{vi} \stackrel{def}{=} \mathfrak{C}_{sk}^v \Lambda_n^{is} \end{aligned} \right. \quad (8)$$

образует тензор; отметим, что квазитензоры a_n^v, a_ν^i имеют строение:

$$a_n^v = \frac{1}{m} M_{ij}^v \Lambda_n^{ji}, \quad a_\nu^i = \frac{1}{m} N_{vi}^i. \quad (9)$$

Симметрические тензоры

$$\mathfrak{C}_{uv} \stackrel{def}{=} \mathfrak{C}_{uk}^i \mathfrak{C}_{vi}^k, \quad \mathfrak{C}_{nn}^{uv} \stackrel{def}{=} \mathfrak{C}_{nk}^{ui} \mathfrak{C}_{ni}^k, \quad (10)$$

вообще говоря, являются невырожденными (см. [5]). Не нарушая общности, можно считать, что произведение матриц $\mathfrak{C} = (\mathfrak{C}_{uv})$ и $\mathfrak{C} = (\mathfrak{C}_{nn}^{uv})$ коммутативно:

$$\mathfrak{C}\mathfrak{C} = \mathfrak{C}\mathfrak{C}, \quad (II)$$

ибо, например, за счет соответствующего выбора вершин A_ν репе-

ра, расположенных в характеристике $\Pi_{n-m-1}(A_0)$, матрицу \mathcal{E} всегда можно привести к диагональному виду.

Составим матричное уравнение

$$\mathcal{E}^{-1}x = x^{-1}c. \quad (12)$$

Если матрица \mathcal{E} - диагональная, то уравнение (12) эквивалентно матричному уравнению $x^2 = \mathcal{E}c$. Согласно [7], последнее уравнение в общем случае имеет решение с некоторым произвольным; возьмем одно из неособых решений $d = (d_{nu}^v)$ (т.е. тензор d_{nu}^v невырожден):

$$\mathcal{E}^{-1}d = d^{-1}c. \quad (13)$$

Компоненты тензора d_{uv}^{nw} второго порядка, взаимного тензору d_{nu}^v , определяются соотношениями:

$$d_{uv}^{nw} d_{nw}^u = d_{uv}^{nw} d_{nw}^u = \delta_v^u.$$

Система функций

$$\mathcal{E}_{uv}^n \stackrel{\text{def}}{=} d_{uv}^{nw} \mathcal{E}_{wv} \quad (14)$$

образует невырожденный тензор второго порядка (вообще говоря, несимметрический):

$$\left\{ \begin{array}{l} \nabla_d \mathcal{E}_{uv}^n + \mathcal{E}_{uv}^n \omega_0^o = \mathcal{E}_{uvk}^n \omega_0^k; \\ \mathcal{B}_0 \stackrel{\text{def}}{=} |\mathcal{E}_{uv}^n| \neq 0, \\ d \ln \mathcal{B}_0 + (n-m-1)(\omega_0^o + \omega_n^n) - 2\omega_v^v = B_k \omega_0^k, \\ B_k = \mathcal{E}_n^{vu} \mathcal{E}_{uvk}^n, \quad \mathcal{E}_n^{vw} \mathcal{E}_{wu}^n = \delta_u^v \end{array} \right. \quad (15)$$

$$B_k = \mathcal{E}_n^{vu} \mathcal{E}_{uvk}^n, \quad \mathcal{E}_n^{vw} \mathcal{E}_{wu}^n = \delta_u^v \quad (16)$$

Продолжая уравнения (15-а), имеем:

$$\left\{ \begin{array}{l} \nabla_d \mathcal{E}_{uvk}^n + 2\mathcal{E}_{uvk}^n \omega_0^o + \mathcal{E}_{uv}^n (\omega_k^o - \Lambda_{sk}^n \omega_s^s) = \mathcal{E}_{uvks}^n \omega_0^s, \\ 2\mathcal{E}_{uv[st]}^n = -2\mathcal{E}_{uv}^n M_{[st]}^w N_{[st]}^e - 2\mathcal{E}_{uv}^n M_{[st]}^w N_{[st]}^e + \mathcal{E}_{uv}^n R_{ost}^e + \\ + \mathcal{E}_{uv}^n R_{ust}^w + \mathcal{E}_{uv}^n R_{vst}^w - \mathcal{E}_{uv}^n (R_{ost}^o + R_{nst}^n). \end{array} \right. \quad (16)$$

Согласно (1), (5), (15-б), ненулевой относительный инвариант второго порядка $\Phi \stackrel{\text{def}}{=} \Lambda \cdot B_0$ удовлетворяет дифференциальному уравнению

$$\left\{ \begin{array}{l} d \ln \Phi + (n+1)(\omega_0^o + \omega_n^n) = \Phi_k \omega_0^k, \\ \Phi_k = \Lambda_k + B_k \end{array} \right. \quad (17)$$

Продолжая уравнение (17), находим

$$\left\{ \begin{array}{l} \nabla_d \Phi_k + \Phi_k \omega_0^o + (n+1)(\omega_k^o - \Lambda_{sk}^n \omega_s^s) = \Phi_{ks} \omega_0^s, \\ 2\Phi_{[ks]} = \Phi_{[ks]} R_{okst}^t - (n+1)(R_{okst}^o + R_{nkst}^n). \end{array} \right. \quad (18)$$

2. Задание гиперполосы $H_m \subset P_{m,n}$ индуцирует пространство проективной связности $P_{m,n}$ с m -мерной базой V_m (базисная поверхность гиперполосы) и n -мерными слоями P_n , ибо из уравнений (1) в силу $\omega_0^o = 0$ (см. (2)) имеем

$$D\bar{\omega}_{\bar{j}}^{\bar{k}} = \bar{\omega}_{\bar{j}}^{\bar{l}} \wedge \bar{\omega}_{\bar{l}}^{\bar{k}} + \frac{1}{2} \bar{R}_{\bar{j}st}^{\bar{k}} \omega_0^s \wedge \omega_0^t, \quad \bar{\omega}_{\bar{l}}^{\bar{l}} = 0. \quad (19)$$

Здесь компоненты R_{0ij}^k, R_{vij}^k тензора кривизны-кручения $R_{\bar{j}st}^{\bar{k}}$ определены соотношениями (3), и его компоненты $R_{jst}^i, R_{vst}^u, R_{ist}^j, R_{ost}^i, R_{ost}^o, R_{nst}^n$ с компонентами геометрических объектов второго, третьего и четвертого порядков гиперполосы связаны конечными соотношениями (4), (7), (16), (18).

Возьмем новые формы Пфаффа $\bar{\omega}_{\bar{j}}^{\bar{k}}$:

$$\left\{ \begin{array}{l} \bar{\omega}_0^n = \omega_0^n = 0, \quad \bar{\omega}_0^v = \omega_0^v = 0, \quad \bar{\omega}_v^n = \omega_v^n = 0, \quad \bar{\omega}_0^i = \omega_0^i, \\ \bar{\omega}_0^o = \omega_0^o - \frac{\Phi_k}{n+1} \omega_0^k, \quad \bar{\omega}_n^n = \omega_n^n - \frac{\Phi_k}{n+1} \omega_0^k, \\ \bar{\omega}_n^o = \omega_n^o, \quad \bar{\omega}_n^i = -\Lambda_n^{ik} \omega_0^k, \quad \bar{\omega}_i^o = \Lambda_{ki}^n \omega_n^k, \\ \bar{\omega}_i^j = \omega_i^j + (\Lambda_n^{jk} \Lambda_{kis}^n - \delta_{ij}^k \frac{\Phi_s}{n+1}) \omega_0^s, \\ \bar{\omega}_i^n = -\Lambda_{ki}^n \omega_0^k, \quad \bar{\omega}_i^v = -\Lambda_{ki}^n \mathcal{E}_n^{vu} \omega_u^k, \quad \bar{\omega}_n^v = -\mathcal{E}_n^{vu} \omega_u^o, \\ \bar{\omega}_v^o = \mathcal{E}_{uv}^n \omega_n^u, \quad \bar{\omega}_v^i = -\mathcal{E}_{uv}^n \Lambda_{ki}^n \omega_u^k, \\ \bar{\omega}_v^w = \omega_v^w + (\mathcal{E}_n^{wu} \mathcal{E}_{uv}^n - \delta_{uv}^w \frac{\Phi_s}{n+1}) \omega_0^s. \end{array} \right. \quad (20)$$

В силу (2)-(7), (15)-(19) система форм $\{\bar{\omega}_{\bar{j}}^{\bar{k}}\}$ удовлетворяет структурным уравнениям пространства проективной связности $P_{m,n}$:

$$D\bar{\omega}_{\bar{j}}^{\bar{k}} = \bar{\omega}_{\bar{j}}^{\bar{l}} \wedge \bar{\omega}_{\bar{l}}^{\bar{k}} + \frac{1}{2} \bar{R}_{\bar{j}st}^{\bar{k}} \omega_0^s \wedge \omega_0^t, \quad \bar{\omega}_{\bar{l}}^{\bar{l}} = 0,$$

где

$$\begin{aligned} \bar{R}_{ost}^i &= \Lambda_{ki}^n R_{kst}^n, \quad \bar{R}_{ost}^o = -R_{nst}^n, \quad \bar{R}_{nst}^n = -R_{ost}^o, \\ \bar{R}_{ist}^n &= -\Lambda_{ki}^n R_{ost}^k, \quad \bar{R}_{ost}^n = R_{ost}^n = -2\Lambda_{kst}^n, \\ \bar{R}_{ost}^u &= \epsilon_{uv}^n R_{wst}^n, \quad \bar{R}_{ost}^n = R_{ost}^n, \quad \bar{R}_{nst}^o = R_{nst}^o, \\ \bar{R}_{nst}^i &= -\Lambda_{ki}^n R_{kst}^o, \quad \bar{R}_{nst}^u = -\epsilon_{uv}^n R_{wst}^o, \quad \bar{R}_{ist}^n = \Lambda_{ki}^n R_{kst}^k, \\ \bar{R}_{ist}^j &= -\Lambda_{ki}^n \Lambda_{kl}^n R_{kst}^k, \quad \bar{R}_{vst}^u = -\epsilon_{uv}^n \epsilon_{zv}^n R_{wst}^z, \quad \bar{R}_{vst}^o = \epsilon_{uv}^n R_{nst}^u, \\ \bar{R}_{nst}^o &= R_{nst}^o, \quad \bar{R}_{ist}^v = -\Lambda_{ki}^n \epsilon_{uv}^n R_{kst}^k, \quad \bar{R}_{vst}^i = -\epsilon_{uv}^n \Lambda_{ki}^n R_{kst}^k, \\ \bar{R}_{ost}^v &= \epsilon_{uv}^n R_{ust}^n, \quad \bar{R}_{vst}^n = -\epsilon_{uv}^n R_{ost}^u. \end{aligned} \quad (21)$$

Преобразование \mathcal{J} форм проективной связности по закону (20) является инволютивным, т.е. $\mathcal{J} \equiv \mathcal{J}^{-1}$ (доказывается по схеме [6], [8]).

Из соотношений (21) следует, что $\{R_{\mathcal{J}st}^{\bar{x}} \equiv 0\} \Leftrightarrow \{\bar{R}_{\mathcal{J}st}^{\bar{x}} \equiv 0\}$, то есть пространства $P_{m,n}$ и $\bar{P}_{m,n}$ могут быть плоскими лишь одновременно; при этом формы $\omega_{\mathcal{J}}^{\bar{x}}$ являются формами инфинитезимального перемещения точечного репера первого порядка $\{A_{\mathcal{J}}\}$, а формы $\bar{\omega}_{\mathcal{J}}^{\bar{x}}$ — формами инфинитезимального перемещения тангенциального репера $\{\xi_{\mathcal{J}}\}$ (строение гиперплоскостей $\xi_{\mathcal{J}}$ см. в [2], где вместо тензора A_{uv}^n следует взять тензор ϵ_{uv}^n).

Образ \bar{H}_m , двойственный гиперполосе $H_m \subset P_{n,n}$, относительно тангенциального репера $\{\xi_{\mathcal{J}}\}$ имеет уравнения вида (2):

$$\begin{cases} \bar{\omega}_o^n = \bar{\omega}_o^v = \bar{\omega}_v^n = 0, & \bar{\omega}_i^n = \bar{L}_{ij}^n \bar{\omega}_o^j, \\ \bar{\omega}_i^v = \bar{M}_{ij}^v \bar{\omega}_o^j, & \bar{\omega}_v^i = \bar{N}_{vj}^i \bar{\omega}_o^j, \end{cases} \quad (22)$$

где

$$\bar{L}_{ij}^n = -\Lambda_{ji}^n, \quad \bar{M}_{ij}^v = -\Lambda_{ki}^n \epsilon_{uv}^n N_{uj}^k, \quad \bar{N}_{vj}^i = -\epsilon_{uv}^n \Lambda_{ki}^n M_{kj}^u.$$

Доказана теорема: регулярная гиперполоса $H_m \subset P_{n,n}$ индуцирует два двойственных между собой пространства проективной связности $P_{m,n}$ и $\bar{P}_{m,n}$ (относительно инволютивного преобразования форм связности по закону (20)) и двойственный образ \bar{H}_m ,

определяемый уравнениями (22); тензоры кривизны-кручения пространств $P_{m,n}$ и $\bar{P}_{m,n}$ связаны соотношениями (21).

Полученный результат открывает пути построения двойственной теории многообразия $H_m \subset P_{n,n}$; некоторые вопросы этой теории автором изучались в работах [6], [8] — [10].

Библиографический список

1. С то л я р о в А.В. Проективно-дифференциальная геометрия регулярного гиперполосного распределения m -мерных линейных элементов // Проблемы геометрии / ВИНТИ. М., 1975. Т. 7. С. 117–151.
2. С то л я р о в А.В. Двойственная теория гиперполосного распределения и ее приложения // Дифференциальная геометрия многообразий фигур: Сб. науч. тр. / Калинингр. ун-т. Калининград, 1982. Вып. 13. С. 95–102.
3. Л а п т е в Г.Ф. Основные инфинитезимальные структуры высших порядков на гладком многообразии // Тр. геометр. семинара / ВИНТИ. М., 1966. Т. 1. С. 139–189.
4. Cartan E. *Lecons sur la theorie des espaces a connexion projective*. Paris, 1937.
5. С то л я р о в А.В. О фундаментальных объектах регулярной гиперполосы // Изв. вузов. Матем. 1975. № 10. С. 97–99.
6. С то л я р о в А.В. Дифференциальная геометрия полос // Проблемы геометрии / ВИНТИ. М., 1978. Т. 10. С. 25–54.
7. Г а н т м а х е р Ф.Р. Теория матриц. М.: Наука, 1967. 576 с.
8. С то л я р о в А.В. Двойственные линейные связности на оснащенных многообразиях пространства проективной связности // Проблемы геометрии / ВИНТИ. М., 1977. Т. 8. С. 25–46.
9. С то л я р о в А.В. Условие квадратичности регулярной гиперполосы // Изв. вузов. Матем. 1975. № 11. С. 106–108.
10. С то л я р о в А.В. Двойственные нормальные связности на регулярной гиперполосе // Изв. вузов. Матем. 1985. № 9. С. 72–75.