

6. Попов Ю.И., Сферики гиперполос многомерного проективного пространства  $P_n$ . Ученые записки Калининградского государственного университета, 1969, вып. I, 27-57.
7. Попов Ю.И., К теории оснащенных регулярных гиперполос многомерного проективного пространства. Тезисы докладов 4 Всесоюзной Межвузовской конференции, Тбилиси, 1969, 209-210.

ТРУДЫ КАЛИНИНГРАДСКОГО ГОСУДАРСТВЕННОГО УНИВЕРСИТЕТА

Б.А.АНДРЕЕВ

ОБ ОДНОМ КЛАССЕ ДИФФЕРЕНЦИРУЕМЫХ ОТОБРАЖЕНИЙ  
ПРОСТРАНСТВ ПАР ФИГУР В ТОЧЕЧНЫЕ ПРОСТРАНСТВА.

Пусть  $F$  -пара фигур ранга  $M$  [1], состоящая из невырожденной гиперквадрики  $q$   $n$ -мерного проективного пространства  $P_n$  и неинцидентной ей точки  $p$ . Исследуется биективное дифференцируемое отображение  $\varphi$  пространства этой пары  $R(F)$  в точечное проективное  $M$ -мерное пространство  $P_M$ . Найден основной объект отображения, построены и геометрически охарактеризованы различные поля геометрических объектов, охватываемые полем основного объекта.

§ 1. Построение системы фундаментальных объектов отображения.

Отнесем проективное пространство  $P_n$  к подвижному реперу  $\tau = \{\bar{z}_0, \bar{z}_1, \dots, \bar{z}_n\}$ , а пространство  $P_M$  к реперу  $R = \{\bar{R}_0, \bar{R}_1, \dots, \bar{R}_M\}$ . Деривационные формулы реперов  $\tau$  и  $R$  имеют соответственно вид:

$$d\bar{z}_{i'} = \omega_{i'}^j \bar{z}_j \quad (i', j, k' = 0, 1, \dots, n), \quad (1.1)$$

$$d\bar{R}_{j'} = \Omega_{j'}^{k'} \bar{R}_{k'} \quad (j', k', l' = 0, 1, \dots, M), \quad (1.2)$$

где формы Пфаффа  $\omega_{i'}^j$ ,  $\Omega_{j'}^{k'}$  подчинены структурным уравнениям Кардана:  $\mathcal{D}\omega_{i'}^j = \omega_{i'}^k \wedge \omega_k^j$ ,  $\mathcal{D}\Omega_{j'}^{k'} = \Omega_{j'}^{l'} \wedge \Omega_{l'}^{k'}$ . (1.3)

Поместим нулевую вершину  $\bar{z}_0$  репера  $\tau$  в точку  $p$ , вершины  $\bar{z}_i$  ( $i, j, k, \dots = 1, 2, \dots, n$ ) в полярную гиперплоскость  $\pi$  точки  $p$  относительно гиперквадрики  $q$ .

При таком расположении вершин репера уравнение гиперквадри-

ки  $\Psi$  имеет вид:

$$a_{ij}x^i x^j + (x^o)^2 = 0, \quad (1.4)$$

$$a_{ij} = a_{ji}, \det(a_{ij}) \neq 0. \quad (1.5)$$

Положим

$$\Theta_{ij} \equiv da_{ij} - a_{ik} \omega_i^k - a_{jk} \omega_j^k + 2a_{ij} \omega_o^o \quad (1.6)$$

Обозначив формы Пфаффа  $\omega_i^i$ , при фиксированном образующем элементе  $F$  через  $\pi_i^i$ , получим следующую систему дифференциальных уравнений стационарности пары  $F$ :

$$\dot{\Theta}_{ij} = 0, \pi_i^i = 0, \pi_o^o = 0. \quad (1.7)$$

Здесь и в дальнейшем нолик над формой Пфаффа означает фиксацию первичных параметров. Из (1.7) следует, что формы

$$\Theta_{ij}, \omega_i^o, \omega_o^i \quad (1.8)$$

суть главные формы многообразия  $R(F)$ . Имеем:

$$\dim R(F) = N = C_n^2 + 3n. \quad (1.9)$$

Легко показать, что подсистемы  $\pi_i^i = 0; \pi_i^o = \pi_o^i = 0; \dot{\Theta}_{ij} = \pi_o^i = 0$  системы (1.7) вполне интегрируемы. Их первые интегралы определяют нетривиально индуцируемые [1] парой  $F$  фигуры: гиперплоскость  $\pi$ ; пару, состоящую из точки  $p$  и гиперплоскости  $\pi$ ; гиперконус:

$$a_{ij}x^i x^j = 0. \quad (1.10)$$

Среди этих фигур максимальный ранг  $\bar{N} = C_n^2 + 2n - 1$  имеет гиперконус (1.10). Таким образом, пара  $F$  является индуцирующей парой индекса  $\bar{N} = C_n^2 + 2n - 1$  [1]. Из уравнений (1.7) видно, что система величин  $\Gamma_o = a_{ij}$  образует тензор. Учитывая (1.5), введем систему приведенных миноров  $a^{ij}$  матрицы  $(a_{ij})$ , характеризующихся соотношениями:

$$a^{ik} a_{kj} = \delta_j^i. \quad (1.11)$$

Система величин  $a^{ij}$  образует тензор, подобный тензору  $a_{ij}$ :

$$\delta a^{ij} = -a^{kj} \pi_k^i - a^{ik} \pi_k^j + 2a^{ij} \pi_o^o. \quad (1.12)$$

Поместив нулевую вершину репера  $R$  пространства  $P_N$  в точ-

ку  $P = \Psi(F)$ , приведем систему дифференциальных уравнений отображения  $\Psi$  к виду:

$$\Theta_{ij} = \Lambda_{ijk} \Omega_o^k, \omega_i^i = \Lambda_{ijk} \Omega_o^k, \omega_o^i = \Lambda_{ijk} \Omega_o^k, (i, k = 1, 2, \dots, N) \quad (1.13)$$

причем матрица отображения предполагается невырожденной, что обеспечивает локальную биективность отображения.

Осуществляя двухкратное продолжение системы (1.13), получим:

$$\Delta \Lambda_{ij\sigma} = \Lambda_{ijk\sigma} \Omega_o^k, \Delta \Lambda_{\sigma j} = \Lambda_{ijk} \Omega_o^k, \Delta \Lambda_{i\sigma} = \Lambda_{ijk} \Omega_o^k,$$

$$\Delta \Lambda_{ij\pi k} = \Lambda_{ijk\pi k} \Omega_o^k, \Delta \Lambda_{\pi k j} = \Lambda_{ijk} \Omega_o^k, \Delta \Lambda_{i\pi k} = \Lambda_{ijk} \Omega_o^k,$$

$$\Delta \Lambda_{ij\pi k} \wedge \Omega_o^k = 0, \Delta \Lambda_{\pi k j} \wedge \Omega_o^k = 0, \Delta \Lambda_{i\pi k} \wedge \Omega_o^k = 0,$$

где:

$$\Delta \Lambda_{ij\sigma} \equiv d\Lambda_{ij\sigma} - \Lambda_{kij} \omega_i^k - \Lambda_{ikj} \omega_j^k - \Lambda_{ijk} \Omega_o^k + \Lambda_{ij\sigma} (\Omega_o^o + 2\omega_o^o),$$

$$\Delta \Lambda_{\sigma j} \equiv d\Lambda_{\sigma j} + \Lambda_{\sigma j}^i \omega_i^j - \Lambda_{ikj} \Omega_o^k + \Lambda_{\sigma j} (\Omega_o^o - \omega_o^o),$$

$$\Delta \Lambda_{i\sigma} \equiv d\Lambda_{i\sigma} - \Lambda_{kis} \omega_i^k - \Lambda_{ik\sigma} \Omega_o^k + \Lambda_{i\sigma} (\Omega_o^o + \omega_o^o),$$

$$\Delta \Lambda_{ij\pi k} \equiv d\Lambda_{ij\pi k} - \Lambda_{kij\pi k} \omega_i^k - \Lambda_{ikj\pi k} \omega_j^k - \Lambda_{ijk\pi k} \Omega_o^k + 2\Lambda_{ij\pi k} (\Omega_o^o + \omega_o^o) - \Lambda_{ij\pi k} (\Omega_o^o),$$

$$\Delta \Lambda_{\pi k j} \equiv d\Lambda_{\pi k j} - \Lambda_{j\pi k} \omega_i^i - \Lambda_{ik\pi k} \Omega_o^k - \Lambda_{j\pi k} \Omega_o^k + \Lambda_{\pi k} (2\Omega_o^o - \omega_o^o) - \Lambda_{\pi k} \Omega_o^o,$$

$$\Delta \Lambda_{i\pi k} \equiv d\Lambda_{i\pi k} - \Lambda_{j\pi k} \omega_i^i - \Lambda_{ik\pi k} \Omega_o^k - \Lambda_{i\pi k} \Omega_o^k + \Lambda_{i\pi k} (2\Omega_o^o + \omega_o^o) - \Lambda_{i\pi k} \Omega_o^o,$$

а формы Пфаффа  $\Delta \Lambda_{ij\pi k}, \Delta \Lambda_{\pi k j}, \Delta \Lambda_{i\pi k}$  имеют аналогичный вид. При этом системы величин  $\Lambda_{ij\sigma}, \Lambda_{\sigma j}, \Lambda_{i\sigma}$  симметричны по всем своим однотипным индексам. Здесь и в дальнейшем  $a_{ij} \theta_{\pi k}$  означает:

$$a_{ij} \theta_{\pi k} + a_{ik} \theta_{\pi j}.$$

Система величин  $\Gamma_1 = \{a_{ij}, \Lambda_{ij\sigma}, \Lambda_{\sigma j}, \Lambda_{i\sigma}\}$  образует фундаментальный геометрический объект первого порядка рассматриваемого отображения. Система величин  $\Gamma_2 = \{\Gamma_1, \Lambda_{ij\pi k}, \Lambda_{\pi k j}, \Lambda_{i\pi k}\}$  образует фундаментальный объект второго порядка. Из уравнений (1.14) следует, что подсистемы:  $\Gamma_1^{(1)} = \{\Lambda_{ij\sigma}\}, \Gamma_1^{(2)} = \{\Lambda_{\sigma j}\}, \Gamma_1^{(3)} = \{\Lambda_{i\sigma}\}$  являются тензорами, а  $\Gamma_2^{(1)} = \{\Gamma_1^{(1)}, \Lambda_{ij\pi k}\}, \Gamma_2^{(2)} = \{\Gamma_1^{(2)}, \Lambda_{\pi k j}\}, \Gamma_2^{(3)} = \{\Gamma_1^{(3)}, \Lambda_{i\pi k}\}$

являются подобъектами фундаментального объекта  $\Gamma_2$ .

### §2. Основной объект отображения.

Теорема. Фундаментальный объект второго порядка является основным объектом отображения  $\Psi$ .

Доказательство. Из определения основного объекта [2] следует, что надо доказать алгебраическую разрешимость системы дифференциальных уравнений

$$\dot{\Lambda}_y = 0, \quad \dot{\Lambda}_{yx} = 0, \quad \dot{\Lambda}_x^i = 0, \quad \dot{\Lambda}_{xx}^i = 0, \quad (2.1)$$

$$\dot{\Lambda}_{yjx} = 0, \quad \dot{\Lambda}_{jx}^i = 0, \quad \dot{\Lambda}_{jxx}^i = 0 \quad (2.2)$$

локального фундаментального объекта  $\Gamma_2$  относительно всех

вторичных форм:

$$\hat{\Lambda}_i^j = \pi_i^j - \delta_i^j \pi_x^o, \quad \hat{\Pi}_x^j = \Pi_x^j - \delta_x^j \Pi_o^o. \quad (2.3)$$

Так как система дифференциальных уравнений (2.1), (2.2) вполне интегрируема, то начальные значения фундаментального объекта  $\Gamma_2$  можно задавать произвольно.

Зададим для компонент  $\Gamma_2$  следующие начальные значения:

$$a_y = \delta_i^j, \quad \Lambda_{yj} = i\delta_i^j, \quad \text{остальные } \Lambda_{yx} = \delta_{N-j+1}^c, \quad \text{где}$$

$$c = \begin{cases} (j-i)n - \frac{1}{2}(j-i)(j-i-1) + i, & \text{при } j \geq i \\ 0, & \text{при } j < i, \quad \Lambda_{yx} = 1, \end{cases} \quad (2.4)$$

$$\Lambda_{ix} = \delta_{n+i}^j, \quad \text{при } i > 1, \quad \Lambda_x^i = \delta_x^i, \quad \Lambda_{xx}^i = \delta_{xx}^i, \quad \Lambda_{jxx}^i = j\delta_x^i,$$

$$\text{где } \delta_{\alpha}^{\beta} = \begin{cases} 1, & \text{если } \alpha = \beta, \\ 0, & \text{если } \alpha \neq \beta. \end{cases}$$

Остальные начальные значения компонент положим равными нулю. Такое задание компонент  $\Gamma_2$  обеспечивает невырожденность матрицы преобразования (I.I3), а уравнения (2.1), (2.2) разрешаются относительно всех форм (2.3) следующим образом:

$$\hat{\Lambda}_i^j = \frac{1}{2}a_{ii}, \quad \hat{\Lambda}_i^j = \frac{1}{i-j}(\delta\Lambda_{yj} - j\delta a_y), \quad \hat{\Pi}_x^j = -\frac{1}{2}\delta\Lambda_{jx},$$

$$\hat{\Pi}_x^i = \frac{1}{4}(2\delta\Lambda_{11}^i + \delta a_{ii} + 2\delta a_{12} - \delta\Lambda_{12}^i - 2\delta\Lambda_{11}^i),$$

$$\hat{\Pi}_x^j = \frac{1}{4}[\delta a_{ii} + j(2\delta a_{12} - \delta\Lambda_{12}^i) + 2\delta\Lambda_{11}^i] \quad \text{при } j > 1,$$

$$\hat{\Pi}_x^j = \frac{1}{2(x-j)}[\delta_x^j \delta\Lambda_{xx}^2 + \delta_x^2 \delta\Lambda_{jx} - 2\delta\Lambda_{jx}^2 - x(\delta_x^i \delta\Lambda_{ix} + \delta\Lambda_{12}^i \delta_x^1 - 2\delta\Lambda_{jx}^i)]$$

Здесь  $i \neq j$ ,  $j \neq x$  и по индексам  $i, j$  и  $x$  суммирование не производится. Для завершения доказательства заметим, что, как легко показать, система дифференциальных уравнений (2.1) локального фундаментального объекта  $\Gamma_1$  не разрешима относительно форм Пфаффа (2.3).

Следствие. Надлежащее задание компонент объекта  $\Gamma_3 = \{\Gamma_2, \Lambda_{yjx}, \Lambda_{jx}^i, \Lambda_{jxx}^i\}$  определяет отображение  $\Psi$  с точностью до постоянных [2].

### §3. Поля геометрических объектов, определяемые отображением $\Psi$ .

Рассмотрим сначала геометрические объекты, охватываемые фундаментальным объектом первого порядка  $\Gamma_1$ .

Его подобъект  $\{\Gamma_0, \Gamma_1^{(1)}\}$  определяет следующие системы величин:

$$A_y = a^y \Lambda_{iy}, \quad (3.1)$$

$$A_{yx} = a^y a^x \Lambda_{iy} \Lambda_{jx} \quad (A_{yx} = A_{xy}) \quad (3.2)$$

Дифференциальные уравнения:

$$\delta A_y = A_x \Pi_x^y - A_y \Pi_x^o, \quad \delta A_{yx} = A_{ix} \Pi_x^y + A_{yx} \Pi_x^i - 2A_{xy} \Pi_x^o. \quad (3.3)$$

показывают, что эти системы величин образуют соответственно одно- и двухвалентные ковариантные тензоры в пространстве  $P_M$ .

Тензор  $A_y$  определяет в  $P_M$  инвариантную гиперплоскость

$$A_y X^y = 0, \quad (3.4)$$

проходящую через точку  $P = \varphi(F)$ . Двухвалентный симметрический тензор  $A_{yx}$  определяет инвариантный конус

$$A_{yx} X^y X^x = 0, \quad (3.5)$$

вершиной которого является точка  $P$ . В случае, когда  $\det(A_{yx}) \neq 0$ , можно ввести контравариантный тензор  $A_{xy}^o$ , компоненты которого суть приведенные миноры матрицы  $(A_{yx})$ :

$$A^{\mu} A_{\nu} = \delta^{\mu}_{\nu}, \quad (3.6)$$

$$\delta A^{\mu} = -A^{\mu} \Pi_L - A^{\mu} \Pi_L + 2 A^{\mu} \Pi_0. \quad (3.7)$$

Один раз контравариантный тензор

$$A^{\mu} = A, A^{\mu} = A^{\mu} \Pi_L + A^{\mu} \Pi_0. \quad (3.8)$$

определяет инвариантную прямую

$$\bar{A}_\lambda = A^{\mu} R_\lambda + \lambda P_\mu, \quad (3.9)$$

проходящую через точку  $P$ , так как

$$\bar{A}_\lambda + \delta \bar{A}_\lambda = (1 + \Pi_0) \bar{A}_\mu, \text{ где } \mu = \lambda + \delta \lambda + A^{\mu} \Pi_0. \quad (3.10)$$

Законы преобразования всех тензоров одинаковой валентности, охватываемых полем фундаментального объекта  $\Gamma_1$ , совершенно аналогичны друг другу. Одинаковое строение имеют и все инвариантно присоединенные геометрические образы,ими определяемые : это квадратичные и кубичные гиперконусы с вершинами в точках  $P$  и  $P'$ , гиперплоскости и прямые, проходящие через эти же точки.

Различными подобъектами  $\Gamma_1$  охватываются следующие объекты в пространствах  $P_M$  и  $P_n$ :

$$\begin{aligned} B^{\mu\nu} &= \frac{1}{2} \Lambda^i_{\mu} \Lambda^j_{\nu} \Lambda^k_{ik}, \quad B^{\mu\nu} (B^{\mu\nu} B_{\mu\nu} = \delta^{\mu}_{\nu}), \\ C^i &= \Lambda^i_{\mu} \Lambda^j_{\nu} B^{\mu\nu}, \quad C_{ij} = \Lambda_{ij} \Lambda^i_{\mu} \Lambda^j_{\nu} B^{\mu\nu}, \\ P_{\mu\nu} &= a_{ij} \Lambda^i_{\mu} \Lambda^j_{\nu}, \quad P^{\mu\nu} = a^{ij} \Lambda^i_{\mu} \Lambda^j_{\nu}. \end{aligned} \quad (3.11)$$

Подобъектом  $\{\Gamma_0, \Gamma_1^{(1)}, \Gamma_1^{(2)}\}$  объекта  $\Gamma_1$  охватываются тензоры:

$$\begin{aligned} M_{jkl} &= \Lambda_{ijk} \Lambda^i_{\mu} \Lambda^j_{\nu} \Lambda^k_{\lambda}, \quad m^i = A^{\mu} \Lambda^i_{\mu} \Lambda^j_{\nu}, \quad M_{\mu} = m^i \Lambda_{ij} A^{\mu} A^{\nu}, \\ M^{\mu} &= A^{\mu} M_{\nu}, \quad m^i = A^{\mu} \Lambda^i_{\mu}, \quad v_{ijk} = a_{ip} A^{\mu} \Lambda^i_{\mu} \Lambda^j_{\nu} \Lambda^k_{\lambda}, \\ V_{jkl} &= v_{ijk} \Lambda^i_{\mu} \Lambda^j_{\nu} \Lambda^k_{\lambda}, \quad v_i = A^{\mu} \Lambda^i_{\mu} \Lambda^j_{\nu}, \quad (3.12) \\ v^i &= a^{ij} v_j, \quad V_{\mu} = v_i \Lambda^i_{\mu}, \quad V^{\mu} = V_{\mu} A^{\mu}. \end{aligned}$$

Аналогично, подобъектом  $\{\Gamma_0, \Gamma_1^{(1)}, \Gamma_1^{(3)}\}$  охватываются:

$$\bar{M}_{jkl}, \bar{m}_{ij}, \bar{m}_i, \bar{v}_{ijk}, \bar{V}_{jkl}, \bar{V}_i, \bar{v}^i, \bar{V}_{\mu}, \bar{V}^{\mu}. \quad (3.13)$$

Наконец, объект  $\Gamma_1$  охватывает тензоры:

$$\begin{aligned} F_{jkl} &= a^{ik} \Lambda_{ijk} \Lambda^i_{\mu} \Lambda^j_{\nu} \Lambda^k_{\lambda}, \quad f^i = A^{\mu} \Lambda^i_{\mu} \Lambda^j_{\nu}, \\ f_{ij} &= f^k a_{ikj}. \end{aligned} \quad (3.14)$$

$$h_y = a^{it} B^{jk} \Lambda_{ip} \Lambda_{jq} x, \quad H_{\mu} = A^{\mu s} B_{js} B_{ks}, \quad F_{\mu} = B^{\mu s} A_{sr} A_{ks}. \quad (3.14)$$

В отличие от объекта  $\Gamma_1$ , объект второго порядка  $\Gamma_2$  позволяет найти в пространстве  $P_M$  инвариантно присоединенные геометрические образы, не инцидентные точке  $P = \varphi(F)$ .

Рассмотрим объекты, охватываемые подобъектом  $\{\Gamma_0, \Gamma_2^{(2)}\}$  объекта  $\Gamma_2$ , где  $\Gamma_2^{(2)} = \{\Gamma_1, \Lambda_{jk}\}$ . Введем систему величин:

$$L_{\mu} = a_{ij} P^{\mu s} \Lambda^i_{\mu} \Lambda^j_{\nu}, \quad \delta L_{\mu} = L_{\mu} \Pi^{\mu}_{\nu} - L_{\nu} \Pi^{\mu}_{\mu} - 2 \Pi^{\mu}_{\nu}. \quad (3.15)$$

Квазитензор второго порядка  $L_{\mu}$  определяет инвариантную гиперплоскость, не инцидентную точке  $P$ :

$$L_{\mu} X^{\mu} - 2X^0 = 0. \quad (3.16)$$

Не являющийся тензором объект второго порядка  $\Gamma_2^{(2)}$  определяет совместно с квазитензором  $L_{\mu}$  тензор второго порядка:

$$T_{\mu\nu} = \Lambda_{\mu\nu} - \frac{1}{2} \Lambda_{(\mu} L_{\nu)}. \quad (3.17)$$

$$\delta T_{\mu\nu} = -T_{\mu\nu}^i \pi^i_j + T_{\mu\nu}^i \Pi^{\mu}_{\nu} + T_{\mu\nu}^i \Pi^{\nu}_{\mu} - T_{\mu\nu}^i (2\Pi^{\mu}_{\nu} - \Pi^{\mu}_{\mu}). \quad (3.18)$$

Тензор  $Q_{\mu\nu} = a_{ij} P^{\mu s} T^i_{\mu} T^j_{\nu}$  определяет инвариантный гиперконус:

$$Q_{\mu\nu} X^{\mu} X^{\nu} = 0. \quad (3.19)$$

Объект второго порядка  $\{Q_{\mu\nu}, L_{\mu}\}$  определяет однопараметрическое семейство инвариантных гиперквадрик :

$$(Q_{\mu\nu} - \frac{1}{2} L_{\mu} L_{\nu}) X^{\mu} X^{\nu} + 2 L_{\mu} X^{\mu} X^0 - 2(X^0)^2 = 0. \quad (3.20)$$

Аналогичные построения можно провести, используя вместо  $\Gamma_2^{(2)}$  другой объект:  $\Gamma_2^{(3)} = \{\Gamma_1, \Lambda_{jk}\}$ .

### Л и т е р а т у р а .

Г.В.С.Малаховский. Дифференциальная геометрия многообразий фигур и пар фигур в однородном пространстве. Труды геометрического семинара, т.2, 1969, ВИНИТИ.

2. Г.Ф. Лаптев, Дифференциальная геометрия погруженных многообразий, Труды Московского математического общества, 2, 1953, ГИТТЛ.

ТРУДЫ КАЛИНИНГРАДСКОГО ГОСУДАРСТВЕННОГО УНИВЕРСИТЕТА

В.М. ОВЧИННИКОВ

ДИФФЕРЕНЦИРУЮЩЕЕ ОТОБРАЖЕНИЕ ПРОСТРАНСТВА КВАДРАТИЧНЫХ ЭЛЕМЕНТОВ В ТОЧЕЧНОЕ ПРОСТРАНСТВО.

Исследуется дифференцируемое локально биективное отображение  $\phi$  пространства  $Q$  квадратичных элементов [1] —  $n$  — мерного проективного пространства  $P_n$  в точечное  $M$  — мерное проективное пространство  $P_M$  ( $M = C_{n+1}^2 + n - 1$ ). Построен основной фундаментальный объект отображения  $\phi$  [2]. Выделена система тензоров и квазитензоров отображения  $\phi$ .

§ I. Система дифференциальных уравнений отображения  $\phi$ .

Отнесем пространства  $P_n$  и  $P_M$  к реперам  
 $Z = \{\bar{A}_{\alpha'}\}$  и  $R = \{\bar{M}_{\sigma'}\}$  ( $\alpha', \beta', \gamma' = 1, 2, \dots, n+1; \sigma', \delta', \chi' = 0, 1, \dots, M$ ).

Уравнения инфинитезимальных перемещений реперов  $Z$  и  $R$  имеют вид:

$$d\bar{A}_{\alpha'} = \omega_{\alpha'}^{\beta'} \bar{A}_{\beta'}, \quad d\bar{M}_{\sigma'} = \Omega_{\sigma'}^{\chi'} \bar{M}_{\chi'}, \quad (1.1)$$

где формы  $\omega_{\alpha'}^{\beta'}$ ,  $\Omega_{\sigma'}^{\chi'}$  удовлетворяют уравнениям структуры:

$$\mathcal{D}\omega_{\alpha'}^{\beta'} = \omega_{\alpha'}^{\gamma'} \wedge \omega_{\gamma'}^{\beta'}, \quad \mathcal{D}\Omega_{\sigma'}^{\chi'} = \Omega_{\sigma'}^{\delta'} \wedge \Omega_{\delta'}^{\chi'}. \quad (1.2)$$

Уравнения квадратичного элемента  $q$  пространства  $P_n$  записываются в виде:

$$a_{\alpha\beta} x^\alpha x^\beta = 0, \quad x^{n+1} = 0 \quad (\alpha, \beta, \gamma = 1, 2, \dots, n), \quad (1.3)$$

$$\det(a_{\alpha\beta}) = 1. \quad (1.4)$$