

extremals of rotation (I.E.R) (along I.E.R. geodesic curvature is proportional to Gaussian curvature). It has been proved that only trivial rotary diffeomorphisms (geodesic diffeomorphisms) have a property of reciprocity.

УДК 514.75

## ДВОЙСТВЕННЫЙ ОБРАЗ РЕГУЛЯРНОЙ ГИПЕРПОЛОСЫ $SH_m$

С.Ю.В о л к о в а

(Калининградское ВВМУ)

Продолжается изучение регулярных касательно  $(r,l)$ -оснащенных гиперполос  $SH_m$  [1]. Показано, что в дифференциальной окрестности 2-го порядка регулярная гиперполоса  $SH_m$  индуцирует проективное пространство  $\bar{P}_n(V_m)$ , двойственное исходному  $P_n(V_m)$  относительно некоторого инволютивного преобразования  $J$ , порождаемого гиперполосой  $SH_m$ . Введен в рассмотрение двойственный образ гиперполосы  $SH_m$  относительно преобразования  $J$ -нормально  $(l,r)$ -кооснащенная гиперполоса  $\overline{SH}_m$ . Дано задание гиперполосы  $\overline{SH}_m$  и описана ее геометрическая структура.

Во всей работе используются обозначения работ [1], [2], а также следующая схема индексов:

$$\begin{aligned} J, K, L, \dots &= \overline{1, n}; \quad p, q, r, s, t, \dots = \overline{1, r}; \quad i, j, k, l, \dots = \overline{r+1, m}; \quad \bar{J}, \bar{K} = \overline{0, n}; \\ \alpha, \beta, \gamma, \dots &= \overline{m+1, n-1}; \quad \hat{\alpha}, \hat{\beta}, \hat{\gamma} = \overline{m+1, n}; \quad u, v, w, \dots = \overline{r+1, n-1}; \\ \hat{u}, \hat{v}, \hat{w}, \dots &= \overline{r+1, n}; \quad \hat{A}, \hat{B}, \hat{C} = \overline{1, r, m+1, n}; \quad a, b, c = \overline{1, m, n}. \end{aligned}$$

1. Регулярная гиперполоса  $H_m$  называется касательно  $(r,l)$ -оснащенной, если ее базисная поверхность  $V_m$  несет двухкомпонентную сопряженную систему  $(\Lambda, L)$  распределений касательных  $r$ -плоскостей  $\Lambda = \Lambda(A)$  и касательных  $l$ -плоскостей  $L = L(A)$  ( $r+l=m$ ) [1] таких, что в каждой точке  $A \in V_m$ :

$$[\Lambda, L] = T_m, \quad \Lambda(A) \cap L(A) = A, \quad (1.1)$$

где  $T_m$  - касательная гиперплоскость к  $V_m$  в точке  $A$ . Такие гиперполосы будем обозначать  $SH_m$ . Известно [1], что в репере 1-го порядка  $R^1 = \{A_j\}$  гиперполоса  $SH_m$  задается уравнениями (соответствующие замыкания не выписываются):

$$\begin{cases} \omega_o^\alpha = 0, \quad \omega_\alpha^n = 0, \quad \omega_p^n = \Lambda_{pq}^n \omega^q, \quad \omega_i^n = L_{ij}^n \omega^j, \\ \omega_p^\alpha = \Lambda_{pq}^\alpha \omega^q, \quad \omega_i^\alpha = L_{ij}^\alpha \omega^j, \quad \omega_p^i = \Lambda_{pb}^i \omega^b, \\ \omega_i^p = L_{ib}^p \omega^b, \quad \omega_\alpha^p = N_{\alpha q}^p \omega^q, \quad \omega_\alpha^i = N_{\alpha j}^i \omega^j. \end{cases} \quad (1.2)$$

где

$$\begin{cases} \Lambda_{[pq]}^n = 0, L_{[ij]}^n = 0, \Lambda_{[pq]}^\alpha = 0, L_{[ij]}^\alpha = 0, \\ N_\alpha^{[pq]} = N_{\alpha S}^{[p} \Lambda_n^{q]S} = 0, N_\alpha^{[ij]} = N_{\alpha K}^{[i} \Lambda_n^{j]K} = 0. \end{cases} \quad (1.3)$$

Отметим, что условия

$$L_{ip}^n = \Lambda_{pi}^n = 0, L_{pj}^\alpha = \Lambda_{jp}^\alpha = 0 \quad (1.4)$$

необходимы и достаточны, чтобы касательные распределения  $\Lambda$ -плоскостей и  $L$ -плоскостей были сопряженными. Геометрически это означает, что при инфинитезимальных смещениях плоскости одного семейства касательных плоскостей ( $\Lambda$  или  $L$ ) вдоль интегральных линий другого семейства касательных плоскостей ( $L$  или  $\Lambda$ ) эта плоскость не выходит из соответствующей касательной плоскости  $T_m$  базисной поверхности  $V_m$  гиперполосы  $SH_m$  [3].

Семейство главных касательных гиперплоскостей  $\tau = \tau(A)$  порождает в каждой точке  $A \in V_m$  следующие две плоскости:

а) плоскость  $\Phi = \chi_{n-r-1}^{\text{def}}$  - характеристику семейства главных касательных гиперплоскостей  $\{\tau\}$ , полученную при смещениях гиперплоскости  $\tau$  вдоль интегральных линий  $\Lambda$  - распределения:

$$\omega_0^{\hat{u}} = 0, \omega_0^p = \mu^p \theta, D\theta = \theta \Lambda \theta_0^\circ, \nabla \mu^p - \mu^p (\theta_0^\circ + \omega_0^\circ) = \bar{\mu}_1^p \theta; \quad (1.5)$$

б) плоскость  $\Psi = \chi_{n-l-1}^{\text{def}}$  - характеристику семейства главных касательных гиперплоскостей  $\{\tau\}$ , полученную при смещениях гиперплоскости  $\tau$  вдоль интегральных линий  $L$ -распределения:

$$\omega_0^{\hat{A}} = 0, \omega_0^i = \mu^i \theta, D\theta = \theta \Lambda \theta_0^\circ, \nabla \mu^i = \mu^i (\theta_0^\circ + \omega_0^\circ) + \mu_1^i \theta. \quad (1.6)$$

Таким образом, с базисной поверхностью  $V_m \subset SH_m$  ассоциируются два семейства плоскостей  $\Phi$  и  $\Psi$ , которые назовем в дальнейшем  $\Phi$ -распределением и  $\Psi$ -распределением, причем в каждой точке  $A \in V_m$  выполняется соотношение:

$$\Phi \cap \Psi = \chi_{n-r-1}^{\text{def}} = \chi. \quad (1.7)$$

Наконец, отметим, что условия

$$N_{\alpha p}^i = N_{\alpha i}^p = 0 \quad (1.8)$$

означают, что при инфинитезимальных смещениях характеристики  $\chi$  (1.7) гиперполосы  $SH_m$  вдоль интегральных линий  $\Lambda$ -распределения (1.5) она остается в  $\Psi$ -плоскости, а при инфинитезимальных смещениях характеристики  $\chi$  вдоль интегральных линий  $L$ -распределения (1.6) она остается в  $\Phi$ -плоскости.

2. Для того чтобы воспользоваться двойственной теорией  $\mathcal{P}(\Lambda, L)$ -распределений [2] при исследовании гиперполосы  $SH_m$ , необходимо вместо тензора  $N_{\alpha\beta}^n$  [2], который для гиперполосы  $SH_m$  просто не определен ( $\omega_\alpha^n = N_{\alpha\beta}^n \omega^\beta$ , где  $\omega_\alpha^n = 0$  и  $\omega^\beta = 0$ ), построить новый тензор такого же строения. Следуя работе [4], для гиперполосы  $SH_m$  введем в рассмотрение невырожденный тензор  $b_{\alpha\beta}^n$  и ему взаимный  $b_n^{\alpha\beta}$ , удовлетворяющий условиям:

$$\left\{ \begin{array}{l} \nabla b_{\alpha\beta}^n + b_{\alpha\beta}^n \omega_o^o = b_{\alpha\beta b}^n \omega^b, \\ b_{\alpha\beta}^n b_n^{\beta\gamma} = \delta_{\alpha}^{\gamma}, \quad \nabla b_n^{\alpha\beta} - b_n^{\alpha\beta} \omega_o^o = -b_n^{\alpha\gamma} b_n^{\beta\eta} b_{\eta\gamma b}^n \omega^b, \\ H = \det \| b_{\alpha\beta}^n \| \neq 0, \quad d \ln H + (n-m-1)(\omega_o^o + \omega_n^n) - 2\omega_{\alpha}^{\alpha} = \tilde{H}_b^o \omega^b, \\ \nabla b_{\alpha\beta b}^n + 2b_{\alpha\beta b}^n \omega_o^o + b_{\alpha\beta}^n (\omega_b^o - \Lambda_{bc}^n \omega_n^c) \equiv 0, \end{array} \right. \quad (1.9)$$

где

$$\tilde{H}_b^o = b_n^{\alpha\beta} b_{\beta\alpha b}^n.$$

В силу того, что

$$\Lambda = \left| \Lambda_{pq}^n \right| \stackrel{\text{def}}{\neq} 0, \quad L = \left| L_{ij}^n \right| \stackrel{\text{def}}{\neq} 0, \quad (1.10)$$

можно ввести в рассмотрение обратные тензоры  $\Lambda_n^{pq}$  и  $\Lambda_n^{ij}$ , компоненты которого определяются из соотношений

$$\Lambda_n^{pq} \Lambda_{qt}^n = \delta_t^p, \quad L_{ij}^n L_n^{jk} = \delta_i^k \quad (1.11)$$

и удовлетворяют уравнениям:

$$\nabla L_{ij}^n - L_{ij}^n \omega_o^o = -L_n^{ik} L_{kl}^n L_{ij}^n \omega^b, \quad \nabla \Lambda_n^{pq} - \Lambda_n^{pq} \omega_o^o = -\Lambda_n^{ps} \Lambda_{st}^n \Lambda_n^{pq} \omega^b \quad (1.12)$$

функции  $\Lambda$  и  $L$  (1.10)- относительные инварианты 2-го порядка:

$$\left\{ \begin{array}{l} d \ln \Lambda = 2\omega_p^p - r(\omega_o^o + \omega_n^n) + \tilde{\Lambda}_b^o \omega^b, \\ d \ln L = L_{ij}^n dL_{ji}^n = 2\omega_i^i - l(\omega_o^o + \omega_n^n) + \tilde{L}_b^o \omega^b, \end{array} \right. \quad (1.13)$$

где

$$\tilde{\Lambda}_b^o = \Lambda_n^{pq} \Lambda_{pqb}^n, \quad \tilde{L}_b^o = L_{ij}^n L_{ijb}^n. \quad (1.14)$$

3. Введем в рассмотрение систему из  $(n+1)^2$  форм Пфаффа  $\bar{\omega}_{\bar{K}}^{\bar{J}}$  [2]:

$$\begin{aligned} \bar{\omega}_o^p &= \omega_o^p, \quad \bar{\omega}_o^i = \omega_o^i, \quad \bar{\omega}_o^{\hat{\alpha}} = \omega_o^{\hat{\alpha}} = 0, \quad \bar{\omega}_{\hat{\alpha}}^n = \omega_{\hat{\alpha}}^n = 0, \\ \bar{\omega}_n^o &= \omega_n^o, \quad \bar{\omega}_n^p = -\Lambda_n^{pq} \omega_q^o, \quad \bar{\omega}_n^j = -L_{ij}^n \omega_i^o, \quad \bar{\omega}_n^p = -b_n^{p\alpha} \omega_{\alpha}^o, \\ \bar{\omega}_n^n &= \omega_n^n - \frac{1}{n+1} \tilde{\Phi}_b^o \omega_o^b, \quad \bar{\omega}_p^o = \Lambda_{pq}^n \omega_n^q, \quad \bar{\omega}_p^i = -\Lambda_{qp}^n L_{ij}^n \omega_j^q, \\ \bar{\omega}_p^{\alpha} &= -\Lambda_{qp}^n b_n^{\alpha\beta} \omega_{\beta}^q, \quad \bar{\omega}_p^n = -\Lambda_{pq}^n \omega_n^q, \quad \bar{\omega}_o^o = \omega_o^o - \frac{1}{n+1} \tilde{\Phi}_b^o \omega_o^b, \\ \bar{\omega}_p^f &= \omega_p^f + \Lambda_n^{fq} \Lambda_{qpb}^n \omega_o^b - \frac{1}{n+1} \delta_p^f \tilde{\Phi}_b^o \omega_o^b, \quad \bar{\omega}_i^o = L_{ji}^n \omega_n^j, \\ \bar{\omega}_i^k &= \omega_i^k + L_{ij}^n L_{jib}^n \omega_o^b - \frac{1}{n+1} \delta_i^k \tilde{\Omega}_b^o \omega_o^b, \quad \bar{\omega}_i^p = -L_{ij}^n \Lambda_n^{pq} \omega_j^q, \\ \bar{\omega}_i^{\alpha} &= -L_{ji}^n b_n^{\alpha\beta} \omega_{\beta}^j, \quad \bar{\omega}_i^n = -L_{ji}^n \omega_o^j, \quad \bar{\omega}_{\alpha}^o = b_{\beta\alpha}^n \omega_n^{\beta}, \\ \bar{\omega}_{\alpha}^i &= -L_{ij}^n b_{\alpha\beta}^n \omega_j^{\beta}, \quad \bar{\omega}_{\alpha}^p = -\Lambda_n^{pq} b_{\beta\alpha}^n \omega_q^{\beta}, \end{aligned} \quad (1.15)$$

$$\bar{\omega}_\alpha^\beta = \omega_\alpha^\beta + b_n^{\beta\gamma} b_{\gamma\alpha b}^n \omega_o^b - \frac{1}{n+1} \delta_\alpha^\beta \tilde{\Phi}_b^o \omega_o^b,$$

где

$$\tilde{\Phi}_b^o = \tilde{\Lambda}_b^o + \tilde{L}_b^o + \tilde{H}_b^o. \quad (1.16)$$

Формы  $\bar{\omega}_{\bar{K}}^{\bar{J}}$  удовлетворяют структурным уравнениям проективного пространства  $\bar{P}_n$  и задают инфинитезимальные перемещения тангенциального репера  $\{\tau_J\}$ :

$$d\tau_J = \bar{\omega}_{\bar{J}}^{\bar{K}} \tau_{\bar{K}}, \quad (1.17)$$

где

$$\begin{aligned} \tau_o = \rho [A_o A_1 \dots A_{n-1}], \quad \tau_n = \rho [A_n A_1 \dots A_{n-1}], \quad (\rho = \frac{1}{n+1 \sqrt{\Lambda L H}}), \\ \tau_p = \rho \sum_q \Lambda_{qp}^n [A_o A_1 \dots A_{q-1} A_n A_{q+1} \dots A_r, A_{r+1} \dots A_{n-1}], \\ \tau_i = \rho \sum_j L_{ji}^n [A_o A_1 \dots A_r A_{r+1} \dots A_{j-1} A_n A_{j+1} \dots A_m A_{m+1} \dots A_{n-1}], \\ \tau_\alpha = \rho \sum_\beta b_{\beta\alpha}^n [A_o A_1 \dots A_m A_{m+1} \dots A_{\beta-1} A_n A_{\beta+1} \dots A_{n-1}], \end{aligned}$$

Используя формулы (1.2)-(1.4), (1.8)-(1.17) и следуя работам [2],[4], можно показать, что преобразование  $J: \omega_{\bar{J}}^{\bar{K}} \rightarrow \bar{\omega}_{\bar{J}}^{\bar{K}}$  форм  $\omega_{\bar{J}}^{\bar{K}}$  проективного пространства  $P_n$  по закону (1.15) является инволютивным, т.е.  $J=J^{-1}$ . Отсюда следует

**Теорема 1.** Регулярная гиперполоса  $SH_m$  во второй дифференциальной окрестности ее образующего элемента индуцирует проективное пространство  $\bar{P}_n(V_m)$ , двойственное проективному пространству  $P_n(V_m)$  относительно инволютивного преобразования  $J$  форм  $\omega_{\bar{J}}^{\bar{K}}$  по закону (1.15) [4].

4. *Определение.* Регулярную гиперполосу  $H_m$  назовем нормально  $(l, r)$ -кооснащенной гиперполосой, если ее базисная поверхность  $V_m$  оснащена двумя полями нормальных плоскостей  $N_{n-l}$  и  $N_{n-r}$ , т.е. в каждой точке  $A \in V_m$  выполняются соотношения:

$$N_{n-l} \cap N_{n-r} = N_{n-m},$$

где  $N_{n-m}$  - нормаль 1-го рода гиперполосы  $H_m$  в смысле Нордена-Чакмазяна.

Дифференциальные уравнения регулярной гиперполосы  $\bar{SH}_m \subset \bar{P}_n$ , двойственной данной регулярной гиперполосе  $SH_m \subset P_n$  относительно инволютивного преобразования  $J$  (1.15), в силу теоремы 1 имеют аналогичный вид

$$\begin{aligned} \bar{\omega}_o^\alpha = 0, \quad \bar{\omega}_\alpha^n = 0, \quad \bar{\omega}_p^n = \bar{\Lambda}_{pq}^n \bar{\omega}^q, \quad \bar{\omega}_i^n = \bar{L}_{ij}^n \bar{\omega}^j, \\ \bar{\omega}_p^\alpha = \bar{\Lambda}_{pq}^\alpha \bar{\omega}^q, \quad \bar{\omega}_i^\alpha = \bar{L}_{ij}^\alpha \bar{\omega}^j, \quad \bar{\omega}_p^i = \bar{\Lambda}_{pb}^i \bar{\omega}^b, \\ \bar{\omega}_i^p = \bar{L}_{ib}^p \bar{\omega}^b, \quad \bar{\omega}_\alpha^p = \bar{N}_{\alpha q}^p \bar{\omega}^q, \quad \bar{\omega}_\alpha^i = \bar{N}_{\alpha j}^i \bar{\omega}^j, \end{aligned} \quad (1.18)$$

где

$$\begin{cases} \bar{\Lambda}_{pq}^n = -\Lambda_{pq}^n, \quad \bar{L}_{ij}^n = -L_{ij}^n, \quad \bar{\Lambda}_{pq}^\alpha = -\Lambda_{pt}^n b_n^{\alpha\beta} N_{\beta q}^t, \\ \bar{L}_{ij}^\alpha = -L_{ik}^n b_n^{\alpha\beta} N_{\beta j}^k, \quad \bar{\Lambda}_{pb}^i = -\Lambda_{qp}^n L_{ik}^n L_{kb}^q, \\ \bar{L}_{ib}^p = -L_{ij}^n \Lambda_{pq}^n \Lambda_{qb}^j, \quad \bar{N}_{\alpha q}^p = -\Lambda_{pn}^t b_n^{\alpha\beta} \Lambda_{tq}^\beta, \quad \bar{N}_{\alpha j}^i = -L_{ik}^n b_n^{\alpha\beta} L_{kj}^\beta \end{cases} \quad (1.19)$$

$$\begin{cases} \bar{\Lambda}_{[pq]}^n = 0, \quad \bar{L}_{[ij]}^n = 0, \quad \bar{\Lambda}_{[pq]}^\alpha = 0, \quad \bar{L}_{[ij]}^\alpha = 0, \\ \bar{N}_{\alpha}^{[pq]} = \bar{N}_{\alpha s}^{[p} \bar{\Lambda}_{q]}^s = 0, \quad \bar{N}_{\alpha}^{[ij]} = \bar{N}_{\alpha k}^{[i} \bar{\Lambda}_{j]}^k = 0. \end{cases} \quad (1.20)$$

Нормали  $N_{n-1}$  и  $N_{n-r}$  пересекают касательную плоскость  $T_m$  соответственно по  $r$ -мерной плоскости  $\Lambda$  и  $l$ -мерной плоскости  $L$ . В каждой точке  $A \in V_m$ , таким образом, определяются две плоскости  $\Phi = [\chi, L]$ ,  $\Psi = [\chi, \Lambda]$ , удовлетворяющие условиям:

$$\Psi \subset N_{n-1}, \quad \Phi \subset N_{n-r}.$$

При фиксации точки  $A$  плоскости  $\Lambda, L, \chi, \Psi, \Phi, N_{n-r}, N_{n-l}$  неподвижны, что приводит к заданию (1.18)-(1.20) нормально  $(l, r)$ -кооснащенной гиперполосы  $\overline{SH}_m$  относительно тангенциального репера  $\{\tau_{\bar{k}}\}$ . При этом условия (1.4), (1.8) данной гиперполосы  $\overline{SH}_m$  двойственны соответственно условиям:

$$\bar{\Lambda}_{pq}^n = \bar{L}_{jp}^n = 0, \quad \bar{\Lambda}_{pj}^\alpha = \bar{L}_{jp}^\alpha = 0; \quad (1.21)$$

$$\bar{N}_{\alpha p}^i = 0, \quad \bar{N}_{\alpha i}^p = 0. \quad (1.22)$$

Геометрическая интерпретация (1.21) заключается в следующем: при инфинитезимальном смещении  $\Phi$ -плоскости ( $\Psi$ -плоскости) вдоль линий (1.5) [(1.6)] она проходит через соответствующую характеристику  $\chi$  гиперполосы  $\overline{SH}_m$ . Условия (1.22) означают, что при бесконечно малых смещениях плоскости  $T_m \subset \overline{SH}_m$  вдоль линий (1.5) [(1.6)] она проходит через  $L$ -плоскость [ $\Lambda$ -плоскость].

Резюмируя, приходим к предложению:

**Теорема 2.** В дифференциальной окрестности 2-го порядка касательно  $(r, l)$ -оснащенная гиперполоса  $\overline{SH}_m$  (1.2), (1.3) порождает относительно инволютивного преобразования структурных форм по закону (1.15) двойственный ей образ - нормально  $(l, r)$ -кооснащенную гиперполосу  $\overline{SH}_m$ , определяемую уравнениями (1.18), (1.20) относительно тангенциального репера (1.17).

#### Библиографический список

1. Волкова С.Ю. Касательно  $(r, l)$ -оснащенные гиперполосы проективного пространства // Дифференциальная геометрия многообразий фигур. Калининград, 1994. Вып. 25. С.28-37.
2. Волкова С.Ю. О двойственных проективных связностях  $\mathcal{P}(\Lambda, L)$ -распределения // Дифференциальная геометрия многообразий фигур. Калининград, 1993. Вып.24. С.28-37.
3. Акивис М.А. О строении двухкомпонентных сопряженных систем // Тр. геом. семинара / ВИНТИ. М., 1966. Т.1. С.7-31.

4. Столяров А.В. Двойственная теория регулярных гиперполос и ее приложения. Чебоксары, 1994. 116 с.

S.Yu.Volkova

### DUAL IMAGE OF REGULAR HIPERSTRIP $SH_m$

The study of regular tangentially-equipped hyperstrips  $SH_m$  is continued. It is shown that in the differential neighborhood of the second order regular hyperstrip  $SH_m$  induce a projective space, dual to the original with respect to some involute transformation, generated by the hyperstrip  $SH_m$ . Dual image of the hyperstrip  $SH_m$  is introduced with respect to an involute transformation i.e. normally skewequipped hyperstrip  $\overline{SH}_m$ . Representation of the hyperstrip  $\overline{SH}_m$  is given and described its geometric structure.

УДК 514.76+514.85

### О РИМАНОВЫХ МНОГООБРАЗИЯХ С ИНТЕГРИРУЕМЫМИ УРАВНЕНИЯМИ ГЕОДЕЗИЧЕСКИХ

А. А. З а й ц е в

(Калининградский государственный университет)

Рассматривается семейство римановых многообразий, обладающих свойством : в каждом из них уравнения геодезических допускают первый интеграл, выражающийся через метрику другого многообразия. Этого свойства достаточно для вычисления их метрик в предположении, что метрики диагональны. Уравнения геодезических в них интегрируются в квадратурах.

1. Рассмотрим множество  $L_n$   $n$ -мерных римановых многообразий, удовлетворяющих условию:  $M^n \in L_n$ , если уравнения геодезических в  $M^n$  допускают первый интеграл вида  $F(x, \dot{x}) = \frac{1}{2} b_{ij}(x) \dot{x}^i \dot{x}^j$ , причем в каждой точке  $T(M)$ :  $dF(x, \dot{x}) \wedge dT(x, \dot{x}) \neq 0$ ,  $T(x, \dot{x}) = \frac{1}{2} g_{ij}(x) \dot{x}^i \dot{x}^j$  - кинетическая энергия в  $M^n$  ( $g_{ij}$ -компоненты метрического тензора в  $M^n$ ). Их исследованными случаями являются многообразия Лиувилля с метрикой  $ds^2 = v(x) \sum_{i=1}^n \frac{(dx^i)^2}{s^i(x^i)}$ ,  $v(x) = \sum_{i=1}^n v^i(x^i)$

[1,с.170], [2,с.91]; эллипсоиды, уравнения геодезических на которых проинтегрировал Якоби [3], а также римановы многообразия с метрикой Штеккеля [2,с.93].

В [4] установлен следующий результат: если  $\hat{g}^{ij} = g^{ik} g^{jl} b_{kl}$ , то

$$g^{m(i} \partial_m \hat{g}^{jk)} - \hat{g}^{m(i} \partial_m g^{jk)} = 0, \quad \partial_m g^{jk} = \frac{\partial g^{jk}}{\partial x^m}. \quad (1)$$