

7. Арнольд В.И. Математические методы классической механики. М.: Наука, 1989. 472 с.

УДК 514.75

К ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНОЙ ГЕОМЕТРИИ НЕИЗОТРОПНЫХ КРИВЫХ В ГИПЕРБОЛИЧЕСКОМ ПРОСТРАНСТВЕ

В.Г.Иванов, А.К.Лапковский

(Могилевский государственный педагогический институт)

Дано конструктивное правило получения кривизн и векторов сопровождающего репера неизотропной гладкой кривой гиперболического пространства  ${}^m S_n$ . Сделан предельный переход к псевдоевклидову пространству.

1°. Гиперболическое  $n$ -пространство  ${}^m S_n$  индекса  $m$  ( $0 \leq m \leq n$ ) трактуем [1, с.210] в виде гиперсферы радиуса  $r = \sqrt{\varepsilon_0} \rho$  ( $\varepsilon_0 = \pm 1$ ); псевдоевклидова  $(n+1)$ -пространства  ${}^l R_{n+1}$  индекса  $l$  ( $l = m$  - где  $\lambda_\alpha = \pm 1$  - неизвестные пока множители. Из формул Френе (2), при  $\varepsilon_0 = +1, l = n+1 - m$  при  $\varepsilon_0 = -1$ ) с отождествленными диаметрально противоположными точками.

Рассмотрим в пространстве  ${}^m S_n$  гладкую неизотропную кривую  $\bar{R} = \bar{R}(s)$ , отнесенную к натуральному параметру  $s$ :

$$\bar{R}^2 = \tau^2 = \varepsilon_0 \rho^2, \quad \bar{R}'^2 = \pm 1 \quad (\bar{R}^{(i)} \equiv d^i \bar{R} / ds^i; i \in \overline{1, n}).$$

Пусть  $\Delta_{i-1} \equiv \Gamma(\bar{R}, \bar{R}', \dots, \bar{R}^{(i-1)}) \neq 0$  - определители Грама, составленные из указанных векторов. Пусть также

$$\bar{A}_\alpha = \begin{vmatrix} \bar{R}^2 & \bar{R} \bar{R}' & \dots & \bar{R} \bar{R}^{(\alpha)} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \bar{R}^{(\alpha-1)} \bar{R} & \bar{R}^{(\alpha-1)} \bar{R}' & \dots & \bar{R}^{(\alpha-1)} \bar{R}^{(\alpha)} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \bar{R} & \bar{R}' & \dots & \bar{R}^{(\alpha)} \end{vmatrix} \quad (\alpha \in \overline{1, n-1}). \quad (I)$$

Векторные и косые произведения векторов обозначим соответственно через  $[., \dots, .]$  и  $\{., \dots, .\}$ .

Запишем формулы Френе кривой  $\bar{R} = \bar{R}(s)$ :

$$\frac{\bar{R}'}{\rho} = \bar{E}'_0 = \kappa_1 \bar{E}_1, \quad \bar{E}'_2 = -\varepsilon_{\alpha-1} \varepsilon_\alpha \kappa_{\alpha-1} \bar{E}_{\alpha-1} + \kappa_\alpha \bar{E}_{\alpha+1}, \quad \bar{E}'_n = -\varepsilon_{n-1} \varepsilon_n \kappa_{n-1} \bar{E}_{n-1}. \quad (2)$$

Здесь  $(\bar{R}; \bar{E}_0, \bar{E}_i)$  - сопровождающий репер кривой;  $\varepsilon_0, \varepsilon_i = \pm 1$  - ска-

лярные квадраты базисных векторов;  $\kappa_{i-1}$  - кривизны кривой.

Т е о р е м а. Вычислительные формулы для векторов сопровождающего репера и кривизн кривой  $\bar{R} = \bar{R}(s)$  пространства  ${}^m S_n$  имеют вид:

$$\bar{E}_0 = \frac{\bar{R}}{\rho}, \quad \bar{E}_\alpha = \frac{\varepsilon_0 \varepsilon_1 \dots \varepsilon_{\alpha-1} \bar{A}_\alpha}{\sqrt{|\Delta_{\alpha-1} \Delta_\alpha|}}, \quad \bar{E}_n = \frac{[\bar{R}, \bar{R}', \dots, \bar{R}^{(n-1)}]}{\sqrt{|\Delta_{n-1}|}}; \quad (3)$$

$$\left\{ \begin{aligned} \kappa_0 &= \frac{1}{\rho}, \quad \kappa_\beta = \frac{\sqrt{|\Delta_{\beta-1} \Delta_{\beta+1}|}}{|\Delta_\beta|} \quad (\beta \in \overline{1, n-2}), \\ \kappa_{n-1} &= (-1)^\ell \cdot \frac{\sqrt{|\Delta_{n-2}|}}{\Delta_{n-1}} \cdot \{\bar{R}, \bar{R}', \dots, \bar{R}^{(n)}\}. \end{aligned} \right. \quad (4)$$

Д о к а з а т е л ь с т в о. В общем случае будем считать, то векторы  $\bar{R}$  и  $\bar{R}^{(k)}$  линейно независимы. Применяя к ним процесс ортогонализации Грама-Шмидта, получим векторы  $\bar{R}$  и  $\bar{A}_\alpha$  (см.(I)). Поскольку при этом  $\bar{R}^2 = \Delta_0, \bar{A}_\alpha^2 = \Delta_{\alpha-1} \Delta_\alpha$ , то в качестве векторов сопровождающего репера можно взять векторы:

$$\left\{ \begin{aligned} \bar{E}_0 &= \frac{\bar{R}}{\rho}, \quad \bar{E}_\alpha = \frac{\lambda_\alpha \bar{A}_\alpha}{\sqrt{|\Delta_{\alpha-1} \Delta_\alpha|}}, \quad \bar{E}_n = [\bar{E}_0, \bar{E}_1, \dots, \bar{E}_{n-1}] = \\ &= \text{sign}(\Delta_0, \Delta_1, \dots, \Delta_{n-2}) \cdot \lambda_1 \lambda_2 \dots \lambda_{n-1} \cdot \frac{[\bar{R}, \bar{R}', \dots, \bar{R}^{(n-1)}]}{\sqrt{|\Delta_{n-1}|}}, \end{aligned} \right. \quad (5)$$

где  $\lambda_\alpha = \pm 1$  - неизвестные пока множители. Из формул Френе (2), равенств (5) и того, что

$$\bar{E}_0^2 = \text{sign}(\Delta_0), \quad \bar{E}_\alpha^2 = \text{sign}(\Delta_{\alpha-1} \Delta_\alpha), \quad \bar{E}_n^2 = (-1)^\ell \text{sign}(\Delta_{n-1}),$$

следует:

$$\left\{ \begin{aligned} \kappa_0 &= \frac{\varepsilon_0 \lambda_1}{\rho}, \quad \kappa_\beta = \varepsilon_\beta \lambda_\beta \lambda_{\beta+1} \cdot \frac{\sqrt{|\Delta_{\beta-1} \Delta_{\beta+1}|}}{|\Delta_\beta|}, \\ \kappa_{n-1} &= (-1)^\ell \text{sign}(\Delta_0, \Delta_1, \dots, \Delta_{n-2}) \cdot \lambda_1 \lambda_2 \dots \lambda_{n-2} \cdot \frac{\Delta_{n-2}}{\sqrt{|\Delta_{n-2}|}} \cdot \frac{\{\bar{R}, \bar{R}', \dots, \bar{R}^{(n)}\}}{\Delta_{n-1}}. \end{aligned} \right.$$

Требую положительность первых  $n-1$  из этих кривизн, получим искомые условия:  $\lambda_\alpha = \varepsilon_0 \varepsilon_1 \dots \varepsilon_{\alpha-1}$ , откуда и вытекают равенства (3) и (4).

2°. Осуществляя предельный переход  $\rho \rightarrow \infty$ , приходим от гиперболического пространства  ${}^m S_n$  к псевдоевклидову пространству  ${}^m R_n$  [1, с.262]. В нем рассматривается кривая  $\bar{c} = \bar{c}(s)$ , также отнесенная к натуральному параметру ( $\bar{c}^2 = \pm 1; \bar{c}^{(k)} \equiv \frac{d^k \bar{c}}{ds^k}$ ). Положим:

$$d_\alpha = \Gamma(\bar{c}', \bar{c}'', \dots, \bar{c}^{(\alpha)}) \neq 0,$$

$$\bar{a}_{\beta+1} = \begin{vmatrix} \bar{z}'^2 & \bar{z}'\bar{z}'' & \dots & \bar{z}'\bar{z}^{(\beta+1)} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \bar{z}^{(\beta)}\bar{z}' & \bar{z}^{(\beta)}\bar{z}'' & \dots & \bar{z}^{(\beta)}\bar{z}^{(\beta+1)} \\ \bar{z}' & \bar{z}'' & \dots & \bar{z}^{(\beta+1)} \end{vmatrix} \quad (6)$$

Формулы Френе кривой  $\bar{z} = \bar{z}(s)$  примут вид:

$$\begin{aligned} \bar{z}' &= \bar{e}_1, \quad \bar{e}_1' = k_1 \bar{e}_2, \quad \bar{e}_{\beta+1}' = -\varepsilon_\beta \varepsilon_{\beta+1} k_\beta \bar{e}_\beta + k_{\beta+1} \bar{e}_{\beta+2}, \\ \bar{e}_n' &= -\varepsilon_{n-1} \varepsilon_n k_{n-1} \bar{e}_{n-1} \quad (\varepsilon_i \equiv \bar{z}^{(i)} = \pm 1). \end{aligned} \quad (7)$$

Векторы сопровождающего репера запишутся в виде:

$$\bar{e}_1 = \frac{\bar{z}'}{\sqrt{|d_1|}}, \quad \bar{e}_{\beta+1} = \frac{\varepsilon_1 \varepsilon_2 \dots \varepsilon_\beta \bar{a}_{\beta+1}}{\sqrt{|d_\beta d_{\beta+1}|}}, \quad \bar{e}_n = \frac{[\bar{z}', \bar{z}'', \dots, \bar{z}^{(n-1)}]}{\sqrt{|d_{n-1}|}}. \quad (8)$$

Кривизны кривой зададутся формулами:

$$k_\beta = \frac{\sqrt{|d_{\beta-1} d_{\beta+1}|}}{|d_\beta|} \quad (\text{при } d_0 \equiv 1), \quad k_{n-1} = (-1)^m \frac{\sqrt{|d_{n-2}|}}{d_{n-1}} \{\bar{z}', \bar{z}'', \dots, \bar{z}^{(n-1)}\}. \quad (9)$$

### 3°. П р и м е р ы.

1. Пространство Лобачевского  $^4 S_3$ . Имеем (см. п. I):  $n=4, \ell=3, \varepsilon_0=-1, \bar{R}^2=1$ . Формулы Френе (2) пространственноподобной кривой  $\bar{R} = \bar{R}(s)$  запишутся в виде:

$$\frac{\bar{R}'}{\varrho} = \bar{E}_0 = \bar{E}_1, \quad \bar{E}_1' = \frac{\bar{E}_0}{\varrho} + k_1 \bar{E}_2, \quad \bar{E}_2' = -k_1 \bar{E}_1 + k_2 \bar{E}_3, \quad \bar{E}_3' = -k_2 \bar{E}_2.$$

Векторы сопровождающего репера (3) и кривизны (4) будут иметь вид:

$$\bar{E}_0 = \frac{\bar{R}}{\varrho}, \quad \bar{E}_1 = \bar{R}', \quad \bar{E}_2 = \frac{\bar{R} - \bar{R}''}{\sqrt{\bar{R}''^2 + \frac{1}{\varrho^2}}}, \quad \bar{E}_3 = -\frac{[\bar{R}, \bar{R}', \bar{R}'']}{\varrho \sqrt{\bar{R}''^2 + \frac{1}{\varrho^2}}};$$

$$k_0 = \frac{1}{\varrho}; \quad k_1^2 = \bar{R}''^2 + \frac{1}{\varrho^2}, \quad k_1^2 k_2 = \frac{1}{\varrho} \cdot \{\bar{R}, \bar{R}', \bar{R}'', \bar{R}'''\}.$$

Осуществляя предельный переход  $\varrho \rightarrow \infty$ , придем к классическим результатам для евклидова 3-пространства  $R_3$ .

2. Пространство Минковского  $^3 R_4$ . Имеем (см. п. 2°):  $n=4, m=3$ . Формулы Френе (7) времениподобной кривой  $\bar{z} = \bar{z}(s)$  ( $\bar{z}^{(i)} = \pm 1$ ) примут вид:

$$\bar{z}' = \bar{e}_1, \quad \bar{e}_1' = k_1 \bar{e}_2, \quad \bar{e}_2' = k_1 \bar{e}_1 + k_2 \bar{e}_3, \quad \bar{e}_3' = -k_2 \bar{e}_2 + k_3 \bar{e}_4, \quad \bar{e}_4' = -k_3 \bar{e}_3.$$

Векторы сопровождающего репера (см. (6), (8)) запишутся следующим образом:

$$\bar{e}_1 = \bar{z}', \quad \bar{e}_2 = \frac{\bar{z}''}{\sqrt{-d_2}}, \quad \bar{e}_3 = \frac{1}{\sqrt{d_2 d_3}} \cdot \begin{vmatrix} 1 & 0 & \bar{z}''^2 \\ 0 & \bar{z}''^2 & \bar{z}'' \bar{z}''' \\ \bar{z}' & \bar{z}'' & \bar{z}''' \end{vmatrix},$$

$$\bar{e}_4 = \frac{[\bar{z}', \bar{z}'', \bar{z}''']}{\sqrt{-d_3}} \quad (d_2 = -\bar{z}''^2, \quad d_3 = -(\bar{z}''^2)^3 - \bar{z}''^2 \bar{z}'''^2 + (\bar{z}' \bar{z}''')^2).$$

Вычислительные формулы (9) кривизн кривой:

$$k_1^2 = \bar{z}''^2, \quad k_2^2 = k_1^2 + \frac{\bar{z}'''^2}{k_1^2} - \frac{(\bar{z}'' \bar{z}''')^2}{k_1^4}, \quad k_1^3 k_2^2 k_3 = \{\bar{z}', \bar{z}'', \bar{z}''', \bar{z}''''\}.$$

Таким образом, получаем полное согласие с известными результатами [2], [3].

### Библиографический список

1. Розенфельд Б.А. Неевклидовы пространства. М.: Наука, 1969. 548 с.
2. Франк Х. Построение дифференциальной геометрии в пространстве Лобачевского методом внешних форм // Сибирский матем. ж. 1961. Т. II. № 4. С. 600-622.
3. Тутаев Л.К. К дифференциальной геометрии линий и поверхностей в пространстве Минковского // Тр. I-ой респ. конф. матем. Белоруссии. Минск: Высш. школа, 1965. С. 290-307.

ДК 514.75

### ОБ ОДНОЙ КЛАССИФИКАЦИИ НЕИЗОТРОПНЫХ МНОГОМЕРНЫХ ПОВЕРХНОСТЕЙ В НЕВЫРОЖДЕННЫХ НЕЕВКЛИДОВЫХ ПРОСТРАНСТВАХ

Е.Т.И в л е в

(Томский политехнический университет)

В данной статье проводится одна из возможных классификаций  $m$ -мерных поверхностей  $V_m$  в  $(n+1)$ -мерном невырожденном неевклидовом пространстве  $^e S_{n+1}$ , которое представляет собой  $(n+1)$ -мерное проективное пространство, в котором задана инвариантная невырожденная гиперквадрика  $Q$  (абсолют). При этом рассматривается случай неизотропной  $m$ -поверхности  $V_m$ , когда ее текущая точка  $V \notin Q$ .

Обозначения и терминология соответствуют принятым в