

Werk

Label: Article

Jahr: 1972

PURL: https://resolver.sub.uni-goettingen.de/purl?316342866_0013|log67

Kontakt/Contact

[Digizeitschriften e.V.](#)
SUB Göttingen
Platz der Göttinger Sieben 1
37073 Göttingen

✉ info@digizeitschriften.de

ОБ АНАЛОГЕ ОДНОЙ ОЦЕНОЧНОЙ ТЕОРЕМЫ Н.В. ЕФИМОВА ДЛЯ
 ПОВЕРХНОСТЕЙ ЭЛЛИПТИЧЕСКОГО ПРОСТРАНСТВА

И.А. ЧЕРНЯВСКАЯ, Ростов-на-Дону

Известна следующая, принадлежащая Н.В. Ефимову [1,2],
 оценочная теорема в евклидовом пространстве E_3 , относящаяся
 к поверхностям отрицательной кривизны K , которые
 имеют однозначную проекцию на плоскость α :

существует постоянная C , $C = \text{const}$, такая, что, если
 на регулярной поверхности F

$$K \leq -a^2 < 0, \quad (a = \text{const} > 0),$$

то
$$\rho \leq \frac{C}{a},$$

где ρ - радиус круга, целиком лежащего в области D .

Л.А. Сидоров [3] построил аналог этой теоремы для по-
 верхностей в гиперболическом пространстве кривизны $K = -1$.

Теорема Л.А. Сидорова утверждает, что

существует постоянная C , ($C = \text{const} > 0$), такая, что
 для любой однозначно ортогонально проектирующейся на
 плоскость α регулярной поверхности F при условии

$$K_g \leq -a^2 < 0, \quad (a = \text{const} > 0),$$

справедливы оценки

$$\text{th } \rho \leq \frac{C}{a},$$

где $K_g = K - \kappa$ - внешняя кривизна поверхности \mathcal{F} ;
 ρ - радиус круга, целиком лежащего внутри проекции
 поверхности \mathcal{F} на плоскость α .

Цель настоящей работы - изложить аналог теоремы Н.В.
 Ефимова для поверхностей эллиптического пространства.

п.1. Трехмерное эллиптическое пространство кривизны

$\kappa = \frac{1}{\kappa^2}$ будем интерпретировать в виде гиперсферы S_3 радиу-
 са κ с отождествленными диаметрально противоположными точ-
 ками в четырехмерном евклидовом пространстве E_4 . Введем в
 E_4 ортогональный базис $\{\bar{e}_0, \bar{e}_1, \bar{e}_2, \bar{e}_3\}$:

$$(\bar{e}_i, \bar{e}_j) = \begin{cases} 0, & i \neq j, \\ \kappa^2, & i = j. \end{cases}$$

Введем в эллиптическом пространстве вейерштрассовы ко-
 ординаты, сопоставляя с каждой точкой его декартовы коорди-
 наты $\{x^0, x^1, x^2, x^3\}$ соответствующей точки гиперсферы
 S_3 . Для однозначности изометрического отображения эллипти-
 ческого пространства на гиперсферу потребуем дополнительно
 (1) $x^0 > 0$

Рассмотрим в эллиптическом пространстве S_3 две регу-

лярные изометричные поверхности $\mathcal{F}, \mathcal{F}'$:

$$\begin{aligned}\bar{x} &= \bar{x}(\mu, \nu), \quad \bar{x}^2 = \kappa^2, \\ \bar{x}' &= \bar{x}'(\mu, \nu), \quad \bar{x}'^2 = \kappa^2.\end{aligned}$$

Погореловское отображение [4]:

$$(2) \quad \bar{y} = T\bar{x} = \frac{\kappa^2\bar{x} - \bar{e}_0(\bar{e}_0\bar{x})}{\bar{e}_0(\bar{x} + \bar{x}')} \quad \bar{y}' = T'\bar{x}' = \frac{\kappa^2\bar{x}' - \bar{e}_0(\bar{e}_0\bar{x}')}{\bar{e}_0(\bar{x} + \bar{x}')}.$$

переводит $\mathcal{F}, \mathcal{F}'$ в пару регулярных изометричных поверхностей Φ, Φ' евклидова пространства $E_0(x^0 = 0)$ [4].

Обозначим K - гауссову кривизну поверхности \mathcal{F} . Поставим задачу:

найти связь между внешней кривизной $K_e = K - \frac{1}{\kappa^2}$ поверхности \mathcal{F} и гауссовой кривизной \tilde{K} поверхности Φ в соответственных при этом отображении точках $M \in \mathcal{F}$ и $M' \in \Phi$.

Обозначим E - конец вектора \bar{e}_0 . Некоторым движением A эллиптического пространства переведем поверхность \mathcal{F} в конгруэнтную ей поверхность $A\mathcal{F}$ так, чтобы точки $M \in \mathcal{F}$ перешли в точку $E \in A\mathcal{F}$.

Отображение

$$(3) \quad \tilde{y} = \tilde{T}(A\bar{x}) = \frac{\kappa^2 A\bar{x} - \bar{e}_0(\bar{e}_0, A\bar{x})}{\bar{e}_0(\bar{x} + A\bar{x})}$$

переведет поверхность $A\mathcal{F}$ в поверхность $\tilde{\Phi}$ евклидова пространства $E_0(x^0 = 0)$. Отображение B поверхности Φ на поверхность $\tilde{\Phi} = B\Phi$, при котором точке $\bar{y} = T\bar{x}$ сопоставляется точка $\tilde{y} = \tilde{T}(A\bar{x})$, является движением, и, следовательно, поверхности Φ и $B\Phi$ конгру-

энтны [4].

Как следует из (3), отображение \tilde{T} переводит точку E пространства S_3 в начало координат O пространства E_0 . Поэтому движение B переводит точку $M \in \Phi$ в точку $O \in B\Phi$.

Очевидно

$$(4) \quad K_e|_{M \in \mathcal{F}} = K_e|_{E \in A\mathcal{F}}, \quad \tilde{K}|_{M \in \Phi} = \tilde{K}|_{O \in B\Phi}.$$

Найдем сначала связь между $K_e|_E$ и $\tilde{K}|_O$. Обозначим $\mathcal{E}, \mathcal{F}, \mathcal{G}; L, M, N$ и $e, f, g; \ell, m, n$ - коэффициенты первой и второй основных форм соответственно поверхностей $A\mathcal{F}$ и $B\Phi$. Как известно [4]

$$(5) \quad \mathcal{E} = (A\bar{x})_{uu}^2, \quad \mathcal{F} = (A\bar{x})_{uu} \cdot (A\bar{x})_{uv}, \quad \mathcal{G} = (A\bar{x})_{vv}^2,$$

$$(6) \quad L = \frac{(A\bar{x}, (A\bar{x})_{uu}, (A\bar{x})_{uv}, (A\bar{x})_{uvv})}{|[A\bar{x}, (A\bar{x})_{uu}, (A\bar{x})_{uv}]|},$$

$$(7) \quad M = \frac{(A\bar{x}, (A\bar{x})_{uu}, (A\bar{x})_{uv}, (A\bar{x})_{uvv})}{|[A\bar{x}, (A\bar{x})_{uu}, (A\bar{x})_{uv}]|},$$

$$(8) \quad N = \frac{(A\bar{x}, (A\bar{x})_{uu}, (A\bar{x})_{uv}, (A\bar{x})_{uvv})}{|[A\bar{x}, (A\bar{x})_{uu}, (A\bar{x})_{uv}]|},$$

$$(9) \quad K_e = \frac{LN - M^2}{\mathcal{E}\mathcal{G} - \mathcal{F}^2},$$

и аналогичные формулы имеют место для e, f, g, ℓ, m, n .

Вычислим коэффициенты $e, f, g; \ell, m, n$ поверхности

В $\Phi = \tilde{\Phi}$ в точке 0. Для этого, дифференцируя (3) по μ, ν получаем:

$$(10) \quad \tilde{\psi}_{\mu} = \frac{\kappa^2 (A\bar{x})_{\mu} - \bar{e}_0 (\bar{e}_0 (A\bar{x})_{\mu})}{\bar{e}_0 (\bar{x} + A\bar{x})} - \frac{\kappa^2 A\bar{x} - \bar{e}_0 (\bar{e}_0, A\bar{x})}{(\bar{e}_0 \bar{x} + \bar{e}_0 A\bar{x})^2} (\bar{e}_0 \bar{x}_{\mu} + \bar{e}_0 (A\bar{x})_{\mu}),$$

$$(11) \quad \tilde{\psi}_{\nu} = \frac{\kappa^2 (A\bar{x})_{\nu} - \bar{e}_0 (\bar{e}_0, (A\bar{x})_{\nu})}{\bar{e}_0 (\bar{x} + A\bar{x})} - \frac{\kappa^2 A\bar{x} - \bar{e}_0 (\bar{e}_0, A\bar{x})}{(\bar{e}_0 \bar{x} + \bar{e}_0 A\bar{x})^2} (\bar{e}_0 \bar{x}_{\nu} + \bar{e}_0 (A\bar{x})_{\nu}),$$

$$(12) \quad \begin{aligned} \tilde{\psi}_{\mu\mu} &= \frac{\kappa^2 (A\bar{x})_{\mu\mu} - \bar{e}_0 (\bar{e}_0, (A\bar{x})_{\mu\mu})}{\bar{e}_0 (\bar{x} + A\bar{x})} - \\ &- 2 \frac{\kappa^2 (A\bar{x})_{\mu} - \bar{e}_0 (\bar{e}_0, (A\bar{x})_{\mu})}{(\bar{e}_0 \bar{x} + \bar{e}_0 A\bar{x})^2} (\bar{e}_0 \bar{x}_{\mu} + \bar{e}_0 (A\bar{x})_{\mu}) - \\ &- \frac{\kappa^2 A\bar{x} - \bar{e}_0 (\bar{e}_0, A\bar{x})}{(\bar{e}_0 \bar{x} + \bar{e}_0 A\bar{x})^2} (\bar{e}_0 \bar{x}_{\mu\mu} + \bar{e}_0 (A\bar{x})_{\mu\mu}) + \\ &+ 2 \frac{\kappa^2 A\bar{x} - \bar{e}_0 (\bar{e}_0, A\bar{x})}{(\bar{e}_0 \bar{x} + \bar{e}_0 A\bar{x})^3} (\bar{e}_0 \bar{x}_{\mu} + \bar{e}_0 (A\bar{x})_{\mu})^2, \end{aligned}$$

и соответствующие выражения для $\tilde{\psi}_{\mu\nu}, \tilde{\psi}_{\nu\nu}$. В точке $E \in AF \quad A\bar{x} = \bar{e}_0$, поэтому

$$(13) \quad (\bar{e}_0 A\bar{x})|_E = \kappa^2,$$

$$(14) \quad (\bar{e}_0 (A\bar{x})_{\mu})|_E = (\bar{e}_0, (A\bar{x})_{\nu})|_E = 0.$$

Учитывая (5) и равенства (10), (11), (13), (14), получаем:

$$(15) \quad e|_0 = \tilde{\psi}_{\mu}^2|_0 = \frac{\kappa^4 (A\bar{x})_{\mu}^2}{(\bar{e}_0 \bar{x} + \bar{e}_0 A\bar{x})^2} \Big|_E = \frac{\varphi|_E}{(1 + \alpha^0|_{\mu})^2},$$

и аналогично находим

$$(16) \quad f|_0 = \frac{F|_E}{(1+x^0|_M)^2}, \quad g|_0 = \frac{G|_E}{(1+x^0|_M)^2}.$$

Подсчитаем теперь коэффициенты l, m, n второй основной формы поверхности $\tilde{\Phi} = B\Phi$ в точке 0 .

$$(17) \quad l|_0 = \frac{(\tilde{\psi}_u \tilde{\psi}_v \tilde{\psi}_{uu})|_0}{|[\tilde{\psi}_u \tilde{\psi}_v]|}|_0 = \frac{(\bar{e}_0 \tilde{\psi}_u \tilde{\psi}_v \tilde{\psi}_{uu})|_0}{|[\bar{e}_0 \tilde{\psi}_u \tilde{\psi}_v]|}|_0$$

(здесь $(\tilde{\psi}_u \tilde{\psi}_v \tilde{\psi}_{uu})$ - смешанное произведение векторов $\tilde{\psi}_u, \tilde{\psi}_v, \tilde{\psi}_{uu}$, как векторов евклидова пространства $E_0 (x^0 = 0)$; $(\bar{e}_0 \tilde{\psi}_u \tilde{\psi}_v \tilde{\psi}_{uu})$ - смешанное произведение тех же векторов как векторов пространства E_4 , [4]).

Подставляя в (17) вместо $\tilde{\psi}_u, \tilde{\psi}_v, \tilde{\psi}_{uu}$ их выражения из (10 - 12) и учитывая (13), (14) получим:

$$l|_0 = \frac{(\bar{e}_0, (A\bar{x})_u, (A\bar{x})_v, (A\bar{x})_{uu}) \cdot \frac{n^6}{(\bar{e}_0 \bar{x} + \bar{e}_0 A\bar{x})^3}}{|[\bar{e}_0, (A\bar{x})_u, (A\bar{x})_v]|} \cdot \frac{n^4}{(\bar{e}_0 \bar{x} + \bar{e}_0 A\bar{x})^2}} \Big|_E,$$

или учитывая (6),

$$(18) \quad l|_0 = \frac{L|_E}{(1+x^0|_M)}.$$

Аналогично находим

$$(19) \quad m|_0 = \frac{M|_E}{(1+x^0|_M)}, \quad n|_0 = \frac{N|_E}{(1+x^0|_M)}.$$

В силу равенств (15), (16), (18), (19) можем записать:

$$\tilde{K}|_0 = \frac{ln - m^2}{eg - f^2} \Big|_0 = \frac{LN - M^2}{eG - f^2} \Big|_E \cdot \frac{(1+x^0|_M)^4}{(1+x^0|_M)^2},$$

или, в силу (9)

$$(20) \quad \tilde{K}|_0 = K_e|_E (1 + \kappa^0|_M)^2 .$$

Из (20), согласно (4), получаем:

$$\tilde{K}|_{N \in \mathcal{F}} = K_e|_{M \in \mathcal{F}} \cdot (1 + \kappa^0|_M)^2 .$$

Так как точка M была взята на поверхности \mathcal{F} произвольно, то можно окончательно записать:

$$(21) \quad \tilde{K} = K_e \left[\frac{\kappa^2 + (\bar{e}_0 \bar{x})}{\kappa^2} \right]^2 .$$

Это аналог известной формулы Л.А. Сидорова [3].

В силу (1) из (21) следует, что

$$(22) \quad |\tilde{K}| > |K_e| .$$

п.2. Пусть в эллиптическом пространстве S_3 задана прямая μ , проходящая через точку E - конец вектора e_0 :

$$(23) \quad \bar{x} = \varphi (\bar{e}_0 + \bar{a}t), \quad \bar{x}^2 = \kappa^2$$

где \bar{a} - направляющий вектор длины κ прямой μ , приложенный к точке E , т.е.

$$(24) \quad (\bar{a} \bar{e}_0) = 0, \quad (\bar{a} \bar{a}) = \kappa^2 ;$$

φ - нормирующий множитель:

$$(25) \quad \varphi = \sqrt{\frac{\bar{x}^2}{(\bar{e}_0 + \bar{a}t)^2}} = \frac{1}{\sqrt{1+t^2}} .$$

Отложим на прямой μ отрезок EC . Пусть точке C отвечает значение параметра $t = t_0$. Обозначим S - длину отрезка EC .

Рассмотрим специальное погореловское отображение

$$(26) \quad \bar{y} = \frac{\kappa^2 \bar{x} - \bar{e}_0 (\bar{e}_0 \bar{x})}{\bar{e}_0 (\bar{x} + A \bar{x})}$$

где A - тождественное преобразование пространства S_3 .

Тогда (26) можно записать в виде:

$$(27) \quad \bar{y} = \frac{\kappa^2 \bar{x} - \bar{e}_0 (\bar{e}_0 \bar{x})}{2(\bar{e}_0 \bar{x})}$$

Отображение (27) переводит отрезок EC в отрезок $\tilde{E}\tilde{C}$, лежащий на прямой $\tilde{\mu}$ - образе прямой μ при отображении (27) в пространстве E_0 ($x^0 = 0$).

Как следует из (27), точка \tilde{E} , соответствующая при этом отображении точке E , совпадает с началом координат O . Точке \tilde{C} , как и точке C отвечает значение параметра $t = t_0$. Обозначим длину отрезка $\tilde{E}\tilde{C}$ через $\tilde{\varphi}$. Имеем место

Теорема 1.

Если один из концов отрезка прямой в эллиптическом пространстве совпадает с концом вектора \bar{e}_0 , то его длина φ и длина $\tilde{\varphi}$ его образа при специальном погореловском отображении (27) связана соотношением

$$(28) \quad \tilde{\varphi} = \frac{\kappa}{2} \operatorname{tg} \frac{\varphi}{\kappa}.$$

Доказательство. Длина φ отрезка EC прямой μ в пространстве S_3 может быть найдена по формуле [4]:

$$(29) \quad \varphi = \int_0^{t_0} \sqrt{\bar{x}'_t{}^2} dt .$$

Из (23) получаем

$$(30) \quad \bar{x}'_t = \varphi'_t (\bar{e}_0 + \bar{a}t) + \varphi \bar{a} .$$

Дифференцируя (25) по t и подставляя в (30), находим:

$$(\bar{x}'_t)^2 = \left(\frac{\kappa}{1+t^2} \right)^2 .$$

Теперь из (29) получаем:

$$(31) \quad \varphi = \kappa \operatorname{arctg}(t_0) .$$

Уравнение прямой $\tilde{\mu}$ как образа прямой μ :

$$(32) \quad \tilde{y} = \frac{\kappa^2 \varphi (\bar{e}_0 + \bar{a}t) - \bar{e}_0 (\varphi (\bar{e}_0 + \bar{a}t), \bar{e}_0)}{2\varphi (\bar{e}_0^2 + (\bar{e}_0 \bar{a})t)} = \frac{t\bar{a}}{2} .$$

Так как концам отрезка $\tilde{E}\tilde{C}$ прямой $\tilde{\mu}$ отвечают значения параметра $t = 0, t = t_0$ соответственно, то длина его $\tilde{\varphi}$ равна:

$$\tilde{\varphi} = \frac{\kappa t_0}{2} .$$

Из (31) и (32) следует (28).

п. 3. Пусть μ - прямая в пространстве S_3 , проходящая через точку E и q - произвольная прямая эллиптического пространства, пересекающая μ в точке D под прямым углом. Прямые μ, q зададим соответственно

уравнениями:

$$(33) \quad \bar{x} = \varphi_1(\bar{e}_0 + \bar{a}t), \quad \bar{x}^2 = \kappa^2,$$

$$(34) \quad \bar{X} = \varphi_2(\bar{x}(t_0) + \bar{b}\nu), \quad \bar{X}^2 = \kappa^2,$$

где $\bar{x}(t_0)$ - точка \mathcal{D} встречи прямых μ и q , т.е.

$$(35) \quad \bar{x}(t_0) = \bar{X}(0),$$

\bar{a} - направляющий вектор длины κ прямой μ в точке \mathcal{D} ;
 \bar{b} - направляющий вектор длины κ прямой q в той же точке \mathcal{D} , т.е.

$$(36) \quad \bar{a}\bar{x}(t_0) = 0, \quad \bar{a}\bar{a} = \kappa^2,$$

$$(37) \quad \bar{b}\bar{X}(0) = 0, \quad \bar{b}\bar{b} = \kappa^2.$$

Так как прямые μ, q пересекаются в точке \mathcal{D} под прямым углом, то

$$(38) \quad \bar{a}\bar{b} = \bar{x}'_i(t_0)\bar{X}'_{i'}(0) = 0.$$

Погореловское отображение (27) переводит прямые μ, q соответственно в прямые $\tilde{\mu}, \tilde{q}$ евклидова пространства $E_0(x^0 = 0)$ [4]. Имеет место следующая

Лемма 1.

Образы $\tilde{\mu}, \tilde{q}$ при отображении (27) двух ортогональных прямых μ, q пространства S_3 в том случае, когда одна из них проходит через точку E , тоже ортогональны.

Доказательство. Уравнение прямых $\tilde{\mu}, \tilde{q}$ как образов прямых μ, q , согласно (27), имеют соответственно вид:

$$(39) \quad \bar{y} = \frac{\kappa^2 \bar{x} - \bar{e}_0(\bar{x}\bar{e}_0)}{2(\bar{e}_0\bar{x})},$$

$$(40) \quad \bar{Y} = \frac{\kappa^2 \bar{X} - \bar{e}_0 (\bar{X} \bar{e}_0)}{2(\bar{e}_0 \bar{X})} ,$$

где вместо \bar{x}, \bar{X} следует подставить правые части равенств (33), (34) соответственно. Покажем, что

$$\bar{y}'_t \bar{Y}'_v \Big|_{\substack{t=t_0 \\ v=0}} = 0 .$$

Дифференцируя (39) по t , (40) по v , получим:

$$\begin{aligned} \bar{y}'_t &= \frac{\kappa^2 \bar{x}'_t - \bar{e}_0 (\bar{x}'_t, \bar{e}_0)}{2(\bar{e}_0 \bar{x})} - \frac{\kappa^2 \bar{x} - \bar{e}_0 (\bar{x} \bar{e}_0)}{2(\bar{e}_0 \bar{x})^2} (\bar{e}_0 \bar{x}'_t) , \\ \bar{Y}'_v &= \frac{\kappa^2 \bar{X}'_v - \bar{e}_0 (\bar{X}'_v e_0)}{2(\bar{e}_0 \bar{X})} - \frac{\kappa^2 \bar{X} - \bar{e}_0 (\bar{X} e_0)}{2(\bar{e}_0 \bar{X})^2} (\bar{e}_0 \bar{X}'_v) . \end{aligned}$$

Перемножив почленно эти равенства и используя (35) - (38), находим:

$$(41) \quad \bar{y}'_t \bar{Y}'_v \Big|_{\substack{t=t_0 \\ v=0}} = \frac{\kappa^4 (\bar{e}_0 \bar{x}'_t) (\bar{e}_0 \bar{X}'_v) (\bar{x} \bar{X})}{4(\bar{e}_0 \bar{x})^2 (\bar{e}_0 \bar{X})^2} \Big|_{\substack{t=t_0 \\ v=0}} .$$

Покажем, что

$$(\bar{e}_0 \bar{X}'_v) \Big|_{v=0} = 0 .$$

Действительно, в силу (38), (34), (35), следует:

$$(42) \quad (\bar{a} \bar{X}'_v) \Big|_{v=0} = \bar{a} \bar{b} = 0 ,$$

$$(43) \quad \bar{x}(t_0) \bar{X}'_v(0) = \bar{X}(0) \bar{X}'_v(0) = 0 .$$

При $t = t_0$ из (33) получаем:

$$\bar{x}(t_0) = \varphi(\bar{e}_0 + \bar{a} t_0) ,$$

или

$$(44) \quad \bar{e}_0 = \frac{\bar{x}(t_0)}{\rho} - \bar{a} t_0 .$$

Умножив (44) скалярно на вектор $\bar{X}'_{\nu}(0)$ и учитывая (42), (43), находим:

$$(45) \quad \bar{e}_0 \bar{X}'_{\nu}(0) = 0 ,$$

и теперь из (41) следует

$$(\bar{\psi}'_t \bar{Y}'_{\nu'}) \Big|_{\substack{t=t_0 \\ \nu=0}} = 0 ,$$

т.е. прямые $\tilde{\mu}, \tilde{\alpha}$ ортогональны.

Лемма 2.

Погореловское отображение (27) переводит всякую плоскость α , проходящую через точку E , и всякую прямую μ , ортогональную плоскости α в пространстве S_3 , в ортогональные плоскость $\tilde{\alpha}$ и прямую $\tilde{\mu}$ евклидова пространства $E_0 (x^0 = 0)$.

Доказательство. Рассмотрим в пространстве S_3 произвольную прямую m , ортогональную той же плоскости α . Пусть прямые μ, m заданы соответственно уравнениями

$$(46) \quad \bar{x}_1 = \rho_1 (\bar{a} + \bar{b} t), \quad \bar{x}_1^2 = \kappa^2 ,$$

$$(47) \quad \bar{x}_2 = \rho_2 (\bar{c} + \bar{d} / \nu), \quad \bar{x}_2^2 = \kappa^2 ,$$

где \bar{a}, \bar{c} - радиус-векторы точек A, C встречи прямых μ, m с плоскостью α ; \bar{b}, \bar{d} - направляющие векторы прямых μ, m в точках A, C соответственно.

Так как плоскость α проходит через точку E , то ее можно задать уравнением

$$\bar{X} = \rho (\bar{e}_0 + \bar{k}u + \bar{l}v), \quad \bar{X}^2 = \kappa^2.$$

Можно найти вектор нормали $\bar{N} = [\bar{X}, \bar{X}_u, \bar{X}_v]$ [4], плоскости α . Он равен:

$$(48) \quad \bar{N} = \rho^3 [\bar{e}_0, \bar{k}, \bar{l}] = \rho^3 \bar{m},$$

где

$$\bar{m} = [\bar{e}_0, \bar{k}, \bar{l}] = \overline{\text{сopf}}.$$

Прямые r, m являются нормальными плоскости α в точках A и C соответственно. Поэтому их направляющие векторы \bar{b}, \bar{a} в точках A, C коллинеарны вектору нормали \bar{N} плоскости α :

$$(49) \quad \bar{b} = \lambda \bar{m}, \quad \bar{a} = \mu \bar{m}.$$

Построим в плоскости α прямые r', m' проходящие через точку E и точки A, C соответственно. Очевидно прямая r ортогональна прямой r' , а прямая m ортогональна прямой m' . Согласно лемме 1 отображение (27) переводит прямые r, r' в ортогональные прямые \tilde{r}, \tilde{r}' , а прямые m, m' в ортогональные прямые \tilde{m}, \tilde{m}' евклидова пространства $E_0 (x^0 = 0)$.

Покажем, что прямые \tilde{r}, \tilde{m} коллинеарны. Уравнения прямых \tilde{r}, \tilde{m} как образов прямых r, m имеют соответственно вид:

$$(50) \quad \tilde{r}_1 = \frac{\kappa^2(\bar{a} + \bar{b}t) - \bar{e}_0(\bar{a} + \bar{b}t, \bar{e}_0)}{2(\bar{e}_0, \bar{a} + \bar{b}t)},$$

4,

$$(51) \quad \tilde{\psi}_2 = \frac{\kappa^2(\bar{c} + \bar{d}v) - \bar{e}_0(\bar{c} + \bar{d}v, \bar{e}_0)}{2(\bar{e}_0, \bar{c} + \bar{d}v)} .$$

Как было показано при доказательстве леммы 1 (см. (45)), имеют место равенства:

$$(\bar{e}_0, \bar{b}) = (\bar{e}_0, \bar{d}) = 0 .$$

Следовательно, уравнения (50), (51) принимают вид:

$$(52) \quad \tilde{\psi}_1 = \frac{\kappa^2 \bar{a} - \bar{e}_0(\bar{a}, \bar{e}_0)}{2(\bar{e}_0, \bar{a})} + \frac{\kappa^2 \bar{b}}{2(\bar{e}_0, \bar{a})} t ,$$

$$(53) \quad \tilde{\psi}_2 = \frac{\kappa^2 \bar{c} - \bar{e}_0(\bar{c}, \bar{e}_0)}{2(\bar{e}_0, \bar{c})} + \frac{\kappa^2 \bar{d}}{2(\bar{e}_0, \bar{c})} v .$$

Дифференцируя (52) по t , а (53) по v , получим направляющие векторы $\tilde{\psi}'_{1_t}$, $\tilde{\psi}'_{2_v}$ прямых $\tilde{\pi}$, \tilde{m} , соответственно:

$$(54) \quad \tilde{\psi}'_{1_t} = \frac{\kappa^2}{2(\bar{e}_0, \bar{a})} \bar{b} ,$$

$$(55) \quad \tilde{\psi}'_{2_v} = \frac{\kappa^2}{2(\bar{e}_0, \bar{c})} \bar{d} .$$

Из равенств (49), (54), (55) следует коллинеарность прямых $\tilde{\pi}$, \tilde{m} . Но прямая \tilde{m} ортогональна прямой \tilde{m}' , лежащей в плоскости $\tilde{\alpha}$. Следовательно, прямая $\tilde{\pi}$, как прямая, ортогональная двум неколлинеарным прямым $\tilde{\pi}'$, \tilde{m}' , лежащим в плоскости $\tilde{\alpha}$, ортогональна плоскости $\tilde{\alpha}$.

п. 4. Пусть \mathcal{F} - регулярная поверхность эллиптического пространства, имеющая отрицательную внешнюю кривизну K_e , $K_e = K - \frac{1}{\kappa^2} < 0$, и однозначно ортогонально проектирующаяся на плоскость α в виде некоторой области \mathcal{D} . Пусть область \mathcal{D} содержит некоторый круг Γ радиуса ρ . Имеет место:

Теорема 2.

Существует постоянная \tilde{C} такая, что для любой регулярной поверхности \mathcal{F} эллиптического пространства при условии

$$K_e \leq -a^2 < 0, \quad (a = \text{const} > 0),$$

справедлива оценка

$$(56) \quad \operatorname{tg} \frac{\rho}{\kappa} < \frac{\tilde{C}}{a\kappa}.$$

Доказательство. Не ограничивая общности будем считать, что плоскость α проходит через конец вектора \bar{e}_0 - точку E пространства S_3 , и центр круга Γ совпадает с точкой E . Погореловское отображение (27) переводит поверхность \mathcal{F} в поверхность Φ евклидова пространства E_0 ($\kappa^0 = 0$). Если обозначить \tilde{K} гауссову кривизну поверхности Φ , то в силу (21), (22) можем записать:

$$(57) \quad \tilde{K} < K_e \leq -a^2 < 0.$$

Отображение (27) переводит плоскость α в плоскость α^0 пространства E_0 , проходящую через начало координат O .

Всякую прямую, проходящую через произвольную точку M поверхности \mathcal{F} ортогонально плоскости α , отображение (27) переводит в проходящую через соответствующую точке M точку

\tilde{M} поверхности \tilde{F} прямую, которая в силу леммы 2 ортогональна плоскости $\tilde{\alpha}$.

Следовательно, поверхность Φ , как образ однозначно ортогонально проектирующейся поверхности \mathcal{F} , сама однозначно ортогонально проектируется на плоскость $\tilde{\alpha}$, причем, так как проекция \mathcal{D} поверхности \mathcal{F} содержит круг Γ радиуса ρ с центром в точке E , то проекция $\tilde{\mathcal{D}}$ поверхности \tilde{F} содержит круг $\tilde{\Gamma}$ с центром в начале координат O , радиуса $\tilde{\rho}$, связанного с радиусом ρ , в силу теоремы 1, п. 2, соотношением:

$$(58) \quad \tilde{\rho} = \frac{\kappa}{2} \operatorname{tg} \frac{\rho}{\kappa}.$$

Применяя к поверхности Φ оценочную теорему Н.В. Ефимова, получим, что существует такая постоянная C , что

$$\tilde{\rho} < \frac{C}{\alpha}$$

и тогда, в силу (58) и обозначая $2C$ через \tilde{C} получим утверждения теоремы 2.

Л и т е р а т у р а

- [1] Н.В. ЕФИМОВ: Исследование полной поверхности отрицательной кривизны, Докл.АН СССР 93(1953), 393-395.
- [2] Н.В. ЕФИМОВ: Исследование односторонней проекции поверхности отрицательной кривизны, Докл.АН СССР 93(1953), 609-611.
- [3] Л.А. СИДОРОВ: Некоторые свойства поверхностей отрицательной внешней кривизны в пространстве Лобачевского, Мат. заметки 4(1968), 165-169.

[4] А.В. ПОГОРЕЛОВ: Внешняя геометрия выпуклых поверхностей, "Наука", Москва, 1969.

Гос. университет

Ростов-на-Дону

СССР

(Oblatum 16.8.1972)

