

I. A. Černjavskaĵa

Об аналоге одной оценочной теоремы Н. В. Ефшова для поверхностей эллиптического пространства

Commentationes Mathematicae Universitatis Carolinae, Vol. 13 (1972), No. 4, 727--743

Persistent URL: <http://dml.cz/dmlcz/105456>

Terms of use:

© Charles University in Prague, Faculty of Mathematics and Physics, 1972

Institute of Mathematics of the Academy of Sciences of the Czech Republic provides access to digitized documents strictly for personal use. Each copy of any part of this document must contain these *Terms of use*.



This paper has been digitized, optimized for electronic delivery and stamped with digital signature within the project *DML-CZ: The Czech Digital Mathematics Library* <http://project.dml.cz>

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 , $C = const$, такая, что, если
 на регулярной поверхности F

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

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

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

справедлива оценка

$$\text{th } \varphi \leq \frac{c}{\alpha},$$

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

Цель настоящей работы - изложить аналог теоремы Н.В.
 Ефимовы 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 пространствевейерштрассовы 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}' :

$$\bar{x} = \bar{x}(\mu, \nu), \quad \bar{x}^2 = \kappa^2,$$

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

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 точка $M \in \mathcal{F}$ перешла 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

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

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 $A\Phi$ и $B\Phi$. Как известно [4]

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

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

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

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

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

и аналогичные формулы имеют место для $e, f, g; \ell, m, n$.

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

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

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

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

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

и соответствующие выражения для $\tilde{\Psi}_{\mu\nu}, \tilde{\Psi}_{\nu\nu}$. В точке $E \in A\mathcal{F}$ $A\bar{x} = \bar{e}_0$, 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), получим:

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

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 .

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

(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)

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

Из (20), согласно (4), получаем:

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

Так как точки M были взяты 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 концы отрезка $\tilde{E}\tilde{C}$ прямой $\tilde{\mu}$ отвечают значениям 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 заддим 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

$$(38) \quad \bar{a}\bar{b} = \bar{x}'_t(t_0)\bar{x}'_{\nu}(0) = 0.$$

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:

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

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

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

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

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

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

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

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

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

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

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

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

а теперь из (41) следует

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

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 $E_3 (x^0 = 0)$.

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

$$(46) \quad \bar{x}_1 = \varphi_1(\bar{a} + \bar{b}t), \quad \bar{x}_1^2 = \kappa^2 ,$$

$$(47) \quad \bar{x}_2 = \varphi_2(\bar{c} + \bar{d}/v), \quad \bar{x}_2^2 = \kappa^2 ,$$

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

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

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

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

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

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

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

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

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 , $K_e = K - \frac{1}{n^2} < 0$, 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

$$(56) \quad \text{tg} \frac{\rho}{n} < \frac{\tilde{C}}{an}.$$

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 ($\alpha^0 = 0$). 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 однозначной 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)