

Alexandr N. Zubkov

Об однозначной определённости общих бесконечных выпуклых
поверхностей Евклидова пространства

Czechoslovak Mathematical Journal, Vol. 28 (1978), No. 1, 87–101

Persistent URL: <http://dml.cz/dmlcz/101515>

Terms of use:

© Institute of Mathematics AS CR, 1978

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



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

ОБ ОДНОЗНАЧНОЙ ОПРЕДЕЛЁННОСТИ
ОБЩИХ БЕСКОНЕЧНЫХ ВЫПУКЛЫХ ПОВЕРХНОСТЕЙ
ЕВКЛИДОВА ПРОСТРАНСТВА

А. Н. Зубков, Ростов на Дону

(Поступило в редакцию 8/III 1976 г.)

А. В. Погорелов в дополнении к своей монографии [1] предложил исследовать возможность сведения вопроса об однозначной определённости бесконечных выпуклых поверхностей евклидова пространства с помощью формул, полученных им в гл. V § 4, к вопросу об однозначной определённости конечных выпуклых поверхностей евклидова пространства. В настоящей статье излагается решение поставленной задачи.

Пусть E_4 — четырехмерное евклидово пространство, отнесённое к ортонормированной системе координат $\{O, \bar{e}_0, \bar{e}_1, \bar{e}_2, \bar{e}_3\}$, а R — гиперсфера единичного радиуса этого пространства с центром в точке O . Через \bar{x} обозначим радиус-вектор её текущей точки. Роль прямых и плоскостей в геометрии на гиперсфере R играют её большие круги и большие двумерные сферы [2]. Обозначим через E_0 гиперплоскость $x_0 = 1$ пространства E_4 , касательную к R в точке $P(1, 0, 0, 0)$. Каждую точку этой гиперплоскости будем задавать векторами с началом в P .

1. ПРЕОБРАЗОВАНИЕ ОБЩИХ ВЫПУКЛЫХ ПОВЕРХНОСТЕЙ
ЕВКЛИДОВА ПРОСТРАНСТВА E_0 В ВЫПУКЛЫЕ
ПОВЕРХНОСТИ НА ГИПЕРСФЕРЕ R

Рассмотрим в евклидовом пространстве E_0 две общие выпуклые, являющиеся границами выпуклых тел m_1 и m_2 или связными частями этих границ, изометричные поверхности Φ_1 и Φ_2 . Пусть

$$(1.1) \quad \bar{y}_1 = \bar{y}(u, v), \quad \bar{y}_2 = \bar{y}_2(u, v)$$

— уравнения этих поверхностей, где u, v — общие (по изометрии) ортогональные координаты на Φ_1 и Φ_2 .

Основным, для дальнейшего, результатом этого параграфа является теорема IV об условиях, при которых с помощью погореловского отображения

$$(1.2) \quad \bar{x}_1 = \varrho(2\bar{y}_1 + \bar{e}_0(1 - \bar{y}_1^2 + \bar{y}_2^2)),$$

$$(1.3) \quad \bar{x}_2 = \varrho(2\bar{y}_2 + \bar{e}_0(1 - \bar{y}_2^2 + \bar{y}_1^2)),$$

где

$$(1.4) \quad \varrho = \frac{1}{\sqrt{[1 + 2(\bar{y}_1^2 + \bar{y}_2^2) + (\bar{y}_1^2 - \bar{y}_2^2)]^2}} > 0,$$

каждой паре общих бесконечных полных выпуклых изометричных поверхностей Φ_1 и Φ_2 ставится в соответствие на R пара общих выпуклых в целом изометричных поверхностей F_1 и F_2 .

1. Пусть Φ_1 и Φ_2 — конечные поверхности в E_0 . Отображая их по формулам (1.2) и (1.3), получим на R пару поверхностей F_1 и F_2 , которые задаются, в силу (1.2) и (1.3), уравнениями

$$(1.5) \quad \bar{x}_1 = \bar{x}_1(u, v), \quad \bar{x}_2 = \bar{x}_2(u, v).$$

Имеет место

Теорема I. Если изометричные выпуклые поверхности Φ_1 и Φ_2 евклидова пространства E_0 однозначно проектируются из точки $P(1, 0, 0, 0) \in \Phi_i$ ($i = 1, 2$), то их образы F_1 и F_2 на гиперсфере R при отображении (1.2), (1.3) тоже однозначно проектируются из P .

Доказательство. Возьмем в E_0 луч

$$(1.6) \quad \bar{y} = \lambda \bar{a}, \quad |\bar{a}| = 1, \quad \bar{a} \cdot \bar{e}_0 = 0 \quad (\lambda - \text{параметр}, \lambda \geq 0),$$

исходящий из точки $P(1, 0, 0, 0)$ в направлении вектора \bar{a} , а на R — луч

$$(1.7) \quad \bar{x} = \varrho_\mu(\bar{e}_0 + \mu \bar{b}), \quad |\bar{b}| = 1, \quad \bar{b} \cdot \bar{e}_0 = 0, \quad \bar{x} \cdot \bar{x} = 1,$$

определяемый единичным вектором \bar{b} с началом в точке P ; μ — параметр ($\mu \geq 0$), ϱ_μ — нормирующий множитель (см. [1], гл. V, § 1).

В точках встречи луча (1.6) с поверхностью Φ_1

$$\bar{y}_1 = \lambda \bar{a}.$$

Это уравнение имеет не более одного решения λ , т.к. поверхность Φ_1 однозначно проектируется из точки P . Тогда уравнение

$$\varrho(2\bar{y}_1 + \bar{e}_0(1 - \bar{y}_1^2 + \bar{y}_2^2)) = \varrho_\mu(\bar{e}_0 + \mu \bar{b})$$

относительно μ для луча (1.7), встречающего поверхность F_1 , так же имеет не более одного решения. А это означает, что F_1 однозначно проектируется из точки P .

Аналогично показывается, что и F_2 — однозначно проектируется из P . ■

Предположим, что Φ_1 и Φ_2 — регулярные, не имеющие особенностей поверхности. Обозначим через \bar{a}_1 и \bar{a}_2 — единичные касательные векторы к координатным линиям $v = \text{const}$ и $u = \text{const}$, а \bar{a}_3 — единичный вектор нормали к Φ_1 в точке (u, v) . Через \bar{b}_1, \bar{b}_2 и \bar{b}_3 обозначим соответствующие по изометрии векторы поверхности Φ_2 в точке (u, v) .

Отобразим Φ_1 и Φ_2 по формулам (1.2) и (1.3) на R . Их образы F_1 и F_2 , которые задаются уравнениями (1.5), являются, по теореме 2 гл. V, § 4 [1], регулярными, не имеющими особенностей, изометричными поверхностями. Обозначим через \bar{c}_1, \bar{c}_2 и \bar{c}_3 — касательные векторы к координатным линиям $v = \text{const}$, $u = \text{const}$ на поверхности F_1 и вектор нормали к F_1 в точке (u, v) , а через $\bar{d}_1, \bar{d}_2, \bar{d}_3$ — соответствующие векторы поверхности F_2 в точке (u, v) .

Будем говорить, что поверхность F_i видна изнутри из точки P , если она однозначно проектируется из P и в окрестности каждой своей точки B_i не отделяется от P плоскостью a_i , касательной к F_i в точке B_i , $i = 1, 2$.

Теорема II. *Если Φ_1 и Φ_2 — регулярные, не имеющие особенностей, изометричные локально выпуклые поверхности евклидова пространства E_0 , видны изнутри из точки P и противоположно ориентированы, то их образы F_1 и F_2 на R при отображении (1.2), (1.3) видны также изнутри из точки P и тоже противоположно ориентированы.*

Доказательство. Ориентируем, для определённости, поверхность Φ_1 внутренним образом, а Φ_2 — внешним образом. Тогда

$$(1.8) \quad (\bar{y}_1 \cdot \bar{a}_3) < 0,$$

$$(1.9) \quad (\bar{y}_2 \cdot \bar{b}_3) > 0.$$

Согласно лемме 2, гл. V, § 4 [1],

$$(1.10) \quad (\bar{e}_0 \bar{c}_3) = -8\rho^3(\bar{y}_1 \cdot \bar{a}_3).$$

Аналогично для F_2 ,

$$(1.11) \quad (\bar{e}_0 \bar{d}_3) = -8\rho^3(\bar{y}_2 \cdot \bar{b}_3).$$

Из (1.10), в силу (1.4) и (1.8), следует

$$(1.12) \quad (\bar{e}_0 \cdot \bar{c}_3) > 0,$$

а из (1.11), с учётом (1.4) и (1.9) —

$$(1.13) \quad (\bar{e}_0 \cdot \bar{d}_3) < 0.$$

Так как Φ_1 и Φ_2 видны изнутри из точки P и Φ_1 ориентирована внутренним образом, а Φ_2 — внешним образом, то (доказательство теоремы 4, гл. V, § 4, [1])

$$(1.14) \quad (\Delta \bar{x}_1 \cdot \bar{c}_3) > 0,$$

где $\Delta \bar{x}_1$ — приращение радиуса-вектора при переходе от произвольной точки $B_1 \in F_1$ к близкой к ней точке $C_1 \in F_1$, а

$$(1.15) \quad (\Delta \bar{x}_2 \cdot \bar{d}_3) < 0,$$

где $\Delta \bar{x}_2$ — приращение радиуса-вектора при переходе от соответствующей точки $B_2 \in F_2$ к близкой к ней точке $C_2 \in F_2$, соответствующий точке C_1 .

Из (1.12) и (1.14) вытекает, что F_1 в окрестности точки B_1 располагается с точкой P на одной полугиперсфере относительно касательной плоскости α_1 к F_1 в точке B_1 . А из (1.13) и (1.14) следует, что и F_2 в окрестности точки B_2 так же находится с точкой P на одной полугиперсфере относительно плоскости α_2 касательной к F_2 в точке B_2 . Отсюда, и в силу теоремы 1, вытекает, что поверхности F_1 и F_2 видны изнутри из точки P . Из (1.12) и (1.13) тогда заключаем, что они ориентированы противоположно. ■

Теорему II можно распространить на случай общих выпуклых поверхностей. Верно более общее утверждение.

Теорема III. Пусть Φ_1 и Φ_2 — общие изометричные выпуклые поверхности евклидова пространства E_0 , которые видны изнутри из точки P и противоположно ориентированы. Тогда их образы F_1 и F_2 на гиперсфере R при отображении (1.2), (1.3) будут общими изометрическими поверхностями, которые видны также изнутри из точки P и любые их куски $V_1(F_1)$ и $V_2(F_2)$, проектируемые выпуклыми, не вырожденными в лучи или плоские углы, телесными конусами $V_1 \subset R$ и $V_2 \subset R$, будут выпуклыми в целом поверхностями.

Доказательство проводится путем аппроксимации поверхностей Φ_1 и Φ_2 в окрестностях соответствующих по изометрии точек $\mathcal{A}_1 \in \Phi_1$ и $\mathcal{A}_2 \in \Phi_2$ регулярными, не имеющими особенностей, изометричными, одинаково ориентированными с Φ_1 и Φ_2 поверхностями $\tilde{\Phi}_1$ и $\tilde{\Phi}_2$, которые видны изнутри из точки P . Отображая $\tilde{\Phi}_1$ и $\tilde{\Phi}_2$ по формулам (1.2) и (1.3) на R , получим регулярные, локально выпуклые поверхности \tilde{F}_1 и \tilde{F}_2 (см. [1], гл. V § 4 теорема 4), которые аппроксимируют F_1 и F_2 в окрестностях точек $B_1 \in F_1$ и $B_2 \in F_2$, соответствующих точкам \mathcal{A}_1 и \mathcal{A}_2 . В силу теоремы II, поверхности \tilde{F}_1 и \tilde{F}_2 видны изнутри из точки P . Проводя затем рассуждение подобно тому, как это было сделано в § 6 гл. V [1], легко показать, что поверхности F_1 и F_2 в окрестностях своих точек, соответствующих коническим и ребристым точкам поверхностей Φ_1 и Φ_2 , будут выпуклыми и видными изнутри из точки P .

Рассмотрим отдельно случай, когда B_1 — гладкая точка поверхности F_1 . При этом точка $\mathcal{A}_1 \in \Phi_1$ — прообраз B_1 и точка $\mathcal{A}_2 \in \Phi_2$, соответствующая \mathcal{A}_1 по изометрии, являются гладкими. Для удобства выкладок точки $\mathcal{A}_1, \mathcal{A}_2$ и B_1 будем задавать их векторами \bar{y}_1, \bar{y}_2 , исходящими из точки P и вектором \bar{x}_1 с началом в точке O . Возьмем на Φ_1 точку $\bar{y}_1 + \Delta\bar{y}_1$, близкую к \bar{y}_1 , а на Φ_2 — соответствующую по изометрии точку $\bar{y}_2 + \Delta\bar{y}_2$. Соединим точки \bar{y}_1 и $\bar{y}_1 + \Delta\bar{y}_1$, кратчайшей $\gamma_1 \subset \Phi_1$, а точки \bar{y}_2 и $\bar{y}_2 + \Delta\bar{y}_2$ — соответствующей по изометрии кратчайшей $\gamma_2 \subset \Phi_2$. По свойству кратчайшей на выпуклой поверхности (см. [1], гл. II § 2 теоремы 3, 4) вектор $\bar{y}_i + \Delta\bar{y}_i$ допускает разложение:

$$(1.16) \quad \bar{y}_i + \Delta\bar{y}_i = \bar{y}_i + \Delta s \bar{\tau}_i + \delta \bar{v}_i + \varepsilon_i \bar{\xi}_i, \quad i = 1, 2,$$

где $\bar{\tau}_i$ — единичный касательный вектор к кратчайшей γ_i в точке \bar{y}_i , \bar{v}_i — единичный вектор внутренней нормали поверхности Φ_i в точке \bar{y}_i , $\bar{\xi}_i$ — некоторый единичный вектор не компланарный с $\bar{\tau}_i$ и \bar{v}_i и, кроме того,

$$\frac{\delta_i}{\Delta s} \rightarrow 0 \quad \text{и} \quad \frac{\varepsilon_i}{\delta_i} \rightarrow 0 \quad \text{при} \quad \Delta s \rightarrow 0;$$

δ_i — расстояние точки $\bar{y}_i + \Delta\bar{y}_i$ от касательной плоскости поверхности Φ_i в точке \bar{y}_i , которое считают положительным, если точка $\bar{y}_i + \Delta\bar{y}_i$ находится с той стороны от касательной плоскости к Φ_i в точке \bar{y}_i , куда направлен вектор нормали к Φ_i и отрицательным в противном случае.

Подставляя выражения (1.16) для $\bar{y}_1 + \Delta\bar{y}_1$ и $\bar{y}_2 + \Delta\bar{y}_2$ в формулу (1.2), найдем приращение $\Delta\bar{x}_1$ радиуса-вектора при переходе от точки $\bar{x}_1 \in F_1$, к близкой к ней точке $\bar{x}_1 + \Delta\bar{x}_1 \in F_1$. Умножая затем Δx_1 скалярно на вектор нормали \bar{n}_1 поверхности F_1 в точке \bar{x}_1 , получим:

$$\begin{aligned} (\bar{n}_1 \cdot \Delta\bar{x}_1) &= 2q\{(\bar{\tau}_1 \cdot \bar{n}_1) + (\bar{e}_0 \cdot \bar{n}_1) [(\bar{y}_2 \cdot \bar{\tau}_2) - (\bar{y}_1 \cdot \bar{\tau}_1)]\} \cdot \Delta s + \\ &+ 2q\{\delta_1(\bar{v}_1 \cdot \bar{n}_1) + (\bar{e}_0 \cdot \bar{n}_1) [(\bar{y}_2 \cdot \bar{v}_2)\delta_2 - (\bar{y}_1 \cdot \bar{v}_1)\delta_1]\} + \\ &+ 2\varepsilon'\{(\bar{\tau}_1 \cdot \bar{n}_1) + (\bar{e}_0 \cdot \bar{n}_1) [(\bar{y}_2 \cdot \bar{\tau}_2) - (\bar{y}_1 \cdot \bar{\tau}_1)]\} \cdot \Delta s + \varepsilon' \cdot O(\delta_1, \delta_2) + O(\varepsilon_1, \varepsilon_2), \end{aligned}$$

где $\varepsilon' \rightarrow 0$ при $\Delta s \rightarrow 0$.

Так как величина $(\bar{n}_1 \cdot \Delta\bar{x}_1)$ должна быть более высокого порядка малости, чем Δs , то

$$(\bar{\tau}_1 \cdot \bar{n}_1) + (\bar{e}_0 \cdot \bar{n}_1) [(\bar{y}_2 \cdot \bar{\tau}_2) - (\bar{y}_1 \cdot \bar{\tau}_1)] = 0.$$

Следовательно,

$$(\bar{n}_1 \cdot \Delta\bar{x}_1) = 2q\{\delta_1[(\bar{v}_1 \cdot \bar{n}_1) - (\bar{e}_0 \cdot \bar{n}_1)(\bar{y}_1 \cdot \bar{v}_1)] + \delta_2(\bar{e}_0 \cdot \bar{n}_1)(\bar{y}_2 \cdot \bar{v}_2)\} + o(\Delta s^2).$$

Таким образом, чтобы установить локальную выпуклость поверхности F_1 в точке \bar{x}_1 достаточно показать, что выражения

$$A' = \delta_1[(\bar{v}_1 \cdot \bar{n}_1) - (\bar{e}_0 \cdot \bar{n}_1)(\bar{y}_1 \cdot \bar{v}_1)] \quad \text{и} \quad B' = \delta_2(\bar{e}_0 \cdot \bar{n}_1)(\bar{y}_2 \cdot \bar{v}_2)$$

одного знака в окрестности этой точки.

Предполагая, для определённости, что поверхность Φ_1 ориентирована внутренним образом, а Φ_2 — внешним, имеем $\delta_1 > 0$, а $\delta_2 < 0$ и, следовательно, выражения A' и B' будут того же знака, что и величины $A = (\bar{c}_3 \cdot \bar{a}_3) - (\bar{e}_0 \cdot \bar{c}_3) \cdot (\bar{a}_0 \cdot \bar{a}_3)$ и $B = (\bar{e}_0 \cdot \bar{c}_3)(\bar{b}_0 \cdot \bar{b}_3)$ в лемме 2 гл. V § 4 [1]. Так как Φ_1 и Φ_2 видны изнутри из точки P и противоположно ориентированы, то A и B согласно этой лемме, одного знака.

Локальная выпуклость поверхности F_2 устанавливается аналогично.

Поверхность F_i в окрестности точки B_i видна изнутри из точки P . Это следует из того, что регулярные поверхности \tilde{F}_1 и \tilde{F}_2 , касательные к F_1 и F_2 в точках B_1 и B_2 видны изнутри из точки P и знаки выражений A и B для поверхностей $\tilde{\Phi}_1$ и $\tilde{\Phi}_2$ те же, что и для поверхностей Φ_1 и Φ_2 .

Докажем, что любой из кусков $V_i(F_i)$ — выпуклый в целом. (Если F_i — замкнутая поверхность, то не исключено, что $V_i(F_i) \equiv F_i$). Для этого достаточно показать, что любая плоскость $\alpha \subset R$, проходящая через точку P и секущая $V_i(F_i)$, пересекает его по выпуклой кривой λ_i .

Отобразим поверхности Φ_1 и Φ_2 по формуле:

$$(1.17) \quad \bar{x} = \frac{\bar{e}_0 + \bar{y}}{\sqrt{(1 + \bar{y}^2)}}, \quad (\bar{x} \cdot \bar{x}) = 1$$

в область $R_0 (x_0 > 0)$ гиперсферы R . Тогда они изобразятся выпуклыми поверхностями $\varphi_1 \subset R$ и $\varphi_2 \subset R$, которые видны изнутри из точки P . Взаимно однозначное соответствие между точками поверхностей φ_i и F_i осуществляется, как видно из формул (1.2), (1.3), (1.17) и теоремы 1, проектированием из точки P прямыми гиперсферы R . Таким образом, куску $V_i(F_i)$ соответствует кусок $V_i(\varphi_i) \subset \varphi_i$.

Будем говорить, что поверхность F_i обращена в окрестности произвольной точки $B_i \in F_i$ внутренней стороной к точке P и слабо выпукла, если она однозначно проектируется из P и через точку B_i можно провести плоскость $\beta_i \subset R$ такую что любая сфера на R , касающаяся β_i в точке B_i и отделяемая от P плоскостью β_i , является локально опорной, т.е. точки поверхности F_i , достаточно близкие к B_i лежат вне этой сферы.

Поверхность F_i является в конических, ребристых и гладких точках локально выпуклой и, следовательно, слабо выпуклой и обращена к точке P внутренней стороной.

Возьмём произвольную плоскость $\alpha \subset R$, проходящую через P и секущую поверхность $V_i(\varphi_i)$. Согласно лемме 1 гл. V, § 6 [1], почти все такие плоскости пересекают её рёбра. Но рёбра поверхностей φ_i и F_i соответствуют друг другу, поэтому α пересекает почти все рёбра поверхности $V_i(F_i)$. В каждой точке линии $\lambda_i = V_i(F_i) \cap \alpha$ поверхность $V_i(F_i)$ будет, по крайней мере, слабо выпуклой. Обозначим через L_i выпуклую оболочку кривой λ_i в плоскости α . Точками соприкосновения с образующими конуса V_i , лежащими в α , кривая L_i , разбивается на две части. Пусть L_i^1 — та её часть, которая дальше от точки P . Докажем, что L_i

совпадает с L_i^1 . Если λ_i не совпадает с L_i^1 , то каждая часть $L_i^1 \cap \lambda_i$ состоит из отрезка прямой гиперсферы R с концами на кривой λ_i . Допустим, что g — один из таких отрезков и $\tilde{\lambda}_i$ — отрезок кривой λ_i , являющийся центральной проекцией кривой λ_i на g из P . Отрезок g принадлежит прямой $G \subset R$, которая делит α на две части, одна из которых α_1 , содержит точку P и $\tilde{\lambda}_i$, а другая — α_2 не содержит их. Возьмём на G две точки Q_1 и Q_2 такие, чтобы отрезок $[Q_1, Q_2]$ не превосходил по длине половины дуги большой окружности G и содержал g . Проведем в α_1 через точки Q_1 и Q_2 дугу окружности, центр которой находится в α_2 и лежит на луче $l \subset \alpha$:

$$\bar{x}_2 = \varrho_2(\bar{x}_M + t\bar{b}), \quad |\bar{b}| = 1, \quad \bar{b} \cdot \bar{e}_0 < 0 \quad (t - \text{параметр}, t \geq 0),$$

исходящем из точки M — середины отрезка $[Q_1, Q_2]$ в направлении, перпендикулярном направлению прямой G , такого радиуса, чтобы область, ограниченная ею и отрезком $[Q_1, Q_2]$, содержала $\tilde{\lambda}_i$. Представим себе, что эта окружность непрерывно деформируется так, что центр её смещается по l в направлении возрастания параметра t и сама она во всё время деформации проходит через точки Q_1 и Q_2 . Тогда наступит такой момент, когда эта окружность внутренней стороной коснётся кривой $\tilde{\lambda}_i$. А это противоречит тому, что поверхность $V_i(F_i)$ в окрестности каждой своей точки слабо выпукла и обращена внутренней стороной к точке P .

Итак, почти все плоскости гиперсферы R , проходящие через точку P пересекают $V_i(F_i)$ по выпуклым кривым. Отсюда следует, что поверхность $V_i(F_i)$ — выпуклая в целом.

Изометричность поверхностей F_1 и F_2 доказывается так как это было сделано в § 6 гл. V [1] при исследовании образов в E_0 общих выпуклых поверхностей эллиптического пространства. ■

2. Рассмотрим теперь в E_0 две общие бесконечные полные выпуклые изометрические поверхности Φ_1 и Φ_2 , являющиеся границами выпуклых тел m_1 и m_2 , которые содержат телесные конусы K_1 и K_2 . Эти конусы называют предельными конусами тел m_1 и m_2 [3]. Будем считать, что вершина конуса K_i принадлежит Φ_i , $i = 1, 2$. Тогда поверхность k_i конуса K_i является, как известно, предельным конусом поверхности Φ_i . Расположим тела m_1 и m_2 так, чтобы

- А) обе поверхности Φ_1 и Φ_2 были видны изнутри из точки P .
- Б) две, произвольно взятые, соответственные по изометрии точки \mathcal{A}_1 и \mathcal{A}_2 этих поверхностей совпадали с фиксированной точкой $\mathcal{A}(1, 0, 0, -h)$;
- В) положительная полуось Pu_3 проходила внутри k_i . Пространство E_0 , в случае необходимости, будем считать пополненным бесконечно удалёнными элементами.

Докажем основную теорему этого параграфа.

Теорема IV. Пусть Φ_1 и Φ_2 — две общие бесконечные полные выпуклые изометричные поверхности пространства E_0 противоположно ориентированы и расположены так, что выполняются условия А)–В).

Пусть $k_1 \equiv k_2 = k$ и для любых, соответственных по изометрии последовательностей точек $M_{1\alpha} \in \Phi_1$ и $M_{2\alpha} \in \Phi_2$, уходящих в бесконечность, направленных лучей $PM_{1\alpha}$ и $PM_{2\alpha}$ сходятся к направлению одной и той же образующей l конуса k (если k — луч, то они сходятся к направлению оси Pu_3).

Тогда, если пространство E_0 пополнено бесконечно удалёнными элементами, то образы F_1 и F_2 этих поверхностей на гиперсфере R при отображении (1.2), (1.3) будут общими изометричными выпуклыми в целом поверхностями либо с общим фиксированным краем, либо замкнутыми, если k — луч или плоский угол, и видны изнутри из точки P .

Доказательство. Пусть Π — плоскость пространства E_0 , проходящая через точку $(1, 0, 0, \alpha)$, $\alpha \geq -h$, ортогонально оси Pu_3 . Смещая её в направлении оси Pu_3 параллельно себе, отсечём последовательность выпуклых поверхностей $\Phi_{1\alpha}$ с плоским краем $\beta_{1\alpha}$ и общей точкой $\mathcal{A}(1, 0, 0, -h)$, удовлетворяющих условию

$$(1.18) \quad \Phi_{1\alpha_1} \subset \Phi_{1\alpha_2} \subset \Phi_{1\alpha_3} \subset \dots, \quad \text{если } \alpha_1 < \alpha_2 < \alpha_3 < \dots$$

объединение которых даёт Φ_1 . По изометрии между Φ_1 и Φ_2 на поверхности Φ_2 определится последовательность областей $\Phi_{2\alpha}$ также удовлетворяющих условию

$$(1.19) \quad \Phi_{2\alpha_1} \subset \Phi_{2\alpha_2} \subset \Phi_{2\alpha_3} \subset \dots, \quad \text{если } \alpha_1 < \alpha_2 < \alpha_3 < \dots$$

Возьмём на Φ_1 любую последовательность точек $M_{1\alpha} \in \beta_{1\alpha}$.

На Φ_2 ей соответствует последовательность точек $M_{2\alpha} \in \beta_{2\alpha}$, где $\beta_{2\alpha}$ — замкнутая кривая, ограничивающая область $\Phi_{2\alpha}$. Так как направления лучей $PM_{1\alpha}$ и $PM_{2\alpha}$ сходятся к направлению одной и той же образующей l конуса k , то для координат y_{i1}, y_{i2}, y_{i3} точек $M_{i\alpha}$ выполняются условия:

$$(1.20) \quad \lim_{\alpha \rightarrow \infty} \frac{y_{i1}}{y_{i3}} = a, \quad \lim_{\alpha \rightarrow \infty} \frac{y_{i2}}{y_{i3}} = b, \quad i = 1, 2,$$

где

$$(1.21) \quad a \geq 0 \quad \text{и} \quad b \geq 0.$$

Для каждого α паре поверхностей $\Phi_{1\alpha}$ и $\Phi_{2\alpha}$ соответствует на R , согласно теореме III, пара общих изометрических, по крайней мере локально выпуклых поверхностей $F_{1\alpha}$ и $F_{2\alpha}$, которые видны изнутри из точки P . Из (1.18) и (1.19), в силу взаимной однозначности отображения (1.2), (1.3), следует:

$$(1.22) \quad F_{i\alpha_1} \subset F_{i\alpha_2} \subset F_{i\alpha_3} \subset \dots, \quad \text{если } \alpha_1 < \alpha_2 < \alpha_3 \dots, \quad i = 1, 2.$$

Последовательностям точек $M_{ix} \in \beta_{ix}$ соответствуют последовательности точек N_{ix} , принадлежащих граничным кривым $\beta'_{ix} \subset F_{ix}$. Покажем, что кривые $\beta'_{1\alpha}$ и $\beta'_{2\alpha}$ стягиваются к одной и той же кривой $\beta' \subset R$. Для этого, пополюя пространство E_0 бесконечно удалёнными элементами и вводя в нём однородные координаты, перейдем от неоднородных координат точек поверхностей Φ_1 и Φ_2 к однородным Y_0, Y_{im} , положив

$$(1.23) \quad y_{im} = \frac{Y_{im}}{Y_0}, \quad i = 1, 2; \quad m = 1, 2, 3.$$

Разлагая радиусы-векторы \bar{x}_1 и \bar{x}_2 ((1.2), (1.3)) точек $N_{1\alpha}$ и $N_{2\alpha}$ по базису $\bar{e}_0, \bar{e}_1, \bar{e}_2, \bar{e}_3$ и используя (1.23), выразим вейерштрассовы координаты x_{i0}, x_{im} точек N_{ix} через однородные координаты Y_0, Y_{im} их прообразов M_{ix} :

$$(1.24) \quad x_{i0} = \pm \frac{1}{\sqrt{\left[1 + \frac{4(Y_{i1}^2 + Y_{i2}^2 + Y_{i3}^2) Y_0^2}{[Y_0^2 + (-1)^i (Y_{11}^2 + Y_{12}^2 + Y_{13}^2 - Y_{21}^2 - Y_{22}^2 - Y_{23}^2)]^2}\right]^{1/2}}},$$

$$(1.25) \quad x_{im} = \frac{2Y_{im}}{\sqrt{\left[\frac{Y_0^2 + (-1)^i (Y_{11}^2 + Y_{12}^2 + Y_{13}^2 - Y_{21}^2 - Y_{22}^2 - Y_{23}^2)}{Y_0^2}\right]^2 + 4(Y_{i1}^2 + Y_{i2}^2 + Y_{i3}^2)}}},$$

$$i = 1, 2; \quad m = 1, 2, 3.$$

Так как направления лучей $\mathbb{P}M_{ix}$ сходятся к направлению одной и той же образующей l конуса k , то

$$(1.26) \quad Y_0 \rightarrow 0$$

и

$$(1.27) \quad Y_{im} \rightarrow Y_m, \quad i = 1, 2; \quad m = 1, 2, 3.$$

при $\alpha \rightarrow \infty$, где 0 и Y_m — однородные координаты бесконечно удалённой точки образующей l .

В силу компактности R бесконечная последовательность точек N_{ix} является сходящейся. Следовательно, при условиях (1.26), (1.27) существуют $\lim x_{i0}$ и $\lim x_{im}$, $i = 1, 2$. С другой стороны, как видно из (1.24) и (1.25), при условии (1.27) для любого фиксированного, но не равного нулю значения Y_0 существуют конечные $\lim x_{i0}$ и $\lim x_{im}$. Следовательно, учитывая (1.20) и (1.23), получим, что

$$(1.28) \quad \lim x_{i0} = 0, \quad \lim x_{i1} = \frac{a}{\sqrt{(1 + a^2 + b^2)}},$$

$$\lim x_{i2} = \frac{b}{\sqrt{(1 + a^2 + b^2)}}, \quad \lim \frac{1}{\sqrt{(1 + a^2 + b^2)}}, \quad i = 1, 2.$$

А это означает, что кривые $\beta'_{1\alpha}$ и β'_{22} стягиваются в одну и ту же кривую $\beta' \subset R$, которая лежит в плоскости $\bar{x}^2 = 1$, $x_0 = 0$. Кривая β' — замкнутая и выпуклая. Действительно, возьмём конус $\tilde{k} \subset E_0$ с вершиной в точке P , который получен из конуса k параллельным переносом на вектор \overline{AP} , и спроектируем его по формуле (1.17) на R . Получим выпуклый конус $\tilde{k}' \subset R$ с вершиной в точке P . Пусть \tilde{l} — произвольная образующая конуса \tilde{k} . Возьмём на ней последовательность точек \tilde{M}_2 , уходящих в бесконечность. На конусе \tilde{k}' этой последовательности соответствует последовательность точек \tilde{M}'_2 . Разлагая радиусы-векторы \tilde{x}_α точек \tilde{M}'_α по базису $\tilde{e}_0, \tilde{e}_1, \tilde{e}_2, \tilde{e}_3$ и используя (1.23), выразим вейерштрассовы координаты \tilde{x}_n точек \tilde{M}'_α через однородные координаты \tilde{Y}_n , $n = 0, 1, 2, 3$ их прообразов \tilde{M}_α :

$$(1.29) \quad \tilde{x}_n = \frac{\tilde{Y}_n}{\sqrt{(\tilde{Y}_0^2 + \tilde{Y}_1^2 + \tilde{Y}_2^2 + \tilde{Y}_3^2)}}.$$

Так как конус \tilde{k} получен из k параллельным переносом, то из (1.29), в силу (1.20) и (1.23), при $\alpha \rightarrow \infty$ получаем:

$$(1.30) \quad \lim \tilde{x}_0 = 0, \quad \lim x_1 = \frac{a}{\sqrt{(1 + a^2 + b^2)}},$$

$$\lim \tilde{x}_2 = \frac{b}{\sqrt{(1 + a^2 + b^2)}}, \quad \lim \tilde{x}_3 = \frac{1}{\sqrt{(1 + a^2 + b^2)}}.$$

Обозначим через $\tilde{\beta}'$ граничную кривую конуса \tilde{k}' . Так как конус \tilde{k}' — выпуклый, то $\tilde{\beta}'$ — замкнутая выпуклая кривая, которая, как видно из (1.21) и (1.30), может быть вырожденной в точку $(0, 0, 0, 1)$ или отрезок прямой в плоскости $\bar{x}^2 = 1$, $x_0 = 0$. Из (1.28) и (1.30) следует, что $\tilde{\beta}' \equiv \beta'$. Таким образом, поверхности $F_1 = \lim_{\alpha \rightarrow \infty} F_{1\alpha}$ и $F_2 = \lim_{\alpha \rightarrow \infty} F_{2\alpha}$, являющиеся образами поверхностей Φ_1 и Φ_2 пространства E_0 , пополненного бесконечно удалёнными элементами, при отображении (1.2), (1.3), ограничены одной и той же замкнутой выпуклой кривой β' , лежащей в плоскости $\bar{x}^2 = 1$, $x_0 = 0$. Так как $F_{i\alpha}$ — общая, по крайней мере локально выпуклая поверхность, которая видна изнутри из точки P , то, в силу (1.22), F_i тоже общая, по меньшей мере локально выпуклая поверхность, которая видна изнутри из точки P . Если F_i замкнутая поверхность, то, рассуждая как при доказательстве теоремы III, убедимся, что она выпуклая в целом. Если же F_i — поверхность с фиксированным краем β' , то дополняя её выпуклой областью Ω плоскости $\bar{x}^2 = 1$, $x_0 = 0$, ограниченной кривой β' , получим замкнутую, по крайней мере слабо выпуклую поверхность $F_i + \Omega$, которая видна изнутри из точки P . По теореме III, $F_i + \Omega$ — замкнутая выпуклая в целом поверхность. Следовательно, выпукла в целом и поверхность F_i . Изометричность поверхностей F_1 и F_2 вытекает из изометричности их соответственных областей F_{12} и F_{22} и того, что они имеют общую границу, в которую стягиваются кривые, ограничивающие эти области. ■

Условием доказанной теоремы при $a = 0$ и $b = 0$ удовлетворяет эллиптический параболоид, ось которого совпадает с осью Pu_3 и бесконечные выпуклые полные поверхности, которые получены путем склеивания выпуклого полуцилиндра с выпуклой шапкой. В силу леммы 2 гл. III. § 8 [1], этим условиям удовлетворяют вообще бесконечные выпуклые поверхности с полной кривизной 2π . При $a \neq 0$ и $b \neq 0$ примером бесконечной выпуклой поверхности, удовлетворяющей условиям теоремы может служить верхняя полость двуполостного гиперболоида

$$\frac{y_1^2}{c_1^2} + \frac{y_2^2}{c_2^2} - \frac{y_3^2}{c_3^2} = 1,$$

а также, в силу теоремы С. П. Оловянишникова, бесконечные выпуклые изометричные поверхности с полной кривизной $< 2\pi$, которые имеют общий предельный конус, и некоторая образующая l этого конуса является предельной образующей для двух соответствующих по изометрии лучей γ_1 и γ_2 этих поверхностей.

2. ОДНОЗНАЧНАЯ ОПРЕДЕЛЁННОСТЬ ОБЩИХ БЕСКОНЕЧНЫХ ВЫПУКЛЫХ ПОВЕРХНОСТЕЙ ЕВКЛИДОВА ПРОСТРАНСТВА

1. Теорема V. *Общие бесконечные полные изометричные выпуклые поверхности Φ_1 и Φ_2 евклидова пространства, предельные конусы которых — лучи, конгруэнтны или симметричны.*

Доказательство. Не нарушая общности рассуждений можно считать, что поверхности $\Phi_i \subset E_0$, $i = 1, 2$, в результате движения и зеркального отражения, расположены в E_0 так, что выполняются условия А)–В) § 1, и противоположно ориентированы. Тогда, пополняя пространство E_0 бесконечно удалёнными элементами и отображая Φ_1 и Φ_2 по формулам (1.2) и (1.3), получим на R , согласно теореме IV, пару общих замкнутых изометричных выпуклых в целом поверхностей F_1 и F_2 , которые видны изнутри из точки P и имеют две общие точки: Точку $\mathcal{A}'(1/\sqrt{(1+4h^2)}, 0, 0, -2h/\sqrt{(1+4h^2)})$, в которую переходит точка $\mathcal{A}(1, 0, 0, -h)$ и точку $(0, 0, 0, 1)$.

Пусть $\bar{e}'_0(\cos \varphi, 0, 0, \sin \varphi)$, $(0 < \varphi < \frac{1}{2}\pi)$ — некоторая точка на R . Дополним вектор \bar{e}'_0 до ортонормированного базиса $\bar{e}'_0, \bar{e}'_1, \bar{e}'_2, \bar{e}'_3$ пространства E_4 , положив

$$\begin{aligned} (2.1) \quad \bar{e}'_0 &= \bar{e}_0 \cos \varphi + \bar{e}_3 \sin \varphi, \\ \bar{e}'_1 &= \bar{e}_1, \\ \bar{e}'_2 &= \bar{e}_2, \\ \bar{e}'_3 &= -\bar{e}_0 \sin \varphi + \bar{e}_3 \cos \varphi. \end{aligned}$$

При достаточно малом значении угла φ для всех соответственных по изометрии пар точек \bar{x}_1 и \bar{x}_2 поверхностей F_1 и F_2 :

$$(2.2) \quad (\bar{x}_1 + \bar{x}_2) \bar{e}'_1 > 0.$$

Действительно, в силу (1.2), (1.3) и (2.1),

$$(2.3) \quad (\bar{x}_1 + \bar{x}_2) \bar{e}'_0 = (y_{13} + y_{23}) \sin \varphi + \cos \varphi$$

и так как Φ_1 и Φ_2 расположен так, что выполняется условие В), то существует на оси Pu_3 точка $M(1, 0, 0, -H)$ такая, что Φ_1 и Φ_2 будут полностью находиться в открытом полупространстве

$$(2.4) \quad y_3 > -H, \quad H > 0$$

определяемом плоскостью $y_3 = -H$.

Из (2.3) и (2.4) следует

$$(\bar{x}_1 + \bar{x}_2) \bar{e}'_0 > -2H \sin \varphi + \cos \varphi.$$

Отсюда, при $\operatorname{tg} \varphi < 1/2H$, вытекает (2.2).

Обозначим через φ' произвольное значение φ , удовлетворяющее (2.2). Так как F_1 и F_2 — выпуклые в целом поверхности и видны изнутри из точки P , то существует сферическая окрестность точки P , лежащая как внутри F_1 , так и внутри F_2 . Обозначим через φ'' угол между радиусом-вектором $\bar{e}''_0(\cos \varphi'', 0, 0, \sin \varphi'')$ точки, лежащей внутри этой окрестности и радиусом-вектором $\bar{e}_0(1, 0, 0, 0)$ точки P . Выберем $\tilde{\varphi} = \min[\varphi', \varphi'']$. Тогда это значение $\tilde{\varphi}$ будет удовлетворять обоим, вышеуказанным условиям. Ориентируем поверхности F_1 и F_2 одинаково и по формулам

$$(2.5) \quad \bar{y}'_i = \frac{\bar{x}_i - \bar{e}'_0(\bar{x}_i \bar{e}'_0)}{\bar{e}'_0(\bar{x}_1 + \bar{x}_2)}, \quad i = 1, 2,$$

отобразим в евклидово пространство $E'_0(x'_0 = 1)$. Получим, в силу (2.2), пару общих изометричных замкнутых выпуклых в целом поверхностей Φ'_1 и Φ'_2 , которые видны изнутри из точки $P'(\cos \tilde{\varphi}, 0, 0, \sin \tilde{\varphi})$ (см. § 6 гл. V [1]). По теореме 1 гл. III § 6 [1], эти поверхности конгруэнтны. Они имеют на оси $P'u'_3$ две общие точки: точку

$$\mathcal{A} \left(\cos \tilde{\varphi}, 0, 0, -\frac{1 \sin \tilde{\varphi} + 2h \cos \tilde{\varphi}}{2 \cos \tilde{\varphi} - 2h \sin \tilde{\varphi}} \right),$$

являющуюся образом точки \mathcal{A}' , и точку $\mathcal{B}(\cos \tilde{\varphi}, 0, 0, \frac{1}{2} \operatorname{ctg} \tilde{\varphi})$, в которую переходит точка $(0, 0, 0, 1)$. С каждой из этих точек совпадает пара соответственных по изометрии точек поверхностей Φ'_1 и Φ'_2 . И так как эти поверхности конгруэнтны и видны изнутри из точки P' , то вращением

$$(2.6) \quad y'_{11} = y'_{21} \cos \psi + y'_{22} \sin \psi, \quad y'_{12} = -y'_{21} \sin \psi + y'_{23} \cos \psi, \quad y'_{13} = y'_{23}$$

в E'_0 вокруг оси $P'y'_3$ на угол ψ соответственные точки их могут быть совмещены.

Подставляя (1.2) и (1.3) в (2.5) найдем формулы

$$(2.7) \quad \bar{y}'_i = \frac{2(\bar{y}_i - \bar{e}_0(\bar{y}_i \bar{e}_0)) + (\bar{e}_0 - \bar{e}'_0(\bar{e}_0 \bar{e}'_0)) [1 - (-1)^i (\bar{y}_1^2 - \bar{y}_2^2)]}{2(\bar{y}_1 + \bar{y}_2 + \bar{e}_0) \bar{e}'_0}, \quad i = 1, 2,$$

по которым паре бесконечных поверхностей $\Phi_1 \subset E_0$ и $\Phi_2 \subset E_0$ ставится в соответствие пара конечных поверхностей Φ'_1 и Φ'_2 евклидова пространства E'_0 . Разлагая (2.7) по базису $\bar{e}'_0, \bar{e}'_1, \bar{e}'_2, \bar{e}'_3$ и используя (2.1) получим формулы, выражающие координаты y'_{in} , $i = 1, 2$; $n = 1, 2, 3$, в системе $\{O, \bar{e}'_0, \bar{e}'_1, \bar{e}'_2, \bar{e}'_3\}$ точек поверхностей Φ'_1 и Φ'_2 через координаты y_{in} в системе $\{O, \bar{e}_0, \bar{e}_1, \bar{e}_2, \bar{e}_3\}$ соответственных точек Φ_1 и Φ_2 :

$$(2.8) \quad \begin{aligned} y'_{i1} &= \delta y_{i1}, \quad y'_{i2} = \delta y_{i2}, \\ y'_{i3} &= \delta \{y_{i3} \cos \tilde{\varphi} - \frac{1}{2} [1 + (-1)^i (\bar{y}_1^2 - \bar{y}_2^2)]\}, \quad i = 1, 2, \end{aligned}$$

где

$$\delta = \frac{1}{(y_{13} + y_{23}) \sin \tilde{\varphi} + \cos \tilde{\varphi}}.$$

Из первых пар уравнений (2.6) и (2.8) вытекают соотношения:

$$y_n = y_{21} \cos \psi + y_{22} \sin \psi, \quad y_{12} = -y_{21} \sin \psi + y_{22} \cos \psi$$

между координатами соответственных по изометрии точек поверхностей Φ_1 и Φ_2 . Откуда следует, что:

$$(2.9) \quad y_{11}^2 + y_{12}^2 = y_{21}^2 + y_{22}^2.$$

Из третьих уравнений систем (2.6) и (2.8), в силу (2.9), получаем:

$$(y_{13} - y_{23}) [\cos \tilde{\varphi} + (y_{13} + y_{23}) \sin \tilde{\varphi}] = 0.$$

Отсюда, т.к. $\cos \tilde{\varphi} + (y_{13} + y_{23}) \sin \tilde{\varphi} > 0$, вытекает $y_{13} = y_{23}$. Таким образом, изометрическое отображение, указанное в теореме, между поверхностями Φ_1 и Φ_2 происходит по формулам:

$$y_{11} = y_{21} \cos \psi + y_{22} \sin \psi, \quad y_{12} = -y_{21} \sin \psi + y_{22} \cos \psi, \quad y_{13} = y_{23}$$

А это означает, что поверхности Φ_1 и Φ_2 — конгруэнтны. ■

Имеет место:

Теорема VI. Пусть Φ_1 и Φ_2 — две общие полные бесконечные выпуклые изометричные поверхности евклидова пространства имеют общий предельный конус k не вырожденный в луч. Тогда, если для любых, соответственных по изометрии последовательностей точек $M_{1\alpha} \in \Phi_1$ и $M_{2\alpha} \in \Phi_2$, уходящих в беско-

нечность, направления лучей $PM_{1\alpha}$ и $PM_{2\alpha}$ сходятся к направлению одной и той же образующей l конуса k , то поверхности Φ_1 и Φ_2 равны.

Доказательство. Не нарушая общности рассуждений можно считать, что выполняется условие В) §1. Тогда, пополняя пространство E_0 бесконечно удалёнными элементами, ориентируя Φ_1 и Φ_2 противоположно и отображая их по формулам (1.2) и (1.3) на R , получим, согласно теореме IV, две общие выпуклые в целом изометричные поверхности F_1 и F_2 , которые видны изнутри из точки P и являются либо замкнутыми, либо имеют в плоскости $\bar{x}^2 = 1$, $x_0 = 0$ общую границу β' . Если они с краём, то областью Ω плоскости $\bar{x}^2 = 1$, $x_0 = 0$ ограниченной кривой β' дополним их до замкнутых выпуклых изометричных поверхностей $F_1 + \Omega$ и $F_2 + \Omega$. Проводя далее рассуждения, как в теореме V, получим в евклидовом пространстве $E'_0(x'_0 = 1)$ пару замкнутых изометричных выпуклых поверхностей Φ'_1 и Φ'_2 или $\Phi'_1 + \Omega'$ и $\Phi'_2 + \Omega'$. По теореме 1 гл. III § 6 [1], они равны. Отсюда, как и при доказательстве теоремы V, заключаем о равенстве самых поверхностей Φ_1 и Φ_2 . ■

Из теорем V, VI и замечания к теореме IV следует однозначная определённость эллиптического параболоида, выпуклых поверхностей, полученных склеиванием выпуклого полуцилиндра с выпуклой шапкой, и вообще бесконечных выпуклых поверхностей с полной кривизной 2π , и также поверхностей с полной кривизной $< 2\pi$, имеющих общий предельный конус, некоторая образующая l которого является предельной для двух соответствующих по изометрии лучей γ_1 и γ_2 этих поверхностей [1].

2. Рассмотрим в евклидовом пространстве E_0 две общие бесконечные выпуклые изометричные поверхности Φ_1 и Φ_2 , ограниченные замкнутыми кривыми γ_1^i и γ_2^i , $i = 1, 2, \dots, n$, соответственными по изометрии друг другу.

Справедлива

Теорема VII. Пусть Φ_1 и Φ_2 — две общие бесконечные выпуклые изометричные поверхности евклидова пространства, предельные конусы которых — лучи, ограничены замкнутыми, соответственными по изометрии кривыми $\gamma_1^i \subset \Phi_1$ и $\gamma_2^i \subset \Phi_2$, $i = 1, 2, \dots, n$.

Тогда, если движением поверхностей Φ_1 и Φ_2 в евклидовом пространстве все кривые γ_1^i и γ_2^i , $i = 1, 2, \dots, n$, могут быть совмещены в соответственных по изометрии точках, то поверхности Φ_1 и Φ_2 конгруэнтны.

Доказательство. Совместим поверхности Φ_1 и Φ_2 в соответственных точках их граничных кривых γ_1^i и γ_2^i , $i = 1, 2, \dots, n$, и возьмём выпуклую оболочку $\tilde{\Phi}_1 = \Phi_1 + \Pi_i$, поверхности, где Π_i — некоторая развёртывающаяся поверхность, ограниченная кривой $\gamma_1^i \equiv \gamma_2^i = \gamma^i$. Присоединяя затем Π_i к поверхности Φ_2 , получим полную бесконечную выпуклую поверхность $\tilde{\Phi}_2 = \Phi_2 + \Pi_i$, изометричную Φ_1 . Поверхности $\tilde{\Phi}_1$ и $\tilde{\Phi}_2$ имеют те же предельные конусы, что

и поверхности Φ_1 и Φ_2 . По условию теоремы, они вырождены в лучи. Поэтому, согласно теореме V, поверхности $\tilde{\Phi}_1$ и $\tilde{\Phi}_2$ конгруэнтные. Следовательно, поверхности Φ_1 и Φ_2 конгруэнтны. ■

Верна так же

Теорема VIII. Пусть Φ_1 и Φ_2 — две общие бесконечные выпуклые изометричные поверхности евклидова пространства имеют общий предельный конус k и ограничены общими замкнутыми кривыми γ^i , $i = 1, 2, \dots, n$.

Если для любых, соответственных по изометрии последовательностей точек $M_{1\alpha} \in \Phi_1$, и $M_{2\alpha} \in \Phi_2$, уходящих в бесконечность, направления лучей $PM_{1\alpha}$ и $PM_{2\alpha}$ сходятся к направлению одной и той же образующей l предельного конуса k , то поверхности Φ_1 и Φ_2 равны.

Доказательство. Возьмём выпуклые оболочки $\tilde{\Phi}_1 = \Phi_1 + \Pi_i$ и $\tilde{\Phi}_2 = \Phi_2 + \Pi_i$, где Π_i — некоторая развёртывающаяся поверхность, ограниченная кривой γ^i . Полученные бесконечные полные выпуклые изометричные поверхности $\tilde{\Phi}_1$ и $\tilde{\Phi}_2$ имеют тот же предельный конус, что и Φ_1 и Φ_2 . Поэтому, по теореме VI, они равны. Отсюда следует равенство и самих поверхностей Φ_1 и Φ_2 . ■

Выражаю глубокую благодарность моему научному руководителю, проф. К. К. Мокрищеву, за постоянное внимание и большую помощь, оказанную при написании работы.

Литература

- [1] А. В. Погорелов: Внешняя геометрия выпуклых поверхностей, „Наука“, 1969.
- [2] Н. В. Ефимов: Высшая геометрия, М., 1961.
- [3] А. Д. Александров: Внутренняя геометрия выпуклых поверхностей, М. Л., техн. теор. лит., 1948.

Адрес автора: г. Ростов-на-Дону, СССР (Государственный университет. Каф. геометрии.)