

А. К. Гуц, Хроногеометрия многообразий Геделя и де Ситтера,

Сиб. матем. экурн., 1980, том 21, номер 4, 38–44

https://www.mathnet.ru/smj3749

Использование Общероссийского математического портала Math-Net.Ru подразумевает, что вы прочитали и согласны с пользовательским соглашением

https://www.mathnet.ru/rus/agreement

Параметры загрузки:

IP: 80.249.207.97

15 апреля 2025 г., 19:16:43



УДК 513.813: 531.18

## А. К. ГУЦ

## ХРОНОГЕОМЕТРИЯ МНОГООБРАЗИЙ ГЕДЕЛЯ И ДЕ СИТТЕРА

Мы рассматриваем четырехмерное элементарное, т. е. диффеоморфное евклидову пространству  $R^4$ , лоренцево многообразие  $V^4$ . Следовательно, на  $V^4$  можно ввести глобальные координаты  $x^0$ ,  $x^1$ ,  $x^2$ ,  $x^3$ , в которых лоренцева метрика g задается дифференциальной формой

$$ds^2 = \sum_{i,k=0}^{3} g_{ik}(x^0, x^1, x^2, x^3) dx^i dx^k.$$

Под изотронным конусом  $\widetilde{C}_{x_0}$  в точке  $x_0 \in V^4$  понимается конус, лежащий в касательном пространстве  $V^4_{x_0}$  к  $V^4$  в точке  $x_0$ , каждый вектор  $\xi$  которого удовлетворяет уравнению

$$g_{x_0}(\xi,\,\xi)=0,$$

или в координатах:

$$\sum_{i,k=0}^{3} g_{ik} \left( x_{0}^{0}, x_{0}^{1}, x_{0}^{2}, x_{0}^{3} \right) \xi^{i} \xi^{k} = 0.$$

где  $x_0 = (x_0^0, x_0^1, x_0^2, x_0^3).$ 

Конусу  $\widetilde{C}_{x_0}$  сопоставим подмножество  $C_{x_0}$  многообразия  $V^4$  следующим образом: точка  $x \in C_{x_0}$  тогда и только тогда, когда она удовлетворяет уравнению

$$\sum_{i,k=0}^{3} g_{ik} \left( x_0^0, x_0^1, x_0^2, x_0^3 \right) \left( x^i - x_0^i \right) \left( x^h - x_0^h \right) = 0.$$

Если  $x^0$ ,  $x^1$ ,  $x^2$ ,  $x^3$  рассматривать как аффинные координаты, то  $C_x$  — конус в  $V^4$ . Пусть  $f:V^4 \longrightarrow V^4$  — произвольное дифференцируемое отображение. Мы говорим, что f сохраняет семейство  $\{C_x: x \in V^4\}$ , если выполняется условие

 $f(C_x) = C_{f(x)}. (1)$ 

Нетрудно проверить, что в этом случае дифференциал df отображения f сохраняет изотропные конусы  $C_x$ , т. е.

$$(df)_x(C_x) = C_{f(x)}. (2)$$

Обратное утверждение, вообще говоря, неверно. Но если f в координатах  $x^0$ ,  $x^1$ ,  $x^2$ ,  $x^3$  задается аффинным преобразованием (аффиннизируемо), то равенство (2) влечет равенство (1).

Легко убедиться, что справедлива

 $\Pi$  емма. Если  $G_r - r$ -параметрическая группа движений многообразия  $(V^4, g)$ , аффинно представимая в координатах  $x^0, x^1, x^2, x^3$  (r. e.

каждое движение  $\varphi \in G_r$  аффиннизируемо), то равенства (1) и (2) эквивалентны для любого движения  $\varphi \in G_r$ .

Стандартная задача хроногеометрии состоит в определении отображения  $f: V^4 \longrightarrow V^4$ , удовлетворяющего условию вида (1). Причем не предполагается дифференцируемость f, а часто отказываются и от требования непрерывности. Знание группы движения лоренцева многообразия позволяет установить его геометрию. Интересно решить и обратную задачу: определить группу движений, заранее не предполагая дифференцируемости ее преобразований (обычный путь, ведущий к понятию вектора Киллинга) и имея дело только с изотронными конусами, а точнее, с «конусами»  $C_x$ , т. е. спрашивается: можно ли восстановить группу движений  $G_r$  многообразия  $V^4$ , предполагая, что каждое преобразование  $\phi \subseteq G_r$  удовлетворяет условию (1).

Лемма показывает. что такой подход оправдывается, по крайней мере, для групп движений, допускающих аффинное представление. Например, таковы разрешимые группы движений  $G_3$ , действующие транзитивно на  $V^3$  (см.  $(^1)$ , с. 263).

Определение. Пусть группа движений  $G_r$  аффинизируема в координатах  $\{x^i\}$ . В этом случае под отображением, сохраняющим изотропные конусы, будем понимать биекцию  $f: V^4 \longrightarrow V^4$ , удовлетворяющую усвию (1). Имеет место

Теорема А (А. Д. Александров, В. В. Овчинникова (2)).

Любое отображение, сохраняющее изотропные конусы в мире Мин-ковского:

$$ds^2 = dx^{0^2} - dx^{1^2} - dx^{2^2} - dx^{3^2},$$

является суперпозицией неоднородного преобразования Лоренца, т. е. движения, и подобия.

Сформулируем основные результаты статьи.

 $\hat{T} \in \hat{O}$ рема 1. Любое гомеоморфное отображение вселенной  $\Gamma$ ёделя ( $^{3,4}$ ):

$$ds^2 = a^2 \Big( dx^{0^2} - dx^{1^2} - \frac{1}{2} e^{2x^1} dx^{2^2} - dx^{3^2} + 2e^{x^1} dx^0 dx^2 \Big),$$

$$\bar{x}_0 = x^0 + \alpha; \ \bar{x}^1 = x_1 + \beta; \ \bar{x}^2 = x^2 e^{-\beta} + \gamma; \ \bar{x}^3 = x^3 + \delta,$$
 (3)

где  $\alpha$ ,  $\beta$ ,  $\gamma$ ,  $\delta$  — параметры. Причем эта группа действует просто транзитивно на  $V^4$ .

Теорема 2. Любое гомеоморфное отображение вселенной де Currepa (3):

$$ds^2 = dx^{0^2} - e^{hx^0} (dx^{1^2} + dx^{2^2} + dx^{3^2}),$$

где k = const, сохраняющее изотропные конусы, является движением (5). Группа движений вселенной де Ситтера  $G_7$  в координатах  $\{x^i\}$  не представляется подгруппой группы аффинных преобразований.

В координатах

$$y^0 = \exp(-kx^0), \ y^\alpha = kx^\alpha \ (\alpha = 1, 2, 3)$$
 (4)

метрика вселенной де Ситтера принимает следующую форму:

$$ds^{2} = \left(\frac{1}{ky^{0}}\right)^{2} \left(dy^{0^{2}} - dy^{1^{2}} - dy^{2^{2}} - dy^{3^{2}}\right),\tag{5}$$

а группа  $G_7$  состоит из преобразований вида

$$f(y) = \lambda \begin{pmatrix} 1, 0 & \dots & 0 \\ 0 & & & \\ \vdots & & \boxed{U} \end{pmatrix} y + \begin{pmatrix} 0 \\ \alpha \\ \beta \\ \gamma \end{pmatrix}, \quad \lambda > 0,$$

где U — ортогональная матрица, т. е.  $G_7$  аффиннизируется в коорди-

натах  $\{y^i\}$ .

Группа  $G_7$  содержит просто транзитивную подгруппу  $G_4$ VI<sub>1</sub>, которая аффиннизируется в координатах (4). Поэтому конусы  $C_x$  во вселенных Гёделя и де Ситтера получаются «разносом» конуса  $C_{x_0}$ , где  $x_0$  — фиксированная точка, с помощью некоммутативной группы  $G_4$ VI<sub>1</sub>, в отличие от мира Минковского, где «разнос» осуществляется с помощью коммутативной группы сдвигов.

Геометрия мира Минковского плоская, вселенная де Ситтера имеет постоянную кривизну, а вселенная Гёделя существенно искривленная.

С точки зрения теории относительности теоремы A, 1 и 2 говорят о том, что геометрию Минковского, Гёделя и де Ситтера можно определить, зная лишь законы распространения света.

Пусть

$$\begin{split} K_{x}^{+} &= \left\{ u \in V^{4} : u^{0} > 0, \quad \sum_{i,h=0}^{3} g_{ih}\left(x\right)\left(u^{i} - x^{i}\right)\left(u^{h} - x^{h}\right) > 0 \right\} \cup \{x\}, \\ K_{x}^{-} &= \left\{ u \in V^{4} : u^{0} < 0, \quad \sum_{i,h=0}^{3} g_{ih}\left(x\right)\left(u^{i} - x^{i}\right)\left(u^{h} - x^{h}\right) > 0 \right\} \cup \{x\}. \end{split}$$

Тогда справедлива

Теорема 3. Множества вида  $K_x^+ \cap K_y^-$ , где  $x \in K_y^- u$  x, y—произвольные точки, образуют базу топологии вселенных Гёделя и де Ситгера.

Доказательство теоремы 3 по существу не отличается от доказательства аналогичного результата для мира Минковского (6). Причем в слу-

чае вселенной де Ситтера надо перейти к координатам (4).

Семейство множеств  $\{K_x^+:x \in V^4\}$  в случае вселенной де Ситтера задает порядок в смысле статьи (7). В (7) показано, что любое отображение, сохраняющее этот порядок, будет движением. Аналогичного порядка во вселенной Гёделя не существует.

1. Доказательство теоремы 1. Итак, конус  $C_z$  задается уравнением

$$\sum_{i,b=0}^{3} g_{ik}(z) (x^{i} - z^{i}) (x^{k} - z^{k}) = 0$$

или

$$(x^{0} - z^{0})^{2} - (x^{1} - z^{1})^{2} - \frac{1}{2}e^{2z^{1}}(x^{2} - z^{2})^{2} - (x^{3} - z^{3})^{2} + 2e^{z^{1}}(x^{0} - z^{0})(x^{2} - z^{2}) = 0,$$
(6)

где  $(z^0, z^1, z^2, z^3)$  — координаты точки z.

Далее мы отождествляем  $V^4$  с  $R^4$ . Обозначим через  $H^2(a)$  гиперплоскость в  $R^4$ , определяемую уравнением  $x^2=a=\mathrm{const.}$  В каждой гиперплоскости  $H^2\left(z_0^2\right)$  имеем семейство конусов:

$$S\left(z^{0},\,z^{1},\,z^{3}\right)=\{\left(x^{0},\,x^{1},\,z_{0}^{2},\,x^{3}\right)\in R^{4}:\left(x^{0}-z^{0}\right)^{2}-\left(x^{1}-z^{1}\right)^{2}-\left(x^{3}-z^{3}\right)^{2}=0\},$$

где  $z \in H^2(z_0^2)$ . Мы можем выбрать на конусе  $S\left(z_0^0,\, z_0^1,\, z_0^3\right),\, z_0 \in H^2\left(z_0^2\right)$ , четыре прямых в общем положении (т. е. никакие три не лежат в одной двумерной плоскости)  $l_{z_0}^A$  ( $A=1,\,2,\,3,\,4$ ). Пусть  $z \in H^2\left(z_0^2\right)$  и t сдвиг такой, что  $t(z_0)=z$ . Положим  $l_z^A=t\left(l_{z_0}^A\right)$  ( $A=1,\,2,\,3,\,4$ ). Имеем в  $H^2\left(z_0^2\right)$  четыре семейства параллельных прямых  $\{l_z^A\}$  ( $A=1,\,2,\,3,\,4$ ). В силу равенства (1) и

$$S(u^0, u^1, u^3) \cap S(z^0, z^1, z^3) = l_u^A = l_z^A = C_u \cap C_z, \quad z \in l_u^A,$$

мы убеждаемся, что  $f\left(l_z^A\right)$  является прямой в  $R^4$ . Далее, легко проверить, что параллельные прямые  $l_z^A$  и  $l_u^A (z \neq u)$  отображаются на параллельные прямые и двумерная плоскость, натянутая на каждую пару прямых  $\{l_z^A, l_z^B\}$ ,  $A \neq B$ , отображается на двумерную плоскость. Отсюда следует, что прямые  $f\left(l_z^A\right) (A=1, 2, 3, 4)$  находятся в общем положении и  $f\left(H^2\left(z_0^2\right)\right)$  является гиперплоскостью (см. (2)).

Пусть 
$$D_z=igcup_{A=1}^4 l_z^A, \quad D_{f(z)}'=igcup_{A=1}^4 f\left(l_z^A
ight).$$
 Тогда  $f\left(D_z
ight)=D_{f(z)}'$ 

и, следовательно, f аффинно на  $H^2\left(z_0^2\right)$  в силу теоремы 1 из (8). Рассмотрим теперь двумерную плоскость

$$P(ab) = \{x \in R^4 : x^1 = a, \ x^3 = b\},\$$

где  $a,\ b$  произвольные константы. На плоскости  $P\left(z_0^1z_0^3\right)$  имеем семейство 1-конусов:

$$\begin{split} F\left(z^{0},\,z^{2}\right) &= \left\{ \left(x^{0},\,z^{1}_{0},\,x^{2},\,z^{3}_{0}\right) \in R^{4} : \left(x^{0}-z^{0}\right)^{2} - \frac{1}{2}\,e^{2z^{1}}\left(x^{2}-z^{2}\right)^{2} + \right. \\ &+ 2e^{z^{1}}\left(x^{0}-z^{0}\right)\left(x^{2}-z^{2}\right) = 0 \right\}, \quad z \in P\left(z^{1}_{0}z^{3}_{0}\right). \end{split}$$

Эта пара пересекающихся в точке  $(z^0, z_0^1, z^2, z_0^3)$  прямых, лежащих в  $P\left(z_0^1z_0^3\right)$ . Обозначим эти прямые через  $l_z^5, l_z^6$ , где  $z=(z^0, z_0^1, z^2, z_0^3)$   $\in$   $P\left(z_0^1z_0^3\right)$ . Получаем в плоскости  $P\left(z_0^1z_0^3\right)$  два семейства параллельных прямых. Так как  $l_z^B = l_u^B = F\left(z^0, z^2\right) \cap F\left(u^0, u^2\right) \subset C_u \cap C_z, \ z \in l_u^B (B=5,6)$ , то  $f\left(l_z^B\right)(B=5,6)$  есть прямая. Следовательно,  $f\left[P\left(z_0^1z_0^3\right)\right]$  — двумерная плоскость. Плоскость  $P\left(z_0^1z_0^3\right)$  пересекает гиперплоскость  $H^2(a)$  по прямой  $l_{(z_0^0,z_0^1,a,z_0^3)}^7$ . Поскольку для любого a образ  $f(H^2(a))$  есть, очевидно, гиперплоскость, причем  $f(H^2(a))$  параллельна  $f(H^2(a'))$  ( $a\neq a'$ ), то на плоскости  $P\left(z_0^1z_0^3\right)$  получаем третье семейство параллельных прямых  $\left(l_z^7:z\in P\left(z_0^1z_0^3\right)\right)$ . Итак, f отображает  $P\left(z_0^1z_0^3\right)$  на плоскость, а три семейства параллельных прямых  $\left\{l_z^A:z\in P\left(z_0^1z_0^3\right)\right\}$  (A=5,6,7) — на аналогичное семейство. Значит, f аффинно на  $P\left(z_0^1z_0^3\right)$  (8).

Пусть  $z_0 \in R^4$  и  $L_{z_0}^A$  ( $A=1,\ 2,\ 3,\ 4$ ) — различные прямые, такие, что  $L_{z_0}^B \subset H^2(z_0^2)$  ( $B=1,\ 2,\ 3$ ),  $L_{z_0}^3$ ,  $L_{z_0}^4 \subset P(z_0^1 z_0^3)$ . Существует аффинное преобразование  $g\colon R^4$  на  $R^4$ , обладающее следующими свойствами:

$$g(f(z_0)) = z_0, \quad g(f(L_{z_0}^A)) = L_{z_0}^A \quad (A = 1, 2, 3, 4).$$

Тогда отображение  $g\circ f$  отображает  $H^2\left(z_0^2\right)$  аффинно на  $H^2\left(z_0^2\right)$  и  $P\left(z_0^1z_0^3\right)$  аффинно на  $P\left(z_0^1z_0^3\right)$  и  $(g\circ f)\left(L_{z_0}^A\right)=L_{z_0}^A$   $(A=1,\ 2,\ 3,\ 4)$ . Выбирая прямые  $L_{z_0}^A$   $(A=1,\ 2,\ 3,\ 4)$  в качестве новых осей координат, убеждаемся, что в этих координатах  $g\circ f$  задается аффинным преобразованием. Следовательно, f — аффинно отображает  $R^4$  на  $R^4$ , т. е.

$$f^{i}(x) = \sum_{k=0}^{3} a_{k}^{i} x^{k} + a^{i} \qquad (i = 0, 1, 2, 3).$$
 (7)

Поскольку выполняется равенство

$$f(C_z) = C_{f(z)},$$

то должны иметь наравне с (6):

$$[f^{0}(x) - f^{0}(z)]^{2} - [f^{1}(x) - f^{1}(z)]^{2} - \frac{1}{2}e^{2f^{1}(z)}[f^{2}(x) - f^{2}(z)]^{2} - [f^{3}(x) - f^{3}(z)]^{2} + 2e^{f^{1}(z)}[f^{0}(x) - f^{0}(z)][f^{2}(x) - f^{2}(z)] = 0.$$
(8)

Из (7), (8) получаем

$$\left[ (a_0^0)^2 - (a_0^1)^2 - \frac{(a_0^2)^2}{2} \exp\left(2\sum_{k=0}^3 a_k^1 z^k + 2a^1\right) - (a_0^3)^2 + \right. \\ + 2a_0^0 a_0^2 \exp\left(\sum_{k=0}^3 a_k^1 z^k + a^1\right) \right] (x^0 - z^0)^2 - \\ - \left[ - (a_1^0)^2 + (a_1^1)^2 + \frac{(a_1^2)^2}{2} \exp\left(2\sum_{k=0}^3 a_k^1 z^k + 2a^1\right) + (a_1^3)^2 - \right. \\ - \left. - 2a_1^0 a_1^2 \exp\left(\sum_{k=0}^3 a_k^1 z^k + a^1\right) \right] (x^1 - z^1)^2 - \\ - \left[ - (a_2^0)^2 + (a_2^1)^2 + \frac{(a_2^2)^2}{2} \exp\left(2\sum_{k=0}^3 a_k^1 z^k + 2a^1\right) + (a_2^3)^2 - \right. \\ - \left. - 2a_2^0 a_2^2 \exp\left(\sum_{k=0}^3 a_k^1 z^k + a^1\right) \right] (x^2 - z^2)^2 - \\ - \left[ - (a_3^0)^2 + (a_3^1)^2 + \frac{(a_3^2)^2}{2} \exp\left(2\sum_{k=0}^3 a_k^1 z^k + 2a^1\right) + (a_3^3)^2 - \right. \\ - \left. - 2a_0^0 a_2^3 \exp\left(\sum_{k=0}^3 a_k^1 z^k + a^1\right) \right] (x^3 - z^3)^2 + \\ + \left. \left. \left[ 2a_0^0 a_2^0 - 2a_0^1 a_2^1 - a_0^2 a_2^2 \exp\left(2\sum_{k=0}^3 a_k^1 z^k + 2a^1\right) - 2a_0^3 a_2^3 + \right. \\ + \left. 2(a_0^0 a_1^2 - a_0^2 a_0^2) \exp\left(\sum_{k=0}^3 a_k^1 z^k + a^1\right) \right] (x^0 - z^0) (x^2 - z^2) + \\ + \left. \left[ 2a_0^0 a_1^0 - 2a_0^1 a_1^1 - a_0^2 a_1^2 \exp\left(2\sum_{k=0}^3 a_k^1 z^k + 2a^1\right) - 2a_0^3 a_1^3 + \right. \\ + \left. 2\left(a_0^0 a_1^2 + a_1^0 a_0^2\right) \exp\left(\sum_{k=0}^3 a_k^1 z^k + a^1\right) \right] (x^0 - z^0) (x^1 - z^1) + \right.$$

$$+ \left[ 2a_0^0 a_3^0 - 2a_0^1 a_3^1 - a_0^2 a_3^2 \exp\left(2\sum_{k=0}^3 a_k^1 z^k + 2a^1\right) - 2a_0^3 a_3^3 + \right.$$

$$+ 2\left(a_0^0 a_3^2 + a_3^0 a_0^2\right) \exp\left(\sum_{k=0}^3 a_k^1 z^k + a^1\right) \left] \left(x^0 - z^0\right) \left(x^3 - z^3\right) + \right.$$

$$+ \left[ 2a_1^0 a_2^0 - 2a_1^1 a_2^1 - a_1^2 a_2^2 \exp\left(2\sum_{k=0}^3 a_k^1 z^k + 2a^1\right) - 2a_1^3 a_2^3 + \right.$$

$$+ 2\left(a_1^0 a_2^2 + a_3^0 a_1^2\right) \exp\left(\sum_{k=0}^3 a_k^1 z^k + a^1\right) \right] \left(x^1 - z^1\right) \left(x^2 - z^2\right) + \right.$$

$$+ \left[ 2a_1^0 a_3^0 - 2a_1^1 a_3^1 - a_1^2 a_3^2 \exp\left(2\sum_{k=0}^3 a_k^1 z^k + 2a^1\right) - 2a_1^3 a_3^3 + \right.$$

$$+ 2\left(a_1^0 a_3^2 + a_3^0 a_1^2\right) \exp\left(\sum_{k=0}^3 a_k^1 z^k + a^1\right) \right] \left(x^1 - z^1\right) \left(x^3 - z^3\right) + \right.$$

$$+ \left[ 2a_2^0 a_3^0 - 2a_2^1 a_3^1 - a_2^2 a_3^2 \exp\left(2\sum_{k=0}^3 a_k^1 z^k + 2a^1\right) - 2a_2^3 a_3^3 + \right.$$

$$+ 2\left(a_2^0 a_3^2 + a_3^0 a_2^2\right) \exp\left(\sum_{k=0}^3 a_k^1 z^k + a^1\right) \right] \left(x^2 - z^2\right) \left(x^3 - z^3\right) = 0$$

$$+ 2\left(a_2^0 a_3^2 + a_3^0 a_2^2\right) \exp\left(\sum_{k=0}^3 a_k^1 z^k + a^1\right) \right] \left(x^2 - z^2\right) \left(x^3 - z^3\right) = 0$$

$$+ 2\left(a_2^0 a_3^2 + a_3^0 a_2^2\right) \exp\left(\sum_{k=0}^3 a_k^1 z^k + a^1\right) \right] \left(x^2 - z^2\right) \left(x^3 - z^3\right) = 0$$

$$+ 2\left(a_2^0 a_3^2 + a_3^0 a_2^2\right) \exp\left(\sum_{k=0}^3 a_k^1 z^k + a^1\right) \right] \left(x^2 - z^2\right) \left(x^3 - z^3\right) = 0$$

**С**равнивая (9) и (6), получаем 1)

$$a_0^1 = a_2^1 = a_3^1 = 0, \quad a_0^2 = a_1^2 = a_2^0 = a_3^2 = 0,$$
  
 $a_3^0 = a_1^0 = a_2^3 a_3^3 = a_1^3 a_3^3 = a_1^3 a_2^3 = a_0^3 a_3^3 = 0,$  (10)

$$(a_0^0)^2 - (a_0^3)^2 = 1, \quad (a_1^1)^2 + (a_1^3)^2 = 1, \quad (a_3^3)^2 = 1.$$
 (11)

Из (10) и (11) получаем

$$a_1^3 = a_2^3 = a_0^3 = 0.$$

Следовательно,

$$egin{aligned} (a_0^0)^2 &= (a_1^1)^2 = (a_3^3)^2 = 1, \ (a_2^2)^2 \exp 2a^1 = 1, \ a_0^0 a_2^2 \exp a^1 = 1. \end{aligned}$$

Нетрудно видеть, что  $a_1^1 = 1$ .

Оставляя в стороне отражения:  $x^A \to -x^A$  ( $A=0,\ 2,\ 3$ ), получаем

$$a_0^0 = a_1^1 = a_3^3 = 1, \ a_2^2 = e^{-a_1},$$

т. е. получили преобразование вида (3). Значит, f — движение **Т**еорема 1 доказана.

2. Доказательство теоремы 2.

В координатах (4) метрика вселенной де Ситтера записывается в виде (5). Следовательно,  $V^4$  отождествляется с полупространством  $\{y \in \mathbb{R}^4: y^\circ > 0\}$ , а конусы  $C_z$  задаются уравнением

$$(y^0 - z^0)^2 - (y^1 - z^1)^2 - (y^2 - z^2)^2 - (y^3 - z^3)^2 = 0.$$

<sup>1</sup> Конформные преобразования вида (7) все тривиальны, т. е. сводятся к движениям.

В работе ((9), теорема 2) показано, что в этом случае отображение, сохраняющее изотропные конусы, можно записать в виде:

$$f(y) = \lambda \begin{pmatrix} 1 & 0 & \dots & 0 \\ 0 & & & \\ \vdots & & \boxed{U} \end{pmatrix} y + \begin{pmatrix} 0 \\ \alpha \\ \beta \\ \gamma \end{pmatrix},$$

где U — ортогональная матрица,  $\lambda > 0$ ,  $\alpha$ ,  $\beta$ ,  $\gamma$  — параметры. Все эти преобразования образуют 7-параметрическую группу  $G_7$ , которая, как легко видеть, есть группа движений вселенной де Ситтера. Теорема 2 доказана.

Омск, Омский государственный университет

Статья поступила 10 декабря 1978 г.

## ЛИТЕРАТУРА

<sup>1</sup> Петров А. З. Пространства Эйнштейна. М. ФМ. 1961.

Петров А. Б. пространства бинштенна. М. Фм. 1901.
 Александров А. Д., Овчинникова В. В. Замечания к основам теории относительности.— Вестник Ленинград. ун-та, 1953, вып. 11, с. 95—100.
 Синг Дж. Общая теория относительности. М., ИЛ., 1963.
 Gödel K. An Example of a New Type of Cosmological Solutions of Einstein's Fields Equations of Gravitation.— Rev. of Mod. Phys., 1949, v. 21, № 3, p. 447.
 Гуц А. К. Об отображениях семейств множеств.— Докл. АН СССР, 1973, т. 209, № 4,

c. 773-774.

C. 173—174.
 Cezar Gheorghe, Eleonora Mihul. Causal Group of Space — Time. — Comm. math. Phys., 1969, v. 14, № 2, p. 165—170.
 Fyų A. К. Отображения упорядоченного пространства Лобачевского. — Докл. АН СССР, 1974, т. 215, № 1, с. 35—37.
 Fyų A. К. Об отображениях семейств множеств в гильбертовом пространстве. —

Известия ВУЗов. Матем. 1975, № 3, с. 23—29.

<sup>9</sup> Гуц А. К. Об отображениях, сохраняющих конусы в пространстве Лобачевского.— Математич. заметки, 1973, т. 13, № 5, с. 687—694.