

**Геометрические и когомологии на трехмерных псевдоримановых
однородных пространствах**

Можей Наталья Павловна,
кандидат физ.-мат. наук, доцент
Белорусский государственный технологический университет,
кафедра высшей математики

220006, Беларусь, г. Минск, ул. Свердлова, 13а

тел. 375(17)2920357,
e-mail: mozheynatalya@mail.ru

Аннотация. Работа посвящена описанию трехмерных псевдоримановых однородных пространств и когомологий, геометрических на них. Приведена классификация псевдоримановых однородных пространств с разрешимой группой преобразований, что эквивалентно описанию эффективных пар алгебр Ли, допускающих инвариантную невырожденную билинейную форму на изотропном модуле. Использован алгебраический подход к описанию когомологий, применен аппарат теории групп и алгебр Ли, а также однородных пространств.

Ключевые слова: геометрическая, когомологии, однородное пространство, группа преобразований, псевдориманово многообразие.

Работа посвящена нахождению геометрических и когомологий на трехмерных псевдоримановых однородных пространствах. Рассматриваемая тема имеет многочисленные приложения в механике, оптике, теории поля для моделирования динамических систем на римановых многообразиях [1].

Пусть M – дифференцируемое многообразие, на котором транзитивно действует группа $\bar{G}$, $G = \bar{G}_x$ – стабилизатор произвольной точки $x \in M$. Проблема классификации однородных пространств $(M, \bar{G})$ равносильна классификации пар групп Ли $(\bar{G}, G)$ (см., например, [2]). Широкий класс среди однородных пространств образуют однородные пространства с разрешимой группой преобразований. Их исследование существенно затруднено тем, что в отличие от

полупростых алгебр Ли, не разработана структурированная теория их классификации, а сама классификация является громоздкой и трудоемкой. О «разрешимых» римановых многообразиях, на которых транзитивно действует разрешимая подгруппа полной группы изометрий, см. [3].

Начнем с локального описания однородных пространств. Пусть $\bar{g}$ – алгебра Ли группы Ли $\bar{G}$, а g – подалгебра, соответствующая подгруппе G . Пара $(\bar{g}, g)$ алгебр Ли называется *эффективной*, если подалгебра g не содержит отличных от нуля идеалов $\bar{g}$. В дальнейшем будем предполагать, что G – связная подгруппа, что всегда можно сделать, ограничиваясь локальной точкой зрения. *Изотропное действие* группы G на $T_x M$ – это фактордействие присоединенного действия G на $\bar{g}$: $s \cdot (x + g) = (Ad s)(x) + g$, для всех $s \in G, x \in \bar{g}$. При этом алгебра Ли g действует на касательном пространстве $T_x M = \bar{g}/g$ следующим образом:

$$x \cdot (y + g) = [x, y] + g$$

для всех $x \in g, y \in \bar{g}$. Пара $(\bar{g}, g)$ называется *изотропно-точной*, если точно изотропное представление подалгебры g . С геометрической точки зрения это означает, что естественное действие стабилизатора $\bar{G}_x$ произвольной точки $x \in M$ на $T_x M$ имеет нулевое ядро.

Псевдориманово однородное пространство задается тройкой $(\bar{G}, M, g)$, где $\bar{G}$ – связанная группа Ли, M является связанным гладким многообразием с транзитивным действием $\bar{G}$, а g – инвариантная псевдориманова метрика на M . Инвариантные псевдоримановы метрики g на M находятся во взаимно-однозначном соответствии с инвариантными симметрическими невырожденными билинейными формами B на G -модуле $\bar{g}/g$ ([4]). Билинейная форма B также является инвариантной билинейной формой на g -модуле $\bar{g}/g$:

$$B(x \cdot v_1, v_2) + B(v_1, x \cdot v_2) = 0 \quad \text{для всех} \quad x \in g, v_1, v_2 \in \bar{g}/g. \quad (1)$$

Каждое псевдориманово однородное пространство $(\bar{G}, M, g)$, $\text{codim}_{\bar{g}} g \leq 4$ описывается тройкой $(\bar{g}, g, B)$, где $(\bar{g}, g)$ – эффективная пара алгебр Ли, а B – инвариантная симметричная невырожденная билинейная форма на g -модуле $\bar{g}/g$.

Действительно, из [5] следует, что существует единственное (с точностью до эквивалентности) эффективное однородное пространство $(\bar{G}, M)$ такое, что M односвязно и стационарная подгруппа G связна. Покажем, что это однородное пространство допускает единственную инвариантную псевдориманову метрику g , соответствующую билинейной форме B . Пусть $m = eG \in M$, где e – единичный элемент в $\bar{G}$, для существования g достаточно, чтобы B было инвариантно относительно изотропного действия G на $T_m M \cong \bar{g}/g$. Но это условие выполняется, так как G связна и B – инвариантная билинейная форма на g -модуле $\bar{g}/g$. Таким образом, существует единственное (с точностью до эквивалентности) псевдориманово однородное пространство $(\bar{G}, M, g)$, соответствующее $(\bar{g}, g, B)$, такое, что M односвязно и G связна. Будем называть тройку $(\bar{g}, g, B)$ *локально псевдоримановым однородным пространством*.

Поскольку каждая инвариантная псевдориманова метрика определяет инвариантную аффинную связность, g -модуль $\bar{g}/g$ точен. Для нахождения всех изотропно-точных пар нужно классифицировать (с точностью до изоморфизма) все точные трехмерные g -модули U (это эквивалентно классификации всех подалгебр в $\mathfrak{gl}(3, \mathbb{R})$ с точностью до сопряженности), а далее классифицировать (с точностью до эквивалентности) все пары $(\bar{g}, g)$ такие, что g -модули $\bar{g}/g$ и U эквивалентны. Все такие пары $\text{codim}_{\bar{g}} g = 3$ найдены в [6], дальнейшая нумерация пар соответствует приведенной там. Ограничимся случаем с ненулевым стабилизатором, т.к. все остальные псевдоримановы однородные пространства – только трехмерные группы Ли с инвариантной метрикой. Билинейная форма B является инвариантной билинейной формой на g -модуле $\bar{g}/g$. Проверим выполнение условия (1) для всех пар $\text{codim}_{\bar{g}} g = 3$ и выберем из них допускающие псевдориманову метрику. Далее опишем все такие формы с точностью до индуцированного действия $\text{Aut}(\bar{g}, g)$. Получим следующий результат:

Теорема 1 Пусть $(\bar{g}, g, B)$ – локально псевдориманово однородное пространство, т.ч. $\text{codim}_{\bar{g}}g = 3$, $\bar{g}$ – разрешима и $g \neq \{0\}$. Оно эквивалентно одной и только одной из следующих пар:

$$1.1.1. \bar{g} = (D_x, D_y, -x D_x + y D_y, D_z), g = (-x D_x + y D_y);$$

$$1.1.2. \bar{g} = (D_x, D_y, -x D_x + y D_y, y D_y + D_z), g = (-x D_x + y D_y);$$

$$1.1.6. \bar{g} = (-D_z, D_x + y D_z, D_y, -x D_x + y D_y), g = (-x D_x + y D_y);$$

$$1.3.1. \bar{g} = (D_x, D_y, -y D_x + x D_y, D_z), g = (-y D_x + x D_y);$$

$$1.3.2. \bar{g} = (D_x, D_y, -y D_x + x D_y, x D_x + y D_y + D_z), g = (-y D_x + x D_y);$$

$$1.3.7. \bar{g} = (-2 D_z, D_x + 2 y D_z, D_y, -y D_x + x D_y + (-y^2 + x^2) D_z), g = (-y D_x + x D_y + (-y^2 + x^2) D_z);$$

$$1.8.1. \bar{g} = (-D_y, D_x, -z D_x + x D_y, D_z), g = (-z D_x + x D_y);$$

$$1.8.3. (a > -1/4) \bar{g} = (D_z, -e^{(-1+a)x} D_y + (-1+a) y D_z, D_y, D_x + y D_y + z(a+1) D_z),$$

$$g = ((1 - e^{(-1+a)x}) D_y + (-1+a) y D_z);$$

$$1.8.3. (a < -1/4) \bar{g} = (D_z, -((2 \cos(x) - a \sin(x)) D_y) / ((2 \sin(x) + a \cos(x))) + 1/2 ((8 \cos(x) + 10 a^2 \cos(x) + 2 a^4 \cos(x) + 12 a \sin(x) + 3 \sin(x) a^3) y D_z) / (a^3 (2 \sin(x) + a \cos(x))), D_y - ((a^2 + 4) y D_z) / (2 a^3), D_x + ((-2 \cos(x) + a^2 \cos(x) + 3 a \sin(x)) y D_y) / ((2 \sin(x) + a \cos(x))) + 1/2 (8 \cos(x) y^2 + 6 a^2 \cos(x) y^2 + 4 a^5 \cos(x) z + a^4 \cos(x) y^2 + 4 \sin(x) y^2 a^4 z + \sin(x) y^2 a^3) D_z / (a^3 (2 \sin(x) + a \cos(x))), g = ((\sin(x) (a^2 + 4) D_y) / (a (2 \sin(x) + a \cos(x))) + 1/2 ((a^2 + 4) y (-4 \sin(x) + 3 a^2 \sin(x) + 2 a^3 \cos(x)) D_z) / (a^4 (2 \sin(x) + a \cos(x)))));$$

$$1.8.3. (a = -1/4) \bar{g} = (D_z, (D_y) / (x-1) - (y (2x-1) D_z) / (2(x-1)), D_y - (y D_z) / 2, D_x + (y (x-2) D_y) / (x-1) + ((x y^2 + 4 z x - 4 z) D_z) / (2(x-1))), g = ((x D_y) / (x-1) - (y (3x-2) D_z) / (2(x-1)));$$

$$1.8.4. \bar{g} = (e^{(2x)} D_z, -D_y + 2 y D_z, e^{(2x)} D_y, D_x + y D_y + 2 z D_z), g = ((e^{(2x)} - 1) D_y + 2 y D_z);$$

$$1.8.5. \bar{g} = (D_z, -(\cos(x) - \sin(x)) D_y / (\cos(x) + \sin(x)) + 2 y (2 x \cos(x) \sin(x) + 2 \cos(x)^2 - 1 - x) D_z / (-1 + 2 \cos(x)^2), D_y + 2 x y D_z, D_x - (\cos(x) - \sin(x)) y D_y / (\cos(x) + \sin(x)) + 2 y^2 (2 x \cos(x) \sin(x) + 2 \cos(x)^2 - 1 - x) D_z / (-1 + 2 \cos(x)^2), g = 2 \sin(x) D_y / (\cos(x) + \sin(x)) + 2 (\cos(x) + \sin(x) + 2 \sin(x) x) y D_z / (\cos(x) + \sin(x));$$

$$2.21.1. \bar{g} = (D_z, D_y, D_x, -x D_y - y D_z, x D_x - z D_z), g = (-x D_y - y D_z, x D_x - z D_z).$$

Дифференцируемый путь на M называется *геодезической*, если его касательное поле параллельно. Еще со времен возникновения римановой геометрии известно, что геодезические риманова многообразия локально минимизируют длину дифференцируемых путей. Векторное поле называется *инфинитезимальной изометрией*, или *киллинговым* векторным полем (или также *изометрическим движением*), если локальная 1-параметрическая группа локальных преобразований, порожденная полем в окрестности каждой точки, состоит из локальных изометрий. Множество всех инфинитезимальных изометрий образует алгебру Ли, размерность которой для связного риманова

многообразия M не превосходит $n(n+1)/2$ (при равенстве – m есть пространство постоянной кривизны). Если поле порождает (глобальную) 1-параметрическую группу изометрий, то оно называется *полным*. Множество всех полных киллинговых векторных полей образует алгебру Ли группы изометрий. В полном римановом многообразии (т. е. в римановом многообразии с полной римановой связностью, для которой каждая геодезическая может быть продолжена до сколь угодно больших значений ее канонического параметра) каждое киллингово векторное поле полно. Поэтому если m полно, то алгебра Ли всех инфинитезимальных изометрий изоморфна алгебре Ли группы изометрий. В работе Шмидта [7] найдены необходимые и достаточные условия для того, чтобы алгебра Ли могла быть реализована как транзитивная алгебра Ли киллинговых векторных полей на однородном римановом пространстве.

Для каждой из указанных в теореме 1 пар найдем теперь группу Ли $\bar{G}$, действие группы Ли $\bar{G}$ на многообразии m , инвариантную невырожденную метрику на m , полную алгебру изометрий метрики, тензоры кривизны и кручения, проверяем, является ли пространство пространством постоянной кривизны, является ли метрика конформно плоской, является ли связность связностью без кручения, а также систему ОДУ на геодезические относительно связности и ее решения – геодезические.

1.1.1. Сначала вычислим когомологии трехмерных однородных многообразий. Получим

$$C=\{\{\},\{\theta_3\},\{-\theta_1 \wedge \theta_2\},\{-\theta_1 \wedge \theta_2 \wedge \theta_3\},\{\}\}, H=\{\{\theta_3\},\{-\theta_1 \wedge \theta_2\},\{-\theta_1 \wedge \theta_2 \wedge \theta_3\}\}$$

Определим по алгебре локальные координаты группы Ли $\bar{G}$, транзитивно действующей на однородном пространстве. Умножение элемента группы с координатами (a_1, a_2, a_3, a_4) на элемент группы с координатами (x_1, x_2, x_3, x_4) выглядит следующим образом:

$$(x_1 = a_1 + x_1 e^{(-a_3)}, x_2 = a_2 + x_2 e^{a_3}, x_3 = x_3 + a_3, x_4 = x_4 + a_4).$$

Правоинвариантные векторные поля для группы Ли:

$$(D_{x_1}, D_{x_2}, -x_1 D_{x_1} + x_2 D_{x_2} + D_{x_3}, D_{x_4}).$$

Обозначим координаты (x, y, z) на M и вычислим действие группы $\bar{G}$ на многообразии M :

$$(x = a_1 + xe^{(-a_3)}, y = a_2 + ye^{a_3}, z = z + a_4).$$

Убеждаемся, что структурные константы алгебры Ли векторных полей совпадают с исходными. Тензор Ω на группе Ли выпишем в виде левоинвариантной формы Мауэра–Картана (с точностью до константы):

$$\Omega = dx_1 dx_2 + dx_2 dx_1 + \beta dx_4 dx_4.$$

Этот тензор является инвариантным относительно подалгебры изотропии. Сведем этот инвариантный тензор на группе Ли $\bar{G}$ к инвариантной невырожденной метрике на M :

$$g = dx dy + dy dx + \beta dz dz.$$

Вычислим алгебру Ли векторов Киллинга для метрики. Полная алгебра инфинитезимальных изометрий метрики g :

$$(-z D_x + \frac{y D_z}{\beta}, \frac{D_z}{\beta}, -z D_y + \frac{x D_z}{\beta}, x D_x - y D_y, D_x, D_y).$$

Символы Кристоффеля для g :

$$C = 0.$$

Тензор кривизны нулевой. Вычислим первую ковариантную производную кривизны

$$R_I = 0,$$

убедились, метрика постоянной кривизны, метрика является конформно плоской, тензор кручения нулевой, т.е. связность без кручения.

Если $\{x(t); y(t); z(t)\}$ — кривая на M , тогда уравнения геодезических относительно связности — это система ОДУ второго порядка. Найдем вектор, компоненты которого — уравнения на геодезические:

$$\left\{ \frac{d^2}{dt^2} x(t) = 0, \frac{d^2}{dt^2} y(t) = 0, \frac{d^2}{dt^2} z(t) = 0 \right\}.$$

Решив эту систему 2 ОДУ второго порядка, получаем геодезические:

$$\{x(t) = C_5 t + C_6, y(t) = C_3 t + C_4, z(t) = C_1 t + C_2\}.$$

1.1.2. Когомологии:

$$C = \{\{\}, \{\theta_3\}, \{-\theta_1 \wedge \theta_2\}, \{-\theta_1 \wedge \theta_2 \wedge \theta_3\}, \{\}\}, H = \{\{\theta_3\}, \{\}, \{\}\}.$$

Умножение в группе $\bar{G}$:

$$(x_1 = a_1 + x_1 e^{(-a_3)}, x_2 = a_2 + x_2 e^{(a_4 + a_3)}, x_3 = x_3 + a_3, x_4 = x_4 + a_4).$$

Правоинвариантные векторные поля для группы Ли:

$$(D_{x_1}, D_{x_2}, -x_1 D_{x_1} + x_2 D_{x_2} + D_{x_3}, x_2 D_{x_2} + D_{x_4}).$$

Действие группы $\bar{G}$ на многообразии m :

$$(x = a_1 + x e^{(-a_3)}, y = a_2 + y e^{(a_4 + a_3)}, z = z + a_4).$$

Левинвариантная форма Мауэра–Картана:

$$\Omega = e^{(-x_4)} dx_1 dx_2 + e^{(-x_4)} dx_2 dx_1 + \beta dx_4 dx_4.$$

Инвариантная невырожденная метрика на m :

$$g = e^{(-z)} dx dy + e^{(-z)} dy dx + \beta dz dz.$$

Полная алгебра инфинитезимальных изометрий метрики g :

$$(-e^z D_x + \frac{y^2 D_y}{2\beta} + \frac{y D_z}{\beta}, \frac{y D_y}{\beta} + \frac{D_z}{\beta}, \frac{x^2 D_x}{2\beta} - e^z D_y + \frac{x D_z}{\beta}, x D_x - y D_y, D_x, D_y).$$

Символы Кристоффеля для g :

$$C = -\frac{dx D_x dz}{2} + \frac{e^{(-z)} dx D_z dy}{2\beta} - \frac{dy D_y dz}{2} + \frac{e^{(-z)} dy D_z dx}{2\beta} - \frac{dz D_x dx}{2} - \frac{dz D_y dy}{2}.$$

Тензор кривизны:

$$\begin{aligned} R = & -\frac{e^{(-z)} D_x dx dx dy}{4\beta} + \frac{e^{(-z)} D_x dx dy dx}{4\beta} - \frac{D_x dz dx dz}{4} + \frac{D_x dz dz dx}{4} + \frac{e^{(-z)} D_y dy dx dy}{4\beta} - \\ & -\frac{e^{(-z)} D_y dy dy dx}{4\beta} - \frac{D_y dz dy dz}{4} + \frac{D_y dz dz dy}{4} + \frac{e^{(-z)} D_z dx dy dz}{4\beta} - \frac{e^{(-z)} D_z dx dz dy}{4\beta} + \\ & + \frac{e^{(-z)} D_z dy dx dz}{4\beta} - \frac{e^{(-z)} D_z dy dz dx}{4\beta}. \end{aligned}$$

Вычислим первую ковариантную производную кривизны, чтобы убедиться, что метрика является метрикой постоянной кривизны:

$$R_1 = 0.$$

Метрика является конформно плоской, тензор кручения нулевой, т.е. связность без кручения. Уравнения на геодезические:

$$\left\{ \begin{array}{l} \frac{(\frac{d}{dt}x(t))(\frac{d}{dt}y(t))e^{(-z(t))} + (\frac{d^2}{dt^2}z(t))\beta}{\beta} = 0, -(\frac{d}{dt}x(t))(\frac{d}{dt}z(t)) + (\frac{d^2}{dt^2}x(t)) = 0, \\ -(\frac{d}{dt}y(t))(\frac{d}{dt}z(t)) + (\frac{d^2}{dt^2}y(t)) = 0 \end{array} \right\}.$$

Решая эту систему 2 ОДУ второго порядка, получаем геодезические:

$$\left(\frac{d^2}{dt^2}y(t) = (C_3 + C_4 y(t))(\frac{d}{dt}y(t)), z(t) = C_2 + C_3 t + C_4 \int y(t) dt, x(t) = -C_4 \beta \int e^{(C_2 + C_3 t + C_4 \int y(t) dt)} dt + C_1 \right).$$

1.1.6. Когомологии:

$$C = \{\{\}, \{\theta_3\}, \{-\theta_1 \wedge \theta_2\}, \{-\theta_1 \wedge \theta_2 \wedge \theta_3\}, \{\}\}, H = \{\{\}, \{\}, \{-\theta_1 \wedge \theta_2 \wedge \theta_3\}\}.$$

Умножение в группе $\bar{G}$:

$$(x_1 = a_1 + a_2 a_3 x_4 + a_2 x_3 e^{a_4} a_4 + a_2 x_3 e^{a_4} x_4 - a_2 x_3 e^{a_4} + x_2 e^{(-a_4)} a_3 a_4 + \\ + x_2 e^{(-a_4)} a_3 x_4 + x_2 x_3 a_4 + x_1, x_2 = a_2 + x_2 e^{(-a_4)}, x_3 = a_3 + x_3 e^{a_4}, x_4 = x_4 + a_4).$$

Правоинвариантные векторные поля для группы Ли:

$$(D_{x_1}, (x_3 x_4 - x_3) D_{x_1} + D_{x_2}, x_2 x_4 D_{x_1} + D_{x_3}, x_2 x_3 D_{x_1} - x_2 D_{x_2} + x_3 D_{x_3} + D_{x_4}).$$

Действие группы $\bar{G}$ на многообразии M :

$$(x = a_2 + x e^{(-a_4)}, y = a_3 + y e^{a_4}, z = -a_1 + a_2 y e^{a_4} + z + a_4 a_2 a_3).$$

Левоинвариантная форма Мауэра-Картана:

$$\Omega = \beta dx_1 dx_1 - \beta x_3 x_4 dx_1 dx_2 - \beta (x_4 - 1) x_2 dx_1 dx_3 - \beta x_2 x_3 dx_1 dx_4 - \\ - \beta x_3 x_4 dx_2 dx_1 + \beta x_3^2 x_4^2 dx_2 dx_2 + (\beta x_3 x_4^2 x_2 - \beta x_3 x_4 x_2 + \alpha) dx_2 dx_3 + \\ + \beta x_3^2 x_4 x_2 dx_2 dx_4 - \beta (x_4 - 1) x_2 dx_3 dx_1 + (\beta x_3 x_4^2 x_2 - \beta x_3 x_4 x_2 + \alpha) dx_3 dx_2 + \\ + \beta (x_4 - 1)^2 x_2^2 dx_3 dx_3 + \beta (x_4 - 1) x_2^2 x_3 dx_3 dx_4 - \beta x_2 x_3 dx_4 dx_1 + \\ + \beta x_3^2 x_4 x_2 dx_4 dx_2 + \beta (x_4 - 1) x_2^2 x_3 dx_4 dx_3 + \beta x_2^2 x_3^2 dx_4 dx_4.$$

Инвариантная невырожденная метрика на M :

$$g = \alpha dx dy + \alpha dy dx + \beta x^2 dy dy - \beta x dy dz - \beta x dz dy + \beta dz dz.$$

Полная алгебра инфинитезимальных изометрий метрики g :

$$\left(\frac{D_x}{\beta} + \frac{y D_z}{\beta}, \frac{D_z}{\beta}, \frac{x D_x}{\beta} - \frac{y D_y}{\beta}, -\frac{D_y}{\beta} \right).$$

Символы Кристоффеля для g :

$$C = \frac{\beta x dx D_x dy}{2\alpha} - \frac{\beta dx D_x dz}{2\alpha} - \frac{dx D_z dy}{2} + \frac{\beta x dy D_x dx}{2\alpha} - \frac{\beta x dy D_y dy}{\alpha} + \frac{\beta dy D_y dz}{2\alpha} - \frac{dy D_z dx}{2} - \\ - \frac{x^2 \beta dy D_z dy}{\alpha} + \frac{\beta x dy D_z dz}{2\alpha} - \frac{\beta dz D_x dx}{2\alpha} + \frac{\beta dz D_y dy}{2\alpha} + \frac{\beta x dz D_z dy}{2\alpha}.$$

Тензор кривизны:

$$R = -\frac{\beta^2 D_x dz dx dz}{4\alpha^2} + \frac{\beta^2 D_x dz dz dx}{4\alpha^2} - \frac{3\beta D_y dy dx dy}{4\alpha} + \frac{3\beta D_y dy dy dx}{4\alpha} - \frac{\beta^2 D_y dz dy dz}{4\alpha^2} + \\ + \frac{\beta^2 D_y dz dz dy}{4\alpha^2} + \frac{\beta D_z dx dy dz}{4\alpha} - \frac{\beta D_z dx dz dy}{4\alpha} + \frac{\beta D_z dy dx dz}{4\alpha} - \frac{\beta D_z dy dz dx}{4\alpha} + \frac{3\beta D_x dx dx dy}{4\alpha} - \\ - \frac{3\beta D_x dx dy dx}{4\alpha} + \frac{\beta^2 x^2 D_x dy dy dx}{4\alpha^2} - \frac{\beta^2 x D_x dy dz dx}{4\alpha^2} + \frac{\beta^2 x D_x dz dx dy}{4\alpha^2} - \frac{\beta^2 x D_x dz dy dx}{4\alpha^2} + \\ + \frac{\beta^2 x D_y dy dy dz}{4\alpha^2} - \frac{\beta^2 x D_y dy dz dy}{4\alpha^2} - \frac{\beta x D_z dy dx dy}{\alpha} + \frac{\beta x D_z dy dy dx}{\alpha} + \frac{\beta^2 x^2 D_z dy dy dz}{4\alpha^2} - \\ - \frac{\beta^2 x^2 D_z dy dz dy}{4\alpha^2} - \frac{\beta^2 x D_z dz dy dz}{4\alpha^2} + \frac{\beta^2 x D_z dz dz dy}{4\alpha^2} - \frac{\beta^2 x^2 D_x dy dx dy}{4\alpha^2} + \frac{\beta^2 x D_x dy dx dz}{4\alpha^2}.$$

Вычислим первую ковариантную производную кривизны, чтобы убедиться, что метрика не является метрикой постоянной кривизны:

$$R_I = -\frac{\beta^2 D_x dx dx dz dy}{2\alpha^2} - \frac{\beta^2 D_x dx dy dz dx}{2\alpha^2} + \frac{\beta^2 D_x dx dz dx dy}{2\alpha^2} + \frac{\beta^2 D_x dx dz dy dx}{2\alpha^2} + \\ + \frac{\beta^2 D_x dz dx dy dx}{2\alpha^2} - \frac{\beta^2 D_x dz dy dx dx}{2\alpha^2} + \frac{\beta^2 D_y dy dx dz dy}{2\alpha^2} + \frac{\beta^2 D_y dy dy dz dx}{2\alpha^2} - \\ - \frac{\beta^2 D_y dy dz dx dy}{2\alpha^2} - \frac{\beta^2 D_y dy dz dy dx}{2\alpha^2} + \frac{\beta^2 D_y dz dx dy dy}{2\alpha^2} - \frac{\beta^2 D_y dz dy dx dy}{2\alpha^2} - \\ - \frac{\beta D_z dx dx dy dy}{2\alpha} + \frac{\beta D_z dx dy dx dy}{2\alpha} - \frac{\beta D_z dy dx dy dx}{2\alpha} + \frac{\beta D_z dy dy dx dx}{2\alpha} +$$

$$\begin{aligned}
& + \frac{\beta^2 x^2 D_z dy dy dx dy}{\alpha^2} + \frac{\beta^2 x D_z dy dy dz dx}{2\alpha^2} - \frac{\beta^2 x D_z dy dz dx dy}{2\alpha^2} - \frac{\beta^2 x D_z dy dz dy dx}{2\alpha^2} + \\
& + \frac{\beta^2 x D_z dz dx dy dy}{2\alpha^2} - \frac{\beta^2 x D_z dz dy dx dy}{2\alpha^2} + \frac{\beta^2 x D_x dx dx dy dy}{2\alpha^2} - \frac{\beta^2 x D_x dx dy dx dy}{2\alpha^2} - \\
& - \frac{\beta^2 x D_x dy dx dy dx}{2\alpha^2} + \frac{\beta^2 x D_x dy dy dx dx}{2\alpha^2} - \frac{\beta^2 x D_y dy dx dy dy}{\alpha^2} + \frac{\beta^2 x D_y dy dy dx dy}{\alpha^2} - \\
& - \frac{\beta^2 x^2 D_z dy dx dy dy}{\alpha^2} + \frac{\beta^2 x D_z dy dx dz dy}{2\alpha^2}.
\end{aligned}$$

Метрика не является конформно плоской:

$$\frac{\beta^2 D_x D_y}{2\alpha^3} + \frac{\beta^2 x D_x D_z}{2\alpha^3} + \frac{\beta^2 D_y D_x}{2\alpha^3} + \frac{\beta^2 x D_z D_x}{2\alpha^3} - \frac{\beta D_z D_z}{\alpha^2}.$$

Тензор кручения нулевой, т.е. связность без кручения. Уравнения на геодезические:

$$\left\{ \begin{aligned} & \frac{-\left(\frac{d}{dt}x(t)\right)\left(\frac{d}{dt}z(t)\right)\beta + \left(\frac{d}{dt}x(t)\right)\left(\frac{d}{dt}y(t)\right)\beta x(t) + \left(\frac{d^2}{dt^2}x(t)\right)\alpha}{\alpha} = 0, \\ & -\frac{-\left(\frac{d}{dt}y(t)\right)\left(\frac{d}{dt}z(t)\right)\beta + \left(\frac{d}{dt}y(t)\right)^2\beta x(t) - \left(\frac{d^2}{dt^2}y(t)\right)\alpha}{\alpha} = 0, \\ & -\frac{-\left(\frac{d}{dt}y(t)\right)\left(\frac{d}{dt}z(t)\right)\beta x(t) + \left(\frac{d}{dt}y(t)\right)^2x(t)^2\beta + \left(\frac{d}{dt}x(t)\right)\left(\frac{d}{dt}y(t)\right)\alpha - \left(\frac{d^2}{dt^2}z(t)\right)\alpha}{\alpha} = 0 \end{aligned} \right\}.$$

Решив эту систему 2 ОДУ второго порядка, получаем геодезические:

$$\left\{ x(t) = \frac{C_3\beta C_5 + \alpha e^{\left(\frac{\beta(C_5t+C_6)}{\alpha}\right)}}{\beta C_5} C_4, y(t) = -\frac{-C_1\beta C_5 + \alpha e^{\left(-\frac{\beta(C_5t+C_6)}{\alpha}\right)}}{\beta C_5} C_2, z(t) = C_5t + C_6 \right\}$$

Метрика достаточно проста, но ее можно еще упростить. Пусть:

$$(d\Theta_1 = 0, d\Theta_2 = 0, d\Theta_3 = -\Theta_1 \wedge \Theta_2).$$

Тогда новая метрика:

$$g_1 = \alpha \omega_1 \omega_2 + \alpha \omega_2 \omega_1 + \beta \omega_3 \omega_3.$$

Символы Кристоффеля:

$$C = -\frac{\beta\omega_1 E_1 \omega_3}{2\alpha} - \frac{\omega_1 E_3 \omega_2}{2} + \frac{\beta\omega_2 E_2 \omega_3}{2\alpha} + \frac{\omega_2 E_3 \omega_1}{2} - \frac{\beta\omega_3 E_1 \omega_1}{2\alpha} + \frac{\beta\omega_3 E_2 \omega_2}{2\alpha}.$$

Тензор кривизны:

$$R = \frac{3\beta E_1 \omega_1 \omega_1 \omega_2}{4\alpha} - \frac{3\beta E_1 \omega_1 \omega_2 \omega_1}{4\alpha} - \frac{\beta^2 E_1 \omega_3 \omega_1 \omega_3}{4\alpha^2} + \frac{\beta^2 E_1 \omega_3 \omega_3 \omega_1}{4\alpha^2} - \frac{3\beta E_2 \omega_2 \omega_1 \omega_2}{4\alpha} + \frac{3\beta E_2 \omega_2 \omega_2 \omega_1}{4\alpha} - \frac{\beta^2 E_2 \omega_3 \omega_2 \omega_3}{4\alpha^2} + \frac{\beta^2 E_2 \omega_3 \omega_3 \omega_2}{4\alpha^2} + \frac{\beta E_3 \omega_1 \omega_2 \omega_3}{4\alpha} - \frac{\beta E_3 \omega_1 \omega_3 \omega_2}{4\alpha} + \frac{\beta E_3 \omega_2 \omega_1 \omega_3}{4\alpha} - \frac{\beta E_3 \omega_2 \omega_3 \omega_1}{4\alpha}.$$

Метрика не является конформно плоской:

$$\frac{\beta^2 E_1 E_2}{2\alpha^3} + \frac{\beta^2 E_2 E_1}{2\alpha^3} - \frac{\beta E_3 E_3}{\alpha^2}.$$

Уравнения на геодезические:

$$\left\{ \frac{(\frac{d}{dt}y(t))(\frac{d}{dt}z(t))\beta + (\frac{d^2}{dt^2}y(t))\alpha}{\alpha} = 0, -\frac{(\frac{d}{dt}x(t))(\frac{d}{dt}z(t))\beta - (\frac{d^2}{dt^2}x(t))\alpha}{\alpha} = 0, \frac{d^2}{dt^2}z(t) = 0 \right\}.$$

Решив эту систему 2 ОДУ второго порядка, получаем геодезические:

$$\left\{ x(t) = \frac{C_3\beta C_5 + \alpha e^{\frac{\beta(C_5 t + C_6)}{\alpha}} C_4}{\beta C_5}, y(t) = -\frac{-C_1\beta C_5 + \alpha e^{\frac{\beta(C_5 t + C_6)}{\alpha}} C_2}{\beta C_5}, \right. \\ \left. z(t) = C_5 t + C_6 \right\}.$$

1.3.1. Когомологии:

$$C = \{\{\}, \{\theta_3\}, \{-\theta_1 \wedge \theta_2\}, \{-\theta_1 \wedge \theta_2 \wedge \theta_3\}, \{\}\}, H = \{\{\theta_3\}, \{-\theta_1 \wedge \theta_2\}, \{-\theta_1 \wedge \theta_2 \wedge \theta_3\}\}.$$

Умножение в группе $\bar{G}$:

$$(x_1 = a_1 - x_2 \sin(a_3) + x_1 \cos(a_3), x_2 = a_2 + x_2 \cos(a_3) + x_1 \sin(a_3), x_3 = x_3 + a_3, x_4 = x_4 + a_4).$$

Правоинвариантные векторные поля для группы Ли:

$$(D_{x_1}, D_{x_2}, -x_2 D_{x_1} + x_1 D_{x_2} + D_{x_3}, D_{x_4}).$$

Действие группы $\bar{G}$ на многообразии M :

$$(x = a_1 - y \sin(a_3) + x \cos(a_3), y = a_2 + y \cos(a_3) + x \sin(a_3), z = z + a_4).$$

Левоинвариантная форма Мауэра–Картана:

$$\Omega = a dx_1 dx_1 + a dx_2 dx_2 + \beta dx_4 dx_4.$$

Инвариантная невырожденная метрика на M :

$$g = a dx dx + a dy dy + \beta dz dz.$$

Полная алгебра инфинитезимальных изометрий метрики g :

$$\left(-\frac{zD_y}{a} + \frac{yD_z}{\beta}, \frac{D_z}{\beta}, -\frac{zD_x}{a} + \frac{xD_z}{\beta}, -\frac{yD_x}{a} + \frac{xD_y}{a}, \frac{D_y}{a}, \frac{D_x}{a}\right).$$

Символы Кристоффеля для g :

$$C = 0.$$

Тензор кривизны нулевой. Вычислим первую ковариантную производную кривизны, чтобы убедиться, что метрика является метрикой постоянной кривизны:

$$R_1 = 0.$$

Метрика является конформно плоской, тензор кручения нулевой, т.е. связность без кручения. Уравнения на геодезические:

$$\left\{\frac{d^2}{dt^2}x(t) = 0, \frac{d^2}{dt^2}y(t) = 0, \frac{d^2}{dt^2}z(t) = 0\right\}.$$

Решив эту систему 2 ОДУ второго порядка, получаем геодезические:

$$\{x(t) = C_5 t + C_6, y(t) = C_3 t + C_4, z(t) = C_1 t + C_2\}.$$

1.3.2. Когомологии:

$$C = \{\{\}, \{\theta_3\}, \{-\theta_1 \wedge \theta_2\}, \{-\theta_1 \wedge \theta_2 \wedge \theta_3\}, \{\}\}, H = \{\{\theta_3\}, \{\}, \{\}\}.$$

Умножение в группе $\bar{G}$:

$$(x_1 = a_1 - x_2 e^{a_4} \sin(a_3) + x_1 e^{a_4} \cos(a_3), x_2 = a_2 + x_2 e^{a_4} \cos(a_3) + x_1 e^{a_4} \sin(a_3), x_3 = x_3 + a_3, x_4 = x_4 + a_4).$$

Правоинвариантные векторные поля для группы Ли:

$$(D_{x_1}, D_{x_2}, -x_2 D_{x_1} + x_1 D_{x_2} + D_{x_3}, x_1 D_{x_1} + x_2 D_{x_2} + D_{x_4}).$$

Действие группы $\bar{G}$ на многообразии M :

$$(x = a_1 - y e^{a_4} \sin(a_3) + x e^{a_4} \cos(a_3), y = a_2 + y e^{a_4} \cos(a_3) + x e^{a_4} \sin(a_3), z = z + a_4).$$

Левинвариантная форма Мауэра–Картана:

$$\Omega = ae^{(-2x_4)} dx_1 dx_1 + ae^{(-2x_4)} dx_2 dx_2 + \beta dx_4 dx_4.$$

Инвариантная невырожденная метрика на M :

$$g = ae^{(-2z)} dx dx + ae^{(-2z)} dy dy + \beta dz dz.$$

Полная алгебра инфинитезимальных изометрий метрики g :

$$\left(\frac{xyD_x}{\beta} - \frac{e^{(2z)}(\beta - e^{(-2z)}ay^2 + e^{(-2z)}ax^2)D_y}{2a\beta} + \frac{yD_z}{\beta}, \frac{x D_x}{\beta} + \frac{y D_y}{\beta} + \frac{D_z}{\beta}, \right. \\ \left. \frac{e^{(2z)}(-\beta + e^{(-2z)}ax^2 - e^{(-2z)}ay^2)D_x}{2a\beta} + \frac{xyD_y}{\beta} + \frac{x D_z}{\beta}, -\frac{y D_x}{a} + \frac{x D_y}{a}, \frac{D_y}{a}, \frac{D_x}{a} \right).$$

Символы Кристоффеля для g :

$$C = -dx D_x dz + \frac{ae^{(-2z)} dx D_z dx}{\beta} - dy D_y dz + \frac{ae^{(-2z)} dy D_z dy}{\beta} - dz D_x dx - dz D_y dy.$$

Тензор кривизны:

$$R = -\frac{ae^{(-2z)} D_x dy dx dy}{\beta} + \frac{ae^{(-2z)} D_x dy dy dx}{\beta} - D_x dz dx dz + D_x dz dz dx + \\ + \frac{ae^{(-2z)} D_y dx dx dy}{\beta} - \frac{ae^{(-2z)} D_y dx dy dx}{\beta} - D_y dz dy dz + D_y dz dz dy + \\ + \frac{ae^{(-2z)} D_z dx dx dz}{\beta} - \frac{ae^{(-2z)} D_z dx dz dx}{\beta} + \frac{ae^{(-2z)} D_z dy dy dz}{\beta} - \frac{ae^{(-2z)} D_z dy dz dy}{\beta}.$$

Вычислим первую ковариантную производную кривизны, чтобы убедиться, что метрика является метрикой постоянной кривизны:

$$R_1 = 0.$$

Метрика является конформно плоской. Тензор кручения нулевой. Уравнения на геодезические:

$$\left\{ \frac{(\frac{d}{dt}y(t))^2 ae^{(-2z(t))} + (\frac{d}{dt}x(t))^2 ae^{(-2z(t))} + (\frac{d^2}{dt^2}z(t))\beta}{\beta} = 0, \right. \\ \left. -2(\frac{d}{dt}x(t))(\frac{d}{dt}z(t)) + (\frac{d^2}{dt^2}x(t)) = 0, -2(\frac{d}{dt}y(t))(\frac{d}{dt}z(t)) + (\frac{d^2}{dt^2}y(t)) = 0 \right\}.$$

Решив эту систему 2 ОДУ второго порядка, получаем геодезические:

$$\left\{ \begin{aligned} x(t) &= -\frac{C_3 \sqrt{-\frac{(4C_3 a + \beta)a}{C_3}} \operatorname{th}\left(\frac{t}{2C_2} + \frac{C_4}{2C_2}\right)}{aC_2} + C_1, y(t) = -\frac{2C_3 (\operatorname{sh}(\frac{t}{2C_2} + \frac{C_4}{2C_2}))}{C_2 (\operatorname{ch}(\frac{t}{2C_2} + \frac{C_4}{2C_2}))} + C_5, \end{aligned} \right.$$

$$z(t) = \frac{1}{2} \ln \left(-\frac{C_3}{C_2^2} + \frac{C_3 (\operatorname{sh}(\frac{t}{2C_2} + \frac{C_4}{2C_2}))^2}{C_2^2 (\operatorname{ch}(\frac{t}{2C_2} + \frac{C_4}{2C_2}))^2} \right),$$

$$\left\{ \begin{aligned} x(t) &= \frac{C_3 \sqrt{-\frac{(4C_3 a + \beta)a}{C_3}} \operatorname{th}\left(\frac{t}{2C_2} + \frac{C_4}{2C_2}\right)}{aC_2} + C_1, y(t) = -\frac{2C_3 (\operatorname{sh}(\frac{t}{2C_2} + \frac{C_4}{2C_2}))}{C_2 (\operatorname{ch}(\frac{t}{2C_2} + \frac{C_4}{2C_2}))} + C_5, \end{aligned} \right.$$

$$z(t) = \frac{1}{2} \ln \left(-\frac{C_3}{C_2^2} + \frac{C_3 (\operatorname{sh}(\frac{t}{2C_2} + \frac{C_4}{2C_2}))^2}{C_2^2 (\operatorname{ch}(\frac{t}{2C_2} + \frac{C_4}{2C_2}))^2} \right).$$

$$\left\{ \begin{aligned} x(t) &= -\frac{C_3 \left(-\frac{(4C_3 a + \beta)a}{C_3} \right)^{\frac{1}{2}} \operatorname{th}\left(\frac{t + C_4}{2C_2}\right) - C_1 a C_2}{aC_2}, \end{aligned} \right.$$

$$y(t) = -\frac{2C_3 \sinh(\frac{t + C_4}{2C_2}) - C_5 C_2 \operatorname{ch}(\frac{t + C_4}{2C_2})}{C_2 \operatorname{ch}(\frac{t + C_4}{2C_2})}, z(t) = \frac{1}{2} \ln \left(-\frac{C_3}{C_2^2 \operatorname{ch}(\frac{t + C_4}{2C_2})^2} \right).$$

1.3.7. Когомологии:

$$C = \{\{\}, \{\theta_3\}, \{-\theta_1 \wedge \theta_2\}, \{-\theta_1 \wedge \theta_2 \wedge \theta_3\}, \{\}\}, H = \{\{\}, \{\}, \{-\theta_1 \wedge \theta_2 \wedge \theta_3\}\}.$$

Умножение в группе $\bar{G}$:

$$\begin{aligned} (x_1 &= -x_2 x_3 \cos(a_4)^2 - a_2 x_2 \sin(a_4) - a_2 x_3 \cos(a_4) - \frac{x_2^2 \cos(a_4) \sin(a_4)}{2} + \frac{x_3^2 \cos(a_4) \sin(a_4)}{2} + a_1 + \\ &+ x_3 x_2 + x_1 + \frac{a_3^2 x_4}{2} + \frac{x_2^2 a_4}{2} + \frac{x_3^2 a_4}{2} + \frac{a_2^2 x_4}{2} + a_2 a_4 x_2 \cos(a_4) - a_2 a_4 x_3 \sin(a_4) + a_2 x_4 x_2 \cos(a_4) - \\ &- a_2 x_4 x_3 \sin(a_4) + a_3 a_4 x_2 \sin(a_4) + a_3 a_4 x_3 \cos(a_4) + a_3 x_4 x_2 \sin(a_4) + a_3 x_4 x_3 \cos(a_4), \\ x_2 &= a_2 + x_2 \cos(a_4) - x_3 \sin(a_4), x_3 = a_3 + x_2 \sin(a_4) + x_3 \cos(a_4), x_4 = x_4 + a_4). \end{aligned}$$

Правоинвариантные векторные поля для группы Ли:

$$(D_{x_1}, (x_2 x_4 - x_3) D_{x_1} + D_{x_2}, x_3 x_4 D_{x_1} + D_{x_3}, x_3^2 D_{x_1} - x_3 D_{x_2} + x_2 D_{x_3} + D_{x_4}).$$

Действие группы $\bar{G}$ на многообразии M :

$$(x = a_2 + x \cos(a_4) - y \sin(a_4), y = a_3 + x \sin(a_4) + y \cos(a_4), z = 2a_2 x \sin(a_4) - \\ - y^2 \cos(a_4) \sin(a_4) + x^2 \cos(a_4) \sin(a_4) + 2a_2 y \cos(a_4) + z - 2a_1 + 2x y \cos(a_4)^2 - 2yx + \\ + a_4 a_2^2 + a_4 a_3^2).$$

Левинвариантная форма Мауэра–Картана:

$$\Omega = a dx_1 dx_1 - a x_2 x_4 dx_1 dx_2 + a(x_2 - x_3 x_4) dx_1 dx_3 - \frac{a(x_2^2 + x_3^2) dx_1 dx_4}{2} - a x_2 x_4 dx_2 dx_1 + \\ + (a x_2^2 x_4^2 + \beta) dx_2 dx_2 - a x_2 x_4 (x_2 - x_3 x_4) dx_2 dx_3 + \frac{a x_2 x_4 (x_2^2 + x_3^2) dx_2 dx_4}{2} + \\ + a(x_2 - x_3 x_4) dx_3 dx_1 - a x_2 x_4 (x_2 - x_3 x_4) dx_3 dx_2 + (a x_2^2 - 2a x_2 x_3 x_4 + a x_3^2 x_4^2 + \beta) dx_3 dx_3 - \\ - \frac{a(x_2 - x_3 x_4)(x_2^2 + x_3^2) dx_3 dx_4}{2} - \frac{a(x_2^2 + x_3^2) dx_4 dx_1}{2} + \frac{a x_2 x_4 (x_2^2 + x_3^2) dx_4 dx_2}{2} - \\ - \frac{a(x_2 - x_3 x_4)(x_2^2 + x_3^2) dx_4 dx_3}{2} + \frac{a(x_2^2 + x_3^2)^2 dx_4 dx_4}{4}.$$

Инвариантная невырожденная метрика на M :

$$g = \beta dx dx + (a x^2 + \beta) dy dy - \frac{a x dy dz}{2} - \frac{a x dz dy}{2} + \frac{a dz dz}{4}.$$

Полная алгебра инфинитезимальных изометрий метрики g :

$$(-\frac{2D_y}{a}, \frac{4D_z}{a}, \frac{2D_x}{a} + \frac{4yD_z}{a}, \frac{2yD_x}{a} - \frac{2xD_y}{a} - \frac{2(-y^2 + x^2)D_z}{a}).$$

Символы Кристоффеля для g :

$$C = \frac{a x dx D_y dy}{2\beta} - \frac{a dx D_y dz}{4\beta} + \frac{(a x^2 - \beta) dx D_z dy}{\beta} - \frac{a x dx D_z dz}{2\beta} - \frac{a x dy D_x dy}{\beta} + \frac{a dy D_x dz}{4\beta} + \\ + \frac{a x dy D_y dx}{2\beta} + \frac{(a x^2 - \beta) dy D_z dx}{\beta} + \frac{a dz D_x dy}{4\beta} - \frac{a dz D_y dx}{4\beta} - \frac{a x dz D_z dx}{2\beta}.$$

Тензор кривизны:

$$\begin{aligned}
 R = & \frac{a(ax^2 - 3\beta)D_x dy dx dy}{4\beta^2} - \frac{a^2 x D_x dy dx dz}{8\beta^2} - \frac{a(ax^2 - 3\beta)D_x dy dy dx}{4\beta^2} + \frac{a^2 x D_x dy dz dx}{8\beta^2} - \\
 & - \frac{a^2 x D_x dz dx dy}{8\beta^2} + \frac{a^2 D_x dz dx dz}{16\beta^2} + \frac{a^2 x D_x dz dy dx}{8\beta^2} - \frac{a^2 D_x dz dz dx}{16\beta^2} + \frac{3a D_y dx dx dy}{4\beta} - \\
 & - \frac{3a D_y dx dy dx}{4\beta} - \frac{a^2 x D_y dy dy dz}{8\beta^2} + \frac{a^2 x D_y dy dz dy}{8\beta^2} + \frac{a^2 D_y dz dy dz}{16\beta^2} - \frac{a^2 D_y dz dz dy}{16\beta^2} + \\
 & + \frac{2a x D_z dx dx dy}{\beta} - \frac{a D_z dx dx dz}{4\beta} - \frac{2a x D_z dx dy dx}{\beta} + \frac{a D_z dx dz dx}{4\beta} - \frac{(ax^2 + \beta)a D_z dy dy dz}{4\beta^2} + \\
 & + \frac{(ax^2 + \beta)a D_z dy dz dy}{4\beta^2} + \frac{a^2 x D_z dz dy dz}{8\beta^2} - \frac{a^2 x D_z dz dz dy}{8\beta^2}.
 \end{aligned}$$

Вычислим первую ковариантную производную кривизны, чтобы убедиться, что метрика не является метрикой постоянной кривизны:

$$\begin{aligned}
 R_1 = & - \frac{a^2 D_x dy dx dz dx}{4\beta^2} - \frac{a^2 D_x dy dy dz dy}{4\beta^2} + \frac{a^2 D_x dy dz dx dx}{4\beta^2} + \frac{a^2 D_x dy dz dy dy}{4\beta^2} - \\
 & - \frac{a^2 D_x dz dx dy dx}{4\beta^2} + \frac{a^2 D_x dz dy dx dx}{4\beta^2} + \frac{a^2 D_y dx dx dz dx}{4\beta^2} + \frac{a^2 D_y dx dy dz dy}{4\beta^2} - \\
 & - \frac{a^2 D_y dx dz dx dx}{4\beta^2} - \frac{a^2 D_y dx dz dy dy}{4\beta^2} - \frac{a^2 D_y dz dx dy dy}{4\beta^2} + \frac{a^2 D_y dz dy dx dy}{4\beta^2} + \\
 & + \frac{(ax^2 + \beta)a D_z dy dx dy dy}{\beta^2} - \frac{(ax^2 + \beta)a D_z dy dy dx dy}{\beta^2} - \frac{a^2 x D_z dz dx dy dy}{2\beta^2} + \\
 & + \frac{a^2 x D_z dz dy dx dy}{2\beta^2} - \frac{a^2 x D_y dx dx dy dx}{2\beta^2} + \frac{a^2 x D_y dx dy dx dx}{2\beta^2} + \frac{a^2 x D_y dy dx dy dy}{2\beta^2} - \\
 & - \frac{a^2 x D_y dy dy dx dy}{2\beta^2} - \frac{a(ax^2 - \beta)D_z dx dx dy dx}{\beta^2} + \frac{a^2 x D_z dx dx dz dx}{2\beta^2} + \\
 & + \frac{a(ax^2 - \beta)D_z dx dy dx dx}{\beta^2} + \frac{a^2 x D_z dx dy dz dy}{2\beta^2} - \frac{a^2 x D_z dx dz dx dx}{2\beta^2} - \frac{a^2 x D_z dx dz dy dy}{2\beta^2} + \\
 & + \frac{a^2 x D_x dy dx dy dx}{\beta^2} - \frac{a^2 x D_x dy dy dx dx}{\beta^2}.
 \end{aligned}$$

Метрика является конформно плоской:

$$-\frac{a^2 D_x D_x}{4\beta^3} - \frac{a^2 D_y D_y}{4\beta^3} - \frac{a^2 x D_y D_z}{2\beta^3} - \frac{a^2 x D_z D_y}{2\beta^3} - \frac{a(ax^2 - 2\beta) D_z D_z}{\beta^3}.$$

Тензор кручения нулевой. Уравнения на геодезические:

$$\left\{ \begin{aligned} & \frac{-\left(\frac{d}{dt}x(t)\right)\left(\frac{d}{dt}z(t)\right)ax(t) + 2\left(\frac{d}{dt}x(t)\right)\left(\frac{d}{dt}y(t)\right)ax(t)^2 - 2\left(\frac{d}{dt}x(t)\right)\left(\frac{d}{dt}y(t)\right)\beta + \left(\frac{d^2}{dt^2}z(t)\right)\beta}{\beta} = 0, \\ & \frac{1\left(-\left(\frac{d}{dt}x(t)\right)\left(\frac{d}{dt}z(t)\right)a + 2\left(\frac{d}{dt}x(t)\right)\left(\frac{d}{dt}y(t)\right)ax(t) + 2\left(\frac{d^2}{dt^2}y(t)\right)\beta\right)}{2\beta} = 0, \\ & -\frac{1\left(-\left(\frac{d}{dt}y(t)\right)\left(\frac{d}{dt}z(t)\right)a + 2\left(\frac{d}{dt}y(t)\right)^2ax(t) - 2\left(\frac{d^2}{dt^2}x(t)\right)\beta\right)}{2\beta} = 0 \end{aligned} \right\}.$$

Решив эту систему 2 ОДУ второго порядка, получаем геодезические:

$$\{x(t) = C_3, y(t) = C_4, z(t) = C_1 t + C_2\}, \{x(t) = C_2 t + C_3, y(t) = C_4, z(t) = C_1\},$$

$$\{x(t) = C_2, y(t) = C_3 t + C_4, z(t) = 2C_2 C_3 t + C_1\},$$

$$\{x(t) = C_2 t + C_3, y(t) = C_4 t + C_5, z(t) = 2C_4\left(\frac{1}{2}C_2 t^2 + C_3 t\right) + C_1\},$$

$$\left\{ \begin{aligned} & x(t) = \int \frac{1}{2} \frac{C_3 \sqrt{v} (1 + (e^{\frac{t}{C_3}})^2 s C_4)}{-1 + (e^{\frac{t}{C_3}})^2 s C_4} dt + C_2, \quad y(t) = -\frac{1}{2} \frac{C_3^2}{e^{\frac{t}{C_3}} e^{\frac{C_5}{C_3}}} - \frac{1}{2} C_3^2 e^{\frac{t}{C_3}} e^{\frac{C_5}{C_3}} C_4 + C_6, z(t) = \\ & = \int \left(\frac{C_3^2 \sqrt{v} a \int \frac{1}{2} \frac{C_3 \sqrt{v} (1 + (e^{\frac{t}{C_3}})^2 s C_4)}{-1 + (e^{\frac{t}{C_3}})^2 s C_4} dt + C_3^2 \sqrt{v} a C_2 + 2\beta}{a \sqrt{v} e^{\frac{t}{C_3}} e^{\frac{C_5}{C_3}} C_3} (-1 + (e^{\frac{t}{C_3}})^2 s C_4) \right) dt + C_1 \end{aligned} \right\},$$

$$\left\{ \begin{aligned} & x(t) = \int -\frac{1}{2} \frac{C_3 \sqrt{v} (1 + (e^{\frac{t}{C_3}})^2 s C_4)}{-1 + (e^{\frac{t}{C_3}})^2 s C_4} dt + C_2, \end{aligned} \right.$$

$$y(t) = -\frac{1}{2} \frac{C_3^2}{e^{\left(\frac{t}{C_3}\right)} e^{\left(\frac{C_5}{C_3}\right)}} - \frac{1}{2} C_3^2 e^{\left(\frac{t}{C_3}\right)} e^{\left(\frac{C_5}{C_3}\right)} C_4 + C_6, z(t) =$$

$$= \int \left(\frac{C_3^2 \sqrt{a} \int \frac{1}{2} \frac{C_3 \sqrt{v} (1 + (e^{\left(\frac{t}{C_3}\right)})^2 s C_4)}{-1 + (e^{\left(\frac{t}{C_3}\right)})^2 s C_4} dt + C_3^2 \sqrt{v} a C_2 - 2\beta}{a \sqrt{v} e^{\left(\frac{t}{C_3}\right)} e^{\left(\frac{C_5}{C_3}\right)} C_3} (-1 + (e^{\left(\frac{t}{C_3}\right)})^2 s C_4) \right) dt + C_1,$$

$$\left\{ x(t) = \int \frac{1}{2} w dt + C_2, y(t) = \frac{1}{2} C_3^2 e^{\left(\frac{t}{C_3}\right)} e^{\left(\frac{C_5}{C_3}\right)} + \frac{1}{2} \frac{C_3^2 C_4}{e^{\left(\frac{t}{C_3}\right)} e^{\left(\frac{C_5}{C_3}\right)}} + C_6, \right.$$

$$z(t) = \int \left(\frac{C_3^2 \sqrt{u} a \int \frac{1}{2} w dt + 2\beta + C_3^2 \sqrt{u} a C_2}{a \sqrt{u} e^{\left(\frac{t}{C_3}\right)} e^{\left(\frac{C_5}{C_3}\right)} C_3} ((e^{\left(\frac{t}{C_3}\right)})^2 s - C_4) \right) dt + C_1, \left. \right\}$$

$$\left\{ x(t) = \int -\frac{1}{2} w dt + C_2, y(t) = \frac{1}{2} C_3^2 e^{\left(\frac{t}{C_3}\right)} e^{\left(\frac{C_5}{C_3}\right)} + \frac{1}{2} \frac{C_3^2 C_4}{e^{\left(\frac{t}{C_3}\right)} e^{\left(\frac{C_5}{C_3}\right)}} + C_6, \right.$$

$$z(t) = \int \left(\frac{C_3^2 \sqrt{u} a \int -\frac{1}{2} w dt - 2\beta + C_3^2 \sqrt{u} a C_2}{a \sqrt{u} e^{\left(\frac{t}{C_3}\right)} e^{\left(\frac{C_5}{C_3}\right)} C_3} ((e^{\left(\frac{t}{C_3}\right)})^2 s - C_4) \right) dt + C_1, \left. \right\}$$

где

$$u = -\frac{((e^{\left(\frac{t}{C_3}\right)})^2 (e^{\left(\frac{C_5}{C_3}\right)})^2 - C_4)^2}{(e^{\left(\frac{t}{C_3}\right)})^2 (e^{\left(\frac{C_5}{C_3}\right)})^2}, w = \frac{C_3 \sqrt{u} ((e^{\left(\frac{t}{C_3}\right)})^2 (e^{\left(\frac{C_5}{C_3}\right)})^2 + C_4)}{(e^{\left(\frac{t}{C_3}\right)})^2 (e^{\left(\frac{C_5}{C_3}\right)})^2 - C_4},$$

$$v = -\frac{(-1 + (e^{\left(\frac{t}{C_3}\right)})^2 (e^{\left(\frac{C_5}{C_3}\right)})^2 C_4)^2}{(e^{\left(\frac{t}{C_3}\right)})^2 (e^{\left(\frac{C_5}{C_3}\right)})^2}, s = (e^{\left(\frac{C_5}{C_3}\right)})^2.$$

Упростим метрику:

$$(d\Theta_1 = 0, d\Theta_2 = 0, d\Theta_3 = -\Theta_1 \wedge \Theta_2).$$

$$g_1 = \beta \omega_1 \omega_1 + \beta \omega_2 \omega_2 + a \omega_3 \omega_3.$$

$$C = -\frac{a\omega_1 E_2 \omega_3}{2\beta} - \frac{\omega_1 E_3 \omega_2}{2} + \frac{a\omega_2 E_1 \omega_3}{2\beta} + \frac{\omega_2 E_3 \omega_1}{2} + \frac{a\omega_3 E_1 \omega_2}{2\beta} - \frac{a\omega_3 E_2 \omega_1}{2\beta}.$$

Тензор кривизны:

$$\begin{aligned} R = & -\frac{3aE_1 \omega_2 \omega_1 \omega_2}{4\beta} + \frac{3aE_1 \omega_2 \omega_2 \omega_1}{4\beta} + \frac{a^2 E_1 \omega_3 \omega_1 \omega_3}{4\beta^2} - \frac{a^2 E_1 \omega_3 \omega_3 \omega_1}{4\beta^2} + \frac{3aE_2 \omega_1 \omega_1 \omega_2}{4\beta} - \\ & - \frac{3aE_2 \omega_1 \omega_2 \omega_1}{4\beta} + \frac{a^2 E_2 \omega_3 \omega_2 \omega_3}{4\beta^2} - \frac{a^2 E_2 \omega_3 \omega_3 \omega_2}{4\beta^2} - \frac{aE_3 \omega_1 \omega_1 \omega_3}{4\beta} + \frac{aE_3 \omega_1 \omega_3 \omega_1}{4\beta} - \\ & - \frac{aE_3 \omega_2 \omega_2 \omega_3}{4\beta} + \frac{aE_3 \omega_2 \omega_3 \omega_2}{4\beta}. \end{aligned}$$

Уравнения на геодезические:

$$\left\{ \begin{aligned} \frac{(\frac{d}{dt}y(t))(\frac{d}{dt}z(t))a + (\frac{d^2}{dt^2}x(t))\beta}{\beta} = 0, & -\frac{(\frac{d}{dt}x(t))(\frac{d}{dt}z(t))a - (\frac{d^2}{dt^2}y(t))\beta}{\beta} = 0, \\ \frac{d^2}{dt^2}z(t) = 0 \end{aligned} \right\}.$$

Решив эту систему 2 ОДУ второго порядка, получаем геодезические:

$$\{C_2 + \int u dt = C_3 t + C_4, C_3 t + C_4 = C_5, y(t) = C_1 t + C_2\},$$

где u – решение ДУ

$$\frac{(\frac{d^2}{dt^2}u(t))\beta^2 + C_3^2 a^2 u(t)}{\beta^2} = 0.$$

1.8.1. Когомологии:

$$C=\{\{\}, \{\theta_3\}, \{-\theta_2 \wedge \theta_3\}, \{-\theta_1 \wedge \theta_2 \wedge \theta_3\}, \{\}\}, \quad H=\{\{\theta_3\}, \{-\theta_2 \wedge \theta_3\}, \{-\theta_1 \wedge \theta_2 \wedge \theta_3\}\}.$$

Умножение в группе $\bar{G}$:

$$(x_1 = a_1 + a_2 x_3 - \frac{x_4 a_3^2}{2} - x_4 x_3 a_3 + x_1, x_2 = a_2 - a_3 x_4 + x_2, x_3 = x_3 + a_3, x_4 = x_4 + a_4).$$

Правоинвариантные векторные поля для группы Ли:

$$(D_{x_1}, x_3 D_{x_1} + D_{x_2}, -x_3 x_4 D_{x_1} - x_4 D_{x_2} + D_{x_3}, D_{x_4}).$$

Действие группы $\bar{G}$ на многообразии M :

$$(x = a_2 - a_3 z + x, y = -a_1 - \frac{za_3^2}{2} + y + a_3 a_2 + a_3 x, z = z + a_4).$$

Левинвариантная форма Мауэра–Картана:

$$\Omega = a_1 dx_1 dx_4 - a_1 dx_2 dx_2 - a_1 x_3 dx_2 dx_4 - a_1 x_2 dx_3 dx_4 + a_1 dx_4 dx_1 - a_1 x_3 dx_4 dx_2 - \\ - a_1 x_2 dx_4 dx_3.$$

Инвариантная невырожденная метрика на M :

$$g = -a_1 dx dx - a_1 dy dz - a_1 dz dy.$$

Полная алгебра инфинитезимальных изометрий метрики g :

$$(-\frac{yD_y}{a_1} + \frac{zD_z}{a_1}, -\frac{D_y}{a_1}, \frac{zD_x}{a_1} - \frac{xD_y}{a_1}, \frac{yD_x}{a_1} - \frac{xD_z}{a_1}, -\frac{D_z}{a_1}, -\frac{D_x}{a_1}).$$

Символы Кристоффеля для g :

$$C = 0.$$

Тензор кривизны нулевой. Вычислим первую ковариантную производную кривизны, чтобы убедиться, что метрика является метрикой постоянной кривизны:

$$R_1 = 0.$$

Метрика является конформно плоской. Тензор кручения нулевой. Уравнения на геодезические:

$$\{\frac{d^2}{dt^2}x(t) = 0, \frac{d^2}{dt^2}y(t) = 0, \frac{d^2}{dt^2}z(t) = 0\}.$$

Решив эту систему 2 ОДУ второго порядка, получаем геодезические:

$$\{x(t) = C_5 t + C_6, y(t) = C_3 t + C_4, z(t) = C_1 t + C_2\}.$$

1.8.3. Когомологии:

$$C=\{\{\},\{\theta_3\},\{-\theta_2\wedge\theta_3\},\{-\theta_1\wedge\theta_2\wedge\theta_3\},\{\}\},\ H=\{\{\theta_3\},\{-\theta_2\wedge\theta_3\},\{-\theta_1\wedge\theta_2\wedge\theta_3\}\}.$$

При $a > -1/4$. Умножение в группе $\bar{G}$:

$$(x_1 = (a_1 a + a_1 - x_3 e^{a_4} a_2 + x_3 e^{a_4} a_2 a + a a_3 x_2 e^{(a a_4)} - a^2 a_3 x_2 e^{(a a_4)} + \\ + x_1 e^{((a+1)a_4)} a + x_1 e^{((a+1)a_4)}) / (a + 1), x_2 = a_2 + x_2 e^{(a a_4)}, x_3 = a_3 + x_3 e^{a_4}, x_4 = x_4 + a_4).$$

Правоинвариантные векторные поля для группы Ли:

$$(D_{x_1}, \frac{(-1+a)x_3 D_{x_1}}{a+1} + D_{x_2}, -\frac{(-1+a)ax_2 D_{x_1}}{a+1} + D_{x_3}, (x_1 a + x_1)D_{x_1} + ax_2 D_{x_2} + x_3 D_{x_3} + D_{x_4}).$$

Действие группы $\bar{G}$ на многообразии M :

$$(x = x + a_4, y = a_3 + ye^{a_4} - a_2 e^{(-(-1+a)(x+a_4))}, z = \frac{1}{2}(-a^2 e^{(x+a_4)} a_2^2 + 2e^{(a(x+a_4))} a^2 a_2 a_3 + \\ + 2e^{(ax+aa_4+a_4)} a^2 ya_2 + 2e^{(a(x+a_4))} aa_1 + 2e^{(2aa_4+a_4+ax)} az - 2e^{(a(x+a_4))} aa_2 a_3 + \\ + 2e^{(2aa_4+a_4+ax)} z + 2e^{(a(x+a_4))} a_1 - 2e^{(ax+aa_4+a_4)} ya_2 + e^{(x+a_4)} a_2^2) e^{(-a(x+a_4))} / (a+1)).$$

Левинвариантная форма Мауэра–Картана:

$$\Omega = a_1 e^{(-(a+1)x_4)} dx_1 dx_4 - a_1 e^{(-2ax_4)} dx_2 dx_2 + a_1 e^{(-(a+1)x_4)} dx_2 dx_3 + \\ + \frac{a_1 x_3 a(-1+a) e^{(-(a+1)x_4)} dx_2 dx_4}{a+1} + a_1 e^{(-(a+1)x_4)} dx_3 dx_2 - a_1 e^{(-2x_4)} dx_3 dx_3 - \\ - \frac{a_1 x_2 (-1+a) e^{(-(a+1)x_4)} dx_3 dx_4}{a+1} + a_1 e^{(-(a+1)x_4)} dx_4 dx_1 + \\ + \frac{a_1 x_3 a(-1+a) e^{(-(a+1)x_4)} dx_4 dx_2}{a+1} - \frac{a_1 x_2 (-1+a) e^{(-(a+1)x_4)} dx_4 dx_3}{a+1}.$$

Инвариантная невырожденная метрика на M :

$$g = a_1 e^{(-(a+1)x)} dx dz - a_1 e^{(-2x)} dy dy + a_1 e^{(-(a+1)x)} dz dx.$$

Полная алгебра инфинитезимальных изометрий метрики g :

$$(\frac{D_x}{a_1} + \frac{y D_y}{a_1} + \frac{z(a+1) D_z}{a_1}, -\frac{D_y}{a_1}, -\frac{e^{(-(-1+a)x)} D_y}{a_1} + \frac{(-1+a)y D_z}{a_1}, \frac{D_z}{a_1}).$$

Символы Кристоффеля для g :

$$C = (-a-1) dx D_x dx - dx D_y dy - dy D_y dx - e^{((-1+a)x)} dy D_z dy.$$

Тензор кривизны:

$$R = -a D_y dx dx dy + a D_y dx dy dx - e^{((-1+a)x)} a D_z dy dx dy + e^{((-1+a)x)} a D_z dy dy dx.$$

Вычислим первую ковариантную производную кривизны, чтобы убедиться, что метрика не является метрикой постоянной кривизны:

$$(-2a - 2a^2) D_y dx dx dy dx + (2a + 2a^2) D_y dx dy dx dx - 2(a+1) e^{((-1+a)x)} a D_z dy dx dy dx + \\ + 2(a+1) e^{((-1+a)x)} a D_z dy dy dx dx,$$

Метрика является конформно плоской, тензор кручения нулевой. Уравнения на геодезические:

$$\{-2(\frac{d}{dt}x(t))(\frac{d}{dt}y(t)) + (\frac{d^2}{dt^2}y(t)) = 0, -(\frac{d}{dt}y(t))^2 e^{((-1+a)x(t))} + (\frac{d^2}{dt^2}z(t)) = 0,$$

$$-(\frac{d}{dt}x(t))^2 a - (\frac{d}{dt}x(t))^2 + (\frac{d^2}{dt^2}x(t)) = 0\}.$$

Решив эту систему 2 ОДУ второго порядка, получаем геодезические:

$$\{x(t) = -\frac{\ln((-a+1)(C_5t+C_6))}{a+1}, y(t) = (-C_3C_5 + C_3C_5a +$$

$$+(-(a+1)(C_5t+C_6))^{\frac{(-2)}{a+1}} C_4C_5ta + (-(a+1)(C_5t+C_6))^{\frac{(-2)}{a+1}} C_4C_5t +$$

$$+(-(a+1)(C_5t+C_6))^{\frac{(-2)}{a+1}} C_4aC_6 + (-(a+1)(C_5t+C_6))^{\frac{(-2)}{a+1}} C_4C_6) / (C_5(-1+a)),$$

$$z(t) = -((-a+1)(C_5t+C_6))^{\frac{(-a+3)}{a+1}} C_4^2a^2C_5^2t^2 + 2(-(a+1)(C_5t+C_6))^{\frac{(-a+3)}{a+1}} C_4^2a^2C_5tC_6 +$$

$$+(-(a+1)(C_5t+C_6))^{\frac{(-a+3)}{a+1}} C_4^2a^2C_6^2 + 2(-(a+1)(C_5t+C_6))^{\frac{(-a+3)}{a+1}} C_4^2aC_5^2t^2 +$$

$$+4(-(a+1)(C_5t+C_6))^{\frac{(-a+3)}{a+1}} C_4^2aC_5tC_6 + 2(-(a+1)(C_5t+C_6))^{\frac{(-a+3)}{a+1}} C_4^2aC_6^2 +$$

$$+(-(a+1)(C_5t+C_6))^{\frac{(-a+3)}{a+1}} C_4^2C_5^2t^2 + 2(-(a+1)(C_5t+C_6))^{\frac{(-a+3)}{a+1}} C_4^2C_5tC_6 +$$

$$+(-(a+1)(C_5t+C_6))^{\frac{(-a+3)}{a+1}} C_4^2C_6^2 + 2C_1tC_5^2 - 2C_1tC_5^2a + 2C_2C_5^2 -$$

$$-2C_2C_5^2a) / (2C_5^2(-1+a))\}.$$

При $a < -1/4$. Умножение в группе $\bar{G}$:

$$(x_1 = -\frac{1}{2}(-2a_1a^3 - e^{(aa_4)}a_2a^3x_3\cos(a_4) + e^{(aa_4)}a_2a^3x_2\sin(a_4) + e^{(aa_4)}a_2a^2x_3\sin(a_4) +$$

$$+e^{(aa_4)}a_2a^2x_2\cos(a_4) - 4e^{(aa_4)}a_2ax_3\cos(a_4) + 4e^{(aa_4)}a_2ax_2\sin(a_4) + 4e^{(aa_4)}a_2x_3\sin(a_4) +$$

$$+4e^{(aa_4)}a_2x_2\cos(a_4) + a_3e^{(aa_4)}a^2x_3\cos(a_4) - a_3e^{(aa_4)}a^2x_2\sin(a_4) + 4a_3e^{(aa_4)}x_3\cos(a_4) -$$

$$-4a_3e^{(aa_4)}x_2\sin(a_4) + a_3e^{(aa_4)}a^3x_3\sin(a_4) + a_3e^{(aa_4)}a^3x_2\cos(a_4) + 4a_3e^{(aa_4)}ax_3\sin(a_4) +$$

$$+4a_3e^{(aa_4)}ax_2\cos(a_4) - 2x_1e^{(2aa_4)}a^3) / a^3, x_2 = a_2 + e^{(aa_4)}x_3\sin(a_4) + e^{(aa_4)}x_2\cos(a_4),$$

$$x_3 = a_3 + e^{(aa_4)}x_3\cos(a_4) - e^{(aa_4)}x_2\sin(a_4), x_4 = x_4 + a_4).$$

Правоинвариантные векторные поля для группы Ли:

$$(D_{x_1}, \frac{(a^3 x_3 - a^2 x_2 + 4x_3 a - 4x_2)D_{x_1}}{2a^3} + D_{x_2}, -\frac{(a^3 x_2 + a^2 x_3 + 4x_2 a + 4x_3)D_{x_1}}{2a^3} + D_{x_3}, \\ 2ax_1 D_{x_1} + (x_2 a + x_3)D_{x_2} + (-x_2 + x_3 a)D_{x_3} + D_{x_4}).$$

Действие группы $\bar{G}$ на многообразии M :

$$(x = x + a_4, y = -(2\cos(x + a_4)a_2 + 2\cos(x + a_4)e^{(aa_4)} y \sin(a_4) - \sin(x + a_4)aa_2 - \\ -\sin(x + a_4)ae^{(aa_4)} y \sin(a_4) - 2\sin(x + a_4)a_3 - 2\sin(x + a_4)e^{(aa_4)} y \cos(a_4) - \\ -a\cos(x + a_4)a_3 - a\cos(x + a_4)e^{(aa_4)} y \cos(a_4)) / (2\sin(x + a_4) + a\cos(x + a_4)), \\ z = -\frac{1}{4}(-3a^4 a_2^2 - 16a^2 a_2^2 - 2a^5 a_2 a_3 \cos(x + a_4)^2 - 8a^3 a_2 a_3 \cos(x + a_4)^2 - \\ -64\sin(x + a_4)a^2 \cos(x + a_4)e^{(aa_4)} a_2 y \cos(a_4) + 32\sin(x + a_4)a\cos(x + a_4)e^{(aa_4)} a_2 y \sin(a_4) + \\ + 8\sin(x + a_4)a^3 \cos(x + a_4)a_3 e^{(aa_4)} y \cos(a_4) + 32\sin(x + a_4)a\cos(x + a_4)a_3 e^{(aa_4)} y \cos(a_4) - \\ -16e^{(2aa_4)} y^2 - 4a^3 a_2 a_3 - 16aa_2 a_3 - 4a^5 \cos(x + a_4)^2 ze^{(2aa_4)} - 32\sin(x + a_4)\cos(x + a_4)a_2 a_3 - \\ -16\sin(x + a_4)a^4 \cos(x + a_4)a_1 - 16a_2^2 - 12e^{(aa_4)} a_2 a^3 y \cos(a_4) - 24e^{(aa_4)} a_2 a^2 y \sin(a_4) - \\ -48e^{(aa_4)} a_2 a y \cos(a_4) + 8a_3 e^{(aa_4)} a^2 y \cos(a_4) + 4a_3 e^{(aa_4)} a^3 y \sin(a_4) + 16a_3 e^{(aa_4)} a y \sin(a_4) - \\ -16ze^{(2aa_4)} a^3 + 32a_3 e^{(aa_4)} y \cos(a_4) - 32\sin(x + a_4)\cos(x + a_4)e^{(2aa_4)} y^2 \sin(a_4)\cos(a_4) + \\ + 2a^5 \sin(x + a_4)\cos(x + a_4)e^{(2aa_4)} y^2 \cos(a_4)^2 + 8a^3 \sin(x + a_4)\cos(x + a_4)e^{(2aa_4)} y^2 \cos(a_4)^2 - \\ -8\cos(x + a_4)^2 a^3 e^{(2aa_4)} y^2 \sin(a_4)\cos(a_4) - 2\cos(x + a_4)^2 a^5 e^{(2aa_4)} y^2 \sin(a_4)\cos(a_4) - \\ -3a^4 e^{(2aa_4)} y^2 + 16e^{(2aa_4)} y^2 \cos(a_4)^2 - 32a^2 \sin(x + a_4)\cos(x + a_4)e^{(2aa_4)} y^2 \sin(a_4)\cos(a_4) - \\ -6a^4 \cos(x + a_4)\sin(x + a_4)e^{(2aa_4)} y^2 \sin(a_4)\cos(a_4) - 6a^4 e^{(aa_4)} a_2 y \sin(a_4) - \\ -6a^4 \cos(x + a_4)\sin(x + a_4)a_2 a_3 - 32\cos(x + a_4)^2 a_3 e^{(aa_4)} a y \sin(a_4) - \\ -32\sin(x + a_4)\cos(x + a_4)a_2 e^{(aa_4)} y \cos(a_4) - 32\sin(x + a_4)\cos(x + a_4)e^{(aa_4)} y \sin(a_4)a_3 + \\ + 2a^4 \cos(x + a_4)^2 a_3 e^{(aa_4)} y \cos(a_4) + 64\cos(x + a_4)^2 e^{(aa_4)} a_2 a^2 y \sin(a_4) + \\ + 32\cos(x + a_4)^2 e^{(aa_4)} a_2 a y \cos(a_4) - 32\cos(x + a_4)^2 e^{(2aa_4)} y^2 \cos(a_4)^2 + \\ + 16e^{(2aa_4)} y^2 a^2 \cos(a_4)^2 + 32a^2 \cos(x + a_4)^2 e^{(2aa_4)} y^2 + 32\cos(x + a_4)^2 e^{(2aa_4)} y^2 + \\ + 6a^4 a_2^2 \cos(x + a_4)^2 - 8a^3 \cos(x + a_4)\sin(x + a_4)a_2^2 - 16a_1 a^3 -$$

$$\begin{aligned}
& -32a^2 \cos(x + a_4)^2 e^{(2aa_4)} y^2 \cos(a_4)^2 - 6a^4 e^{(2aa_4)} y^2 \cos(a_4)^2 \cos(x + a_4)^2 - \\
& -4a^3 e^{(2aa_4)} y^2 \sin(a_4) \cos(a_4) - 8a^3 \sin(x + a_4) \cos(x + a_4) e^{(2aa_4)} y^2 - \\
& -16ae^{(2aa_4)} y^2 \sin(a_4) \cos(a_4) - 2a^5 e^{(2aa_4)} y^2 \sin(x + a_4) \cos(x + a_4) - \\
& -2a^5 a_2^2 \sin(x + a_4) \cos(x + a_4) - 14\sin(x + a_4) a^4 \cos(x + a_4) e^{(aa_4)} a_2 y \cos(a_4) + \\
& + 2\sin(x + a_4) a^4 \cos(x + a_4) a_3 e^{(aa_4)} y \sin(a_4) - 4a^5 \cos(x + a_4) \sin(x + a_4) e^{(aa_4)} a_2 y \sin(a_4) - \\
& -8a^3 \cos(x + a_4) \sin(x + a_4) e^{(aa_4)} a_2 y \sin(a_4) + 6a^4 e^{(2aa_4)} y^2 \cos(x + a_4)^2 + \\
& + 3a^4 e^{(2aa_4)} y^2 \cos(a_4)^2 + 32\cos(x + a_4)^2 a_2^2 - 16e^{(2aa_4)} y^2 a^2 + 32\cos(x + a_4)^2 e^{(aa_4)} a_2 y \sin(a_4) - \\
& -32\cos(x + a_4)^2 a_3 e^{(aa_4)} y \cos(a_4) - 16\sin(x + a_4) a^4 \cos(x + a_4) e^{(2aa_4)} - \\
& -32a^2 \sin(x + a_4) \cos(x + a_4) a_2 a_3 - 8\cos(x + a_4)^2 a_3 e^{(aa_4)} a^3 y \sin(a_4) - \\
& -4\cos(x + a_4)^2 a^5 a_2 e^{(aa_4)} y \cos(a_4) + 14\cos(x + a_4)^2 a^4 e^{(aa_4)} a_2 y \sin(a_4) - \\
& -8\cos(x + a_4)^2 e^{(aa_4)} a_2 a^3 y \cos(a_4) + 16\cos(x + a_4)^2 e^{(2aa_4)} a^3 + 32a^2 \cos(x + a_4)^2 a_2^2 + \\
& + 16\cos(x + a_4)^2 a_1 a^3 - 4a^5 \cos(x + a_4)^2 a_1) / (a^3 (-4\cos(x + a_4)^2 + a^2 \cos(x + a_4)^2 + \\
& + 4\sin(x + a_4) a \cos(x + a_4) + 4))).
\end{aligned}$$

Левинвариантная форма Мауэра–Картана:

$$\begin{aligned}
\Omega = & \frac{1}{4} a_1 a^2 e^{(-2ax_4)} dx_1 dx_4 + \frac{1}{4} a_1 (4\sin(x_4) a \cos(x_4) - 4\cos(x_4)^2 - a^2 + \\
& + a^2 \cos(x_4)^2) e^{(-2ax_4)} dx_2 dx_2 - \frac{1}{4} a_1 e^{(-2ax_4)} (-4\sin(x_4) \cos(x_4) + a^2 \cos(x_4) \sin(x_4) - \\
& - 4\cos(x_4)^2 a + 2a) dx_2 dx_3 + \frac{1}{8} \frac{a_1 e^{(-2ax_4)} (a^2 x_2 + a^3 x_3 + 4x_3 a + 4x_2) dx_2 dx_4}{a} - \\
& - \frac{1}{4} a_1 e^{(-2ax_4)} (-4\sin(x_4) \cos(x_4) + a^2 \cos(x_4) \sin(x_4) - 4\cos(x_4)^2 a + 2a) dx_3 dx_2 - \\
& - \frac{1}{4} a_1 e^{(-2ax_4)} (-4\cos(x_4)^2 + a^2 \cos(x_4)^2 + 4\sin(x_4) a \cos(x_4) + 4) dx_3 dx_3 - \\
& - \frac{1}{8} \frac{a_1 e^{(-2ax_4)} (a^3 x_2 - a^2 x_3 + 4x_2 a - 4x_3) dx_3 dx_4}{a} + \frac{1}{4} a_1 a^2 e^{(-2ax_4)} dx_4 dx_1 + \\
& + \frac{1}{8} \frac{a_1 e^{(-2ax_4)} (a^2 x_2 + a^3 x_3 + 4x_3 a + 4x_2) dx_4 dx_2}{a} - \frac{1}{8} \frac{a_1 e^{(-2ax_4)} (a^3 x_2 - a^2 x_3 + 4x_2 a - 4x_3) dx_4 dx_3}{a}.
\end{aligned}$$

Инвариантная невырожденная метрика на M :

$$g = \frac{1}{8} \frac{a_1 e^{(-2ax)} (a^2 + 4) y dx dy}{a} + \frac{1}{4} a_1 a^2 e^{(-2ax)} dx dz + \frac{1}{8} \frac{a_1 e^{(-2ax)} (a^2 + 4) y dy dx}{a} -$$

$$- \frac{1}{4} a_1 e^{(-2ax)} (4a \cos(x) \sin(x) + a^2 \cos(x)^2 + 4 - 4 \cos(x)^2) dy dy + \frac{1}{4} a_1 a^2 e^{(-2ax)} dz dx.$$

Полная алгебра инфинитезимальных изометрий метрики g :

$$\left(\frac{4D_x}{a_1 a^2} + \frac{4(-2\cos(x) + a^2 \cos(x) + 3a \sin(x)) y D_y}{(2\sin(x) + a \cos(x)) a_1 a^2} + 2(8\cos(x) y^2 + 6a^2 \cos(x) y^2 + 4a^5 \cos(x) z + \right.$$

$$+ a^4 \cos(x) y^2 + 4\sin(x) y^2 a + 8\sin(x) a^4 z + \sin(x) y^2 a^3) D_z / ((2\sin(x) + a \cos(x)) a_1 a^5),$$

$$\frac{4e^{\left(-2a \left(-x + \arctg \left(\frac{\sin(x)}{\cos(x)} \right) \right) \right)} (2\sin(x) - a \cos(x)) \cos(x) D_y}{a_1 (-4 + 4\cos(x)^2 + a^2 \cos(x)^2)} -$$

$$- \frac{2(2a^2 \sin(x) \cos(x) + 8\cos(x) \sin(x) - 5a^3 \cos(x)^2 - 20a \cos(x)^2 + 16a) e^{\left(-2a \left(-x + \arctg \left(\frac{\sin(x)}{\cos(x)} \right) \right) \right)} y D_z}{(-4 + 4\cos(x)^2 + a^2 \cos(x)^2) a_1 a^3},$$

$$\frac{4e^{\left(-2a \left(-x + \arctg \left(\frac{\sin(x)}{\cos(x)} \right) \right) \right)} (2\sin(x) - a \cos(x)) \sin(x) D_y}{a_1 (-4 + 4\cos(x)^2 + a^2 \cos(x)^2)} + 2(a^3 \sin(x) \cos(x) + 4a \cos(x) \sin(x) -$$

$$- 2a^4 \cos(x)^2 - 6a^2 \cos(x)^2 + 6a^2 - 8 + 8\cos(x)^2) e^{\left(-2a \left(-x + \arctg \left(\frac{\sin(x)}{\cos(x)} \right) \right) \right)} y D_z / ((-4 + 4\cos(x)^2 +$$

$$+ a^2 \cos(x)^2) a_1 a^3), \frac{4D_z}{a_1 a^2}).$$

Символы Кристоффеля для g :

$$C = -2a dx D_x dx - \frac{(-2\cos(x) + a^2 \cos(x) + 3a \sin(x)) dx D_y dy}{(2\sin(x) + a \cos(x))} +$$

$$+ \frac{1}{2} \frac{(a^2 + 4) y (-2\cos(x) + a^2 \cos(x) + 3a \sin(x)) dx D_z dy}{a^3 (2\sin(x) + a \cos(x))} - \frac{(-2\cos(x) + a^2 \cos(x) + 3a \sin(x)) dy D_y dx}{(2\sin(x) + a \cos(x))} +$$

$$+ \frac{1}{2} \frac{(a^2 + 4) y (-2\cos(x) + a^2 \cos(x) + 3a \sin(x)) dy D_z dx}{a^3 (2\sin(x) + a \cos(x))} -$$

$$- \frac{1}{2} (10a^3 \sin(x) \cos(x) - 8a \cos(x) \sin(x) - 4 + 11a^2 + 2a^4 \cos(x)^2 - 16a^2 \cos(x)^2) dy D_z dy / a^3.$$

Тензор кривизны:

$$\begin{aligned}
 R = & (-a^2 - 1)D_y dx dx dy + (a^2 + 1)D_y dx dy dx + \frac{(a^4 + 5a^2 + 4)yD_z dx dx dy}{2a^3} - \\
 & - \frac{(a^4 + 5a^2 + 4)yD_z dx dy dx}{2a^3} - (-4\cos(x)^2 + a^4 \cos(x)^2 - 3a^2 \cos(x)^2 + 4a^3 \sin(x)\cos(x) + \\
 & + 4a\cos(x)\sin(x) + 4 + 4a^2)D_z dy dx dy / a^2 + (-4\cos(x)^2 + a^4 \cos(x)^2 - 3a^2 \cos(x)^2 + \\
 & + 4a^3 \sin(x)\cos(x) + 4a\cos(x)\sin(x) + 4 + 4a^2)D_z dy dy dx / a^2.
 \end{aligned}$$

Вычислим первую ковариантную производную кривизны, чтобы убедиться, что метрика не является метрикой постоянной кривизны:

$$\begin{aligned}
 R_1 = & -4(a^2 + 1)aD_y dx dx dy dx + 4(a^2 + 1)aD_y dx dy dx dx + \frac{2(a^4 + 5a^2 + 4)yD_z dx dx dy dx}{a^2} - \\
 & - \frac{2(a^4 + 5a^2 + 4)yD_z dx dy dx dx}{a^2} - 4(-4\cos(x)^2 + a^4 \cos(x)^2 - 3a^2 \cos(x)^2 + 4a^3 \sin(x)\cos(x) + \\
 & + 4a\cos(x)\sin(x) + 4 + 4a^2)D_z dy dx dy dx / a + 4(-4\cos(x)^2 + a^4 \cos(x)^2 - 3a^2 \cos(x)^2 + \\
 & + 4a^3 \sin(x)\cos(x) + 4a\cos(x)\sin(x) + 4 + 4a^2)D_z dy dy dx dx / a.
 \end{aligned}$$

Метрика является конформно плоской, тензор кручения нулевой. Уравнения на геодезические:

$$\begin{aligned}
 & \{ -(-4(\frac{d}{dt}x(t))(\frac{d}{dt}y(t))\cos(x(t)) + 2(\frac{d}{dt}x(t))(\frac{d}{dt}y(t))a^2 \cos(x(t)) + \\
 & + 6(\frac{d}{dt}x(t))(\frac{d}{dt}y(t))a \sin(x(t)) - 2(\frac{d^2}{dt^2}y(t))\sin(x(t)) - (\frac{d^2}{dt^2}y(t))a \cos(x(t))) / (2\sin(x(t)) + \\
 & + a \cos(x(t))) = 0, \frac{1}{2}(-31(\frac{d}{dt}y(t))^2 a^3 \cos(x(t)) + 36(\frac{d}{dt}y(t))^2 a^3 \cos(x(t))^3 - \\
 & - 14(\frac{d}{dt}y(t))^2 a^4 \sin(x(t))\cos(x(t))^2 + 20(\frac{d}{dt}y(t))^2 a \cos(x(t)) - 16(\frac{d}{dt}y(t))^2 a \cos(x(t))^3 + \\
 & + 40(\frac{d}{dt}y(t))^2 a^2 \cos(x(t))^2 \sin(x(t)) + 8(\frac{d}{dt}y(t))^2 \sin(x(t)) - 22(\frac{d}{dt}y(t))^2 a^2 \sin(x(t)) - \\
 & - 2(\frac{d}{dt}y(t))^2 a^5 \cos(x(t))^3 + 4(\frac{d}{dt}y(t))(\frac{d}{dt}x(t))y(t)a^2 \cos(x(t)) + \\
 & + 2(\frac{d}{dt}y(t))(\frac{d}{dt}x(t))y(t)a^4 \cos(x(t)) + 6(\frac{d}{dt}y(t))(\frac{d}{dt}x(t))y(t)a^3 \sin(x(t)) - \\
 & - 16(\frac{d}{dt}y(t))(\frac{d}{dt}x(t))y(t)\cos(x(t)) + 24(\frac{d}{dt}y(t))(\frac{d}{dt}x(t))y(t)a \sin(x(t)) +
 \end{aligned}$$

$$+4\left(\frac{d^2}{dt^2}z(t)\right)a^3 \sin(x(t)) + 2\left(\frac{d^2}{dt^2}z(t)\right)a^4 \cos(x(t))) / (a^3(2\sin(x(t)) + a\cos(x(t)))) = 0,$$

$$-2\left(\frac{d}{dt}x(t)\right)^2 a + \left(\frac{d^2}{dt^2}x(t)\right) = 0\}.$$

Решив эту систему 2 ОДУ второго порядка, получаем геодезические:

$$\{x(t) = -\frac{1}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}, \quad y(t) = \frac{1}{2} \frac{4C_3 C_5 \operatorname{tg}\left(\frac{1}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}\right) - 2C_3 C_5 a + C_4}{C_5 \left(2 \operatorname{tg}\left(\frac{1}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}\right) - a\right)},$$

$$z(t) = -\frac{1}{16} \left(C_4 \int \int (320C_3 C_5 \sin\left(\frac{1}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}\right) a^* \right.$$

$$* \cos\left(\frac{1}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}\right)^2 - 192C_3 C_5 \sin\left(\frac{1}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}\right) a +$$

$$+ 64C_4 a \cos\left(\frac{1}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}\right)^3 + 32a^2 \sin\left(\frac{1}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}\right) C_4^* \right.$$

$$* \cos\left(\frac{1}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}\right)^2 + 10a^4 \sin\left(\frac{1}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}\right) C_4^* \right.$$

$$* \cos\left(\frac{1}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}\right)^2 + 4a^6 \cos\left(\frac{1}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}\right)^3 C_3 C_5 -$$

$$- 256 \cos\left(\frac{1}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}\right)^3 C_3 C_5 a^2 - 2a^5 \cos\left(\frac{1}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}\right)^3 C_4 +$$

$$+ 8a^3 \cos\left(\frac{1}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}\right)^3 C_4 + 128C_3 C_5 \cos\left(\frac{1}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}\right)^3 -$$

$$- 128C_3 C_5 \cos\left(\frac{1}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}\right) - 32C_4 \sin\left(\frac{1}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}\right)^* \right.$$

$$* \cos\left(\frac{1}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}\right)^2 - C_4 a^5 \cos\left(\frac{3}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}\right) -$$

$$- 8C_4 a \cos\left(\frac{3}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}\right) - 16C_4 \sin\left(\frac{1}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}\right) +$$

$$+ 24a^2 \sin\left(\frac{1}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}\right) C_4 + 7a^4 \sin\left(\frac{1}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}\right) C_4 -$$

$$- 20a^3 \cos\left(\frac{1}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}\right) C_4 - 3a^5 \cos\left(\frac{1}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}\right) C_4 -$$

$$- 48a^3 \sin\left(\frac{1}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}\right) C_3 C_5 + 224 \cos\left(\frac{1}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}\right) C_3 C_5 a^2 +$$

$$+ 7C_4 a^4 \sin\left(\frac{3}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}\right) - 32C_4 a \cos\left(\frac{1}{2} \frac{\ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{a}\right) +$$

$$\begin{aligned}
& +64a^4 \cos\left(\frac{1 \ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{2a}\right) C_3 C_5 + 18C_4 a^3 \cos\left(\frac{3 \ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{2a}\right) - \\
& -20C_4 a^2 \sin\left(\frac{3 \ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{2a}\right) - 56a^4 \cos\left(\frac{1 \ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{2a}\right)^3 C_3 C_5 - \\
& -2a^3 \sin\left(\frac{1 \ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{2a}\right) C_3 C_5 \cos\left(\frac{1 \ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{2a}\right)^2 - \\
& -28a^5 \sin\left(\frac{1 \ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{2a}\right) C_3 C_5 \cos\left(\frac{1 \ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{2a}\right)^2) / \\
& /((tC_5 + C_6)^2 (-32 \sin\left(\frac{1 \ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{2a}\right) + 64 \sin\left(\frac{1 \ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{2a}\right)^* \\
& * \cos\left(\frac{1 \ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{2a}\right)^2 - 32 \sin\left(\frac{1 \ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{2a}\right)^* \\
& * \cos\left(\frac{1 \ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{2a}\right)^4 + 80a \cos\left(\frac{1 \ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{2a}\right) - \\
& -160a \cos\left(\frac{1 \ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{2a}\right)^3 + 80a \cos\left(\frac{1 \ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{2a}\right)^5 - \\
& -80a^2 \sin\left(\frac{1 \ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{2a}\right) \cos\left(\frac{1 \ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{2a}\right)^2 + \\
& +80a^2 \sin\left(\frac{1 \ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{2a}\right) \cos\left(\frac{1 \ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{2a}\right)^4 + \\
& +40a^3 \cos\left(\frac{1 \ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{2a}\right)^3 - 40a^3 \cos\left(\frac{1 \ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{2a}\right)^5 - \\
& -10 \sin\left(\frac{1 \ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{2a}\right) a^4 \cos\left(\frac{1 \ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{2a}\right)^4 + \\
& +a^5 \cos\left(\frac{1 \ln(2) + \ln(-a(tC_5 + C_6))}{2a}\right)^5)) dt dt - 16tC_1 a^5 - 16C_2 a^5 \} / a^5 \}
\end{aligned}$$

При $a = -1/4$. Умножение в группе $\bar{G}$:

$$\begin{aligned}
(x_1 &= a_1 - \frac{1}{2}a_2 x_3 e^{a_4} - \frac{1}{2}a_3 e^{a_4} x_3 a_4 + \frac{1}{2}a_3 e^{a_4} x_2 - \frac{1}{2}a_3 x_3 e^{a_4} + x_1 e^{(2a_4)}, \\
x_2 &= a_2 - e^{a_4} x_3 a_4 + e^{a_4} x_2, x_3 = a_3 + x_3 e^{a_4}, x_4 = x_4 + a_4).
\end{aligned}$$

Правоинвариантные векторные поля для группы Ли:

$$(D_{x_1}, -\frac{x_3 D_{x_1}}{2} + D_{x_2}, (\frac{x_2}{2} - \frac{x_3}{2}) D_{x_1} + D_{x_3}, 2x_1 D_{x_1} + (x_2 - x_3) D_{x_2} + x_3 D_{x_3} + D_{x_4}).$$

Действие группы $\bar{G}$ на многообразии M :

$$(x = x + a_4, y = \frac{a_2 + xa_3 + a_3a_4 + ye^{a_4}x - a_3 - ye^{a_4}}{x + a_4 - 1}, z = -\frac{1}{4}(2a_2ye^{a_4} + 2a_3ye^{a_4} - \\ -2x^2e^{(2a_4)}y^2a_4 + 8ze^{(2a_4)}x - 4ze^{(2a_4)}a_4^2 + 8ze^{(2a_4)}a_4 - 4ze^{(2a_4)}x^2 - 8ze^{(2a_4)}xa_4 - \\ -4a_1a_4^2 - 4a_1x^2 - 8a_1xa_4 + 2a_4^2a_2a_3 + 2x^2a_2a_3 - 4a_1 - 4a_3e^{a_4}yx + 4a_2ye^{a_4}x^2 + \\ + 2a_3e^{a_4}yx^2 - 2a_3e^{a_4}ya_4 + 8a_1a_4 + 2a_3e^{a_4}ya_4x + 4a_2ye^{a_4}xa_4 + 8a_1x + 4xa_4a_2a_3 - \\ -6a_2ye^{a_4}x - 4a_2ye^{a_4}a_4 + 2xa_4y^2e^{(2a_4)} - 2xa_4^2e^{(2a_4)}y^2 - 2xa_2a_3 - 2a_4a_2a_3 + \\ + a_4^2y^2e^{(2a_4)} - a_2^2 + 2xa_2^2 + 2a_4a_2^2 - 4ze^{(2a_4)}) / (x + a_4 - 1)^2).$$

Левинвариантная форма Мауэра–Картана:

$$\Omega = a_1e^{(-2x_4)}dx_1dx_4 - a_1e^{(-2x_4)}dx_2dx_2 - a_1e^{(-2x_4)}(x_4 - 1)dx_2dx_3 - \frac{1}{2}a_1e^{(-2x_4)}x_3dx_2dx_4 - \\ - a_1e^{(-2x_4)}(x_4 - 1)dx_3dx_2 - a_1e^{(-2x_4)}(x_4 - 1)^2dx_3dx_3 + \frac{1}{2}a_1e^{(-2x_4)}(x_2 + x_3)dx_3dx_4 + \\ + a_1e^{(-2x_4)}dx_4dx_1 - \frac{1}{2}a_1e^{(-2x_4)}x_3dx_4dx_2 + \frac{1}{2}a_1e^{(-2x_4)}(x_2 + x_3)dx_4dx_3.$$

Инвариантная невырожденная метрика на M :

$$g = \frac{1}{2}a_1e^{(-2x)}ydx dy + a_1e^{(-2x)}dx dz + \frac{1}{2}a_1e^{(-2x)}ydy dx - a_1e^{(-2x)}(x - 1)^2dy dy + a_1e^{(-2x)}dz dx.$$

Полная алгебра инфинитезимальных изометрий метрики g :

$$(\frac{D_x}{a_1} + \frac{y(x - 2)D_y}{a_1(x - 1)} + \frac{(xy^2 + 4zx - 4z)D_z}{2a_1(x - 1)}, -\frac{D_y}{a_1(x - 1)} + \frac{y(2x - 1)D_z}{2a_1(x - 1)}, \\ -\frac{x D_y}{a_1(x - 1)} + \frac{y(3x - 2)D_z}{2a_1(x - 1)}, \frac{D_z}{a_1}).$$

Символы Кристоффеля для g :

$$C = -2dx D_x dx - \frac{(x - 2)dx D_y dy}{x - 1} + \frac{y(x - 2)dx D_z dy}{2(x - 1)} - \frac{(x - 2)dy D_y dx}{x - 1} + \frac{y(x - 2)dy D_z dx}{2(x - 1)} + \\ + (-x^2 - \frac{3}{2} + 3x)dy D_z dy.$$

Тензор кривизны:

$$R = -D_y dx dx dy + D_y dx dy dx + \frac{y D_z dx dx dy}{2} - \frac{y D_z dx dy dx}{2} + \\ + (-x^2 + 2x - 1)D_z dy dx dy + (x^2 + 1 - 2x)D_z dy dy dx.$$

Вычислим первую ковариантную производную кривизны, чтобы убедиться, что метрика не является метрикой постоянной кривизны:

$$R_1 = -4D_y dx dx dy dx + 4D_y dx dy dx dx + 2yD_z dx dx dy dx - 2yD_z dx dy dx dx + \\ + (-4x^2 + 8x - 4)D_z dy dx dy dx + (4x^2 - 8x + 4)D_z dy dy dx dx.$$

Метрика является конформно плоской, тензор кручения нулевой. Уравнения на геодезические:

$$\left\{ \frac{-2(\frac{d}{dt}x(t))(\frac{d}{dt}y(t))x(t) + 4(\frac{d}{dt}x(t))(\frac{d}{dt}y(t)) + (\frac{d^2}{dt^2}y(t))x(t) - (\frac{d^2}{dt^2}y(t))}{x(t) - 1} = 0, \right. \\ \left. -\frac{1}{2}(2(\frac{d}{dt}y(t))^2 x(t)^3 - 8(\frac{d}{dt}y(t))^2 x(t)^2 + 9(\frac{d}{dt}y(t))^2 x(t) - 3(\frac{d}{dt}y(t))^2 - \right. \\ \left. -2(\frac{d}{dt}y(t))(\frac{d}{dt}x(t))y(t)x(t) + 4(\frac{d}{dt}y(t))(\frac{d}{dt}x(t))y(t) - 2(\frac{d^2}{dt^2}z(t))x(t) + \right. \\ \left. + 2(\frac{d^2}{dt^2}z(t)) / (x(t) - 1) = 0, -2(\frac{d}{dt}x(t))^2 + (\frac{d^2}{dt^2}x(t)) = 0 \right\}.$$

Решив эту систему 2 ОДУ второго порядка, получаем геодезические:

$$\{x(t) = -\frac{1}{2}\ln(2) - \frac{1}{2}\ln(-C_5 t - C_6), y(t) = \frac{C_3 C_5 \ln(2) + C_3 C_5 \ln(-C_5 t - C_6) + 2C_3 C_5 + 2C_4}{C_5 (\ln(2) + \ln(-C_5 t - C_6) + 2)}, \\ z(t) = (C_4^2 - C_4 C_3 C_5 \ln(2) - C_4 C_3 C_5 \ln(-C_5 t - C_6) - 2C_4 C_3 C_5 + \\ + C_4^2 \ln(2) + C_4^2 \ln(-C_5 t - C_6) + t C_1 C_5^2 \ln(2)^2 + 2t C_1 C_5^2 \ln(2) \ln(-C_5 t - C_6) + \\ + 4t C_1 C_5^2 \ln(2) + t C_1 C_5^2 \ln(-C_5 t - C_6)^2 + 4t C_1 C_5^2 \ln(-C_5 t - C_6) + 4t C_1 C_5^2 + \\ + C_2 C_5^2 \ln(2)^2 + 2C_2 C_5^2 \ln(2) \ln(-C_5 t - C_6) + 4C_2 C_5^2 \ln(2) + C_2 C_5^2 \ln(-C_5 t - \\ - C_6)^2 + 4C_2 C_5^2 \ln(-C_5 t - C_6) + 4C_2 C_5^2) / (C_5^2 (\ln(2) + \ln(-C_5 t - C_6) + 2)^2)\}.$$

1.8.4. Когомологии:

$$C = \{\{\}, \{\theta_3\}, \{-\theta_2 \wedge \theta_3\}, \{-\theta_1 \wedge \theta_2 \wedge \theta_3\}, \{\}\}, H = \{\{\theta_3\}, \{-\theta_2 \wedge \theta_3\}, \{-\theta_1 \wedge \theta_2 \wedge \theta_3\}\}.$$

Умножение в группе $\bar{G}$:

$$(x_1 = a_1 + 2a_2 x_3 e^{(-a_4)} + 2a_2 a_4 x_3 e^{(-a_4)} + 2a_2 a_3 x_4 + 2a_2 x_4 x_3 e^{(-a_4)} + 2x_2 e^{a_4} a_3 a_4 + \\ + 2x_2 e^{a_4} a_3 x_4 + 2x_2 a_4 x_3 + x_1, x_2 = a_2 + x_2 e^{a_4}, x_3 = a_3 + x_3 e^{(-a_4)}, x_4 = x_4 + a_4).$$

Правоинвариантные векторные поля для группы Ли:

$$(D_{x_1}, (2x_3 + 2x_3 x_4)D_{x_1} + D_{x_2}, 2x_2 x_4 D_{x_1} + D_{x_3}, 2x_3 x_2 D_{x_1} + x_2 D_{x_2} - x_3 D_{x_3} + D_{x_4}).$$

Действие группы $\bar{G}$ на многообразии M :

$$(x = x + a_4, y = -a_2 + ye^{a_4} + a_3 e^{(2x+2a_4)}, z = -a_2^2 + 2a_2 ye^{a_4} - 2a_3 e^{(2x+2a_4)} a_2 a_4 + \\ + e^{(2x+2a_4)} a_1 + e^{(2a_4)} z).$$

Левинвариантная форма Мауэра–Картана:

$$\Omega = a_1 dx_1 dx_4 - a_1 e^{(-2x_4)} dx_2 dx_2 + a_1 dx_2 dx_3 - 2a_1 x_3 x_4 dx_2 dx_4 + a_1 dx_3 dx_2 - \\ - a_1 e^{(2x_4)} dx_3 dx_3 - 2a_1 x_2 (1 + x_4) dx_3 dx_4 + a_1 dx_4 dx_1 - 2a_1 x_3 x_4 dx_4 dx_2 - \\ - 2a_1 x_2 (1 + x_4) dx_4 dx_3 - 4a_1 x_3 x_2 dx_4 dx_4.$$

Инвариантная невырожденная метрика на M :

$$g = -4a_1 (z + y^2) e^{(-2x)} dx dx + 2a_1 ye^{(-2x)} dx dy + a_1 e^{(-2x)} dx dz + 2a_1 ye^{(-2x)} dy dx - \\ - a_1 e^{(-2x)} dy dy + a_1 e^{(-2x)} dz dx.$$

Полная алгебра инфинитезимальных изометрий метрики g :

$$(\frac{D_x}{a_1} + \frac{yD_y}{a_1} + \frac{2zD_z}{a_1}, -\frac{e^{(2x)} D_y}{a_1}, -\frac{D_y}{a_1} + \frac{2yD_z}{a_1}, \frac{e^{(2x)} D_z}{a_1}).$$

Символы Кристоффеля для g :

$$C = -dx D_y dy + (4z + 4y^2) dx D_z dx - 2y dx D_z dy - 2dx D_z dz - dy D_y dx - 2y dy D_z dx + \\ + dy D_z dy - 2dz D_z dx.$$

Тензор кривизны:

$$R = D_y dx dx dy - D_y dx dy dx - 2y D_z dx dx dy + 2y D_z dx dy dx + D_z dy dx dy - D_z dy dy dx.$$

Вычислим первую ковариантную производную кривизны, чтобы убедиться, что метрика является метрикой постоянной кривизны:

$$R_1 = 0.$$

Метрика является конформно плоской. Тензор кручения нулевой. Уравнения на геодезические:

$$\{-2(\frac{d}{dt} x(t))(\frac{d}{dt} y(t)) + (\frac{d^2}{dt^2} y(t)) = 0, -4(\frac{d}{dt} x(t))(\frac{d}{dt} z(t)) + (\frac{d}{dt} y(t))^2 - \\ -4(\frac{d}{dt} x(t))(\frac{d}{dt} y(t))y(t) + 4(\frac{d}{dt} x(t))^2 z(t) + 4(\frac{d}{dt} x(t))^2 y(t)^2 + (\frac{d^2}{dt^2} z(t)) = 0, \frac{d^2}{dt^2} x(t) = 0\}.$$

Решая эту систему 2 ОДУ второго порядка, получим геодезические:

$$\{x(t) = C_3 t + C_4, y(t) = \frac{(2C_1 C_3 + e^{(2C_3 t + 2C_4)} C_2)}{2C_3}, \frac{d^2}{dt^2} z(t) = 4C_3 \left(\left(\frac{d}{dt} z(t) \right) - C_3 z(t) - C_1^2 C_3 \right\}.$$

1.8.5. Когомологии:

$$C = \{\{\}, \{\theta_3\}, \{-\theta_2 \wedge \theta_3\}, \{-\theta_1 \wedge \theta_2 \wedge \theta_3\}, \{\}\}, H = \{\{\theta_3\}, \{-\theta_2 \wedge \theta_3\}, \{-\theta_1 \wedge \theta_2 \wedge \theta_3\}\}.$$

Умножение в группе $\bar{G}$:

$$\begin{aligned} (x_1 = -x_2^2 \cos(a_4) \sin(a_4) + x_3^2 \cos(a_4) \sin(a_4) + 2x_2 x_3 \cos(a_4)^2 - 2a_2 x_2 \sin(a_4) + \\ + 2a_2 x_3 \cos(a_4) + a_1 + x_1 + a_2^2 x_4 + a_3^2 x_4 + x_2^2 a_4 + x_3^2 a_4 - 2x_3 x_2 + 2a_2 a_4 x_2 \cos(a_4) + \\ + 2a_2 a_4 x_3 \sin(a_4) + 2a_2 x_4 x_2 \cos(a_4) + 2a_2 x_4 x_3 \sin(a_4) - 2a_3 a_4 x_2 \sin(a_4) + 2a_3 a_4 x_3 \cos(a_4) - \\ - 2a_3 x_4 x_2 \sin(a_4) + 2a_3 x_4 x_3 \cos(a_4), x_2 = a_2 + x_2 \cos(a_4) + x_3 \sin(a_4), \\ x_3 = a_3 - x_2 \sin(a_4) + x_3 \cos(a_4), x_4 = x_4 + a_4). \end{aligned}$$

Правоинвариантные векторные поля для группы Ли:

$$(D_{x_1}, (2x_2 x_4 + 2x_3) D_{x_1} + D_{x_2}, 2x_3 x_4 D_{x_1} + D_{x_3}, 2x_3^2 D_{x_1} + x_3 D_{x_2} - x_2 D_{x_3} + D_{x_4}).$$

Действие группы $\bar{G}$ на многообразии M :

$$\begin{aligned} (x = x + a_4, y = (2\cos(x + a_4) \sin(x + a_4) a_2 + 2\cos(x + a_4) \sin(x + a_4) y \sin(a_4) + 2\cos(x + a_4)^2 a_3 + \\ + 2\cos(x + a_4)^2 y \cos(a_4) - a_2 - y \sin(a_4) - a_3 - y \cos(a_4)) / (-1 + 2\cos(x + a_4)^2), \\ z = (z + a_1 + 2\cos(x + a_4) \sin(x + a_4) a_1 + 2\cos(x + a_4) \sin(x + a_4) z + \\ + 4\cos(x + a_4) \sin(x + a_4) a_3 a_4 y \cos(a_4) + 4\cos(x + a_4) \sin(x + a_4) a_3 x y \cos(a_4) + \\ + 2\cos(x + a_4) \sin(x + a_4) a_3^2 x + y^2 \cos(a_4) \sin(a_4) + 2a_2 y \cos(a_4) + 2y^2 \cos(x + a_4)^2 \cos(a_4)^2 - \\ - 4\cos(x + a_4) \sin(x + a_4) a_2 a_4 y \sin(a_4) - 4\cos(x + a_4) \sin(x + a_4) a_2 x y \sin(a_4) + \\ + 4x y^2 \cos(a_4)^2 \cos(x + a_4) \sin(x + a_4) + 4y^2 a_4 \cos(a_4)^2 \cos(x + a_4) \sin(x + a_4) - \\ - 4x y^2 \cos(x + a_4) \sin(x + a_4) - 2a_2^2 x \cos(x + a_4) \sin(x + a_4) - 2y^2 a_4 \cos(x + a_4) \sin(x + a_4) - \\ - 4a_4 a_2^2 \cos(x + a_4) \sin(x + a_4) - 2y^2 \cos(x + a_4)^2 - y^2 \cos(a_4)^2 + 2a_2 x a_3 + 2a_2 a_4 a_3 + a_2^2 + \\ + 2a_2 x y \cos(a_4) + 2x y \sin(a_4) a_3 + 2x y^2 \sin(a_4) \cos(a_4) + 2a_4 y \sin(a_4) a_3 + \\ + 2a_4 y^2 \sin(a_4) \cos(a_4) + 2a_2 a_4 y \cos(a_4) - 4\cos(x + a_4)^2 a_2 y \sin(a_4) - 4\cos(x + a_4)^2 a_2 x a_3 - \\ - 4\cos(x + a_4)^2 a_2 a_4 a_3 + a_2^2 x + a_3^2 x + y^2 a_4 + 2a_2 y \sin(a_4) + 2a_2 a_4 y \sin(a_4) + 2a_2 x y \sin(a_4) + \\ + 2a_3 a_4 y \cos(a_4) + 2a_3 x y \cos(a_4) - 2\cos(x + a_4)^2 a_2^2 + 2\cos(x + a_4) \sin(x + a_4) y^2 \cos(a_4) \sin(a_4) + \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& +4\cos(x+a_4)\sin(x+a_4)a_2y\cos(a_4) - 4\cos(x+a_4)^2a_2x\cos(a_4) - 4\cos(x+a_4)^2x\sin(a_4)a_3 - \\
& -4\cos(x+a_4)^2xy^2\sin(a_4)\cos(a_4) - 4\cos(x+a_4)^2a_2a_4y\cos(a_4) - 4\cos(x+a_4)^2a_4y\sin(a_4)a_3 - \\
& -4\cos(x+a_4)^2a_4y^2\sin(a_4)\cos(a_4) + y^2) / (2\cos(x+a_4)\sin(x+a_4) + 1)).
\end{aligned}$$

Левинвариантная форма Мауэра–Картана:

$$\begin{aligned}
\Omega = & a_1 dx_1 dx_4 + a_1 (2\cos(x_4)\sin(x_4) - 1) dx_2 dx_2 + a_1 (-1 + 2\cos(x_4)^2) dx_2 dx_3 - \\
& -2a_1 x_2 x_4 dx_2 dx_4 + a_1 (-1 + 2\cos(x_4)^2) dx_3 dx_2 - a_1 (2\cos(x_4)\sin(x_4) + 1) dx_3 dx_3 - \\
& -2a_1 (x_3 x_4 + x_2) dx_3 dx_4 + a_1 dx_4 dx_1 - 2a_1 x_2 x_4 dx_4 dx_2 - 2a_1 (x_3 x_4 + x_2) dx_4 dx_3 - \\
& -2a_1 (x_2^2 + x_3^2) dx_4 dx_4.
\end{aligned}$$

Инвариантная невырожденная метрика на M :

$$g = -2a_1 y^2 dx dx - 2a_1 xy dx dy + a_1 dx dz - 2a_1 xy dy dx - a_1 (2\cos(x)\sin(x) + 1) dy dy + a_1 dz dx.$$

Полная алгебра инфинитезимальных изометрий метрики g :

$$\begin{aligned}
& \left(\frac{D_x}{a_1} - \frac{y\cos(2x)D_y}{a_1(2\cos(x)\sin(x) + 1)} + \frac{2y^2(2x\cos(x)\sin(x) + 2\cos(x)^2 - 1 - x)D_z}{a_1(-1 + 2\cos(x)^2)}, \right. \\
& - \frac{(\sin(2x) + 1)^{\frac{1}{2}} \sin(x)D_y}{a_1(2\cos(x)\sin(x) + 1)} - \frac{(\cos(x) + \sin(x) + 2\sin(x)x)yD_z}{a_1(\sin(2x) + 1)^{\frac{1}{2}}}, \\
& \left. - \frac{(\sin(2x) + 1)^{\frac{1}{2}} \cos(x)D_y}{a_1(2\cos(x)\sin(x) + 1)} - \frac{(-\cos(x) + 2x\cos(x) - \sin(x))yD_z}{a_1(\sin(2x) + 1)^{\frac{1}{2}}}, \frac{D_z}{a_1} \right).
\end{aligned}$$

Символы Кристоффеля для g :

$$\begin{aligned}
C = & \frac{(\cos(x) - \sin(x))dx D_y dy}{\cos(x) + \sin(x)} - \frac{2y(2x\cos(x)\sin(x) + 2\cos(x)^2 - 1 - x)dx D_z dy}{-1 + 2\cos(x)^2} + \\
& + \frac{(\cos(x) - \sin(x))dy D_y dx}{\cos(x) + \sin(x)} - \frac{2y(2x\cos(x)\sin(x) + 2\cos(x)^2 - 1 - x)dy D_z dx}{-1 + 2\cos(x)^2} - \\
& -(2x - 2\cos(x)^2 + 1)dy D_z dy.
\end{aligned}$$

Тензор кривизны:

$$\begin{aligned}
R = & -D_y dx dx dy + D_y dx dy dx - 2xy D_z dx dx dy + 2xy D_z dx dy dx - \\
& -(2\cos(x)\sin(x) + 1)D_z dy dx dy + (2\cos(x)\sin(x) + 1)D_z dy dy dx.
\end{aligned}$$

Вычислим первую ковариантную производную кривизны, чтобы убедиться, что метрика является метрикой постоянной кривизны:

$$R_1 = 0.$$

Метрика является конформно плоской. Тензор кручения нулевой. Уравнения на геодезические:

$$\begin{aligned} & \{ (2(\frac{d}{dt}x(t))(\frac{d}{dt}y(t))\cos(x(t)) - 2(\frac{d}{dt}x(t))(\frac{d}{dt}y(t))\sin(x(t)) + (\frac{d^2}{dt^2}y(t))\cos(x(t)) + \\ & + (\frac{d^2}{dt^2}y(t))\sin(x(t))) / (\cos(x(t)) + \sin(x(t))), (2(\frac{d}{dt}y(t))^2 x(t) - 4(\frac{d}{dt}y(t))^2 x(t)\cos(x(t))^2 - \\ & - 4(\frac{d}{dt}y(t))^2 \cos(x(t))^2 + 4(\frac{d}{dt}y(t))^2 \cos(x(t))^4 + (\frac{d}{dt}y(t))^2 - \\ & - 8(\frac{d}{dt}y(t))(\frac{d}{dt}x(t))y(t)x(t)\cos(x(t))\sin(x(t)) - 8(\frac{d}{dt}y(t))(\frac{d}{dt}x(t))y(t)\cos(x(t))^2 + \\ & + 4(\frac{d}{dt}y(t))(\frac{d}{dt}x(t))y(t) + 4(\frac{d}{dt}y(t))(\frac{d}{dt}x(t))y(t)x(t) - \\ & - (\frac{d^2}{dt^2}z(t)) + 2(\frac{d^2}{dt^2}z(t))\cos(x(t))^2) / (-1 + 2\cos(x(t))^2), \frac{d^2}{dt^2}x(t) \}. \end{aligned}$$

Решив эту систему 2 ОДУ второго порядка, получаем геодезические:

$$\begin{aligned} & \{x(t) = C_5 t + C_6, y(t) = \frac{C_3 C_5 \operatorname{tg}(C_5 t + C_6) - C_4 + C_3 C_5}{C_5 (\operatorname{tg}(C_5 t + C_6) + 1)}, \\ & z(t) = C_4 \iint (C_4 - 16\sin(2C_5 t + 2C_6)C_6 C_3 C_5 \sin(C_5 t + C_6)\cos(C_5 t + C_6) - \\ & - 16C_5^2 \sin(2C_5 t + 2C_6)t C_3 \sin(C_5 t + C_6)\cos(C_5 t + C_6) + \\ & + 8C_5 \sin(2C_5 t + 2C_6)t C_4 \sin(C_5 t + C_6)\cos(C_5 t + C_6) + C_4 \cos(4C_5 t + 4C_6) - \\ & - 8\cos(2C_5 t + 2C_6)C_3 C_5 + 8C_5^2 t C_3 + 8C_6 C_3 C_5 + 8\cos(2C_5 t + 2C_6)C_4 \cos(C_5 t + C_6)^2 - \\ & - 8C_6 C_4 \cos(C_5 t + C_6)^2 - 4C_4 \cos(2C_5 t + 2C_6)C_5 t - 4C_4 \cos(2C_5 t + 2C_6)C_6 - \\ & - 8C_5^2 \sin(2C_5 t + 2C_6)t C_3 - 8\sin(2C_5 t + 2C_6)C_6 C_3 C_5 + \\ & + 8C_5 \sin(2C_5 t + 2C_6)t C_4 \cos(C_5 t + C_6)^2 + 8\cos(2C_5 t + 2C_6)C_4 \sin(C_5 t + C_6)\cos(C_5 t + C_6) - \\ & - 8C_6 C_4 \sin(C_5 t + C_6)\cos(C_5 t + C_6) + 8\sin(2C_5 t + 2C_6)C_6 C_4 \sin(C_5 t + C_6)\cos(C_5 t + C_6) - \\ & - 16\cos(2C_5 t + 2C_6)C_3 C_5 \sin(C_5 t + C_6)\cos(C_5 t + C_6) + \\ & + 16C_5^2 t C_3 \sin(C_5 t + C_6)\cos(C_5 t + C_6) - 8C_5 t C_4 \sin(C_5 t + C_6)\cos(C_5 t + C_6) + \\ & + 16C_6 C_3 C_5 \sin(C_5 t + C_6)\cos(C_5 t + C_6) + 8\sin(2C_5 t + 2C_6)C_6 C_4 \cos(C_5 t + C_6)^2 - \end{aligned}$$

$$-8C_5 t C_4 \cos(C_5 t + C_6)^2) / (\cos(2C_5 t + 2C_6)(-1 - 4\cos(C_5 t + C_6)^2 + 4\cos(C_5 t + C_6)^4 - \\ -4\cos(C_5 t + C_6)\sin(C_5 t + C_6))) dt dt / 2 + C_1 t + C_2 \}.$$

2.21.1. Когомологии:

$$C = \{\{\}, \{\}, \{\}, \{-\theta_1 \wedge \theta_2 \wedge \theta_3\}, \{\}\}, H = \{\{\}, \{\}, \{-\theta_1 \wedge \theta_2 \wedge \theta_3\}\}.$$

Умножение в группе $\bar{G}$:

$$(x_1 = a_1 + a_2 x_4 e^{(-a_5)} + a_3 x_4 e^{(-a_5)} a_4 + a_3 x_4^2 e^{(-2a_5)} - a_3 x_4 e^{(-a_5)} a_4 a_5 + \frac{x_3 e^{a_5} a_4^2}{2} + \\ + x_3 x_4 a_4 + x_1 e^{(-a_5)}, x_2 = a_2 + a_3 a_5 x_4 e^{(-a_5)} + a_3 a_4 x_5 + a_3 x_5 x_4 e^{(-a_5)} + a_3 x_4 e^{(-a_5)} + \\ + x_3 e^{a_5} a_4 a_5 + x_3 e^{a_5} a_4 x_5 + x_3 a_5 x_4 + x_2, x_3 = a_3 + x_3 e^{a_5}, x_4 = a_4 + x_4 e^{(-a_5)}, x_5 = x_5 + a_5).$$

Правоинвариантные векторные поля для группы Ли:

$$(D_{x_1}, x_4 D_{x_1} + D_{x_2}, x_4^2 D_{x_1} + (x_4 x_5 + x_4) D_{x_2} + D_{x_3}, x_3 x_4 D_{x_1} + x_3 x_5 D_{x_2} + D_{x_4}, \\ x_1 D_{x_1} + x_3 x_4 D_{x_2} + x_3 D_{x_3} - x_4 D_{x_4} + D_{x_5}).$$

Действие группы $\bar{G}$ на многообразии M :

$$(x = a_3 + x e^{a_5}, y = a_2 + y - a_5 a_4 a_3 - a_3 a_4 - x e^{a_5} a_4, \\ z = a_1 + \frac{1}{2} x e^{a_5} a_4^2 + z e^{(-a_5)} - a_4 a_2 - a_4 y + a_5 a_4^2 a_3)$$

Левоинвариантная форма Мауэра–Картана:

$$\Omega := a_1 dx_1 dx_3 - a_1 dx_2 dx_2 + a_1 x_4 x_5 dx_2 dx_3 + a_1 (x_5 + 1) x_3 dx_2 dx_4 + a_1 x_4 x_3 dx_2 dx_5 + \\ + a_1 dx_3 dx_1 + a_1 x_4 x_5 dx_3 dx_2 - a_1 x_4^2 (x_5^2 + 1) dx_3 dx_3 - a_1 (x_3 x_5^2 x_4 + x_4 x_3 + x_2) dx_3 dx_4 - \\ - a_1 x_4^2 x_5 x_3 dx_3 dx_5 + a_1 (x_5 + 1) x_3 dx_4 dx_2 - a_1 (x_3 x_5^2 x_4 + x_4 x_3 + x_2) dx_4 dx_3 \\ - a_1 (x_5 + 1)^2 x_3^2 dx_4 dx_4 - a_1 (x_5 + 1) x_3^2 x_4 dx_4 dx_5 + a_1 x_4 x_3 dx_5 dx_2 \\ - a_1 x_4^2 x_5 x_3 dx_5 dx_3 - a_1 (x_5 + 1) x_3^2 x_4 dx_5 dx_4 - a_1 x_4^2 x_3^2 dx_5 dx_5.$$

Инвариантная невырожденная метрика на M :

$$g = a_1 dx dz - a_1 dy dy + a_1 dz dx.$$

Полная алгебра инфинитезимальных изометрий метрики g :

$$(\frac{y D_x}{a_1} + \frac{z D_y}{a_1}, \frac{D_x}{a_1}, \frac{x D_x}{a_1} - \frac{z D_z}{a_1}, -\frac{x D_y}{a_1} - \frac{y D_z}{a_1}, -\frac{D_y}{a_1}, \frac{D_z}{a_1}).$$

Символы Кристоффеля для g :

$$C = 0.$$

Тензор кривизны нулевой. Вычислим первую ковариантную производную кривизны, чтобы убедиться, что метрика является метрикой постоянной кривизны:

$$R_I = 0.$$

Метрика является конформно плоской. Тензор кручения нулевой. Уравнения на геодезические:

$$\left\{ \frac{d^2}{dt^2} x(t) = 0, \frac{d^2}{dt^2} y(t) = 0, \frac{d^2}{dt^2} z(t) = 0 \right\}.$$

Решив эту систему 2 ОДУ второго порядка, получаем геодезические:

$$\{x(t) = C_5 t + C_6, y(t) = C_3 t + C_4, z(t) = C_1 t + C_2\}.$$

Полученные результаты могут быть использованы для решения различных геометрических задач. Существуют также разные способы отождествления геодезических псевдоримановых многообразий с траекториями консервативных и неконсервативных динамических систем, которые открывают широкие возможности для приложения результатов исследования в физике и механике.

Литература

1. Арнольд В. И. Математические методы классической механики / В. И. Арнольд. – М., 1989. – 472 с.
2. Онищик А. Л. Топология транзитивных групп Ли преобразований / А. Л. Онищик. – М.: Физ. – мат. лит., 1995. – 344 с.
3. Gordon Carolyn S. Isometry groups of Riemannian solvmanifolds / Carolyn S. Gordon, Edward N. Wilson // Trans. Ampr. Math. Soc. – 1988. – 307, № 1. – P. 245–269.
4. Kobayashi S. Foundations of Differential Geometry/ S. Kobayashi, K. Nomizu // New-York-London, v. I, 1963; v. II, 1969.
5. G. D. Mostow. The extensibility of local Lie groups of transformations and groups on surfaces. / G. D. Mostow. – Ann. Math., V. 52, no. 3, pp. 606–636 (1950).
6. Komrakov B. Three-dimensional isotropically-faithful homogeneous spaces/ B. Komrakov, A. Tchourioumov, N. Mozhey et al. – V. I–III, Preprints Univ. Oslo, no. 35–37, (1993).
7. Schmidt B. G. Homogeneous Riemannian spaces and Lie algebras of Killing fields / B.G. Schmidt// Gen. Relat. and Gravit. 1971. – 2, № 2. – P. 105–120.