

УДК 514.763: 514.8

© Аминова А. В., Хакимов Д. Р., 2019

О ПРОЕКТИВНЫХ ДВИЖЕНИЯХ 5-МЕРНЫХ ПРОСТРАНСТВ. II. H-ПРОСТРАНСТВА ТИПА {41}

Аминова А. В.^{a,1}, Хакимов Д. Р.^{b,2}

^a Кафедра теории относительности и гравитации, Институт физики, Казанский (Приволжский) федеральный университет, г. Казань, 420008, Россия

^b Кафедра геометрии, отделение математики, Институт математики и механики им. Н. И. Лобачевского, Казанский (Приволжский) федеральный университет, Казань, 420008, Россия

Исследуются пятимерные псевдоримановы многообразия (M, g) , допускающие инфинитезимальные проективные преобразования. Для n -мерных собственно римановых и лоренцевых пространств эта задача была решена в работах Т. Леви-Чивита, А. З. Петрова, А. С. Солодовникова и А. В. Аминовой. Проблема классификации псевдоримановых многообразий произвольных сигнатуры и размерности по алгебрам и группам Ли проективных преобразований, поставленная более ста лет назад, остается открытой. В данной работе с помощью метода косономального репера (Аминова) определяются пятимерные h -пространства типа {41} и устанавливаются необходимые и достаточные условия существования проективных движений того же типа.

Ключевые слова: пятимерное псевдориманово многообразие, проективное преобразование, h -пространство типа {41}.

ON PROJECTIVE MOTIONS OF 5-DIMENSIONAL SPACES II. H -SPACES OF THE TYPE {41}

Aminova A. V.^{a,1}, Khakimov D. R.^{b,2}

^a Department of Relativity and Gravitation, Institute of Physics, Kazan (Volga Region) Federal University, Kazan, 420008, Russia

^b Department of Geometry, Division of Mathematics, N.I. Lobachevsky Institute of Mathematics and Mechanics, Kazan (Volga Region) Federal University, Kazan, 420008, Russia

We study five-dimensional pseudo-Riemannian manifolds (M, g) that admit non-homothetic infinitesimal projective transformations. A similar problem for n -dimensional proper Riemannian and Lorentzian spaces was solved by T. Levi-Civita, A. Z. Petrov, A. S. Solodovnikov, and A. V. Aminova. For pseudo-Riemannian manifolds of arbitrary signature and dimension the problem of their classification on algebras and Lie groups of projective transformations, set over a hundred years ago, remains open. In this paper, using the method of the skew-normal frame (Aminova), five-dimensional h -spaces of type {41} are defined and necessary and sufficient conditions for the existence of projective motions of the same type are established.

Keywords: five-dimensional pseudo-Riemannian manifold, projective motion, h -space of the type {41}.

PACS: 11.10.Kk

DOI: 10.17238/issn2226-8812.2019.1.45-55

¹E-mail: asya.aminova@kpfu.ru

²E-mail: dzhamoliddink@mail.ru

Введение

Принципиальное значение для нахождения решений уравнений физических полей имеет выбор анзаца – общей конфигурации полевых потенциалов, устанавливаемой из теоретико-групповых соображений (анзац Виттена, процедура Форгача–Мантона построения анзацев янг-миллсовских и хиггсовских полей для широкого класса пространственно-временных симметрий и др.). Симметрии используются также для построения законов сохранения, составляющих основу любой физической теории. Согласно теореме Э. Нётер и исследованиям группы американских ученых проективные и аффинные движения приводят к фундаментальным механическим и полевым законам сохранения. Главная трудность при построении таких законов сохранения заключается, по мнению авторов, в нахождении указанных движений

Векторное поле X на многообразии M с проективной структурой Π называется *инфинитезимальным проективным преобразованием*, или *проективным движением* (п.д.), если порождаемая этим полем в окрестности каждой точки $p \in M$ локальная 1-параметрическая группа состоит из (локальных) проективных преобразований, т.е. автоморфизмов проективной структуры. Для этого необходимо и достаточно выполнение следующих условий:

$$L_X g = h \quad (1)$$

(обобщенное уравнение Киллинга) и

$$\nabla h(Y, Z, W) = 2g(Y, Z)W\varphi + g(Y, W)Z\varphi + g(Z, W)Y\varphi \quad (2)$$

(уравнение Эйзенхарта), где $Y, Z, W \in TM$, $(n+1)\varphi = \operatorname{div}X$. Если $\varphi = \operatorname{const}$, т.е. $\operatorname{div}X = \operatorname{const}$, то проективное движение является аффинным, в частности, при $h = cg$ гомотетическим (преобразование подобия), а при $h = 0$ изометрическим (сохраняющим метрику g).

Данная статья посвящена проблеме определения псевдоримановых многообразий (M, g) , допускающих алгебры Ли инфинитезимальных проективных (в частности, аффинных) преобразований, более широкие, чем алгебры Ли инфинитезимальных гомотетий. Подобная задача для n -мерных собственно римановых и лоренцевых пространств была решена в работах Т. Леви-Чивита, А. С. Солодовникова, А. З. Петрова и А. В. Аминовой ([4], см. обзор в [9]). Для псевдоримановых многообразий произвольных сигнатуры и размерности проблема их классификации по алгебрам и группам Ли проективных преобразований, поставленная более ста лет назад, остается открытой.

Классификация пространств, допускающих негомотетические проективные движения, основана на разбиении их по типам в соответствии с алгебраической структурой производной Ли $L_X g$ метрики g в направлении проективного движения X , определяемой в каждой точке $p \in V \subseteq M$ характеристикой Сегре χ тензора $h = L_X g$. Тип тензора $L_X g$ определяет тип проективного движения X и тип метрики g в области V . Такие метрики будем называть *h -метриками типа χ* , а соответствующие пространства – *h -пространствами типа χ* .

В работах [10] и [11] исследованы пятимерные h -пространства типов соответственно {221} и {32}. В данной работе с помощью метода косономального репера ([9], см. также [11], где приведены необходимые сведения, касающиеся определения и свойств косономального репера) определяются пятимерные h -пространства типа {41} (теорема 1) и устанавливаются необходимые и достаточные условия существования проективного движения типа {41} (теорема 2).

1. Вычисление 1-формы связности.

Пусть $(Y_h = \xi^i \partial / \partial x^i)$ – косономальный репер в области $V \subseteq M$, θ_h – каноническая 1-форма, сопряженная с Y_h . В терминах локальной координатной системы каноническая форма $\theta = \theta^i E_i$ задается соотношением ([9], с. 96)

$$\theta^i = \Theta_j^i dx^j \quad \left(dx^k = \xi^k \theta^i \right), \quad (3)$$

где (Θ_j^i) – обратная матрица для $\begin{pmatrix} \xi^k \\ j \end{pmatrix}$:

$$\xi^i \Theta_j^k = \delta_j^i. \quad (4)$$

Пусть θ_h – каноническая 1-форма, сопряженная с Y_h , (Y_h) – (канонический) косономальный репер в области $V \subseteq M$, в котором билинейные формы g и h имеют канонический вид

$$g|_V = \sum_{p=1}^2 g_p, \quad h|_V = \sum_{p=1}^2 (\lambda_p + 2\varphi)g_p + h_0 \equiv a + 2\varphi g, \quad 2\varphi = \sum_{p=1}^2 \lambda_p,$$

где λ_1, λ_2 – не равные друг другу характеристические числа билинейной формы $a = h - 2\varphi g$ кратностей соответственно 4 и 1 (тип {41}),

$$g_1 = e_1(\theta_1\theta_4 + \theta_2\theta_3 + \theta_3\theta_2 + \theta_4\theta_1), \quad g_2 = e_2\theta_5\theta_5,$$

$$h_0 = a_0 = e_1(\theta_1\theta_3 + \theta_2\theta_2 + \theta_3\theta_1) \quad (5)$$

$$(\tilde{1} = 4, \tilde{2} = 3, \tilde{3} = 2, \tilde{4} = 1, \tilde{5} = 5), \quad e_1, e_2 = \pm 1.$$

Коэффициенты вращения Риччи $\gamma_{lpk} = -\gamma_{plk}$ определяются в области $V \subseteq M$ равенствами ([8], § 30)

$$\nabla_{Y_k} Y_l \equiv \sum_{p=1}^5 e_p \gamma_{lpk} Y_{\bar{p}} = \gamma_{lk}^p Y_p,$$

где $\gamma_{lk}^p = e_p \gamma_{l\bar{p}k}$ – компоненты 1-формы связности ω_j^i в косомерепе (Y_h) :

$$\omega_j^i = \gamma_{jl}^i \theta^l = e_i \gamma_{j\bar{i}l} \theta^l = \sum_{h=1}^5 e_h e_i \gamma_{j\bar{i}h} \theta_{\bar{h}}. \quad (6)$$

После замены $h = a + 2\varphi g$ уравнение Эйзенхарта (2) в косономальном репере (Y_h) примет вид

$$Y_r \bar{a}_{pq} + \sum_{h=1}^5 e_h (\bar{a}_{hq} \gamma_{\bar{h}pr} + \bar{a}_{ph} \gamma_{\bar{h}qr}) = \bar{g}_{qr} Y_p \varphi + \bar{g}_{pr} Y_q \varphi$$

($p, q, r = 1, \dots, 5$), что равносильно

$$d\bar{a}_{pq} + \sum_{h=1}^n e_h (\bar{a}_{hq} \omega_{p\bar{h}} + \bar{a}_{ph} \omega_{q\bar{h}}) = (Y_q \varphi) \theta_p + (Y_p \varphi) \theta_q, \quad (7)$$

где $\omega_{pq} = -\omega_{qp}$ есть 1-форма связности.

Подставив в (7) вместо \bar{g}_{pq} и \bar{a}_{pq} соответствующие канонические значения для типа {41}, получим

$$Y_1 \varphi = Y_2 \varphi = Y_3 \varphi = 0, \quad d\lambda_1 = \frac{1}{2} (Y_4 \varphi) \theta_1, \quad d\lambda_2 = 2 (Y_5 \varphi) \theta_5, \quad (8)$$

$$\omega_{13} = \frac{1}{2} (Y_4 \varphi) \theta_1, \quad \omega_{14} = - (Y_4 \varphi) \theta_2, \quad \omega_{15} = \frac{Y_5 \varphi}{\lambda_2 - \lambda_1} \theta_1,$$

$$\omega_{24} = - (Y_4 \varphi) \theta_3, \quad \omega_{25} = \frac{Y_5 \varphi}{(\lambda_2 - \lambda_1)^2} \theta_1 + \frac{Y_5 \varphi}{\lambda_2 - \lambda_1} \theta_2,$$

$$\omega_{34} = - (Y_4 \varphi) \theta_4, \quad \omega_{35} = \frac{Y_5 \varphi}{(\lambda_2 - \lambda_1)^3} \theta_1 + \frac{Y_5 \varphi}{(\lambda_2 - \lambda_1)^2} \theta_2 + \frac{Y_5 \varphi}{\lambda_2 - \lambda_1} \theta_3,$$

$$\omega_{45} = \frac{Y_5 \varphi}{(\lambda_2 - \lambda_1)^4} \theta_1 + \frac{Y_5 \varphi}{(\lambda_2 - \lambda_1)^3} \theta_2 + \frac{Y_5 \varphi}{(\lambda_2 - \lambda_1)^2} \theta_3 + \frac{Y_5 \varphi}{\lambda_2 - \lambda_1} \theta_4 + \frac{Y_4 \varphi}{\lambda_2 - \lambda_1} \theta_5.$$

Используя (6), найдем отсюда коэффициенты вращения Риччи:

$$\begin{aligned}\gamma_{314} = -\gamma_{134} &= \frac{1}{2}e_1Y_4\varphi, \quad \gamma_{413} = -\gamma_{143} = -e_1Y_4\varphi, \quad \gamma_{422} = -\gamma_{242} = -e_1Y_4\varphi, \\ \gamma_{431} = -\gamma_{341} &= -e_1Y_4\varphi, \quad \gamma_{514} = -\gamma_{154} = \frac{e_1Y_5\varphi}{\lambda_2 - \lambda_1}, \quad \gamma_{523} = -\gamma_{253} = \frac{e_1Y_5\varphi}{\lambda_2 - \lambda_1}, \\ \gamma_{524} = -\gamma_{254} &= \frac{e_1Y_5\varphi}{(\lambda_2 - \lambda_1)^2}, \quad \gamma_{532} = -\gamma_{352} = \frac{e_1Y_5\varphi}{\lambda_2 - \lambda_1}, \\ \gamma_{533} = -\gamma_{353} &= \frac{e_1Y_5\varphi}{(\lambda_2 - \lambda_1)^2}, \quad \gamma_{534} = -\gamma_{354} = \frac{e_1Y_5\varphi}{(\lambda_2 - \lambda_1)^3}, \\ \gamma_{541} = -\gamma_{451} &= \frac{e_1Y_5\varphi}{\lambda_2 - \lambda_1}, \quad \gamma_{542} = -\gamma_{452} = \frac{e_1Y_5\varphi}{(\lambda_2 - \lambda_1)^2}, \\ \gamma_{543} = -\gamma_{453} &= \frac{e_1Y_5\varphi}{(\lambda_2 - \lambda_1)^3}, \quad \gamma_{544} = -\gamma_{454} = \frac{e_1Y_5\varphi}{\lambda_2 - \lambda_1}, \\ \gamma_{545} = -\gamma_{455} &= \frac{e_2Y_4\varphi}{\lambda_2 - \lambda_1}.\end{aligned}$$

Остальные коэффициенты γ_{ijk} равны нулю.

Из (8) следуют равенства

$$Y_i\lambda_1 = \frac{1}{2}\delta_{i4}Y_4\varphi, \quad Y_i\lambda_2 = 2\delta_{i5}Y_5\varphi. \quad (9)$$

Используя полученные соотношения и формулу

$$[Y_k, Y_h] \equiv \nabla_{Y_k}Y_h - \nabla_{Y_h}Y_k = \sum_{l=1}^n e_l(\gamma_{lkh} - \gamma_{lhk})Y_l,$$

составим скобки Ли векторных полей Y_1, \dots, Y_5 :

$$\begin{aligned}[Y_1, Y_2] &= 0, & [Y_1, Y_3] &= 0, & [Y_1, Y_4] &= -\frac{1}{2}(Y_4\varphi)Y_2, \\ [Y_1, Y_5] &= \frac{Y_5\varphi}{\lambda_2 - \lambda_1}Y_1, & [Y_2, Y_3] &= 0, & [Y_2, Y_4] &= -(Y_4\varphi)Y_3, \\ [Y_2, Y_5] &= \frac{Y_5\varphi}{(\lambda_2 - \lambda_1)^2}Y_1 + \frac{Y_5\varphi}{\lambda_2 - \lambda_1}Y_2, & [Y_3, Y_4] &= -\frac{3}{2}(Y_4\varphi)Y_4, \\ [Y_3, Y_5] &= \frac{Y_5\varphi}{(\lambda_2 - \lambda_1)^3}Y_1 + \frac{Y_5\varphi}{(\lambda_2 - \lambda_1)^2}Y_2 + \frac{Y_5\varphi}{\lambda_2 - \lambda_1}Y_3, \\ [Y_4, Y_5] &= \frac{Y_5\varphi}{(\lambda_2 - \lambda_1)^4}Y_1 + \frac{Y_5\varphi}{(\lambda_2 - \lambda_1)^3}Y_2 + \frac{Y_5\varphi}{(\lambda_2 - \lambda_1)^2}Y_3 + \frac{Y_5\varphi}{\lambda_2 - \lambda_1}Y_4 + \frac{Y_4\varphi}{\lambda_2 - \lambda_1}Y_5,\end{aligned} \quad (10)$$

остальные скобки Ли равны нулю.

Напомним, что система линейных дифференциальных уравнений в частных производных с неизвестной функцией u :

$$Y_s\theta \equiv \xi_s^i(x^1, \dots, x^n) \frac{\partial u}{\partial x^i} = 0 \quad (s = 1, \dots, p; i = 1, \dots, n),$$

где ξ_s^i — компоненты p векторов косономального репера (Y_1, \dots, Y_n) , является вполне интегрируемой, т. е. допускает $n - p$ независимых решений u^1, \dots, u^p , если и только если все коммутаторы операторов системы ([8], с. 143)

$$[Y_s, Y_t] \equiv Y_sY_t - Y_tY_s = \sum_{r=1}^n e_r(\gamma_{rst} - \gamma_{rts})Y_r \quad (s, t = 1, \dots, p), \quad (11)$$

где

$$\gamma_{ijk} = \xi_{i,l,m} \xi_j^l \xi_k^m \quad (12)$$

— коэффициенты вращения Риччи, линейно выражаются через операторы системы Y_1, \dots, Y_p ([7], с. 12).

Из приведенных выше формул следует, что системы дифференциальных уравнений

$$\begin{aligned} Y_1 u = Y_2 u = Y_3 u = Y_5 u = 0, \\ Y_1 u = Y_2 u = Y_5 u = 0, \\ Y_1 u = Y_5 u = 0, \end{aligned}$$

являются вполне интегрируемыми. Обозначим единственное решение первой системы и одно из двух независимых решений второй системы через u^4 , решение второй системы — через u^3 ; решения третьей системы обозначим u^2 , а решения уравнения $Y_5 u = 0$ — через u^1, u^2, u^3, u^4 . Система $Y_1 u = Y_2 u = Y_3 u = Y_4 u = 0$ также является вполне интегрируемой, ее единственное решение обозначим u^5 . В новых координатах $x^{i'} = u^i$, опустив штрихи, получим

$$\xi_1^i = Q(x)\delta_1^i, \quad \xi_5^i = P(x)\delta_5^i, \quad \xi_2^3 = \xi_2^4 = \xi_2^5 = \xi_3^4 = \xi_3^5 = \xi_4^5 = 0.$$

Из (8) и (9) следует, что λ_1 зависит только от x^4 , а λ_2 — только от x^5 : $\lambda_1 \equiv f_1(x^4)$, $\lambda_2 \equiv f_2(x^5)$, при этом

$$\varphi = \frac{1}{2}(4f_1 + f_2).$$

2. Основные уравнения.

Приравнивая в каждой координатной окрестности U координаты векторных полей в правых и левых частях уравнений (10), с учетом формулы

$$[Y_k, Y_h]|_U = (\xi_k^i \partial_i \xi_h^j - \xi_h^i \partial_i \xi_k^j) \partial x^j$$

получим следующую систему нелинейных уравнений в частных производных с неизвестными ξ_i^j :

$$\begin{aligned} 1^\circ \quad & \xi_1^1 \partial_1 \xi_2^1 - \xi_2^1 \partial_1 \xi_1^1 - \xi_2^2 \partial_2 \xi_1^1 = 0, \\ 2^\circ \quad & \xi_1^1 \partial_1 \xi_2^2 = 0, \\ 3^\circ \quad & \xi_1^1 \partial_1 \xi_3^1 - \xi_3^1 \partial_1 \xi_1^1 - \xi_3^2 \partial_2 \xi_1^1 - \xi_3^3 \partial_3 \xi_1^1 = 0, \\ 4^\circ \quad & \xi_1^1 \partial_1 \xi_3^2 = 0, \\ 5^\circ \quad & \xi_1^1 \partial_1 \xi_3^3 = 0, \\ 6^\circ \quad & \xi_1^1 \partial_1 \xi_4^1 - \xi_4^1 \partial_1 \xi_1^1 - \xi_4^2 \partial_2 \xi_1^1 - \xi_4^3 \partial_3 \xi_1^1 - \xi_4^4 \partial_4 \xi_1^1 = -\xi_4^4 f_1' \xi_2^1, \\ 7^\circ \quad & \xi_1^1 \partial_1 \xi_4^2 = -\xi_4^4 f_1' \xi_2^2, \\ 8^\circ \quad & \xi_1^1 \partial_1 \xi_4^3 = 0, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
9^\circ \quad & \xi_1^1 \partial_1 \xi_4^4 = 0, \\
10^\circ \quad & \xi_5^5 \partial_5 \xi_1^1 = -\frac{1}{2} \frac{1}{f_2 - f_1} \xi_5^5 f_2' \xi_1^1, \\
11^\circ \quad & \xi_1^1 \partial_1 \xi_5^5 = 0, \\
12^\circ \quad & \xi_2^1 \partial_1 \xi_3^1 + \xi_2^2 \partial_2 \xi_3^1 - \xi_3^1 \partial_1 \xi_2^1 - \xi_2^2 \partial_2 \xi_2^1 - \xi_3^3 \partial_3 \xi_2^1 = 0, \\
13^\circ \quad & \xi_2^1 \partial_1 \xi_3^2 + \xi_2^2 \partial_2 \xi_3^2 - \xi_3^1 \partial_1 \xi_2^2 - \xi_2^2 \partial_2 \xi_2^2 - \xi_3^3 \partial_3 \xi_2^2 = 0, \\
14^\circ \quad & \xi_2^1 \partial_1 \xi_3^3 + \xi_2^2 \partial_2 \xi_3^3 = 0, \\
15^\circ \quad & \xi_2^1 \partial_1 \xi_4^1 + \xi_2^2 \partial_2 \xi_4^1 - \xi_4^1 \partial_1 \xi_2^1 - \xi_2^2 \partial_2 \xi_2^1 - \xi_4^3 \partial_3 \xi_2^1 - \xi_4^4 \partial_4 \xi_2^1 = -2 \xi_4^4 f_1' \xi_3^1, \\
16^\circ \quad & \xi_2^1 \partial_1 \xi_4^2 + \xi_2^2 \partial_2 \xi_4^2 - \xi_4^1 \partial_1 \xi_2^2 - \xi_2^2 \partial_2 \xi_2^2 - \xi_4^3 \partial_3 \xi_2^2 - \xi_4^4 \partial_4 \xi_2^2 = -2 \xi_4^4 f_1' \xi_3^2, \\
17^\circ \quad & \xi_2^1 \partial_1 \xi_4^3 + \xi_2^2 \partial_2 \xi_4^3 = -2 \xi_4^4 f_1' \xi_3^3, \\
18^\circ \quad & \xi_2^1 \partial_1 \xi_4^4 + \xi_2^2 \partial_2 \xi_4^4 = 0, \\
19^\circ \quad & \xi_2^1 \partial_1 \xi_5^5 + \xi_2^2 \partial_2 \xi_5^5 = 0, \\
20^\circ \quad & \xi_5^5 \partial_5 \xi_2^1 = -\frac{1}{2} \frac{1}{(f_2 - f_1)^2} \xi_5^5 f_2' \xi_1^1 - \frac{1}{2} \frac{1}{f_2 - f_1} \xi_5^5 f_2' \xi_2^1, \\
21^\circ \quad & \xi_5^5 \partial_5 \xi_2^2 = -\frac{1}{2} \frac{1}{f_2 - f_1} \xi_5^5 f_2' \xi_2^2, \\
22^\circ \quad & \xi_3^1 \partial_1 \xi_4^1 + \xi_3^2 \partial_2 \xi_4^1 + \xi_3^3 \partial_3 \xi_4^1 - \xi_4^1 \partial_1 \xi_3^1 - \xi_3^2 \partial_2 \xi_3^1 - \xi_3^3 \partial_3 \xi_3^1 - \xi_4^4 \partial_4 \xi_3^1 = -3 \xi_4^4 f_1' \xi_4^1, \\
23^\circ \quad & \xi_3^1 \partial_1 \xi_4^2 + \xi_3^2 \partial_2 \xi_4^2 + \xi_3^3 \partial_3 \xi_4^2 - \xi_4^1 \partial_1 \xi_3^2 - \xi_3^2 \partial_2 \xi_3^2 - \xi_3^3 \partial_3 \xi_3^2 - \xi_4^4 \partial_4 \xi_3^2 = -3 \xi_4^4 f_1' \xi_4^2, \\
24^\circ \quad & \xi_3^1 \partial_1 \xi_4^3 + \xi_3^2 \partial_2 \xi_4^3 + \xi_3^3 \partial_3 \xi_4^3 - \xi_4^1 \partial_1 \xi_3^3 - \xi_3^2 \partial_2 \xi_3^3 - \xi_3^3 \partial_3 \xi_3^3 - \xi_4^4 \partial_4 \xi_3^3 = -3 \xi_4^4 f_1' \xi_4^3, \\
25^\circ \quad & \xi_3^1 \partial_1 \xi_4^4 + \xi_3^2 \partial_2 \xi_4^4 + \xi_3^3 \partial_3 \xi_4^4 = -3 f_1' (\xi_4^4)^2, \\
26^\circ \quad & \xi_5^5 \partial_5 \xi_3^1 = -\frac{1}{2} \frac{1}{f_2 - f_1} \xi_5^5 f_2' \xi_3^1 - \frac{1}{2} \frac{1}{(f_2 - f_1)^2} \xi_5^5 f_2' \xi_2^1 - \frac{1}{2} \frac{1}{(f_2 - f_1)^3} \xi_5^5 f_2' \xi_1^1, \\
27^\circ \quad & \xi_5^5 \partial_5 \xi_3^2 = -\frac{1}{2} \frac{1}{f_2 - f_1} \xi_5^5 f_2' \xi_3^2 - \frac{1}{2} \frac{1}{(f_2 - f_1)^2} \xi_5^5 f_2' \xi_2^2, \\
28^\circ \quad & \xi_5^5 \partial_5 \xi_3^3 = -\frac{1}{2} \frac{1}{f_2 - f_1} \xi_5^5 f_2' \xi_3^3, \\
29^\circ \quad & \xi_3^1 \partial_1 \xi_5^5 + \xi_3^2 \partial_2 \xi_5^5 + \xi_3^3 \partial_3 \xi_5^5 = 0, \\
30^\circ \quad & \xi_5^5 \partial_5 \xi_4^1 = -\frac{1}{2} \frac{1}{f_2 - f_1} \xi_5^5 f_2' \xi_4^1 - \frac{1}{2} \frac{1}{(f_2 - f_1)^2} \xi_5^5 f_2' \xi_3^1 - \\
& \frac{1}{2} \frac{1}{(f_2 - f_1)^3} \xi_5^5 f_2' \xi_2^1 - \frac{1}{2} \frac{1}{(f_2 - f_1)^4} \xi_5^5 f_2' \xi_1^1,
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
31^\circ \quad \xi_5^5 \partial_5 \xi_4^2 &= -\frac{1}{2} \frac{1}{f_2 - f_1} \xi_5^5 f_2' \xi_4^2 - \frac{1}{2} \frac{1}{(f_2 - f_1)^2} \xi_5^5 f_2' \xi_3^2 - \frac{1}{2} \frac{1}{(f_2 - f_1)^3} \xi_5^5 f_2' \xi_2^2, \\
32^\circ \quad \xi_5^5 \partial_5 \xi_4^3 &= -\frac{1}{2} \frac{1}{f_2 - f_1} \xi_5^5 f_2' \xi_4^3 - \frac{1}{2} \frac{1}{(f_2 - f_1)^2} \xi_5^5 f_2' \xi_3^3, \\
33^\circ \quad \xi_5^5 \partial_5 \xi_4^4 &= -\frac{1}{2} \frac{1}{f_2 - f_1} \xi_5^5 f_2' \xi_4^4, \\
34^\circ \quad \xi_4^1 \partial_1 \xi_5^5 + \xi_4^2 \partial_2 \xi_5^5 + \xi_4^3 \partial_3 \xi_5^5 + \xi_4^4 \partial_4 \xi_5^5 &= \frac{2}{f_2 - f_1} \xi_4^4 f_1' \xi_5^5
\end{aligned} \tag{13}$$

(штрих означает производную функции по ее аргументу, например, $f_1' \equiv df_1/dx^4$).

Интегрируя уравнения $10^\circ, 2^\circ, 20^\circ, 5^\circ, 14^\circ, 27^\circ, 11^\circ, 19^\circ, 29^\circ$ и 34° , найдем

$$\begin{aligned}
\xi_1^1 &= \frac{1}{(f_2 - f_1)^{1/2}} T_1(x^1, x^2, x^3, x^4), \quad \xi_2^2 = \frac{1}{(f_2 - f_1)^{1/2}} T_2(x^2, x^3, x^4), \\
\xi_3^3 &= \frac{1}{(f_2 - f_1)^{1/2}} T_3(x^3, x^4), \quad \xi_5^5 = \frac{1}{(f_1 - f_2)^2} T_5(x^5).
\end{aligned}$$

После преобразования координат

$$\begin{aligned}
x^{1'} &= \int T_1^{-1} dx^1, \quad x^{2'} = \int T_2^{-1} dx^2, \quad x^{3'} = \int T_3^{-1} dx^3, \\
x^{4'} &= x^4, \quad x^{5'} = \int T_5^{-1} dx^5,
\end{aligned}$$

не меняющего полученных ранее результатов, опустив штрихи, имеем

$$\xi_1^1 = \xi_2^2 = \xi_3^3 = \frac{1}{(f_2 - f_1)^{1/2}}, \quad \xi_5^5 = \frac{1}{(f_1 - f_2)^2}. \tag{14}$$

Интегрируя уравнения $9^\circ, 18^\circ, 25^\circ$ и 33° , найдем

$$\xi_4^4 = \frac{1}{3(f_2 - f_1)^{1/2}(f_1'(x^3) + \omega(x^4))}.$$

Возможны два случая: $f_1' \neq 0$ и $f_1' = 0$. В первом случае сделаем замену координат $\bar{x}^4 = f_1(x^4)$, $\bar{x}^k = x^k$ ($p \neq 4$) и положим $\bar{\omega} = (f_1')^{-1}\omega$, тогда

$$\bar{\xi}_4^4 = \frac{1}{3(f_2 - f_1)^{1/2}(x^3 + \bar{\omega})}, \quad \bar{\xi}_4^p = \xi_4^p \quad (p \neq 4).$$

Во втором случае сделаем замену $\bar{x}^4 = 3 \int \omega dx^4$. Опустив черту, объединим оба случая формулами

$$\begin{aligned}
f_1 &= \varepsilon_1 x^4 + (1 - \varepsilon_1)c_1 \quad (c_1 = \text{const}), \\
\xi_4^4 &= \frac{1}{(f_2 - f_1)^{1/2}A} \quad (A \equiv 3\varepsilon_1(x^3 + \omega(x^4)) + 1 - \varepsilon_1),
\end{aligned}$$

где ε_1 равно 0 или 1.

Интегрирование уравнений 1° и 20° дает следующий результат:

$$\xi_2^2 = \frac{1}{2(f_2 - f_1)^{1/2}} (\Sigma_1 + D(x^2, x^3, x^4)),$$

где введено обозначение

$$\Sigma_1 \equiv \frac{1}{f_2 - f_1}.$$

Выполнив замену координат

$$x^{1'} = x^1 - \frac{1}{2} \int D dx^2, \quad x^{p'} = x^p \quad (p \neq 1),$$

опустив штрихи, получим

$$\xi_2^1 = \frac{1}{2(f_2 - f_1)^{1/2}} \Sigma_1. \quad (15)$$

Интегрирование уравнений 3°, 12° и 26° дает

$$\xi_3^1 = \frac{1}{8(f_2 - f_1)^{1/2}} (2\Sigma_2 + (\Sigma_1)^2 + 2A(x^3, x^4)),$$

где

$$\Sigma_2 \equiv \frac{1}{(f_2 - f_1)^2}.$$

В новых координатах

$$x^{1'} = x^1 - \frac{1}{2} \int \Lambda dx^3, \quad x^{p'} = x^p \quad (p \neq 1),$$

опустив штрихи, имеем

$$\xi_3^1 = \frac{1}{8(f_2 - f_1)^{1/2}} ((\Sigma_1)^2 + 2\Sigma_2). \quad (16)$$

Интегрирование уравнений 4°, 13° и 27° дает

$$\xi_3^2 = \frac{1}{2(f_2 - f_1)^{1/2}} (\Sigma_1 + F(x^3, x^4)).$$

Сделаем замену координат

$$x^{2'} = x^2 - \int F dx^3, \quad x^{p'} = x^p \quad (p \neq 2),$$

будем иметь

$$\xi_3^2 = \frac{1}{2(f_2 - f_1)^{1/2}} \Sigma_1. \quad (17)$$

В результате интегрирования уравнений 8°, 17°, 24° и 32° получим

$$\xi_4^3 = \frac{1}{2A(f_2 - f_1)^{1/2}} (A\Sigma_1 + 3P(x^4) - 4\varepsilon_1 x^2).$$

После замены координат

$$x^{3'} = x^3 - \int P dx^4, \quad x^{p'} = x^p \quad (p \neq 3)$$

в новых координатах, опустив штрихи, будем иметь

$$\xi_4^3 = \frac{1}{2A(f_2 - f_1)^{1/2}} (A\Sigma_1 - 4\varepsilon_1 x^2). \quad (18)$$

Интегрируя уравнения 7°, 16°, 23° и 31°, найдем

$$\xi_4^2 = \frac{1}{8A(f_2 - f_1)^{1/2}} (2A\Sigma_2 + A(\Sigma_1)^2 + 3Q(x^4) - 8\varepsilon_1 x^1).$$

Выполнив замену координат

$$x^{2'} = x^2 - \int Q dx^4, \quad x^{p'} = x^p \quad (p \neq 2),$$

получим

$$\xi_4^2 = \frac{1}{8A(f_2 - f_1)^{1/2}} (2A\Sigma_2 + A(\Sigma_1)^2 - 8\varepsilon_1 x^1). \quad (19)$$

Интегрируя уравнения 6°, 15°, 22° и 30°, будем иметь

$$\xi_4^1 = \frac{1}{6(f_2 - f_1)^{1/2}} \left(\Sigma_3 + \frac{3}{4} \Sigma_1 \Sigma_2 + \frac{1}{8} (\Sigma_1)^3 \right), \quad (20)$$

где

$$\Sigma_3 \equiv \frac{1}{(f_2 - f_1)^3}.$$

3. h -пространства типа $\{41\}$.

Используя найденные значения компонент векторов косономального репера

$$\begin{aligned}\xi_1^1 &= \xi_2^2 = \xi_3^3 = \frac{1}{(f_2 - f_1)^{1/2}}, \\ \xi_2^1 &= \frac{1}{2(f_2 - f_1)^{3/2}}, \quad \xi_3^1 = \frac{3}{8(f_2 - f_1)^{5/2}}, \\ \xi_3^2 &= \frac{1}{2(f_2 - f_1)^{3/2}}, \quad \xi_4^1 = \frac{5}{16(f_2 - f_1)^{7/2}}, \\ \xi_4^2 &= \frac{1}{8(f_2 - f_1)^{1/2}} \left(\frac{3}{(f_2 - f_1)^2} - \frac{8}{A} \varepsilon_1 x^1 \right), \\ \xi_4^3 &= \frac{1}{2(f_2 - f_1)^{1/2}} \left(\frac{1}{f_2 - f_1} - \frac{4}{A} \varepsilon_1 x^2 \right), \\ \xi_4^4 &= \frac{1}{A(f_2 - f_1)^{1/2}}, \quad \xi_5^5 = \frac{1}{(f_1 - f_2)^2},\end{aligned}$$

$A = 3\varepsilon_1(x^3 + \omega(x^4)) + 1 - \varepsilon_1$, по формулам (3), (4) вычислим компоненты канонических 1-форм в натуральном репере

$$\begin{aligned}\theta_1 &= (f_2 - f_1)^{1/2} Adx^4, \\ \theta_2 &= (f_2 - f_1)^{1/2} \left(dx^3 - \left(\frac{1}{2} \frac{A}{f_2 - f_1} - 2\varepsilon_1 x^2 \right) dx^4 \right), \\ \theta_3 &= (f_2 - f_1)^{1/2} \left(dx^2 - \frac{1}{2} \frac{dx^3}{f_2 - f_1} - \left(\frac{1}{8} \frac{A}{(f_2 - f_1)^2} - \varepsilon_1 x^1 + \frac{\varepsilon_1 x^2}{f_2 - f_1} \right) dx^4 \right), \\ \theta_4 &= (f_2 - f_1)^{1/2} \left(dx^1 - \frac{1}{2} \frac{dx^2}{f_2 - f_1} - \frac{1}{8} \frac{dx^3}{(f_2 - f_1)^2} - \right. \\ &\quad \left. \left(\frac{1}{16} \frac{A}{(f_2 - f_1)^3} + \frac{1}{2} \frac{\varepsilon_1 x^1}{f_2 - f_1} + \frac{1}{4} \frac{\varepsilon_1 x^2}{(f_2 - f_1)^2} \right) dx^4 \right), \\ \theta_5 &= (f_1 - f_2)^2 dx^5\end{aligned}$$

и затем по формулам (5) – компоненты метрики g и билинейной формы h в натуральном репере (X_i) . Подсчитав символы Кристоффеля найденной метрики g , непосредственной проверкой убедимся в том, что тензорные поля g, h и φ удовлетворяют уравнению Эйзенхарта. В итоге получим следующие результаты.

Теорема 1 Пусть M есть 5-мерное многообразие с метрикой g и связностью Леви-Чивита ∇ . Пусть 0-форма φ и симметричная билинейная форма h характеристики $\chi = \{41\}$ определены в M или в некоторой области $V \subseteq M$ и пусть f_1, f_2 – различные характеристические корни билинейной формы $h - 2\varphi g$ кратностей соответственно 4 и 1. Для того чтобы h, g и φ удовлетворяли уравнению Эйзенхарта, т. е. для того чтобы M было h -пространством типа $\chi = \{41\}$, необходимо и достаточно, чтобы выполнялись равенства

$$g = g_1 + g_2, \tag{21}$$

$$h = (4f_1 + f_2)g + f_1g_1 + f_2g_2 + h_0, \tag{22}$$

$$\varphi = 2f_1 + \frac{1}{2}f_2$$

и вокруг каждой точки $p \in V \subseteq M$ существовала каноническая карта (x, U) , в которой

$$\begin{aligned} e_1 g_1|_U &= 2A(f_2 - f_1)dx^1 dx^4 + 2(f_2 - f_1)dx^2 dx^3 + 2(2\varepsilon_1(f_2 - f_1)x^2 - A) dx^2 dx^4 - \\ &\quad dx^3^2 + 2\varepsilon_1((f_2 - f_1)x^1 - 2x^2) dx^3 dx^4 + \\ &\quad 4\varepsilon_1\left((f_2 - f_1)x^1 x^2 - x^2^2 - \frac{1}{2}Ax^1\right) dx^4^2, \\ e_2 g_2|_U &= (f_1 - f_2)^4 dx^5^2, \end{aligned} \tag{23}$$

$$\begin{aligned} e_1 h_0|_U &= 2A(f_2 - f_1)dx^2 dx^4 + (f_2 - f_1)dx^3^2 + 2(2\varepsilon_1(f_2 - f_1)x^2 - A) dx^3 dx^4 + \\ &\quad 4\varepsilon_1\left((f_2 - f_1)\left(x^2^2 + \frac{1}{2}Ax^1\right) - Ax^2\right) dx^4^2, \end{aligned}$$

где $f_1 = \varepsilon_1 x^4 + (1 - \varepsilon_1)c_1$, $f_2 = \varepsilon_2 x^5 + (1 - \varepsilon_2)c_2$; $c_1, c_2 - const$, $A = 3\varepsilon_1(x^4 + \omega(x^5)) + 1 - \varepsilon_1$, $\varepsilon_1, \varepsilon_2$ принимают независимо значения 0 или 1, $e_1, e_2 = \pm 1$, $\omega - функция x^5$.

Отсюда следует

Теорема 2 Векторное поле $X \in TM$ тогда и только тогда является (локальным) проективным движением типа {41} на 5-мерном псевдоримановом многообразии (M, g) , когда выполняется равенство $L_X g = h$, где метрика g и билинейная форма h определены формулами (21)–(23) (теорема 1).

Список литературы

1. Levi-Civita T. Sulle trasformazioni delle equazioni dinamiche. *Ann. di Mat.* 1896; № 24 (2): S. 255–300.
2. Петров А. З. О геодезическом отображении римановых пространств неопределенной метрики. Учен. зап. Казан. ун-та, 1949, 109 (3), с. 7–36.
3. Солодовников А. С. Проективные преобразования римановых пространств // УМН. 1956. № 11. С. 45–116.
4. Аминова А. В. Алгебры Ли инфинитезимальных проективных преобразований лоренцевых многообразий. // УМН. 1995. № 50 (1). С. 69–142.
5. Аминова А. В. Автоморфизмы геометрических структур как симметрии дифференциальных уравнений. // Изв. вузов. Матем. 1994. № 2. С. 3–11.
6. Аминова А. В. Проективные преобразования и симметрии дифференциальных уравнений // Матем. сб. 1995. № 186 (12). С. 21–37.
7. Эйзенхарт Л. П. Непрерывные группы преобразований. Москва: Ин. лит., 1947.
8. Эйзенхарт Л. П. Риманова геометрия. Москва: Ин. лит., 1948.
9. Аминова А. В. Проективные преобразования псевдоримановых многообразий. Москва: Янус-К, 2003. 619 с.
10. Аминова А. В., Хакимов Д. Р. О проективных движениях пятимерных пространств специального вида // Изв. вузов. Матем. 2017. № 5. С. 97–102.
11. Аминова А. В., Хакимов Д. Р. О проективных движениях 5-мерных пространств. I. h -пространства типа {32} // Пространство, время и фундаментальные взаимодействия. 2018. № 4. С. 21–31.

References

1. Levi-Civita T. Sulle trasformazioni delle equazioni dinamiche. *Ann. di Mat.*, 1896, no. 24 (2), pp. 255–300.
2. Petrov A. Z. *On the geodesic mapping of Riemannian spaces of indefinite metric*. Uchen. Zap. Kazan. un-ta, 1949, 109 (3), pp. 7–36. (in Russian)
3. Solodovnikov A. S. Projective transformations of Riemannian spaces. *UMN*, 1956, no. 11, pp. 45–116. (in Russian)
4. Aminova. A. V. Lie algebras of infinitesimal projective transformations of Lorentzian manifolds. *UMN*, 1995, no. 50 (1), pp. 69–142. (in Russian)
5. Aminova. A. V. Automorphisms of geometric structures as symmetries of differential equations. *Izv. vuzov. Matem.*, 1994, no. 2, pp. 3–11. (in Russian)
6. Aminova. A. V. Projective transformations and symmetries of differential equations. *Matem. sb.*, 1995, no. 186 (12), pp. 21–37. (in Russian)
7. Eisenhart L.P. *Continuous groups of transformations*. Moscow, IL Publ. 1947. (in Russian)
8. Eisenhart L.P. *Riemannian geometry*. Moscow, IL Publ. 1948. (in Russian)
9. Aminova A. V. *Projective transformations of pseudo-Riemannian manifolds*. Moscow, Yanus-K Publ. 2003. 619 p. (in Russian)
10. Aminova A.V., Khakimov D.R. On projective motions of five-dimensional spaces of special type. *Izv. vuzov. Matem.*, 2017, no. 5, pp. 97–102. (in Russian)
11. Aminova A.V., Khakimov D.R. On projective motions of 5-dimensional spaces. I. h -spaces of type 32. *Space, Time and Fundamental Interactions*, 2018, no. 4, pp. 21–31. (in Russian)

Авторы

Аминова Ася Васильевна, профессор, д.ф.-м.н., профессор кафедры теории относительности и гравитации, Институт физики, Казанский (Приволжский) федеральный университет, ул. Кремлевская, д. 18, г. Казань, 420008, Россия.

E-mail: asya.aminova@kpfu.ru

Хакимов Джамолиддин Рахмонович, аспирант, кафедра геометрии, отделение математики, Институт математики и механики им. Н. И. Лобачевского, Казанский (Приволжский) федеральный университет, ул. Кремлевская, д. 18, г. Казань, 420008, Россия.

E-mail: dzhamoliddink@mail.ru

Просьба сослаться на эту статью следующим образом:

Аминова А. В., Хакимов Д. Р. О проективных движениях 5-мерных пространств. II. h -пространства типа {41} // *Пространство, время и фундаментальные взаимодействия*. 2019. № 1. С. 45–55.

Authors

Aminova Asya Vasiljevna, Professor, Dr. of Science, Dept. Relativity and Gravitation, Institute of Physics, Kazan (Volga Region) Federal University, Kremlyovskaya str., 18, Kazan, 420008, Russia.

E-mail: asya.aminova@kpfu.ru

Khakimov Dzhamoliddin, postgraduate student, Department of Geometry, Division of Mathematics, N.I. Lobachevsky Institute of Mathematics and Mechanics, Kazan (Volga Region) Federal University, Kremlyovskaya str., 18, Kazan, 420008, Russia.

E-mail: dzhamoliddink@mail.ru

Please cite this article in English as:

Aminova A. V., Khakimov D. R. On projective motions of 5-dimensional spaces II. h -spaces of the type {41}. *Space, Time and Fundamental Interactions*, 2019, no. 1, pp. 45–55.