



О МЕТРИКАХ ЭЙНШТЕЙНА ТРЕХМЕРНЫХ ГРУПП ЛИ С ПОЛУСИММЕТРИЧЕСКОЙ СВЯЗНОСТЬЮ

© 2023 г. А. А. ПАВЛОВА, О. П. ХРОМОВА

Аннотация. В работе исследуются уравнения Эйнштейна на трехмерных унимодулярных группах Ли с левоинвариантной лоренцевой метрикой и полусимметрической связностью.

Ключевые слова: метрика Эйнштейна, группа Ли, левоинвариантная лоренцева метрика, полусимметрическая связность.

ON THE EINSTEIN METRICS OF THREE-DIMENSIONAL LIE GROUPS WITH A SEMISYMMETRIC CONNECTION

© 2023 А. А. PAVLOVA, O. P. KHROMOVA

ABSTRACT. In this paper, we study the Einstein equations on three-dimensional unimodular Lie groups with a left-invariant Lorentzian metric and a semisymmetric connection.

Keywords and phrases: Einstein metric, Lie group, left-invariant Lorentzian metric, semisymmetric connection.

AMS Subject Classification: 53B20, 53C30, 53C50

1. Предварительные сведения. Пусть (M, g) — (псевдо)риманово многообразие. Определим на данном многообразии метрическую связность ∇ с помощью формулы

$$\nabla_X Y = \nabla_X^g Y + g(X, Y)V - g(V, Y)X, \quad (1)$$

где V — некоторое фиксированное векторное поле, X и Y — произвольные векторные поля, ∇^g — связность Леви-Чивиты. Связность ∇ является одной из трех основных связностей, описанных Э. Картаном в работе [8], и называется полусимметрической связностью или связностью с векторным кручением (с точностью до направления).

Класс метрических связностей, определяемых данным образом, содержит связность Леви-Чивиты и играет важную роль в исследованиях по римановой геометрии (см. [4–6, 10, 13–17]).

Тензор кривизны и тензор Риччи связности ∇ определяются соответственно равенствами

$$R(X, Y)Z = \nabla_Y \nabla_X Z - \nabla_X \nabla_Y Z + \nabla_{[X, Y]} Z, \\ r(X, Y) = \text{tr}(Z \rightarrow R(X, Z)Y).$$

Отметим, что, в отличие от случая связности Леви-Чивиты, тензор Риччи полусимметрической связности, вообще говоря, не является симметрическим.

Определение 1. (Псевдо)риманово многообразие (M, g) с полусимметрической связностью ∇ называется эйнштейновым, если тензор r_{ij} удовлетворяет одному из следующих уравнений (см. [11, 12]):

$$r_{ij} = \Lambda g_{ij}; \quad (\mathcal{A})$$

$$r_{ij} = \Lambda(x) g_{ij}; \quad (\mathcal{B})$$

$$r_{(ij)} = \Lambda g_{ij}; \quad (\mathcal{C})$$

$$r_{(ij)} = \Lambda(x) g_{ij}, \quad (\mathcal{D})$$

где $r_{(ij)}$ — симметрическая часть тензора Риччи, Λ — константа, $\Lambda(x)$ — функция на многообразии.

Рассмотрим уравнение типа (C) на группах Ли. Будем предполагать, что $M = G$ — группа Ли с левоинвариантной (псевдо)римановой метрикой, $\mathfrak{g}$ — ее алгебра Ли. Фиксируем базис $\{e_1, \dots, e_n\}$ левоинвариантных векторных полей в $\mathfrak{g}$ и положим

$$[e_i, e_j] = c_{ij}^k e_k, \quad g(e_i, e_j) = g_{ij}, \quad c_{ijs} = c_{ij}^k g_{ks},$$

где c_{ij}^k — структурные константы алгебры Ли, g_{ij} — компоненты метрического тензора.

Зафиксируем некоторое инвариантное векторное поле V , с помощью которого определим на G полусимметрическую связность ∇ .

Согласно (1) компоненты связности ∇ задаются формулами

$$\Gamma_{ij}^k = (\Gamma^g)_{ij}^k + g_{ij} V^k - g_{sj} V^s \delta_i^k,$$

где $(\Gamma^g)_{ij}^s = \frac{1}{2} g^{ks} (c_{ijk} - c_{jki} + c_{kij})$ — компоненты связности Леви-Чивиты ∇^g , $\|g^{ks}\|$ — матрица, обратная к $\|g_{ks}\|$, δ_i^k — символ Кронекера.

Аналогично общему случаю определим тензор кривизны R и тензор Риччи r . В базисе $\{e_1, \dots, e_n\}$ их компоненты соответственно есть

$$R_{ijks} = (\Gamma_{ik}^l \Gamma_{jl}^p - \Gamma_{jk}^l \Gamma_{il}^p + c_{ij}^l \Gamma_{lk}^p) g_{ps}, \quad r_{ik} = R_{ijks} g^{js}.$$

Рассмотрим далее трехмерный случай. Переобозначим структурные константы алгебры Ли в соответствии со следующей теоремой [3, 7, 9].

Теорема 1. Пусть G — трехмерная унимодулярная группа Ли с левоинвариантной лоренцевой метрикой. Тогда в алгебре Ли группы G существует псевдо-ортонормированный базис $\{e_1, e_2, e_3\}$ такой, что метрическая алгебра Ли группы G содержится в следующем списке:

1. Случай $\mathcal{A}_1$:

$$[e_1, e_2] = \alpha_3 e_3, \quad [e_1, e_3] = -\alpha_2 e_2, \quad [e_2, e_3] = \alpha_1 e_1,$$

с времениподобным e_1 ;

2. Случай $\mathcal{A}_2$:

$$[e_1, e_2] = (1 - \alpha_2) e_3 - e_2, \quad [e_1, e_3] = e_3 - (1 + \alpha_2) e_2, \quad [e_2, e_3] = \alpha_1 e_1,$$

с времениподобным e_3 ;

3. Случай $\mathcal{A}_3$:

$$[e_1, e_2] = e_1 - \alpha_1 e_3, \quad [e_1, e_3] = -\alpha_1 e_2 - e_1, \quad [e_2, e_3] = \alpha_1 e_1 + e_2 + e_3,$$

с времениподобным e_3 ;

4. Случай $\mathcal{A}_4$:

$$[e_1, e_2] = \alpha_3 e_2, \quad [e_1, e_3] = -\alpha_2 e_1 - \alpha_1 e_2, \quad [e_2, e_3] = -\alpha_1 e_1 + \alpha_2 e_2,$$

с времениподобным e_1 и $\alpha_2 \neq 0$.

Основным результатом данной работы является следующая теорема.

Теорема 2. Пусть (G, g, ∇) — трехмерная унимодулярная группа Ли с левинвариантной лоренцевой метрикой g и полусимметрической связностью ∇ , удовлетворяющая уравнению

$$r_{ij} + r_{ji} = \Lambda g_{ij}. \quad (2)$$

Тогда константа Эйнштейна, полусимметрическая связность и структурные константы алгебры Ли группы Ли (G, g, ∇) входят в следующий список:

Случай $\mathcal{A}_1$:

$$\Lambda = -\alpha_3^2, \quad V = (0, 0, V^3), \quad \alpha_1 = \alpha_2 = \frac{\alpha_3^2 - (V^3)^2}{\alpha_3}, \quad \alpha_3 \neq 0, \quad V^3 \in \mathbb{R}; \quad (\mathcal{A}_{11})$$

$$\Lambda = \alpha_3 \alpha_1 + (V^1)^2, \quad V = (V^1, 0, 0), \quad \alpha_1 = -\frac{1}{2} \alpha_3 \pm \frac{1}{2} \sqrt{\alpha_3^2 - 4(V^1)^2}, \quad (\mathcal{A}_{12})$$

$$\alpha_2 = \alpha_3, \quad |\alpha_3| \geq |V^1|;$$

$$\Lambda = -\alpha_3 \alpha_2 - (V^2)^2, \quad V = (0, V^2, 0), \quad \alpha_1 = -\alpha_3, \quad (\mathcal{A}_{13})$$

$$\alpha_2 = \frac{1}{2} \alpha_3 \pm \frac{1}{2} \sqrt{\alpha_3^2 + 4(V^2)^2}, \quad \alpha_3, V^2 \in \mathbb{R}.$$

Случай $\mathcal{A}_2$:

$$\Lambda = -\alpha_1^2, \quad V = (0, V^2, -V^2), \quad \alpha_2 = \alpha_1 \geq 0, \quad V^2 = \pm \sqrt{\alpha_1}; \quad (\mathcal{A}_{21})$$

$$\Lambda = -4(V^1)^2, \quad V = (V^1, 0, 0), \quad \alpha_1 = 2V^1, \quad \alpha_2 = \frac{3}{2}V^1 \in \mathbb{R}; \quad (\mathcal{A}_{22})$$

$$\Lambda = -\frac{1}{4}(V^1)^2, \quad V = (V^1, V^2, -V^2), \quad \alpha_1 = \frac{1}{2}V^1 \leq 0, \quad \alpha_2 = -\frac{3}{2}V^1, \quad V^2 = \pm 3\sqrt{-\frac{V^1}{2}}. \quad (\mathcal{A}_{23})$$

Случай $\mathcal{A}_3$:

$$\Lambda = 0, \quad V = (0, 1, 1), \quad \alpha_1 = 0; \quad (\mathcal{A}_{31})$$

$$\Lambda = 0, \quad V = (0, -2, -2), \quad \alpha_1 = 0. \quad (\mathcal{A}_{32})$$

Случай $\mathcal{A}_4$:

$$\Lambda = -4, \quad V = (0, 0, 0), \quad \alpha_2 = -1, \quad \alpha_1, \alpha_3 \in \mathbb{R}; \quad (\mathcal{A}_{41})$$

$$\Lambda = 0, \quad V = (0, 0, 1), \quad \alpha_2 = -1, \quad \alpha_1, \alpha_3 \in \mathbb{R}; \quad (\mathcal{A}_{42})$$

$$\Lambda = 4\alpha_2, \quad V = (V^1, V^2, 0), \quad \alpha_1 = -\frac{\alpha_2 V^1}{V^2}, \quad \alpha_2 = -\frac{1}{2} \pm \frac{1}{2} \sqrt{1 - 4(V^2)^2} < 0, \quad (\mathcal{A}_{43})$$

$$\alpha_3 = 0, \quad V^1 = \pm \sqrt{-\alpha_2};$$

$$\Lambda = -8/9, \quad V = (\pm 2/3, 0, 1/3), \quad \alpha_1 = 0, \quad \alpha_2 = -2/3, \quad \alpha_3 \in \mathbb{R}. \quad (\mathcal{A}_{44})$$

Обратное утверждение также справедливо.

2. Доказательство основной теоремы. Для доказательства теоремы 2 запишем систему уравнений (2) в базисе теоремы 1, используя формулы для нахождения компонент тензора Риччи через структурные константы алгебры Ли, которые представлены выше в случае произвольной группы Ли. Рассмотрим последовательно все случаи теоремы 1.

2.1. Случай $\mathcal{A}_1$. Система уравнений Эйнштейна (2) примет вид

$$\begin{aligned} 2V^2V^3 + V^1(\alpha_2 - \alpha_3) &= 0, \\ 2V^1V^3 - V^2(\alpha_1 + \alpha_3) &= 0, \\ 2V^1V^2 + V^3(\alpha_1 + \alpha_2) &= 0, \\ (\alpha_1 + \alpha_2)^2 - 2(V^2)^2 - \alpha_3^2 + 2(V^1)^2 &= \Lambda, \\ (\alpha_1 + \alpha_3)^2 - 2(V^3)^2 - \alpha_2^2 + 2(V^1)^2 &= \Lambda, \\ (\alpha_2 + \alpha_3)^2 - 2(V^2)^2 - \alpha_1^2 - 2(V^3)^2 &= \Lambda. \end{aligned}$$

Решая данную систему равенств, находим

$$\begin{aligned}\Lambda &= -\alpha_3^2, \quad V = (0, 0, V^3), \quad \alpha_1 = \alpha_2 = \frac{\alpha_3^2 - (V^3)^2}{\alpha_3}, \quad \alpha_3 \neq 0, \quad V^3 \in \mathbb{R}; \\ \Lambda &= \alpha_3\alpha_1 + (V^1)^2, \quad V = (V^1, 0, 0), \quad \alpha_1 = -\frac{1}{2}\alpha_3 \pm \frac{1}{2}\sqrt{\alpha_3^2 - 4(V^1)^2}, \quad \alpha_2 = \alpha_3, \quad |\alpha_3| \geq |V^1|; \\ \Lambda &= -\alpha_3\alpha_2 - (V^2)^2, \quad V = (0, V^2, 0), \quad \alpha_1 = -\alpha_3, \quad \alpha_2 = \frac{1}{2}\alpha_3 \pm \frac{1}{2}\sqrt{\alpha_3^2 + 4(V^2)^2}, \quad \alpha_3, V^2 \in \mathbb{R}.\end{aligned}$$

2.2. Случай $\mathcal{A}_2$. Система уравнений Эйнштейна (2) примет вид

$$\begin{aligned}2\alpha_1 + 2V^1 - 4\alpha_2 - 2V^2V^3 &= 0, \\ V^2(\alpha_2 - \alpha_1) - 2V^1V^3 - V^2 - V^3 &= 0, \\ V^3(\alpha_1 - \alpha_2) + 2V^1V^2 - V^2 - V^3 &= 0, \\ -\alpha_1^2 + 2(V^3)^2 - 2(V^2)^2 &= \Lambda, \\ 2\alpha_1 - 4\alpha_2 + 2V^1 - \alpha_1^2 + 2(V^2)^2 + 2\alpha_2\alpha_1 + 2(V^1)^2 &= -\Lambda, \\ 2\alpha_1 - 4\alpha_2 + 2V^1 + \alpha_1^2 + 2(V^3)^2 - 2\alpha_2\alpha_1 - 2(V^1)^2 &= \Lambda.\end{aligned}$$

Решая данную систему равенств, находим

$$\begin{aligned}\Lambda &= -\alpha_1^2, \quad V = (0, V^2, -V^2), \quad \alpha_2 = \alpha_1 \geq 0, \quad V^2 = \pm\sqrt{\alpha_1}; \\ \Lambda &= -4(V^1)^2, \quad V = (V^1, 0, 0), \quad \alpha_1 = 2V^1, \quad \alpha_2 = \frac{3}{2}V^1 \in \mathbb{R}; \\ \Lambda &= -\frac{1}{4}(V^1)^2, \quad V = (V^1, V^2, -V^2), \quad \alpha_1 = \frac{1}{2}V^1 \leq 0, \quad \alpha_2 = -\frac{3}{2}V^1, \quad V^2 = \pm 3\sqrt{-\frac{V^1}{2}}.\end{aligned}$$

2.3. Случай $\mathcal{A}_3$. Система уравнений Эйнштейна (2) примет вид

$$\begin{aligned}-2\alpha_1 - V^1 + 2V^1V^2 &= 0, \\ 2\alpha_1 + V^1 - 2V^1V^3 &= 0, \\ 4 - V^2 - 2V^2V^3 - V^3 &= 0, \\ -4 - \alpha_1^2 + 2(V^3)^2 + 2V^3 - 2(V^1)^2 &= \Lambda, \\ -4 + \alpha_1^2 + 2(V^2)^2 + 2V^2 + 2(V^1)^2 &= -\Lambda, \\ 2V^2 - \alpha_1^2 + 2(V^3)^2 - 2V^3 - 2(V^2)^2 &= \Lambda.\end{aligned}$$

Решая данную систему равенств, находим

$$\begin{aligned}\Lambda &= 0, \quad V = (0, 1, 1), \quad \alpha_1 = 0; \\ \Lambda &= 0, \quad V = (0, -2, -2), \quad \alpha_1 = 0.\end{aligned}$$

2.4. Случай $\mathcal{A}_4$. Система уравнений Эйнштейна (2) примет вид

$$\begin{aligned}-V^1(\alpha_2 + V^3) - V^2\alpha_1 - V^1V^3 &= 0, \\ V^2(-1 + V^3) + V^1\alpha_1 + V^2V^3 &= 0, \\ 2\alpha_1 + 2\alpha_2\alpha_1 - 2V^1V^2 - \alpha_3V^2 &= 0, \\ -2\alpha_2 + 4V^3\alpha_2 - 2V^3 + 2(V^3)^2 + 2\alpha_2^2 + 2(V^2)^2 &= -\Lambda, \\ 2\alpha_2 - 2V^3\alpha_2 + 4V^3 - 2(V^3)^2 - 2 + 2(V^1)^2 &= \Lambda, \\ -2\alpha_2^2 - 2V^3\alpha_2 - 2(V^2)^2 - 2 + 2V^3 + 2(V^1)^2 &= \Lambda.\end{aligned}$$

где $\alpha_2 \neq 0$. Решая данную систему равенств, находим

$$\begin{aligned}\Lambda &= -4, \quad V = (0, 0, 0), \quad \alpha_2 = -1, \quad \alpha_1, \alpha_3 \in \mathbb{R}; \\ \Lambda &= 0, \quad V = (0, 0, 1), \quad \alpha_2 = -1, \quad \alpha_1, \alpha_3 \in \mathbb{R};\end{aligned}$$

$$\Lambda = 4\alpha_2, \quad V = (V^1, V^2, 0), \quad \alpha_1 = -\frac{\alpha_2 V^1}{V^2}, \quad \alpha_2 = -\frac{1}{2} \pm \frac{1}{2} \sqrt{1 - 4(V^2)^2} < 0, \\ \alpha_3 = 0, \quad V^1 = \pm \sqrt{-\alpha_2}; \\ \Lambda = -8/9, \quad V = (\pm 2/3, 0, 1/3), \quad \alpha_1 = 0, \quad \alpha_2 = -2/3, \quad \alpha_3 \in \mathbb{R}.$$

Заметим, что уравнения Эйнштейна типа (А) на локально однородных (псевдо)римановах многообразиях с полусимметрической связностью изучались в [1, 2].

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Клепиков П. Н., Родионов Е. Д., Хромова О. П. Уравнение Эйнштейна на трехмерных локально однородных (псевдо)римановых пространствах с векторным кручением // Мат. заметки СВФУ. — 2021. — 28, № 4. — С. 30–47.
2. Клепиков П. Н., Родионов Е. Д., Хромова О. П. Уравнения Эйнштейна на трехмерных метрических группах Ли с векторным кручением // Итоги науки и техн. Совр. мат. прилож. Темат. обз. — 2020. — 181. — С. 41–53.
3. Родионов Е. Д., Славский В. В., Чибрикова Л. Н. Локально конформно однородные псевдоримановы пространства // Мат. тр. — 2006. — 9, № 1. — С. 130–168.
4. Agricola I., Kraus M. Manifolds with vectorial torsion // Differ. Geom. Appl. — 2016. — 46. — P. 130–147.
5. Agricola I., Thier C. The geodesics of metric connections with vectorial torsion // Ann. Glob. Anal. Geom. — 2004. — 26. — P. 321–332.
6. Barua B., Ray A. Kr. Some properties of a semi-symmetric metric connection in a Riemannian manifold // Indian J. Pure Appl. Math. — 1985. — 16, № 7. — P. 736–740.
7. Calvaruso G. Homogeneous structures on three-dimensional Lorentzian manifolds // J. Geom. Phys. — 2007. — 57. — P. 1279–1291.
8. Cartan E. Sur les variétés à connexion affine et la théorie de la relativité généralisée (deuxième partie) // Ann. Ecole Norm. Sup. — 1925. — 42. — P. 17–88.
9. Cordero L. A., Parker P. E. Left-invariant Lorentzian metrics on 3-dimensional Lie groups // Rend. Mat. — 1997. — 17. — P. 129–155.
10. De U. C., De B. K. Some properties of a semi-symmetric metric connection on a Riemannian manifold // Istanbul Univ. Fen. Fak. Mat. Der. — 1995. — 54. — P. 111–117.
11. Klemm D. S., Ravera L. Einstein manifolds with torsion and nonmetricity // Phys. Rev. D. — 2020. — 101. — 044011.
12. Maralbhai Y. B., Muniraja G. Semi-symmetric metric connections, Einstein manifolds and projective curvature tensor // Int. J. Contemp. Math. Sci. — 2010. — 5, № 20. — P. 991–999.
13. Muniraja G. Manifolds admitting a semi-symmetric metric connection and a generalization of Schur's theorem // Int. J. Contemp. Math. Sci. — 2008. — 3, № 25. — P. 1223–1232.
14. Murathan C., Özgür C. Riemannian manifolds with a semi-symmetric metric connection satisfying some semisymmetry conditions // Proc. Estonian Acad. Sci. — 2008. — 57, № 4. — P. 210–216.
15. Yano K. On semi-symmetric metric connection // Rev. Roum. Math. Pure Appl. — 1970. — 15. — P. 1579–1586.
16. Yilmaz H. B., Zengin F. Ö., Uysal S. A. On a semi-symmetric metric connection with a special condition on a Riemannian manifold // Eur. J. Pure Appl. Math. — 2011. — 4, № 2. — P. 152–161.
17. Zengin F. Ö., Demirbağ S. A., Uysal S. A., Yilmaz H. B. Some vector fields on a Riemannian manifold with semi-symmetric metric connection // Bull. Iran. Math. Soc. — 2012. — 38, № 2. — P. 479–490.

Павлова Анна Александровна

Алтайский государственный университет, Барнаул

E-mail: anya.0596@mail.ru

Хромова Олеся Павловна

Алтайский государственный университет, Барнаул

E-mail: khromova.olesya@gmail.com