

УДК 514.76

Б. Б. КОМРАКОВ

ЧЕТЫРЕХМЕРНЫЕ ОДНОРОДНЫЕ ПРОСТРАНСТВА ЭЙНШТЕЙНА СИГНАТУРЫ (2,2) С НЕРАЗРЕШИМОЙ ГРУППОЙ СИММЕТРИЙ

(Представлено академиком И. В. Гайшуном)

Пусть (\bar{G}, M) – однородное пространство, где \bar{G} – неразрешимая группа Ли, $G = \bar{G}_x$ – стационарная подгруппа произвольной точки $x \in M$, и $(\bar{\mathfrak{g}}, \mathfrak{g})$ – пара алгебр Ли, соответствующая паре групп Ли (\bar{G}, G) . Заметим, что пара $(\bar{\mathfrak{g}}, \mathfrak{g})$ локально однозначно определяет однородное пространство (\bar{G}, M) . Глобальное строение всех однородных пространств, соответствующих данной паре, приводится в [1].

Псевдориманово однородное пространство называется *пространством Эйнштейна*, если метрика g удовлетворяет уравнению Эйнштейна $R - \lambda g = 0$, где R – тензор Риччи, λ – произвольное вещественное число.

В данной работе представлена локальная классификация четырехмерных однородных пространств Эйнштейна с неразрешимой группой симметрий, допускающих инвариантную псевдориманову метрику сигнатуры (2,2). Локальная классификация четырехмерных лоренцевых (допускающих инвариантную псевдориманову метрику сигнатуры (3,1)) однородных пространств Эйнштейна может быть найдена в [2].

Глобальная классификация в случае римановой метрики может быть найдена в [3]. Известна также полная классификация всех четырехмерных римановых однородных пространств [4, 5]. Полная локальная классификация четырехмерных псевдоримановых однородных пространств произвольной сигнатуры представлена в [6, 7].

О п р е д е л е н и е. Пару $(\bar{\mathfrak{g}}, \mathfrak{g})$ будем называть *эйнштейновой*, если соответствующее однородное пространство (\bar{G}, M) допускает инвариантную псевдориманову метрику, удовлетворяющую уравнению Эйнштейна.

З а м е ч а н и е.

(1) Через $\mathfrak{t}_2 = \langle p, q \rangle$ мы будем обозначать следующую алгебру Ли: $[p, q] = p$.

(2) Через $\mathfrak{n}_3 = \langle h, p, q \rangle$ мы будем обозначать алгебру Ли со следующим ненулевым коммутационным соотношением: $[p, q] = h$.

(3) Через $\mathfrak{n}_5 = \langle h, p_1, p_2, q_1, q_2 \rangle$ мы будем обозначать алгебру Ли со следующими ненулевыми коммутационными соотношениями: $[h, q_1] = p_1$, $[h, q_2] = p_2$, $[q_1, q_2] = h$.

Т е о р е м а. Любая эйнштейнова пара коразмерности 4 с неразрешимой алгеброй $\bar{\mathfrak{g}}$, допускающая инвариантную псевдориманову метрику сигнатуры (2,2), эквивалентна одной и только одной из следующих пар:

1. $\bar{\mathfrak{g}} = \mathfrak{sl}(2, \mathbf{R}) \times \mathfrak{t}_2$, $\mathfrak{g} = \mathfrak{so}(1, 1)$.
2. $\bar{\mathfrak{g}} = \mathfrak{su}(2) \times \mathfrak{t}_2$, $\mathfrak{g} = \mathfrak{so}(2)$.
3. $\bar{\mathfrak{g}} = \mathfrak{sl}(2, \mathbf{R}) \ltimes \mathbf{R}^2$, $\mathfrak{g} = \left\{ \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ z & 0 \end{pmatrix} \mid z \in \mathbf{R} \right\}$.
4. $\bar{\mathfrak{g}} = \mathfrak{sl}(2, \mathbf{R}) \times \mathfrak{sl}(2, \mathbf{R})$, $\mathfrak{g} = \mathfrak{so}(1, 1) \times \mathfrak{so}(1, 1)$.
5. $\bar{\mathfrak{g}} = \mathfrak{su}(2) \times \mathfrak{sl}(2, \mathbf{R})$, $\mathfrak{g} = \mathfrak{so}(2) \times \mathfrak{so}(2)$.
6. $\bar{\mathfrak{g}} = \mathfrak{sl}(2, \mathbf{C})_{\mathbf{R}}$, $\mathfrak{g} = \mathfrak{so}(2, \mathbf{C})_{\mathbf{R}}$.
7. $\bar{\mathfrak{g}} = \mathfrak{gl}(2, \mathbf{R}) \ltimes \mathbf{R}^2$, $\mathfrak{g} = \left\{ \begin{pmatrix} x & y \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \mid x, y \in \mathbf{R} \right\}$.
8. $\bar{\mathfrak{g}} = \left\{ \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & x & y \\ 0 & z & -x \end{pmatrix} \mid x, y, z \in \mathbf{R} \right\} \ltimes \mathfrak{n}_3$, $\mathfrak{g} = \left(\begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} + \mathfrak{h}, \mathfrak{p} \right)$.
9. $\bar{\mathfrak{g}} = (\mathfrak{sl}(2, \mathbf{R}) \ltimes \mathbf{R}^2) \times \mathbf{R}$, $\mathfrak{g} = \left\{ \left[\begin{pmatrix} 0 & y \\ 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} -t \\ 0 \end{pmatrix}, t \right] \mid y, t \in \mathbf{R} \right\}$.
10. $\bar{\mathfrak{g}} = \left\{ \begin{pmatrix} t & 0 & 0 \\ 0 & t+x & y \\ 0 & z & -x \end{pmatrix} \mid x, y, z, t \in \mathbf{R} \right\} \ltimes \mathfrak{n}_3$,
 $\mathfrak{g} = \left(\begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} + \mathfrak{h}, \mathfrak{p} \right)$.
11. $\bar{\mathfrak{g}} = \left\{ \begin{pmatrix} t & 0 & 0 \\ 0 & t+x & y \\ 0 & z & -x \end{pmatrix} \mid x, y, z, t \in \mathbf{R} \right\} \ltimes \mathbf{R}^3$,
 $\mathfrak{g} = \left\{ \begin{pmatrix} t & 0 & 0 \\ 0 & t & y \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \ltimes \begin{pmatrix} u \\ -u \\ 0 \end{pmatrix} \mid y, t, u \in \mathbf{R} \right\}$.
12. $\bar{\mathfrak{g}} = \mathfrak{sl}(2, \mathbf{R}) \ltimes (V \oplus V^*)$, где $V = \mathbf{R}^2$ естественный $\mathfrak{sl}(2, \mathbf{R})$ -модуль, $\mathfrak{g} = \mathfrak{sl}(2, \mathbf{R})$.
13. $\bar{\mathfrak{g}} = (\mathfrak{so}(2, 1) \oplus \text{Rid}_{\mathbf{R}^3}) \ltimes \mathbf{R}^3$, $\mathfrak{g} = \mathfrak{so}(2, 1)$.
14. $\bar{\mathfrak{g}} = (\mathfrak{so}(2, 1) \ltimes \mathbf{R}^3) \times \mathbf{R}$, $\mathfrak{g} = \mathfrak{so}(2, 1)$.
15. $\bar{\mathfrak{g}} = \mathfrak{sl}(3, \mathbf{R})$, $\mathfrak{g} = \mathfrak{gl}(2, \mathbf{R})$.
16. $\bar{\mathfrak{g}} = \mathfrak{gl}(2, \mathbf{R}) \ltimes (V \oplus V^*)$, где $V = \mathbf{R}^2$ естественный $\mathfrak{gl}(2, \mathbf{R})$ -модуль, $\mathfrak{g} = \mathfrak{gl}(2, \mathbf{R})$.
17. $\bar{\mathfrak{g}} = \mathfrak{su}(2, 1)$, $\mathfrak{g} = \mathfrak{gl}(2, \mathbf{R})$.

$$18. \bar{\mathfrak{g}} = \mathfrak{g} \ltimes \mathbf{R}^4, \mathfrak{g} = \left\{ \begin{pmatrix} x & y & 0 & t \\ z & -x & -t & 0 \\ 0 & t & -x & -z \\ -t & 0 & -y & x \end{pmatrix} \mid x, y, z, t \in \mathbf{R} \right\} \cong \mathfrak{gl}(2, \mathbf{R}), \mathfrak{g} \text{ действует неприводимо на } \mathbf{R}^4.$$

$$19. \bar{\mathfrak{g}} = \left\{ \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & x & y & 0 & 0 \\ 0 & z & -x & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & x & y \\ 0 & 0 & 0 & z & -x \end{pmatrix} \mid x, y, z \in \mathbf{R} \right\} \ltimes \bar{\mathfrak{n}}_5,$$

$$\mathfrak{g} = \left\{ \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & x & y & 0 & 0 \\ 0 & z & -x & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & x & y \\ 0 & 0 & 0 & z & -x \end{pmatrix} \middle| x, y, z \in \mathbf{R} \right\} \times \mathbf{R}h.$$

$$20. \bar{\mathfrak{g}} = \mathfrak{g} \ltimes \mathbf{R}^4, \mathfrak{g} = \left\{ \begin{pmatrix} x & y & 0 & t \\ z & -x & -t & 0 \\ 0 & 0 & -x & -z \\ 0 & 0 & -y & x \end{pmatrix} \middle| x, y, z, t \in \mathbf{R} \right\} \cong \mathfrak{gl}(2, \mathbf{R}).$$

$$21. \bar{\mathfrak{g}} = \mathfrak{g} \ltimes \mathbf{R}^4, \mathfrak{g} = \left\{ \begin{pmatrix} x & y & 0 & u \\ z & t & -u & 0 \\ 0 & 0 & -x & -z \\ 0 & 0 & -y & -t \end{pmatrix} \middle| x, y, z, t, u \in \mathbf{R} \right\}.$$

$$22. \bar{\mathfrak{g}} = \mathfrak{so}(3, 2), \mathfrak{g} = \mathfrak{so}(2, 2).$$

$$23. \bar{\mathfrak{g}} = \mathfrak{so}(2, 2) \ltimes \mathbf{R}^4, \mathfrak{g} = \mathfrak{so}(2, 2).$$

Summary

This paper presents the complete local classification of four-dimensional homogeneous spaces of non-solvable Lie groups with an invariant pseudo-Riemannian metric of signature (2,2), and this metric satisfies the Einstein equation $R - \lambda g = 0$, where g is a metric, R is the Ricci tensor, λ is an arbitrary real number.

Литература

1. Mostow G. // Ann. of Math. 1950. Vol. 32.
2. Комраков Б. Б. // УМН. 1997. № 2. С. 206–207.
3. Jensen G. R. // J. Diff. Geom. 1969. Vol. 3. P. 309–349.
4. Б е р а р - Б е р ж е р и Л. Однородные римановы пространства размерности 4. Четырехмерная риманова геометрия. М., 1985. С. 45–60.
5. Ishihara S. // J. Math. Soc. of Japan. 1955. Vol. 7. P. 345–370.
6. Комраков В., J n r. Four-dimensional pseudo-Riemannian homogeneous spaces. Classification of complex pairs II. Oslo, 1995 (Preprint / Univ. Oslo:25).
7. Комраков В., J n r. Four-dimensional pseudo-Riemannian homogeneous spaces. Classification of real pairs. Oslo, 1995 (Preprint / Univ. Oslo:32).

Белорусский государственный
университет

Поступило 05.06.96