

2. Кириченко В. Ф. Аксиома Ф-голоморфных плоскостей в контактной метрической геометрии // Изв. АН СССР. Сер. «Матем.» 1984. Т. 48, №4. С. 711—734.

3. Дондукова Н. Н. Контактно-геодезические преобразования структурных тензоров почти контактных многообразий // Деп. в ВИНТИ. М., 2005.

N. Dondukova

Special contact 2-geodesic transformations
of almost contact metric structures

A special form of contact 2-geodesic transformations of almost contact metric manifolds is introduced. The structural tensors of almost contact metric manifolds is investigated and the invariant of the special contact 2-geodesic transformation is found.

УДК 514.76

А. И. Егоров

*Пензенский государственный педагогический университет
им. В. Г. Белинского*

**О некоторых свойствах
максимально подвижного риманова пространства V_4**

Рассматривается риманово пространство V_4 с группой движений G_8 . В этом максимально подвижном пространстве находятся ковариантно постоянные тензорные поля.

Ключевые слова: группа движений, ковариантно постоянное векторное поле, риманово пространство.

В этой работе рассматриваются некоторые свойства одного риманова пространства V_4 нулевой сигнатуры с группой движений максимального порядка. Метрика такого пространства V_4 в некоторой локальной системе координат имеет следующий вид:

$$ds^2 = 2dx^1 dx^3 + 2dx^2 dx^4 + (x^4)^2 (dx^3)^2. \quad (1)$$

Это риманово пространство V_4 впервые рассматривалось профессором И. П. Егоровым в его монографии [1].

Метрическое тензорное поле g_{ij} для риманова пространства V_4 (1) имеет вид

$$(g_{ij}) = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \\ 1 & 0 & x^{4^2} & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad (i, j = 1, 2, 3, 4), \quad \det \|g_{ij}\| \neq 0.$$

1. В римановом пространстве V_4 (1) сначала решается вопрос о существовании ковариантно постоянных независимых векторных полей $\bar{\xi}$. Система из шестнадцати уравнений в частных производных первого порядка, определяющая ковариантно постоянные векторные поля, имеет следующий вид:

$$\xi_{,j}^i = \frac{\partial \xi^i}{\partial x^j} + \Gamma_{\sigma j}^i \xi^\sigma = 0, \quad (2)$$

где

$$\Gamma_{34}^1 = \Gamma_{43}^1 = -\Gamma_{33}^2 = x^4, \quad (3)$$

остальные составляющие Γ_{jk}^i равны нулю. (Ввиду громоздкости записи уравнений систему (2) не выписываем.)

Условия интегрируемости рассматриваемой системы имеют вид

$$\xi^3 = 0; \xi^4 = 0.$$

Интегрируя эту систему уравнений, получим, что

$$\{\xi^1 = \alpha^1; \xi^2 = \alpha^2; \xi^3 = 0; \xi^4 = 0\},$$

где $\{\alpha^1, \alpha^2\} \subset \mathbf{R}$, или

$$\bar{\xi} = \{\alpha^1; \alpha^2; 0; 0\}. \quad (4)$$

Найденное векторное поле $\bar{\xi}$ изотропное и оно содержит два независимых векторных поля

$$\bar{\xi}_1 = \{1; 0; 0; 0\}, \bar{\xi}_2 = \{0; 1; 0; 0\}. \quad (5)$$

Следовательно, мы приходим к следующему выводу:

Теорема 1. *В максимально подвижном римановом пространстве V_4 (1) всегда существует точно два независимых ковариантно постоянных изотропных векторных поля (5).*

2. Рассмотрим далее некоторые свойства тензора кривизны R_{ijke} риманова пространства V_4 (1).

Составляющие объекта аффинной связности Γ_{jk}^i (3) могут быть также записаны в следующем виде:

$$\Gamma_{jk}^i = A^i D_{jk} + B^i C_{jk},$$

где

$$A^i = \delta_1^i; \quad B^i = \delta_2^i; \quad D_{34} = x^4; \quad C_{33} = x^4,$$

остальные D_{jk}, C_{jk} равны нулю. Нетрудно убедиться, что составляющие тензора кривизны R_{ijke} риманова пространства V_4 (1) имеют структуру

$$R_{ijke} = \varepsilon \cdot \varepsilon_{ij} \cdot \varepsilon_{ke}, \quad (\varepsilon = \pm 1), \quad (6)$$

где

- 1) $\varepsilon_{ij,k} = 0; \cdot \varepsilon_{ke} = -\varepsilon_{ek}$,
- 2) $\varepsilon_{ke} = A_k B_e - A_e B_k$ (простой бивектор),
- 3) $\varepsilon^2 = 0$ (нильпотентный бивектор, то есть $\varepsilon_{jp} \varepsilon_k^p = 0$),

где

$$\varepsilon_{34} = -\varepsilon_{43} = -1, \quad A_3 = -1, \quad B_4 = 1, \quad R_{3434} = 1,$$

остальные $\varepsilon_{ij} = 0; \quad A_i = 0, \quad B_j = 0, \quad R_{ijke} = 0$.

Таким образом, имеет место следующий вывод.

Теорема 2. *Тензор кривизны R_{ijke} риманова пространства V_4 (1) необходимо имеет структуру (6).*

3. Выясним теперь, существуют ли в пространстве с метрикой (1) тензорные поля $a_{ij}(x^1, x^2, x^3, x^4)$, чтобы ковариантная производная $a_{ij,k}$ равнялась нулю:

$$a_{ij,k} = \frac{\partial a_{ij}}{\partial x^k} - \Gamma_{ik}^{\sigma} a_{\sigma j} - \Gamma_{jk}^{\sigma} a_{i\sigma} = 0.$$

При $i, j, k = 1, 2, 3, 4$ получим систему из сорока дифференциальных уравнений в частных производных, в которой 10 неизвестных a_{ij} . Ввиду громоздкости записи уравнений систему не выписываем. Решение этой системы можно представить в виде матрицы

$$(a_{ij}) = \begin{pmatrix} 0 & 0 & \alpha_{24} & 0 \\ 0 & 0 & 0 & \alpha_{24} \\ \alpha_{24} & 0 & (x^4)^2 \alpha_{24} + c_1 & \alpha_{34} \\ 0 & \alpha_{24} & \alpha_{34} & \alpha_{44} \end{pmatrix}, \quad (7)$$

где $\{\alpha_{24}, \alpha_{34}, \alpha_{44}, C_1\} \subset R, (a_{ij} = a_{ji})$.

Решение системы представляет собой семейство ковариантных тензорных полей, зависящих от произвольных постоянных $\alpha_{24}, \alpha_{34}, \alpha_{44}$.

Итак, доказали следующую теорему:

Теорема 3. *В пространстве с заданной метрикой существует целое семейство ковариантно-постоянных тензорных полей a_{ij} , ковариантная производная от которых равна нулю.*

Возникает вопрос: так как метрическое тензорное поле g_{ij} — ковариантно постоянное (то есть $g_{ij,k} = 0$), то можно ли полученное тензорное поле a_{ij} привести к метрическому? Оказывается, можно.

Чтобы проверить, совпадает ли метрическое тензорное поле (g_{ij}) с тензором (a_{ij}) , решается алгебраическая система второй степени из 16 уравнений с 16 неизвестными. Рассмотрение ограничивается случаем, когда формулы перехода имеют вид

$$x^i = C_j^i \cdot x^j + C^i \quad (i, j = \overline{1,4}).$$

Найдена система координат, с помощью которой из (a_{ij}) можно получить метрическое тензорное поле (g_{ij}) (то есть $g_{ij}(x') = a_{i'j'}(x')$):

$$\|C_j^i\| = \begin{pmatrix} C_4^4 & 0 & \frac{-C_1 \cdot C_3^3}{2\alpha_{24}} & 0 \\ 0 & \frac{1}{C_4^4 \cdot \alpha_{24}} & \frac{-C_3^3 \cdot \alpha_{34}}{\alpha_{24}} & \frac{-C_4^4 \cdot \alpha_{44}}{2\alpha_{24}} \\ 0 & 0 & \frac{1}{\sqrt{\alpha_{24}} \cdot C_4^4} & 0 \\ 0 & 0 & 0 & C_4^4 \end{pmatrix},$$

где C_4^4 — любое, $C_3^3 = \frac{1}{\sqrt{\alpha_{24}} \cdot C_4^4}$, $|C_j^i| \neq 0$.

4. Выясним теперь, существуют ли в пространстве V_4 с заданной метрикой два раза ковариантные тензорные поля $b_{ij}(x^1, x^2, x^3, x^4)$, являющиеся ковариантно-постоянными относительно символов Кристофеля второго рода, причем $b_{ij} \neq b_{ji}$ (в общем случае), то есть тензорные поля не симметрические.

Итак, нужно найти такие тензорные поля $b_{ij}(x^1, x^2, x^3, x^4)$, чтобы ковариантная производная от них равнялась нулю:

$$b_{ij,k} = \frac{\partial b_{ij}}{\partial x^k} - \Gamma_{ik}^{\sigma} b_{\sigma j} - \Gamma_{jk}^{\sigma} b_{i\sigma} = 0.$$

При $i, j, k = 1, 2, 3, 4$ получим систему из шестидесяти четырех дифференциальных уравнений в частных производных с шестнадцатью неизвестными b_{ij} . Уравнения не выписываем, так как они очень громоздкие.

Решение данной системы аналогично решению предыдущей системы. Оно представляет собой семейство ковариантно-постоянных тензорных полей, зависящих от четырех произвольных постоянных. Данное решение можно записать в виде матрицы

$$(b_{ij}) = \begin{pmatrix} 0 & 0 & \beta_{13} & \beta_{14} \\ 0 & 0 & \beta_{23} & \beta_{24} \\ \beta_{24} & -\beta_{23} & \left(\frac{(x^4)^2}{2}\right)(\beta_{13} + \beta_{24}) + c_1 & \left(\frac{(x^4)^2}{2}\right) \beta_{14} + c_2 \\ -\beta_{14} & \beta_{13} & -\left(\frac{(x^4)^2}{2}\right) \beta_{14} + c_3 & \beta_{44} \end{pmatrix}, \quad (8)$$

где $\{\beta_{13}, \beta_{14}, \beta_{23}, \beta_{24}, \beta_{44}, c_1, c_2, c_3\} \subset R$.

5. Докажем теперь, что рассматриваемое пространство V_4 , определяемое метрикой (1), является эйнштейновым и симметрическим пространством.

Для этого находим тензор Риччи по формуле $R_{ij} = R_{ij\sigma}^{\sigma}$. Получим, что $R_{ij} = 0$, то есть риманово пространство V_4 эйнштейново, так как $R_{ij} = \alpha g_{ij}$, где $\alpha = 0$.

Применяя ковариантное дифференцирование к тензору кривизны Римана первого рода, получим

$$R_{ijke,\delta} = \frac{\partial R_{ijkl}}{\partial x^{\delta}} - R_{\sigma jke} \Gamma_{i\delta}^{\sigma} - R_{i\sigma kl} \Gamma_{j\delta}^{\sigma} - R_{ij\sigma l} \Gamma_{k\delta}^{\sigma} - R_{ijk\sigma} \Gamma_{l\delta}^{\sigma} = 0.$$

В этой формуле 1024 равенств и все они нулевые, то есть пространство с заданной метрикой симметрическое.

Замечание 1. Составляющие тензорного поля b_{jk} (8) можно принять за составляющие нового метрического тензорного поля обобщенного риманова пространства \tilde{V}_4 с кручением $\Omega \neq 0$:

$$\Omega_{jk} = \frac{1}{2} [b_{jk} - b_{kj}],$$

$$(\Omega_{jk}) = \begin{pmatrix} 0 & 0 & \delta_2 & \beta_{14} \\ 0 & 0 & \beta_{23} & -\delta_2 \\ -\delta_2 & -\beta_{23} & 0 & \frac{x^{4^2}}{2} \beta_{14} + \delta_3 \\ -\beta_{14} & \delta_2 & \frac{-x^{4^2}}{2} \beta_{14} - \delta_3 & 0 \end{pmatrix}, \quad (9)$$

где

$$\delta_1 = \frac{\beta_{13} + \beta_{24}}{2}; \quad \delta_2 = \frac{\beta_{13} - \beta_{24}}{2}; \quad \delta_3 = \frac{C_2 - C_3}{2}; \quad \delta_4 = \frac{C_2 + C_3}{2}.$$

Обобщенное риманово пространство \tilde{V}_4 с кручением допускает полную группу движений G_r максимального порядка $r = 8$. Очевидно, что в нашем случае

$$(g_{jk}) = \begin{pmatrix} 0 & 0 & \delta_1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & \delta_1 \\ \delta_1 & 0 & x^{4^2}\delta_1 + C_1 & \delta_4 \\ 0 & \delta_1 & \delta_4 & \beta_{44} \end{pmatrix}, \quad (10)$$

где $\delta_1 = \frac{\beta_{13} + \beta_{24}}{2}$, $\delta_4 = \frac{C_2 + C_3}{2}$, $g_{jk} = \frac{1}{2}(b_{jk} + b_{kj})$,

$$\Omega_{jk} = \frac{1}{2}(b_{jk} - b_{kj}), \quad b_{jk} = g_{jk} + \Omega_{jk}, \quad b_{kj} = g_{jk} + \Omega_{jk}.$$

Составляющие $\{g_{jk}(x)\}$ образуют сопутствующее метрическое тензорное поле в пространстве \tilde{V}_4 .

Замечание 2. Рассматриваемое в работе риманово пространство V_4 (1) можно обобщить на n -мерный случай следующим образом ($n > 4$):

$$ds^2 = 2dx^1 dx^3 + 2dx^2 dx^4 + (x^{4^2})dx^{3^2} + e_5 dx^{5^2} + e_6 dx^{6^2} + \dots + e_n dx^{n^2}, \quad (11)$$

$$(e_\alpha = \pm 1), \quad (\alpha = 5, 6, \dots, n).$$

Риманово пространство V_n (11) допускает полную группу гомотетических движений G_r порядка

$$r = \frac{(n-1)(n-2)}{2} + 6, \quad n \geq 4.$$

(Если $n = 4$, то $r = 9$.)

Замечание 3. За счет выбора новой системы координат в формулах (10) постоянную δ_1 можно обратить в 1, а постоянные $\delta_4, \beta_{44}, C_1$ — в нуль, а следовательно, тензорное поле g_{ij} приводится к виду (1).

Список литературы

1. *Егоров И.П.* Движения в пространствах аффинной связности. Казань, 1965.

A. Egorov

About properties of maximum mobility of Riemannian space V_4

This article describes the Riemannian space with a group of motions G_8 . Covariantly constant tensor fields are found in this maximally mobile space.

УДК 513.7

Б. В. Заятуев

Бурятский государственный университет, г. Улан-Удэ

О келеровой структуре на четырехмерном касательном расслоении

Показан способ построения одной келеровой структуры на касательном расслоении над двумерным ориентируемым римановым многообразием, имеющим знакоопределенную гауссову кривизну. Используется инвариантное исчисление Кошуля и понятия вертикального и горизонтального лифтов [1].

Ключевые слова: гауссова кривизна, касательное расслоение, келерова структура, горизонтальный и вертикальный лифты.