

6. Егоров И.П. Движения в пространствах аффинной связности // Казань, 1965. С. 5 – 179.

7. Игошин В.А., Китаева Е.К. Об аффинных симметриях квазигеодезических потоков // Диф. геом. многооб. фигур. Калининград, 2001. Вып. 32. С. 49 – 52.

8. Они же. Максимально подвижные квадратичные квазигеодезические потоки ненулевой кривизны // Диф. геом. многооб. фигур. Калининград, 2002. Вып. 33. С. 41 – 44.

V. Igoshin, E. Kitaeva

#### ABOUT GEOMETRICAL CHARACTERISTICS OF THE QUADRATIC QUASIGEODESIC FLOWS

As application of geometrical modelling [1] a series of results about mobility and geometrical characteristics of quadratic quasigeodesic flows (QF) with nonzero curvature it is received. In particular, it is proved the following

**Theorem 4.** *In order that a QF  $(M, f)$  with nonzero curvature have a maximal mobility, it is necessary and sufficient that the QF be projectively Euclidean and its events space have admits exactly  $n-1$  of linearly independent vector fields of absolute parallelism ( $n = \dim M > 3$ ).*

УДК 514.76

**В.А. Игошин, Н.В. Коткова**  
(Нижегородский государственный университет  
им. Н.И. Лобачевского)

#### О ПРОЕКТИВНО РИМАНОВЫХ КВАЗИГЕОДЕЗИЧЕСКИХ ПОТОКАХ

С помощью пульверизационного моделирования [1; 2] и результатов [3] получены теоремы о существовании римановой связности, проективно эквивалентной заданной симметричной аффинной связности, а также связности одномерного квазигеодезического потока (КП).

1. Пусть  $M$  – двумерное многообразие. На  $M$  задана произвольная симметричная аффинная связность  $\bar{\Gamma}$  коэффициентами  $\bar{\Gamma}_{\beta\gamma}^{\alpha}(x^{\delta})$

( $1 \leq \alpha, \beta, \gamma, \delta, \dots \leq 2$ ). Выясним, когда среди связностей, проективно эквивалентных  $\bar{\Gamma}$ , существует риманова связность  $\Gamma$ .

Искомая риманова метрика  $g_{\alpha\beta} = g_{\alpha\beta}(x^\delta)$  является решением системы дифференциальных уравнений в частных производных:

$$\frac{\partial g_{\alpha\beta}}{\partial x^\gamma} = \Gamma_{\gamma\alpha}^\sigma g_{\sigma\beta} + \Gamma_{\gamma\beta}^\sigma g_{\alpha\sigma}. \quad (1)$$

Система (1), очевидно, всегда интегрируема и множество ее решений – наборов функций  $(g_{11}, g_{12} = g_{21}, g_{22})$  – образует вещественное векторное пространство. Условия полной интегрируемости (1) имеют вид:

$$g_{\sigma\alpha} R_{\gamma\delta\beta}^\sigma + g_{\sigma\beta} R_{\gamma\delta\alpha}^\sigma = 0, \quad (2)$$

где  $R_{\gamma\delta\beta}^\sigma = \partial_\delta \Gamma_{\gamma\beta}^\sigma - \partial_\gamma \Gamma_{\delta\beta}^\sigma + \Gamma_{\gamma\beta}^\chi \Gamma_{\delta\chi}^\sigma - \Gamma_{\delta\beta}^\chi \Gamma_{\gamma\chi}^\sigma$  – тензор кривизны связности  $\Gamma$ .

Тензоры кривизны  $R_{\beta\gamma\delta}^\alpha$  и  $\bar{R}_{\beta\gamma\delta}^\alpha$  проективно эквивалентных связностей  $\Gamma$  и  $\bar{\Gamma}$  удовлетворяют соотношениям (см.[5, с. 537]):

$$R_{\beta\gamma\delta}^\alpha = \bar{R}_{\beta\gamma\delta}^\alpha + \delta_\beta^\alpha \Psi_{\gamma\delta} - \delta_\gamma^\alpha \Psi_{\beta\delta} + \delta_\delta^\alpha (\Psi_{\gamma\beta} - \Psi_{\beta\gamma}), \quad (3)$$

где

$$\Psi_{\gamma\delta} = \nabla_\gamma \Psi_\delta - \Psi_\gamma \Psi_\delta, \quad (4)$$

абсолютная производная  $\nabla_\gamma$  берется на базе связности  $\bar{\Gamma}$ .

Существенно различные координаты тензора  $R_{\beta\gamma\delta}^\alpha$  можно записать так:

$$\begin{cases} R_1^1 = \bar{R}_1^1 + 2\Psi_{21} - \Psi_{12}, R_1^2 = \bar{R}_1^2 - \Psi_{11}, \\ R_2^1 = \bar{R}_2^1 + \Psi_{22}, R_2^2 = \bar{R}_2^2 - 2\Psi_{12} + \Psi_{21}, \end{cases} \quad (5)$$

где использованы сокращенные обозначения  $R_{12\beta}^\alpha = R_\beta^\alpha$ .

Полученные уравнения всегда совместны относительно  $\Psi_{\alpha\beta}$ , следовательно, тензор кривизны всегда можно представить в виде (3).

Из условий (2) следует, что система уравнений (1) вполне интегрируема тогда и только тогда, когда тензор кривизны римановой связности  $\Gamma$  равен нулю:  $R_{\beta\gamma\delta}^\alpha = 0$  – и, учитывая соотношения (3),

$$\bar{R}_{\beta\gamma\delta}^\alpha = -\delta_\beta^\alpha \Psi_{\gamma\delta} + \delta_\gamma^\alpha \Psi_{\beta\delta} - \delta_\delta^\alpha (\Psi_{\gamma\beta} - \Psi_{\beta\gamma}).$$

Согласно работе [5, с. 540], при  $n=2$  последнее условие выполняется для любого тензора кривизны, так что необходимым и достаточным условием проективной евклидовости связности  $\bar{\Gamma}_{\beta\gamma}^{\alpha}$  являются лишь следующие соотношения:

$$\nabla_2(2\bar{R}_2^2 - \bar{R}_1^1) + 3\nabla_1\bar{R}_2^1 = 0, \quad \nabla_1(2\bar{R}_1^1 - \bar{R}_2^2) + 3\nabla_2\bar{R}_1^2 = 0. \quad (6)$$

Подставляя соотношения (5) в условия теоремы 2 [3, с. 12] и используя соотношения (6), получаем, что справедлива

**Теорема 1.** *Для того чтобы симметричная аффинная связность  $\bar{\Gamma}_{\beta\gamma}^{\alpha}$  была проективно эквивалентна римановой связности  $\Gamma_{\beta\gamma}^{\alpha} = \bar{\Gamma}_{\beta\gamma}^{\alpha} + \delta_{\beta}^{\alpha}\Psi_{\gamma} + \delta_{\gamma}^{\alpha}\Psi_{\beta}$  на плоскости, необходимо, чтобы выполнялись одно из следующих взаимоисключающих друг друга условий:*

$$\begin{array}{ll} 1) \left\{ \begin{array}{l} \nabla_2(2\bar{R}_2^2 - \bar{R}_1^1) + 3\nabla_1\bar{R}_2^1 = 0, \\ \nabla_1(2\bar{R}_1^1 - \bar{R}_2^2) + 3\nabla_2\bar{R}_1^2 = 0, \end{array} \right. & 2) \left\{ \begin{array}{l} \bar{R}_1^1 + 2\Psi_{21} - \Psi_{12} = 0, \\ \bar{R}_2^2 - 2\Psi_{12} + \Psi_{21} = 0, \\ \bar{R}_2^1 \neq -\Psi_{22}, \\ \bar{R}_1^2 \neq \Psi_{11}, \end{array} \right. \\ 3) \left\{ \begin{array}{l} \bar{R}_1^1 + \bar{R}_2^2 \neq 3(\Psi_{12} - \Psi_{21}), \\ \bar{R}_2^1 = -\Psi_{22}, \\ \bar{R}_1^2 \neq \Psi_{11}, \end{array} \right. & 4) \left\{ \begin{array}{l} \bar{R}_1^1 + \bar{R}_2^2 \neq 3(\Psi_{12} - \Psi_{21}), \\ \bar{R}_2^1 \neq -\Psi_{22}, \\ \bar{R}_1^2 = \Psi_{11}, \end{array} \right. \\ 5) \left\{ \begin{array}{l} \bar{R}_1^1 + \bar{R}_2^2 \neq 3(\Psi_{12} - \Psi_{21}), \\ \bar{R}_2^1 = -\Psi_{22}, \\ \bar{R}_1^2 = \Psi_{11}, \end{array} \right. & 6) \left\{ \begin{array}{l} \bar{R}_1^1 + \bar{R}_2^2 \neq 3(\Psi_{12} - \Psi_{21}), \\ \bar{R}_2^1 \neq -\Psi_{22}, \\ \bar{R}_1^2 \neq \Psi_{11}, \end{array} \right. \end{array}$$

в которых  $\Psi_{\gamma\delta} = \nabla_{\gamma}\Psi_{\delta} - \Psi_{\gamma}\Psi_{\delta}$ , причем абсолютная производная  $\nabla_{\gamma}$  берется на базе связности  $\bar{\Gamma}$ .

*Замечание.* Условие 1 теоремы 1 является также достаточным условием.

**Теорема 2.** *При выполнении одного из взаимоисключающих друг друга условий 2 – 6 теоремы 1 искомая метрика в соответствующих случаях (если существует подходящее решение системы (1)) необходимо имеет вид*

2)  $g_{12} = g_{21} = 0$ ,  $g_{11} = -(\bar{R}_1^2 - \Psi_{11})g_{22}/(\bar{R}_2^1 + \Psi_{22})$ , где  $g_{22} \neq 0$ , причем метрика собственно риманова, если  $(\bar{R}_1^2 - \Psi_{11})/(\bar{R}_2^1 + \Psi_{22}) < 0$ , и псевдориманова, если  $(\bar{R}_1^2 - \Psi_{11})/(\bar{R}_2^1 + \Psi_{22}) > 0$ ;

3)  $g_{22} = 0$ ,  $g_{11} = -(\bar{R}_1^2 - \psi_{11})g_{12}/(\bar{R}_1^1 + 2\psi_{21} - \psi_{12})$ ,  $g_{12} \neq 0$  (псевдориманова);

4)  $g_{11} = 0$ ,  $g_{12} = (\bar{R}_1^1 + 2\psi_{21} - \psi_{12})g_{22}/(\bar{R}_2^1 + \psi_{22})$ ,  $g_{22} \neq 0$  (псевдориманова);

5)  $g_{11} = g_{22} = 0$ ,  $g_{12} \neq 0$  (псевдориманова);

6)  $g_{12} = -(\bar{R}_1^1 + 2\psi_{21} - \psi_{12})g_{11}/(\bar{R}_1^2 - \psi_{11})$ ,

$g_{22} = -(\bar{R}_2^1 + \psi_{22})g_{11}/(\bar{R}_1^2 - \psi_{11})$   $g_{11} \neq 0$ , причем метрика собственно риманова, если

$$\left(\frac{\bar{R}_1^1 + 2\psi_{21} - \psi_{11}}{\bar{R}_1^2 - \psi_{11}}\right)^2 + \frac{\bar{R}_2^1 + \psi_{22}}{\bar{R}_1^2 - \psi_{11}} < 0,$$

и псевдориманова, если

$$\left(\frac{\bar{R}_1^1 + 2\psi_{21} - \psi_{11}}{\bar{R}_1^2 - \psi_{11}}\right)^2 + \frac{\bar{R}_2^1 + \psi_{22}}{\bar{R}_1^2 - \psi_{11}} > 0$$

(в пунктах 2 – 6  $g_{\alpha\beta} \neq 0$  – некоторые функции).

**2.** Одномерный КП – это КП  $(R, f)$  на прямой  $R$ , который в каждой карте  $(U, x)$  на  $R$  задан обыкновенным дифференциальным уравнением

$$\frac{d^2x}{dt^2} = f\left(x, t, \frac{dx}{dt}\right).$$

Для произвольного КП  $(M, f)$  можно построить [1; 2] геодезическую (пульверизационную) модель так, что в пространстве событий  $\bar{M} = M \times R$  моделирующая КП  $(M, f)$  стандартная связность  $\bar{G}$  обладает свойством: ее геодезические линии совпадают с интегральными кривыми КП  $f$ .

**Определение.** Назовем КП  $(M, f)$  проективно римановым, если его связность является проективно эквивалентной римановой связности.

**Теорема 3.** Для того чтобы квадратичный КП, заданный уравнением

$$d^2x/dt^2 = B(x, t)(dx/dt)^2 + C(x, t)(dx/dt) + D(x, t)$$

на прямой  $R$  был проективно римановым, необходимо, чтобы выполнялось одно из следующих взаимоисключающих условий:

$$1) \begin{cases} -2\partial_1^2 C + 2C\partial_1 C + 3\partial_1^2 D - 3B\partial_1 D - 3D\partial_1 B - C\partial_2 B + \partial_2^2 B = 0, \\ -2\partial_1^2 B + \partial_1^2 C - 2B\partial_2 B + B\partial_1 C = 0, \end{cases}$$

$$\begin{array}{l}
 2) \left\{ \begin{array}{l} \partial_1 C/2 - \partial_2 B = -3\psi_{12}, \\ \partial_1 D - BD + C^2/4 - \partial_2 C/2 \neq -\psi_{22}, \\ \psi_{11} \neq 0, \end{array} \right. \quad 3) \left\{ \begin{array}{l} \partial_1 C/2 - \partial_2 B \neq 3(\psi_{12} - \psi_{21}), \\ C^2/4 - \partial_2 C/2 + \partial_1 D - BD \neq -\psi_{22}, \\ \psi_{11} \neq 0, \end{array} \right. \\
 4) \left\{ \begin{array}{l} \partial_1 C/2 - \partial_2 B \neq 3(\psi_{12} - \psi_{21}), \\ C^2/4 - \partial_2 C/2 + \partial_1 D - BD \neq -\psi_{22}, \\ \psi_{11} = 0, \end{array} \right. \quad 5) \left\{ \begin{array}{l} \partial_1 C/2 - \partial_2 B \neq 3(\psi_{12} - \psi_{21}), \\ C^2/4 - \partial_2 C/2 + \partial_1 D - BD = -\psi_{22}, \\ \psi_{11} = 0, \end{array} \right. \\
 6) \left\{ \begin{array}{l} \partial_1 C/2 - \partial_2 B \neq 3(\psi_{12} - \psi_{21}), \\ C^2/4 - \partial_2 C/2 + \partial_1 D - BD \neq -\psi_{22}, \\ \psi_{11} \neq 0. \end{array} \right.
 \end{array}$$

*Замечание.* Условие 1 теоремы 3 является также достаточным условием.

**Теорема 4.** При выполнении одного из взаимоисключающих друг друга условий 2 – 6 теоремы 3 искомая метрика в соответствующих случаях (если существует подходящее решение системы (1)) необходимо имеет вид:

2)  $g_{12} = g_{21} = 0$ ,  $g_{11} = \psi_{11} g_{22} / (\partial_1 D - BD + C^2/4 - \partial_2 C/2 + \psi_{22})$ ,  
 где  $g_{22} \neq 0$ , причем метрика собственно риманова, если  $\psi_{11} / (\partial_1 D - BD + C^2/4 - \partial_2 C/2 + \psi_{22}) > 0$ , и псевдориманова, если  $\psi_{11} / (\partial_1 D - BD + C^2/4 - \partial_2 C/2 + \psi_{22}) < 0$ ;

3)  $g_{22} = 0$ ,  $g_{11} = \psi_{11} g_{12} / (\partial_1 C/2 - \partial_2 B + 2\psi_{21} - \psi_{12})$ , где  $g_{12} \neq 0$  (псевдориманова);

4)  $g_{12} = (\partial_1 C/2 - \partial_2 B + 2\psi_{21} - \psi_{12}) g_{22} / (C^2/4 - \partial_2 C/2 + \partial_1 D - BD + \psi_{22})$ ,  
 $g_{11} = 0$ ,  $g_{22} \neq 0$  (псевдориманова);

5)  $g_{11} = g_{22} = 0$ ,  $g_{12} \neq 0$  (псевдориманова);

6)  $g_{12} = (\partial_1 C/2 - \partial_2 B + 2\psi_{21} - \psi_{12}) g_{11} (\psi_{11})^{-1}$ ,  
 $g_{22} = (C^2/4 - \partial_2 C/2 + \partial_1 D - BD + \psi_{22}) g_{11} (\psi_{11})^{-1}$ ,  $g_{11} \neq 0$ , причем метрика собственно риманова, если  $(\partial_1 C/2 - \partial_2 B + 2\psi_{21} - \psi_{11})^2 (\psi_{11})^{-2} - (C^2/4 - \partial_2 C/2 + \partial_1 D - BD + \psi_{22}) \psi_{11}^{-1} < 0$ , и псевдориманова, если  $(\partial_1 C/2 - \partial_2 B + 2\psi_{21} - \psi_{11})^2 (\psi_{11})^{-2} - (C^2/4 - \partial_2 C/2 + \partial_1 D - BD + \psi_{22}) \psi_{11}^{-1} > 0$  (в пунктах 2 – 5  $g_{\alpha\beta} \neq 0$  – некоторые функции).

**Список литературы**

1. *Игошин В.А.* Пульверизационное моделирование квазигеодезических потоков // Доклады АН СССР. 1991. Т. 320. № 3. С. 531 – 535.
2. *Игошин В.А.* Пульверизационное моделирование 1, 2, 3 // Изв. вузов. Мат. 1992. № 6. С. 63 – 71; 1994. № 10. С. 26 – 32; 1995. № 5. С. 39 – 50.
3. *Игошин В.А., Коткова Н.В.* Существование римановой метрики плоскости с заданными символами Кристоффеля / Нижегород. гос. ун-т им. Н.И. Лобачевского. Н. Новгород, 2002. Деп. в ВИНТИ, № 168-В2003.
4. *Синюков Н.С.* Геодезические отображения римановых пространств. М.: Наука, 1979. 256 с.
5. *Рацевский П.К.* Риманова геометрия и тензорный анализ. М.: Гостехиздат, 1967. 664 с.

V. Igoshin, N. Kotkova

**ABOUT PROJECTIVELY RIEMANNIAN  
QUASIGEODESIC FLOWS**

The series of theorems is obtained on the basis of the method of pulverization modelling [1; 2] and the results of [3]. This theorems are about existence of the Riemannian connection, projectively equivalent to the given symmetric affine connection or connection of one-dimensional quasigeodesic flow.

УДК 514.76

*В.М. Исаев, С.Е. Степанов*

*(Владимирский государственный педагогический университет)*

**О КОНФОРМНО КИЛЛИНГОВОМ ТЕНЗОРЕ  
НА РИМАНОВОМ МНОГООБРАЗИИ  
ПОСТОЯННОЙ КРИВИЗНЫ**

Настоящая статья является продолжением работы авторов [1] и посвящена изучению конформно киллинговых тензорных полей на римановом многообразии постоянной ненулевой кривизны.

**1. Введение и основной результат.**

Хорошо известно (см. [2]), что на  $n$ -мерном римановом многообразии постоянной ненулевой кривизны  $C$  произвольный кон-