

# Квазигеодезические отображения рекуррентно-параболических пространств

Ирина Николаевна Курбатова, Ольга Тарасовна Сисюк

**Аннотация** Мы исследуем специальный тип отображений между римановыми пространствами с рекуррентно-параболической структурой.

**Ключевые слова** Риманово пространство, параболическая структура.

**УДК** 517.764

## 1 Введение.

1°. В 1968 году, исследуя проблему моделирования (в смысле поведения пробных частиц) физических полей, академик А.З. Петров пришел к задаче квази-геодезического отображения (КГО) римановых пространств  $V_4$  сигнатуры Минковского [1]. При этом движение свободной частицы в одном поле (при одном энергетическом режиме) моделируется движением частицы в другом поле (при другом энергетическом режиме) под действием некоторой внешней силы типа Лоренца, то есть геодезические линии пространства  $V_4$  переходят в так называемые квази-геодезические линии другого пространства  $\bar{V}_4$ , в результате чего, по выражению А.З. Петрова, «происходит перекачка энергии в силу». Им были получены и в некоторой мере исследованы основные уравнения КГО, которые в общей по отображению системе координат имеют вид:

$$\bar{\Gamma}_{ij}^h(x) = \Gamma_{ij}^h(x) + \psi_{(i}(x)\delta_{j)}^h + \varphi_{(i}(x)F_{j)}^h(x)$$

$$\bar{F}_{(ij)}(x) = 0, \quad \bar{F}_{ij}(x) = F_j^\alpha(x)\bar{g}_{\alpha i}(x),$$

где  $\bar{\Gamma}_{ij}^h, \Gamma_{ij}^h$  компоненты объектов связности пространств  $\bar{V}_4$  и  $V_4$  с метрическими тензорами  $\bar{g}_{ij}$  и  $g_{ij}$ , соответственно;  $\psi_i, \varphi_i$  - ковекторы;  $F_i^h$  - аффинор; круглыми скобками обозначено симметрирование.

КГО представляют собой широкое обобщение понятия геодезических отображений [2], теория которых уже давно является классическим разделом современной дифференциальной геометрии, и имеют существенное пересечение с другими известными ее обобщениями, такими как НР-отображения почти комплексных многообразий [3], отображения аффинно-связных и римановых пространств с сохранением комплекса геодезических [4], почти геодезические отображения аффинносвязных и римановых пространств [2], F-планарные отображения пространств аффинной связности [5].

Изучению КГО при некоторых дополнительных условиях посвящены работы [6]-[8]. Причем там уже понятие КГО обобщается на случай римановых пространств произвольной сигнатуры и размерности, а также из определенных геометрических соображений накладывается требование, чтобы КГО  $f : V_n \rightarrow \bar{V}_n$  удовлетворяло условию взаимности, т.е. обратное отображение  $f^{-1} : \bar{V}_n \rightarrow V_n$  также было квази-геодезическим, соответствующим тому же аффинору  $F_i^h(x)$ .

2°. Для сокращения выкладок условимся операцию свертывания с аффинором называть сопряжением по соответствующему индексу и обозначать следующим образом:

$$A_{\bar{i}\dots}^{\dots} = A_{\alpha\dots}^{\dots} F_i^\alpha, \quad A_{\dots}^{\bar{i}\dots} = A_{\dots}^{\alpha\dots} F_\alpha^i.$$

3°. Напомним, что  $X_n$  считается наделенным *e-структурой* [2], если в нем задана аффинорная структура  $F_i^h(x)$ , удовлетворяющая условиям

$$F_i^\alpha F_\alpha^h = e\delta_i^h,$$

где  $e = -1, 1$  или  $0$ . При  $e = 1$  ее называют структурой почти произведения (гиперболической); при  $e = -1$  - почти комплексной (эллиптической); при  $e = 0$  - почти касательной (параболической).

В теории почти комплексных многообразий (при  $e = -1$ ) аффинорную структуру, определенную на римановом пространстве  $(V_n, g_{ij})$ , называют почти эрмитовой [7], если она согласована с метрикой в виде

$$g_{\bar{i}\bar{j}} = g_{ij}.$$

В зависимости от того, какие условия дифференциального характера накладываются на аффинор в римановом пространстве с  $e$ -структурой, выделяют следующие классы пространств [7]: келерово - при  $F_{i,j}^h = 0$ , где «,» - знак ковариантной производной по связности  $V_n$ ; К-пространство - при  $F_{i,j}^h + F_{j,i}^h = 0$ ; Н-пространство - при  $F_{hi,j} + F_{ij,h} + F_{jh,i} = 0$ , где  $F_{hi} = g_{h\alpha} F_i^\alpha$  и др.

Предметом нашего исследования будут КГО  $f : V_n \rightarrow \bar{V}_n$  определенного типа в предположении, что  $F_i^h$  порождает на  $V_n$  и  $\bar{V}_n$  структуру, которую мы назвали рекуррентно-параболической.

## 2 Понятие рекуррентно-параболической структуры

1°. Назовем *рекуррентно-параболической* заданную на (псевдо)римановом пространстве  $V_n$  аффинорную структуру  $F_i^h(x)$ , которая удовлетворяет условиям:

$$F_i^\alpha F_\alpha^h = 0, \quad F_{(ij)} = 0, \quad F_{ij} = F_j^\alpha g_{\alpha i}, \quad (1)$$

$$F_{i,j}^h = \rho_j(x) F_i^h(x) \quad (2)$$

где круглыми скобками обозначена операция симметрирования без множителя; «,» - знак ковариантной производной в пространстве  $V_n$ ;  $\rho_j$  - ковариантный вектор. Само  $V_n$  при этом также будем называть *рекуррентно-параболическим*.

Ввиду (1) и (2) для тензора Римана  $V_n$  возникают дополнительные свойства. Действительно, применив тождество Риччи к аффинору  $F_i^h(x)$ , на основании (2) имеем:

$$\rho_{[j,k]} F_i^h = R_{ijk}^h - R_{ijk}^h \quad (3)$$

Напомним [2], что одним из критериев интегрируемости *e-структуры* является обращение в 0 его тензора Нейенхайса:

$$N_{ij}^h = F_{i,j}^h - F_{j,i}^h + F_{i,\bar{j}}^h - F_{\bar{j},i}^h$$

Из (2) на основании (1) следует, что  $F_{i,j}^h = 0$ , поэтому тензор Нейенхайса рекуррентно-параболической структуры представится в виде

$$N_{ij}^h = F_{i,\bar{j}}^h - F_{\bar{j},i}^h$$

или, с учетом (2),

$$N_{ij}^h = \rho_{\bar{j}} F_i^h - \rho_i F_j^h.$$

Будем полагать, что аффинорная структура  $F_i^h(x)$  интегрируема, тогда из последних соотношений следует:

$$\rho_{\bar{j}} F_i^h - \rho_{\bar{i}} F_j^h = 0.$$

Если здесь опустить индекс  $h$  в  $V_n$ , затем проциклировать по  $i, j, h$  и сравнить результат с исходными равенствами, то вследствие (1) получим  $\rho_{\bar{i}} F_{jh} = 0$ , то есть:

$$\rho_{\bar{i}} = 0. \quad (4)$$

2°. Так как наша параболическая структура  $F_i^h$  является интегрируемой, в рассматриваемой окрестности можно выбрать такую систему координат, (ее называют адаптированной к аффинору), в которой аффинор имеет следующий вид:

$$(F_i^h) = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ E_m & 0 \end{pmatrix},$$

то есть:

$$F_b^{a+m} = \delta_b^a, \quad F_{b+m}^{a+m} = F_b^a = F_{b+m}^a = 0$$

$$a, b = 1, 2, \dots, m = \frac{n}{2}.$$

Введем вспомогательный тензор  $B_i^h$ , такой что:

$$B_\alpha^h B_i^\alpha = 0, \quad F_\alpha^h B_i^\alpha + B_\alpha^h F_i^\alpha = \delta_i^h. \quad (5)$$

При этом, очевидно, по необходимости

$$F_\alpha^\beta B_\beta^\alpha = m.$$

Этот тензор определяется с большим произволом. В частности, в адаптированной к аффинору  $F_i^h$  системе координат он представляется в виде

$$(B_i^h) = \begin{pmatrix} P & E_m \\ -P^2 & -P \end{pmatrix},$$

где  $P$ —произвольная квадратная матрица порядка  $m$ .

### 3 КГО рекуррентно-параболических пространств

1°. Рассмотрим пару римановых пространств  $(V_n, g_{ij})$  и  $(\bar{V}_n, \bar{g}_{ij})$ , находящихся в КГО, соответствующем аффинору  $F_i^h$ , удовлетворяющем условию взаимности. В общей по отображению системе координат  $(x^i)$  основные уравнения КГО представляются в виде:

$$\bar{\Gamma}_{ij}^h(x) = \Gamma_{ij}^h(x) + \psi_{(i}(x)\delta_{j)}^h + \varphi_{(i}(x)F_{j)}^h(x) \quad (6)$$

$$\bar{F}_{(ij)}(x) = 0, \quad \bar{F}_{ij}(x) = F_j^\alpha(x) \bar{g}_{\alpha i}(x),$$

где  $\bar{F}_{ij}^h, F_{ij}^h$  компоненты объектов связности пространств  $\bar{V}_n$  и  $V_n$  с метрическими тензорами  $\bar{g}_{ij}$  и  $g_{ij}$ , соответственно;  $\psi_i, \varphi_i$  - ковекторы;  $F_i^h$  - аффинор. Пусть  $V_n$  является рекуррентно-параболическим. Найдем связь между ковариантными производными  $F_i^h$  в пространствах  $\bar{V}_n$  и  $V_n$ , используя (6), (1) и (2):

$$F_{i|j}^h = \rho_j F_i^h + \psi_i \delta_j^h + \varphi_i F_j^h - \psi_i F_j^h \quad (7)$$

При свертывании с  $B_j^h$  по  $h, j$  с учетом (5) отсюда находим

$$\varphi_i = \psi_i$$

Тогда из (7) следует:

$$F_{i|j}^h = \rho_j F_i^h,$$

т.е. в римановом пространстве  $\bar{V}_n$  аффинор  $F_i^h$  также является рекуррентным, причем с тем же вектором рекуррентности  $\rho_j$ .

Нами доказана

**Теорема 1** *Образ рекуррентно-параболического пространства при КГО по необходимости также параболически-рекуррентен.*

2°. Заметим, что при свертывании (6) по  $h, j$  с учетом  $\varphi_i = \psi_i$  имеем

$$\bar{R}_{i\alpha}^\alpha = R_{i\alpha}^\alpha + (n+2)\psi_i,$$

что говорит о градиентности вектора  $\psi_i$ .

#### 4 КГО рекуррентно-параболического пространства $V_n$ на плоское $\bar{V}_n$ .

1°. Рассмотрим КГО рекуррентно-параболического пространства  $V_n$  на плоское  $\bar{V}_n$ . Для начала найдем зависимость между тензорами Римана пространств  $V_n$  и  $\bar{V}_n$ , находящихся в квази-геодезическом отображении. На основании уравнений (6), (1) и (2) получим:

$$\bar{R}_{ijk}^h = R_{ijk}^h + A_{\bar{i}j}\delta_k^h - A_{\bar{i}k}\delta_j^h + A_{ij}F_k^h - A_{ik}F_j^h + A_{[kj]}F_i^h$$

где мы обозначили  $A_{ik} = \varphi_{i,k} + \varphi_i \rho_k - \varphi_{\bar{k}} \varphi_i - \varphi_i \varphi_{\bar{k}}$ .

Пусть риманово пространство  $\bar{V}_n$  - плоское, то есть  $\bar{R}_{ijk}^h = 0$ , тогда

$$R_{ijk}^h + A_{\bar{i}j}\delta_k^h - A_{\bar{i}k}\delta_j^h + A_{ij}F_k^h - A_{ik}F_j^h + A_{[kj]}F_i^h = 0 \quad (8)$$

Отсюда после свертывания по индексам  $h, k$  найдем:

$$R_{ij} + nA_{\bar{i}\bar{j}} - A_{i\bar{j}} - A_{j\bar{i}} = 0, \quad (9)$$

где  $R_{ij}$  - тензор Риччи пространства  $V_n$ . Альтернируя это выражение по индексам  $i, j$ , имеем:

$$A_{\bar{i}j} = A_{\bar{j}i} \quad (10)$$

и, следовательно,

$$A_{\bar{i}\bar{j}} = 0.$$

В связи с этим (9) дают нам  $R_{\bar{i}\bar{j}} = 0$ .

Опустим в соотношениях (8) индекс  $h$  в  $V_n$ :

$$R_{hijk} + A_{\bar{i}j}g_{hk} - A_{\bar{i}k}g_{hj} + A_{ij}F_{hk} - A_{ik}F_{hj} + A_{[kj]}F_{hi} = 0$$

Произведем здесь сопряжение с аффинором поочередно по индексам  $k$  и  $j$  и сложим полученные равенства. В результате видим, что

$$(A_{\bar{i}j} + A_{i\bar{j}})F_{hk} - (A_{\bar{i}k} + A_{i\bar{k}})F_{hj} + (A_{\bar{k}j} + A_{k\bar{j}})F_{hi} = 0$$

Поднимем здесь индекс  $h$  в пространстве  $V_n$ , а затем свернем полученное соотношение с  $B_h^k$  по индексам  $h, k$  с учетом (5):

$$m(A_{\bar{i}j} + A_{i\bar{j}}) - (A_{\bar{i}j} + A_{i\bar{j}}) + (A_{i\bar{j}} - A_{j\bar{i}}) = 0$$

Альтернируя данные равенства по индексам  $i, j$ , и принимая во внимание (10), обнаруживаем, что:

$$A_{i\bar{j}} = A_{j\bar{i}} \quad (11)$$

Следовательно, предыдущие равенства приводят нас при  $n \neq 2$  к

$$A_{\bar{i}j} = -A_{j\bar{i}}. \quad (12)$$

Тогда из (9) следует

$$R_{ij} = -(n+1)A_{\bar{i}j}. \quad (13)$$

Вернемся к выражениям (8) и свернем их с тензором  $g^{ij}$ :

$$R_{hk} + g_{hk}A_{\bar{\alpha}\beta}g^{\alpha\beta} + F_{hk}A_{\alpha\beta}g^{\alpha\beta} + 2A_{\bar{h}k} = 0$$

Производя здесь сопряжение по индексу  $h$ , получим

$$A_{\bar{\alpha}\beta}g^{\alpha\beta} = 0,$$

а альтернируя по индексам  $h, k$ , соответственно,

$$A_{\alpha\beta}g^{\alpha\beta} = 0.$$

В результате последние равенства принимают вид:

$$R_{hk} + 2A_{\bar{h}\bar{k}} = 0$$

Вычитая из этого выражение равенство (13), обнаруживаем, что:

$$A_{\bar{h}\bar{k}} = 0,$$

и, значит,  $R_{hk} = 0$ , то есть наше пространство по необходимости – Риччи-плоское.

С учетом вышесказанного из (8) следует:

$$R_{ijk}^h + A_{ij}F_k^h - A_{ik}F_j^h + A_{[kj]}F_i^h = 0,$$

или, что то же,

$$R_{hijk} + A_{ij}F_{hk} - A_{ik}F_{hj} + A_{[kj]}F_{hi} = 0$$

Заменим здесь индексы  $h$  на  $k$ ,  $i$  на  $j$ , а результат вычтем из исходных равенств:

$$(A_{ji} + A_{ij})F_{hk} - A_{ik}F_{hj} + A_{jh}F_{ki} + A_{[kj]}F_{hi} - A_{[hi]}F_{kj} = 0 \quad (14)$$

Поднимая здесь индекс  $h$  в  $V_n$  и свертывая результат с  $B_h^k$  по индексам  $h, k$ , ввиду (5) находим:

$$A_{ij} = -A_{ji}$$

Вследствие этого (14) принимают вид:

$$A_{jh}F_{ki} - A_{ik}F_{hj} + 2A_{kj}F_{hi} - 2A_{hi}F_{kj} = 0$$

Если здесь просимметрировать по  $h, i$ , затем поменять индексы  $h, j$  местами и результат сложить с исходным равенством, получим

$$A_{kj}F_{hi} - A_{hi}F_{kj} = 0$$

Свертывание полученных соотношений с  $g^{k\alpha}B_\alpha^j$  по индексам  $j, k$  дает нам:

$$A_{hi} = \frac{1}{m}F_{hi}A_{\alpha\beta}g^{\alpha\gamma}B_\gamma^\beta$$

В результате (8) запишется в виде:

$$R_{hijk} = C(F_{hk}F_{ij} - F_{hj}F_{ik} + 2F_{hi}F_{kj}) \quad (15)$$

где  $C = -\frac{1}{m} A_{\alpha\beta} g^{\alpha\gamma} B_\gamma^\beta$  - инвариант, вообще говоря, не являющийся константой.

2°. Покажем, что пространство, в котором выполняются (15), является симметрическим. Для этого найдем ковариантную производную тензора Римана в пространстве  $V_n$ , учитывая (2):

$$R_{hijk,l} = K_l(F_{hk}F_{ij} - F_{hj}F_{ik} + 2F_{hi}F_{kj}) \quad (16)$$

где

$$K_l = C_{,l} + 2C\rho_l.$$

Проциклируем полученные соотношения по индексам  $j, k, l$ , а затем поднимем в них индекс  $h$  в пространстве  $V_n$ :

$$\begin{aligned} & K_l(F_k^h F_{ij} - F_j^h F_{ik} + 2F_i^h F_{kj}) + K_j(F_l^h F_{ik} - F_k^h F_{il} + 2F_i^h F_{lk}) + \\ & + K_k(F_j^h F_{il} - F_l^h F_{ij} + 2F_i^h F_{jl}) = 0. \end{aligned}$$

Свернем это равенство с  $B_h^k$  по индексам  $h$  и  $k$ :

$$mK_l F_{ij} - mK_j F_{ik} + 2K_i F_{kj} = 0.$$

В результате циклирования по индексам  $i, j, l$  отсюда получаем:

$$(2m+2)(K_l F_{ij} + K_i F_{jl} + K_j F_{li}) = 0,$$

что вместе с предыдущим равенством дает нам  $K_i F_{jl} = 0$  и, следовательно,

$$K_i = C_{,i} + 2C\rho_i = 0.$$

Тогда из (16) следует

$$R_{hijk,l} = 0$$

и, значит, риманово пространство  $V_n$ , допускающее нетривиальное КГО на плоское пространство  $\bar{V}_n$ , является симметрическим.

3°. Заметим, что ввиду (15) из (3) вытекает градиентность вектора  $\rho_i$ , то есть

$$\rho_i = \frac{\partial \rho(x)}{\partial x^i}.$$

Поэтому из

$$K_i = C_{,i} + 2C\rho_i = 0$$

для инварианта  $C$  в (15) имеет место представление

$$C = C_1 e^{-\rho(x)},$$

где  $C_1$  - некоторая константа. В результате (15) принимают вид

$$R_{hijk} = C_1 e^{-\rho(x)} (F_{hk}F_{ij} - F_{hj}F_{ik} + 2F_{hi}F_{kj}) \quad (17)$$

Нами доказана

**Теорема 2** Если параболически-рекуррентное пространство  $V_n$  при  $n \neq 2$  допускает нетривиальное КГО на плоское  $\bar{V}_n = \bar{E}_n$ , то оно по необходимости является Риччи-плоским, а его тензор Римана имеет структуру (17) при некоторой константе  $C_1$ .

## 5 Метрики рекуррентно-параболических пространств, допускающих нетривиальное КГО на плоское пространство

Воспользуемся формулой А.П.Широкова для симметрических римановых пространств, позволяющей восстановить метрический тензор в окрестности некоторой точки  $M(x_0)$  в  $V_n$ :

$$g_{ij} = \overset{\circ}{g}_{ij} + \frac{1}{2} \sum_{s=1}^{\infty} \frac{(-1)^s 2^s}{(2s+2)!} {}^s m_{ij}$$

Здесь

$${}^1 m_{ij} = m_{ij},$$

$${}^{k+1} m_{ij} = {}^k m_{\alpha i} m_{\beta j} \overset{\circ}{g}^{\alpha\beta}$$

$$m_{ij} = \overset{\circ}{R}_{i\alpha j\beta} y^\alpha y^\beta,$$

$\overset{\circ}{g}_{ij}, \overset{\circ}{g}^{\alpha\beta}$  - значения компонент метрического и обратного ему тензоров в точке  $M(x_0)$ ,  $\overset{\circ}{R}_{i\alpha j\beta}$  - значение компонент тензора Римана в  $M(x_0)$ ,  $(y^h)$ -римановы координаты с началом в точке  $M(x_0)$ .

Из (15) с учетом (1) легко видеть, что

$${}^k m_{ij} = 0$$

при  $k > 1$ .

Таким образом, выражение для метрического тензора параболически-рекуррентного пространства  $V_n$ , допускающего нетривиальное КГО на плоское пространство  $\bar{V}_n$ , имеет вид:

$$g_{ij} = \overset{\circ}{g}_{ij} + \frac{C_1 e^{-\rho}}{8} y^\alpha \overset{\circ}{F}_{\alpha i} y^\beta \overset{\circ}{F}_{\beta j},$$

где  $\overset{\circ}{g}_{ij}, \overset{\circ}{F}_{ij}, \rho$  - компоненты тензоров  $g_{ij}, F_{ij}$  и инварианта  $\rho(x)$  в точке  $x_0$ ,  $y^h$  - римановы координаты с началом в точке  $M(x_0)$ ,  $C_1$  - некоторая константа.

## Список литературы

1. Петров А.З. Моделирование физических полей // Гравитация и теория относительности, 1968, вып.4-5. Изд. Казанск. ун-та. С. 7-21.
2. Н. С. Синюков. Геодезические отображения римановых пространств // М.: Наука, Москва, 1979. 256 с.
3. J. Mikes, A. Vanžurova, I. Hinterleitner. Geodesic Mappings and Some Generalizations // Palacky University, Olomouc, Faculty of Science. Olomouc, 2009.
4. В. М. Чернышенко. Пространства аффинной связности с соответствующим комплексом геодезических // Сб. работ мех.-мат. кафедры Днепропетр., ун-та, вып.6. С.105-118.
5. Й. Микеш, Н. С. Синюков. О квазипланарных отображениях пространств аффинной связности // Известия ВУЗов. Математика. №1, 1983 55-61.
6. И. Н. Курбатова. Квази-геодезические отображения римановых пространств // Дисс. на соиск. учен. степ. к. ф.-м. н. Одес. ОГУ, 1979 99 с.
7. И. Н. Курбатова. Канонические квази-геодезические отображения параболически келеровых пространств // Proc. Intern. Geom. Center. Vol.7, No.1, 2014. P.53-64.
8. И. Н. Курбатова. О закономерностях канонических квази-геодезических отображений параболически келеровых пространств // Proc. Intern. Geom. Center. Vol.7, No.2, 2014. P.26-35.

**Ирина Николаевна Курбатова, Ольга Тарасовна Сисюк**

ОНУ, Одесса, Украина

E-mail: [irina.kurbatova27@gmail.com](mailto:irina.kurbatova27@gmail.com), [olia-sisiuk@list.ru](mailto:olia-sisiuk@list.ru)

**Irina N. Kurbatova, Olga T. Sisyuk**

**Quasigeodesic mappings of recurrent-parabolic spaces**

We investigate special type of mappings between Riemannian spaces with recurrent-parabolic structure.