

РИМАНОВЫ ПРОСТРАНСТВА, СОДЕРЖАЩИЕ ГЕОДЕЗИЧЕСКОЕ ПОЛЕ НАПРАВЛЕНИЙ II

М. Прванович

(Поступило 6-ого мая 1968)

1. Понятие геодезического поля направлений введено Я. Л. Шапиро [1] следующим образом: Рассмотрим поле m -мерных площадок E_m в пространстве связности A_{n+m} определяемых m линейно независимыми аффинной векторными полями v^i ($\omega = 1, 2, \dots, m$) и предположим, что поле E_m является голономным, т. е. существует система поверхностей X_m огибающая поле площадок E_m . Голономное поле площадок E_m называется геодезическим, если всякое многообразие $m+1$ измерения, образованное поверхностями X_m , проходящими через точки любой геодезической пространства A_{n+m} , является вполне геодезическим. Субпроективные и частично проективные пространства [2] являются частным случаем пространств, содержащих геодезическое поле направлений, а именно случае, в котором упомянутое многообразие $m+1$ измерения является не только вполне геодезическим, но и плоским.

Канонический вид метрики риманова пространства, содержащего геодезическое поле направлений, рассматривался в [1] и [2]. В работе [1] показано, что в случае, когда геодезическое поле направлений не является изотропным, пространство V_{n+m} полуприводимо. Дело обстоит совсем иначе, если геодезическое поле направлений вполне изотропно, а именно: в этом случае оно является и полем параллельных площадок благодаря чему в [3] нам удалось получить канонический вид метрики этого пространства. Но если геодезическое поле площадок частично изотропно, то оно не будет, в то же время, и полем параллельных площадок. Таким образом, римановы пространства, содержащие частично изотропное геодезическое поле направлений, следует изучать особо. В этом состоит цель настоящей работы.

2. В пространстве A_{n+m} , содержащем геодезическое поле m -мерных направлений, можно выбрать специальную систему координат, связанную с заданным голономным полем m -мерных направлений. Возьмем с этой целью вышеупомянутые поверхности X_m в качестве координатных многообразий. Обозначим через x^ω ($\omega = 1, 2, \dots, m$) координаты точки этого m -мерного многообразия. Если числа x^a ($a = m+1, \dots, m+n$) фиксируют положение этой поверхности в A_{n+m} , то $n+m$ чисел x^ω, x^a будут координатами точки пространства A_{n+m} в специальной системе координат.

Векторы v^i , определяющие геодезическое поле направлений, определяются, в специальной системе координат, уравнениями

$$(2.1) \quad v^i = \delta_{\omega}^i.$$

Кoeffициенты связности пространства A_{n+m} имеют, в той же системе координат, вид [1]

$$(2.2) \quad \begin{cases} \Gamma_{ij}^a = \Pi_{ij}^a(x^b) + \varphi_{(i} \delta_{j)}^a \\ \Pi_{\omega j}^a = 0 \end{cases}$$

$$i, j, k = 1, 2, \dots, n+m; \quad \omega = 1, 2, \dots, m; \quad a, b, c = m+1, \dots, m+n.$$

При этом, величины Π_{ij}^a не зависят от координат x^{ω} .

Рассмотрим теперь пространство A_{n+m} , обладающее римановой метрикой, т. е. пространство V_{n+m} , и пусть g_{ij} его метрический тензор. Предположим далее, что геодезическое поле направлений частично изотропно с r -мерной изотропной и ρ -мерной неизотропной частью ($r + \rho = m$).

Возьмем базис v^i геодезического поля направлений, так чтобы векторы v^i ($\alpha, \beta, \gamma = 1, 2, \dots, r$) определяли изотропную, а векторы v^i ($\lambda, \mu, \nu = r+1, \dots, m$) — неизотропную часть. Площадки, натянутые на векторы v^i и v^i обозначим соответственно через E_r и E_{ρ} .

Благодаря римановой метрике, в каждой точке пространства V_{n+m} можно рассматривать вполне определенную площадку E_n ортогональную к геодезической площадке E_m . Так как последняя частично изотропна, то у E_n и E_m есть общая часть — r -мерная площадка E_r .

Предположим что поле площадок E_n голономно; семейство подпространств огибающих это поле обозначим через \bar{X}_n . В этом случае в пространстве V_{n+m} есть система m -мерных поверхностей X_m , огибающих геодезическое поле направлений и система n -мерных поверхностей \bar{X}_n . Через каждую точку пространства V_{n+m} проходит одно подпространство X_m и одно подпространство \bar{X}_n . Так как у их касательных плоскостей E_m и E_n есть общая r -мерная часть E_r , то эти две системы подпространств, пересекаясь, определяют еще одну систему подпространств — систему r -мерных подпространств, огибающих поле площадок E_r .

Уже введенную специальную систему координат можно уточнить, выбирая эти системы поверхностей в качестве координатных многообразий в V_{n+m} . Обозначим через x^{α} ($\alpha, \delta, \beta = 1, 2, \dots, r$) координаты точки r -мерного многообразия, через x^{λ} ($\lambda, \mu, \nu = r+1, \dots, m$) координаты точки многообразия X_m , а через x^{α} , x^s ($s, t, p, q = m+1, \dots, n+\rho$) координаты точки многообразия \bar{X}_n . Если числа $x^{\alpha'}$ ($\alpha' = n+\rho+\alpha$) фиксируют положение подпространства $X_m + \bar{X}_n$, то $n+m$ чисел x^{α} , x^{λ} , x^s , $x^{\alpha'}$ будут координатами в пространстве V_{n+m} . Таковую систему координат будем в дальнейшем называть специальной.

Таким образом, в специальной системе координат площадки E_r , E_m и E_n натянуты, соответственно, на векторы

$$\delta_\alpha^i; \quad \delta_\alpha^i, \delta_\lambda^i; \quad \delta_\alpha^i, \delta_s^i,$$

пока матрицу метрического тензора можно разбить на клетки следующим образом

$$(g_{ij}) = \begin{pmatrix} g_{\alpha\beta} & g_{\alpha\lambda} & g_{\alpha s} & g_{\alpha\beta'} \\ g_{\mu\beta} & g_{\mu\lambda} & g_{\mu s} & g_{\mu\beta'} \\ g_{t\beta} & g_{t\lambda} & g_{ts} & g_{t\beta'} \\ g_{\alpha'\beta} & g_{\alpha'\lambda} & g_{\alpha' s} & g_{\alpha'\beta'} \end{pmatrix}$$

$$i, j, k = 1, 2, \dots, n + m \quad s, t, p, q = m + 1, \dots, n + \rho$$

$$\alpha, \beta, \gamma = 1, 2, \dots, r \quad \alpha' = n + \rho + \alpha.$$

$$\lambda, \mu, \nu = r + 1, \dots, m$$

Так как площадки E_r вполне изотропны, то

$$g_{ij} \delta_\alpha^i \delta_\beta^j = g_{\alpha\beta} = 0.$$

Так же из ортогональности площадок E_r и E_m , E_r и E_n , E_m и E_n , следует

$$(2.3) \quad g_{ij} \delta_\alpha^i \delta_\lambda^j = g_{\alpha\lambda} = 0; \quad g_{ij} \delta_\alpha^i \delta_s^j = g_{\alpha s} = 0; \quad g_{ij} \delta_\lambda^i \delta_s^j = g_{\lambda s} = 0.$$

Поэтому, обозначая через $[ij, k]$ символы Хриstoffеля 1-ого, а через $\left\{ \begin{matrix} k \\ ij \end{matrix} \right\}$ символы Хриstoffеля 2-ого рода, имеем

$$[ij, \alpha] = g_{\alpha k} \left\{ \begin{matrix} k \\ ij \end{matrix} \right\} = g_{\alpha\beta'} \left\{ \begin{matrix} \beta' \\ ij \end{matrix} \right\},$$

и учитывая (2.2), получаем

$$(2.4) \quad \frac{\partial g_{i\alpha}}{\partial x^j} + \frac{\partial g_{j\alpha}}{\partial x^i} - \frac{\partial g_{ij}}{\partial x^\alpha} = 2 g_{\alpha\beta'} \Pi_{ij}^{\beta'} + g_{\alpha j} \varphi_i + g_{\alpha i} \varphi_j.$$

Если здесь положить $i = \beta$, $j = \gamma'$ то имеем:

$$(2.5) \quad \frac{\partial g_{\gamma'\alpha}}{\partial x^\beta} - \frac{\partial g_{\beta\gamma'}}{\partial x^\alpha} = g_{\alpha\gamma'} \varphi_\beta.$$

При $\alpha = \beta$ эта формула дает:

$$g_{\alpha\gamma'} \varphi_\alpha = 0,$$

где α фиксированный индекс. Так как для любого индекса α найдется такой индекс γ' , что $g_{\alpha\gamma'} \neq 0$ (ибо в противном случае метрика была бы вырожденной), то должно быть

$$(2.6) \quad \varphi_\alpha = 0.$$

Но тогда (2.5) принимает вид

$$\frac{\partial g_{\gamma'\alpha}}{\partial x^\beta} - \frac{\partial g_{\beta\gamma'}}{\partial x^\alpha} = 0,$$

откуда следует, что существует r функций $f_{\gamma'}$ таких что

$$g_{\alpha\gamma'} = \frac{\partial f_{\gamma'}}{\partial x^\alpha}.$$

Эти функции можно взять за переменные x^α . В самом деле, специальная система координат определяется не однозначно, а с точностью до преобразований

$$\bar{x}^\alpha = \bar{x}^\alpha(x^i), \quad \bar{x}^s = \bar{x}^s(x^t, x^{\alpha'}), \quad \bar{x}^\lambda = \bar{x}^\lambda(x^\mu, x^{\alpha'}), \quad \bar{x}^{\alpha'} = \bar{x}^{\alpha'}(x^{\beta'}).$$

Но если функции $f_{\gamma'}$ взяты за переменные x^α , то

$$(2.7) \quad g_{\alpha\gamma'} = \delta_\gamma^\alpha.$$

Полагая, что в (2.4) $i=t$, $j=\gamma'$ и учитывая (2.3) и (2.7), получаем

$$(2.8) \quad -\frac{\partial g_{t\gamma'}}{\partial x^\alpha} = 2 \Pi_{t\gamma'}^{\alpha'} + \delta_\gamma^\alpha \varphi_t.$$

Уравнения (2.4), при $i=\lambda$, $j=\mu$ дают

$$(2.9) \quad \frac{\partial g_{\lambda\mu}}{\partial x^\alpha} = 0.$$

Положив, что в (2.4) $i=\lambda$, $j=\gamma'$ получаем

$$(2.10) \quad -\frac{\partial g_{\lambda\gamma'}}{\partial x^\alpha} = \varphi_\lambda \delta_\alpha^{\gamma'},$$

а положив, что $i=\beta'$, $j=\gamma'$, имеем

$$(2.11) \quad -\frac{\partial g_{\beta'\gamma'}}{\partial x^\alpha} = 2 \Pi_{\beta'\gamma'}^{\alpha'} + \delta_\beta^\alpha \varphi_{\gamma'} + \delta_\gamma^\alpha \varphi_{\beta'}.$$

Принимая во внимание (2.3), можно написать

$$[ij, t] = g_{ts} \left\{ \begin{matrix} s \\ ij \end{matrix} \right\} + g_{t\gamma'} \left\{ \begin{matrix} \gamma' \\ ij \end{matrix} \right\},$$

т.е.

$$(2.12) \quad \frac{\partial g_{it}}{\partial x^j} + \frac{\partial g_{jt}}{\partial x^i} - \frac{\partial g_{ij}}{\partial x^t} = 2 (g_{ts} \Pi_{ij}^s + g_{t\gamma'} \Pi_{ij}^{\gamma'}) + \\ + g_{tp} (\varphi_t \delta_j^p + \varphi_j \delta_t^p) + g_{t\gamma'} (\varphi_t \delta_j^{\gamma'} + \varphi_j \delta_t^{\gamma'}).$$

Эта формула для $i = \beta, j = s$ и $i = \beta, j = \gamma'$ записывается в виде

$$(2.13) \quad \frac{\partial g_{st}}{\partial x^\alpha} = 0, \quad (2.14) \quad \frac{\partial g_{\gamma't}}{\partial x^\beta} = 0,$$

а для $i = s, j = \lambda$, в виде

$$(2.15) \quad \frac{\partial g_{st}}{\partial x^\lambda} = g_{st} \varphi_\lambda.$$

Для $i = p, j = \gamma$ (2.12) дает

$$(2.16) \quad \frac{\partial g_{pt}}{\partial x^{\gamma'}} + \frac{\partial g_{\gamma't}}{\partial x^p} - \frac{\partial g_{p\gamma'}}{\partial x^t} = 2(g_{ts} \Pi_{p\gamma'}^s + g_{t\alpha'} \Pi_{p\gamma'}^{\alpha'}) + g_{tp} \varphi_{\gamma'} + g_{t\gamma'} \varphi_p,$$

а для $i = \mu, j = \lambda$ и $i = \mu, j = \gamma'$ имеем соответственно

$$(2.17) \quad \frac{\partial g_{\mu\lambda}}{\partial x^\alpha} = 0, \quad (2.18) \quad \frac{\partial g_{\gamma't}}{\partial x^\mu} - \frac{\partial g_{\mu\gamma'}}{\partial x^t} = g_{t\gamma'} \varphi_\mu.$$

Наконец, полагая, что в (2.12) $i = \alpha', j = \beta'$, получаем

$$(2.19) \quad \frac{\partial g_{\alpha't}}{\partial x^{\beta'}} + \frac{\partial g_{\beta't}}{\partial x^{\alpha'}} - \frac{\partial g_{\alpha'\beta'}}{\partial x^t} = 2(g_{ts} \Pi_{\alpha'\beta'}^s + g_{t\gamma'} \Pi_{\alpha'\beta'}^{\gamma'}) + g_{t\beta'} \varphi_{\alpha'} + g_{t\alpha'} \varphi_{\beta'}.$$

Условия (2.9), (2.13) и (2.14) показывают, что компоненты $g_{st}, g_{t\gamma'}$ и $g_{\lambda\mu}$ метрического тензора не зависят от координат x^α , а условия (2.17) — что компоненты $g_{\lambda\mu}$ не зависят и от координат x^t . Из (2.8) и (2.14) получаем

$$(2.20) \quad \varphi_t = -2 \Pi_{t\alpha'}^{\alpha'},$$

откуда следует, что величины φ_t не зависят от координат x^α, x^λ .

Дифференцируя уравнение (2.15) по x^t имеем

$$g_{pt} \frac{\partial \varphi_t}{\partial x^\alpha} = 0.$$

Так как все компоненты g_{pt} метрического тензора не могут быть равным нулю, ибо в этом случае метрика была бы вырожденной, то должно быть

$$\frac{\partial \varphi_\lambda}{\partial x^\alpha} = 0,$$

т. е. величины φ_t не зависят от координат x^α . Они не зависят и от координат x^t . В самом деле, из (2.10), дифференцируя по x^t , получим

$$\frac{\partial^2 g_{\lambda\gamma'}}{\partial x^\alpha \partial x^t} = -\delta_\gamma^\alpha \frac{\partial \varphi_\lambda}{\partial x^t}.$$

С другой стороны, дифференцируя (2.18) по x^α и учитывая, что $g_{t\gamma'}$ и φ_μ не зависят от координат x^α , имеем

$$\frac{\partial^2 g_{\lambda\gamma'}}{\partial x^\alpha \partial x^t} = 0.$$

Таким образом,

$$\frac{\partial \varphi_\lambda}{\partial x^t} = 0,$$

что и требовалось доказать.

Так как величины φ_λ не зависят от координат x^α , то из (2.10), интегрируя, имеем

$$(2.21) \quad g_{\lambda\alpha'} = -\varphi_\lambda x^\alpha + a_{\lambda\alpha'}.$$

При этом, $a_{\lambda\alpha'}$ какие-то функции, не зависящие от координат x^α . Так как $a_{\lambda\alpha'}$ произвольные функции, их можно выбрать так чтобы они не зависели от координат x^t . Тогда величины $g_{\lambda\alpha'}$ тоже не зависят от координат x^t и (2.18) можно выразить в виде

$$\frac{\partial g_{\gamma't}}{\partial x^\mu} = g_{\gamma't'} \varphi_\mu.$$

Таким образом,

$$\frac{\partial}{\partial x^\mu} (\log g_{t\gamma'}) = \varphi_\mu,$$

а это значит, что существует такая функция φ , не зависящая от x^α и x^t , что

$$(2.22) \quad \varphi_\mu = \frac{\partial \varphi}{\partial x^\mu} \quad \text{и} \quad g_{t\gamma'} = e^\varphi a_{t\gamma'}.$$

При этом $a_{t\gamma'}$ — произвольные функции, которые можно выбрать и т.к., что $a_{t\gamma'} = 0$ т.е. так, что

$$(2.23) \quad g_{t\gamma'} = 0.$$

Из (2.15) и (2.22) следует

$$\frac{\partial}{\partial x^\lambda} \log g_{pt} = \frac{\partial \varphi}{\partial x^\lambda},$$

т.е.

$$(2.24) \quad g_{pt} = e^\varphi a_{pt},$$

где a_{pt} функции, не зависящие от координат x^α и x^λ . Их нельзя взять так, чтобы было $a_{tp} = 0$, т.е. чтобы было $g_{pt} = 0$, ибо в этом случае метрика пространства V_{n+m} была бы вырожденной.

Дифференцируя (2.16) по x^α , получим

$$g_{tp} \frac{\partial \varphi_{\gamma'}}{\partial x^\alpha} = 0,$$

откуда

$$\frac{\partial \varphi_{\gamma'}}{\partial x^\alpha} = 0,$$

т.е. величины $\varphi_{\gamma'}$ не зависят от x^α . Так как величины Π_{ij}^a также не зависят от координат x^α , то интеграция уравнения (2.11) дает:

$$(2.25) \quad g_{\gamma'\beta'} = -\sum_{\alpha} (2\Pi_{\beta'\gamma'}^{\alpha'} + \delta_{\beta'}^{\alpha} \varphi_{\gamma'} + \delta_{\gamma'}^{\alpha} \varphi_{\beta'}) x^\alpha + a_{\beta'\gamma'},$$

где $a_{\beta'\gamma'}$ произвольные функции, не зависящие от x^α . Их всегда можно представить не зависящими и от координат x^t .

Из (2.11) также имеем

$$-\frac{\partial^2 g_{\beta'\gamma'}}{\partial x^\alpha \partial x^t} = \frac{\partial}{\partial x^t} [2 \Pi_{\beta'\gamma'}^\alpha + \delta_\beta^\alpha \varphi_{\gamma'} + \delta_\gamma^\alpha \varphi_{\beta'}].$$

с другой стороны, дифференцирование (2.19) по x^γ дает:

$$\frac{\partial^2 g_{\alpha'\beta'}}{\partial x^\alpha \partial x^t} = 0,$$

откуда следует

$$(2.26) \quad \frac{\partial}{\partial x^t} [2 \Pi_{\beta'\gamma'}^\alpha + \delta_\beta^\alpha \varphi_{\gamma'} + \delta_\gamma^\alpha \varphi_{\beta'}] = 0.$$

Таким образом матрица метрического тензора риманова пространства, допускающего m -мерное геодезическое поле направлений с r -мерной изотропной частью, выражается, в специальной системе координат, в виде

$$(2.27) \quad (g_{ij}) = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 & E \\ 0 & g_{\lambda\mu} & 0 & -\varphi_\mu x^\alpha + a_{\mu\alpha'} \\ 0 & 0 & e^\varphi a_{st} & 0 \\ E & -\varphi_\lambda x^\beta + a_{\lambda\beta'} & 0 & -\sum_\gamma [2 \Pi_{\alpha'\beta'}^\gamma + \delta_\alpha^\gamma \varphi_{\beta'} + \delta_\beta^\gamma \varphi_{\alpha'}] x^\gamma + a_{\alpha'\beta'} \end{pmatrix}$$

При этом удовлетворены условия (2.26) и величины $g_{\lambda\mu}$, φ , φ_μ , $a_{\mu\alpha'}$ и $a_{\alpha'\beta'}$ не зависят от координат x^α , x^t , a_{st} не зависят от координат x^α , x^λ а $\varphi_{\alpha'}$ не зависит от x^α .

И наоборот, если матрица метрического тензора риманова пространства выражается, в какой то системе координат, в виде (2.27), это пространство допускает m -мерное геодезическое поле направлений. Чтобы доказать это, достаточно установить, что удовлетворены соотношения (2.2). В самом деле, в [1] показано, что если для коэффициентов связности пространства A_{n+m} имеют место соотношения (2.2), то A_{n+m} содержит геодезическое поле m -мерных направлений, определяемое векторами $v^i = \delta_\alpha^i, v^\lambda = \delta_\lambda^i$.

Для метрики (2.27) имеем

$$(2.28) \quad \begin{cases} \left\{ \begin{matrix} \alpha' \\ \beta\gamma \end{matrix} \right\} = \left\{ \begin{matrix} \alpha' \\ \beta\lambda \end{matrix} \right\} = \left\{ \begin{matrix} \alpha' \\ \beta s \end{matrix} \right\} = \left\{ \begin{matrix} \alpha' \\ \beta\gamma' \end{matrix} \right\} = \left\{ \begin{matrix} \alpha' \\ t\lambda \end{matrix} \right\} = \left\{ \begin{matrix} \alpha' \\ ts \end{matrix} \right\} = \left\{ \begin{matrix} \alpha' \\ t\gamma' \end{matrix} \right\} = \left\{ \begin{matrix} \alpha' \\ \lambda\mu \end{matrix} \right\} = 0, \\ \left\{ \begin{matrix} \alpha' \\ \lambda\gamma' \end{matrix} \right\} = -\phi_\lambda \delta_\gamma^\alpha, \\ \left\{ \begin{matrix} \alpha' \\ \beta'\gamma' \end{matrix} \right\} = -2 (\Pi_{\beta'\gamma'}^\alpha + \delta_\beta^\alpha \varphi_{\gamma'} + \delta_\gamma^\alpha \varphi_{\beta'}), \\ \left\{ \begin{matrix} s \\ \alpha\beta \end{matrix} \right\} = \left\{ \begin{matrix} s \\ \alpha\lambda \end{matrix} \right\} = \left\{ \begin{matrix} s \\ \alpha t \end{matrix} \right\} = \left\{ \begin{matrix} s \\ \alpha\gamma' \end{matrix} \right\} = \left\{ \begin{matrix} s \\ t\lambda \end{matrix} \right\} = \left\{ \begin{matrix} s \\ \lambda\mu \end{matrix} \right\} = \left\{ \begin{matrix} s \\ \lambda\gamma' \end{matrix} \right\} = 0. \end{cases}$$

Так как $g_{st} = e^\varphi a_{st}$ и φ не зависит от x^t , то

$$(2.29) \quad \left\{ \begin{array}{l} s \\ pq \end{array} \right\} = \frac{1}{2} a^{st} \left(\frac{\partial a_{pt}}{\partial x^q} + \frac{\partial a_{qt}}{\partial x^p} - \frac{\partial a_{pq}}{\partial x^t} \right),$$

$$\left\{ \begin{array}{l} s \\ p \gamma' \end{array} \right\} = \frac{1}{2} \frac{\partial \varphi}{\partial x^{\gamma'}} \delta_p^s + \frac{1}{2} a^{st} \frac{\partial a_{pt}}{\partial x^{\gamma'}}.$$

Наконец

$$\left\{ \begin{array}{l} s \\ \alpha' \beta' \end{array} \right\} = -\frac{1}{2} g^{st} \frac{\partial g_{\alpha' \beta'}}{\partial x^t} = 0,$$

в силу (2.16) и предположения, что $a_{\alpha' \beta'}$ не зависит от координат x^t .

Принимая

$$\frac{\partial \varphi}{\partial x^{\alpha'}} = \varphi_{\alpha'},$$

и вводя обозначения

$$\frac{1}{2} a^{st} \left(\frac{\partial a_{pt}}{\partial x^q} + \frac{\partial a_{qt}}{\partial x^p} - \frac{\partial a_{pq}}{\partial x^t} \right) = \Pi_{pq}^s,$$

$$\frac{1}{2} a^{st} \frac{\partial a_{pt}}{\partial x^{\gamma'}} = \Pi_{p\gamma'}^s.$$

перепишем уравнения (2.29) в виде

$$\left\{ \begin{array}{l} s \\ pq \end{array} \right\} = \Pi_{pq}^s, \quad \left\{ \begin{array}{l} s \\ p \gamma' \end{array} \right\} = \frac{1}{2} \varphi_{\gamma'} \delta_p^s + \Pi_{p\gamma'}^s.$$

Эти уравнения, вместе с (2.28) и (2.30) показывают, что для метрики (2.27) условия (2.2) удовлетворены. Из (2.27) сразу видно, что удовлетворены также и условия (2.3), т. е. геодезическое поле направления частично изотропно и с r -мерной изотропной частью, натянутой на r линейно независимых вектора δ_α^i .

3. Специальные случаи

а) Если геодезическое поле направлений вполне изотропно, то $r = m$ и метрика (2.27) принимает вид

$$(g_{ij}) = \begin{pmatrix} g_{\alpha\beta} & g_{\alpha s} & g_{\alpha\beta'} \\ g_{t\beta} & g_{ts} & g_{t\beta'} \\ g_{\alpha'\beta} & g_{\alpha's} & g_{\alpha'\beta'} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 0 & E \\ 0 & e^\varphi a_{st} & 0 \\ E & 0 & -\sum_{\gamma} (2 \Pi_{\alpha'\beta'}^{\gamma} + \delta_{\beta}^{\gamma} \varphi_{\beta'} + \delta_{\beta}^{\gamma} \varphi_{\alpha'}) x^{\gamma'} + a_{\beta'\gamma'} \end{pmatrix}$$

При этом φ , $a_{\alpha'\beta'}$ не зависят от координат x^α , x^t а a_{st} , $\Pi_{\beta'\gamma'}^{\alpha'}$ и $\varphi_{\alpha'}$ не зависят от координат x^α . Это является дальнейшей специализацией канонического вида метрики, полученной в работе [3].

б) Предположим, что геодезическое поле направлений неизотропно. В этом случае $r=0$, и метрика (2.27) записывается в виде

$$(g_{ij}) = \begin{pmatrix} g_{\lambda\mu} & 0 \\ 0 & e^\psi a_{st} \end{pmatrix},$$

где $g_{\lambda\mu}$ и ψ не зависят от координат x^t , а a_{st} не зависят от координат x^λ . Но это полуприводимая метрика уже получена Я. Л. Шапиро [1].

в) В случае вполне изотропных поверхностей X_n , $m = n + \rho$, и мы имеем

$$(g_{ij}) = \begin{pmatrix} g_{\alpha'\beta} & g_{\alpha\lambda} & g_{\alpha\beta'} \\ g_{\mu\beta} & g_{\mu\lambda} & g_{\mu\beta'} \\ g_{\alpha'\beta} & g_{\alpha'\lambda} & g_{\alpha'\beta'} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 0 & E \\ 0 & g_{\mu\lambda} & -\varphi_\mu x^\beta + a_{\mu\beta'} \\ E & -\varphi_\lambda x^\alpha + a_{\lambda\alpha'} & -\Sigma [2\Pi_{\beta'\gamma'}^{\alpha'} + \delta_\beta^\alpha \varphi_{\gamma'} + \delta_\gamma^\alpha \varphi_{\beta'}] x^\alpha + a_{\beta'\gamma'} \end{pmatrix}$$

г) Рассмотрим теперь случай частично проективных пространств. Тогда все величины Π_{ij}^a равны нулю и (2.26) дает

$$\delta_\beta^\alpha \frac{\partial \varphi_{\gamma'}}{\partial x^t} + \delta_\gamma^\alpha \frac{\partial \varphi_{\beta'}}{\partial x^t} = 0,$$

откуда

$$\frac{\partial \varphi_{\beta'}}{\partial x^t} = 0,$$

т. е. $\varphi_{\alpha'}$ не зависят от x^t . Кроме того, из (2.20) имеем

$$(3.1) \quad \varphi_t = 0$$

в то время как (2.16) принимает вид

$$(3.2) \quad \frac{\partial g_{pt}}{\partial x^{\gamma'}} = g_{pt} \varphi_{\gamma'},$$

откуда

$$(3.3) \quad g_{pt} = e^\psi b_{pt}.$$

При этом ψ не зависят от x^α , x^t а b_{pt} произвольные функции, не зависящие от x^α , x^t и $x^{\alpha'}$. Если сравнить (3.3) с (2.24), можно написать

$$g_{pt} = e^\psi c_{pt},$$

где c_{pt} константы, а ψ функция, не зависящая от x^α и x^t и при этом такая, что

$$(3.4) \quad \frac{\partial \psi}{\partial x^\lambda} = \varphi_\lambda, \quad \frac{\partial \psi}{\partial x^{\alpha'}} = \varphi_{\alpha'}.$$

Итак, матрица метрического тензора частично проективного пространства, геодезическое поле направлений которого частично изотропно, выражается, с специальной системе координат, в виде

$$(g_{ij}) = \begin{vmatrix} 0 & 0 & 0 & E \\ 0 & g_{\lambda\mu} & 0 & -\frac{\partial\varphi}{\partial x^\mu} x^\alpha + a_{\mu\alpha'} \\ 0 & 0 & e^\varphi c_{st} & 0 \\ E & -\frac{\partial\varphi}{\partial x^\lambda} x^\beta + a_{\lambda\beta'} & 0 & -\sum_\gamma \left(\delta_\alpha^\gamma \frac{\partial\varphi}{\partial x^{\beta'}} + \delta_\beta^\gamma \frac{\partial\varphi}{\partial x^{\alpha'}} \right) x^\gamma + a_{\alpha'\beta'} \end{vmatrix}$$

где c_{st} - константы а φ , $a_{\mu\alpha'}$ и $a_{\alpha'\beta'}$ не зависят от x^α , x^t . А это и есть канонический вид метрики частично проективного пространства, полученный Г. Врэнчану [4] и, в случае $r=m$, Г. И. Кручковичем [5].

Из (2.6), (3.1) и (3.4) видно, что для частично проективного пространства вектор φ_i является градиентом. Но в случае когда поверхности \bar{X}_n вполне изотропны, уравнений (3.2) нет и второе уравнение (3.4) нельзя доказать. Таким образом, приходим к результату, уже полученному другим путем в работе [5], а именно, что у частично проективных пространств вектор φ_i является градиентом, исключая случай, когда поверхности \bar{X}_n вполне изотропны.

Это утверждение действительно и в случае общих римановых пространств, содержащих геодезическое поле направлений. В самом деле, в случае (2.27) имеем (2.23) и (2.6). Из первого уравнения (2.29) следует $\varphi_i = 0$, а из второго уравнения (2.29) — $\varphi_{\gamma'} = \frac{\partial\varphi}{\partial x^{\gamma'}}$. Но в специальном случае в), уравнений (2.29) нет, нет соотношения $\varphi_{\gamma'} = \frac{\partial\varphi}{\partial x^{\gamma'}}$, и нельзя утверждать, что φ_i является градиентом.

ЛИТЕРАТУРА

- [1] Я. Л. Шапиро, *Геодезическое поле направлений и проективные системы путей*, Мат. сбор. 36 (78):1 (1955), 123—148
 [2] G. Урансеану, *Leçon de géométrie différentielle*, v. II, Bucuresti, 1957
 [3] М. Прванович, *Римановы пространства, содержащие геодезическое поле направлений I*, Publ. Inst. Math. Т. 8 (22) 1968. p. 76—86.
 [4] Г. Врэнчану, *Метрика частично проективных римановых пространств*, Revue de mathématiques pures et appliquées, Acad. R. P. R. 5 (1960), № 2, 211—227).
 [5] Г. И. Кручкович, *Пространства Кагана и нетранзитивные группы движения*, Труды сем. по вект. и тенз. анализу, вып. XIV, 144—153

Institut Mathématique
 Beograd