

Provided for non-commercial research and educational use.
Not for reproduction, distribution or commercial use.

PLISKA

STUDIA MATHEMATICA
BULGARICA

ПЛИСКА

БЪЛГАРСКИ
МАТЕМАТИЧЕСКИ
СТУДИИ

The attached copy is furnished for non-commercial research and education use only.
Authors are permitted to post this version of the article to their personal websites or institutional repositories and to share with other researchers in the form of electronic reprints.

Other uses, including reproduction and distribution, or selling or licensing copies, or posting to third party websites are prohibited.

For further information on
Pliska Studia Mathematica Bulgarica
visit the website of the journal <http://www.math.bas.bg/~pliska/>
or contact: Editorial Office

Pliska Studia Mathematica Bulgarica
Institute of Mathematics and Informatics
Bulgarian Academy of Sciences
Telephone: (+359-2)9792818, FAX:(+359-2)971-36-49
e-mail: pliska@math.bas.bg

ФОРМУЛЫ В СПЕЦИАЛЬНОЙ КООРДИНАТНОЙ СИСТЕМЕ В ДВУМЕРНОМ ПРОСТРАНСТВЕ ВЕЙЛЯ

БИСТРА Б. ЦАРЕВА

Пусть в двумерном пространстве Вейля W_2 с основным тензором g_{is} и дополнительным вектором T_k сеть (v, w) принята за координатную. В настоящей работе найдены: координаты трансверсальных векторов полей v_i и w_i ; чебышевские и геодезические кривизны координатных линий; коэффициенты связности и кривизны пространства W_2 . Получены основные формы пространства W_2 в параметрах следующих специальных сетей: полугеодезических, получебышевских, B_1 , B_2 , изочебышевских и изогеодезических.

1. Основная форма пространства W_2 .

$$(1) \quad \Phi = A^2(u, v)du^2 + 2A(u, v)C(u, v) \cos \omega dudv + C^2(u, v)dv^2,$$

где ω — угол сети (v, w) . Направляющие векторы v_i и w_i нормированы согласно [1].

Для основного тензора, основной компоненты дискриминантного бивектора, версора и направляющих векторов координатных линий имеем, как и в [2],

$$(2) \quad g_{11} = A^2, \quad g_{12} = AC \cos \omega, \quad g_{22} = C^2;$$

$$(3) \quad \varepsilon_{12} = -\varepsilon_{21} = AC \sin \omega, \quad \varepsilon^{12} = -\varepsilon^{21} = (AC \sin \omega)^{-1};$$

$$(4) \quad g^{11} = (A \sin \omega)^{-2}, \quad g^{12} = -\cotg \omega (AC \sin \omega)^{-1}, \quad g^{22} = (C \sin \omega)^{-2};$$

$$(5) \quad g_1^1 = -g_2^2 = \cotg \omega, \quad g_1^2 = -A(C \sin \omega)^{-1}, \quad g_2^1 = C(A \sin \omega)^{-1};$$

$$(6) \quad v^i(A^{-1}, 0), \quad w^i(0, C^{-1}), \\ v_i(0, C \sin \omega), \quad w_i(-A \sin \omega, 0).$$

Координаты векторов $\tilde{v}_i = g_i^k v_k$ и $\tilde{w}^i = -g_k^i v_k$:

$$(7) \quad \tilde{v}^i(-A^{-1} \cotg \omega, C^{-1} \sin^{-1} \omega), \quad \tilde{w}^i(-A^{-1} \sin^{-1} \omega, C^{-1} \cotg \omega),$$

$$\tilde{v}_i(-A, -C \cos \omega), \quad \tilde{w}_i(-A \cos \omega, -C).$$

Из (3) известно, что трансверсальный вектор поля v_i имеет вид

$$(8) \quad t_i = -\varepsilon^{sk}(v_i \partial_k v_s + \tilde{v}_i \partial_k \tilde{v}_s) - g_i^m T_m.$$

Из (5) непосредственно следуют равенства

$$(9) \quad g_1^m T_m = T_1 \cotg \omega - T_2 A(C \sin \omega)^{-1},$$

$$g_2^m T_m = T_1 C(A \sin \omega)^{-1} - T_2 \cotg \omega.$$

Используя (3), (6), (7), (8) и (9), получаем

$$t_1 = (C_u \cos \omega - C \omega_u \sin \omega - T_1 C \cos \omega - A_v + AT_2)(C \sin \omega)^{-1},$$

$$t_2 = (C_u - T_1 C - A_v \cos \omega + T_2 A \cos \omega)(A \sin \omega)^{-1}.$$

Согласно [1] и (2) функции $A(u, v)$ и $C(u, v)$ являются спутниками веса $\{1\}$ тензора g_{is} . Тогда в параметрах сети (v, w) для координат трансверсального вектора поля v_i имеем

$$(10) \quad t_i \{ [\partial'_u (C \cos \omega) - \partial'_v A] (C \sin \omega)^{-1}, (\partial'_u C - \cos \omega \partial'_v A) (A \sin \omega)^{-1} \}.$$

Аналогично получаем

$$(11) \quad t_i \{ (\cos \omega \partial'_u C - \partial'_v A) (C \sin \omega)^{-1}, [\partial'_u C - \partial'_v (A \cos \omega)] (A \sin \omega)^{-1} \}.$$

В силу [1], (6), (10), (11) для геодезических и чебышевских кривизн координатных линий находим

$$(12) \quad z = [\partial'_u (C \cos \omega) - \partial'_v A] (AC \sin \omega)^{-1},$$

$$z = [\partial'_u C - \partial'_v (A \cos \omega)] (AC \sin \omega)^{-1}.$$

и

$$(13) \quad r = (\cos \omega \partial'_u C - \partial'_v A) (AC \sin \omega)^{-1},$$

$$r = (\partial'_u C - \cos \omega \partial'_v A) (AC \sin \omega)^{-1}.$$

Так как $z = \frac{t_s}{\tilde{v}} \tilde{v}^s = \frac{t_s}{v} \tilde{v}^s$, $r = \frac{t_s}{\tilde{w}} \tilde{w}^s = \frac{t_s}{w} \tilde{w}^s$, то для геодезических и чебышевских кривизн линий сети (\tilde{v}, \tilde{w}) имеем

$$(14) \quad \frac{z}{\tilde{v}} = (AC \sin \omega)^{-1} \partial'_u (C \sin \omega), \quad \frac{z}{\tilde{w}} = (AC \sin \omega)^{-1} \partial'_v (A \sin \omega),$$

$$\frac{r}{\tilde{v}} = (AC)^{-1} \partial'_u C + (C \sin \omega)^{-1} \omega_v, \quad \frac{r}{\tilde{w}} = (AC)^{-1} \partial'_v A + (A \sin \omega)^{-1} \omega_u.$$

Согласно [4], коэффициенты связности W_2 :

$$(15) \quad \Gamma_{ij}^k = \left\{ \begin{matrix} k \\ ij \end{matrix} \right\} - (T_i \delta_j^k + T_j \delta_i^k - T_r g^{rk} g_{ij}),$$

где

$$\left\{ \begin{matrix} k \\ ij \end{matrix} \right\} = \frac{1}{2} \tilde{g}^{ks} (\partial_i g_{js} + \partial_j g_{is} - \partial_s g_{ij}).$$

Для каждой функции f веса $\{k\}$ функция $\partial_i \ln f$ имеет вес $\{0\}$. Используя (2), (4), (15), $\Gamma_{im}^i = \partial_m \ln \varepsilon$, $\partial_u \ln \varepsilon = \partial'_u \ln \varepsilon$ и $\partial_v \ln \varepsilon = \partial'_v \ln \varepsilon$, можем представить коэффициенты связности двумерного пространства Вейля в виде

$$\begin{aligned}
 \Gamma_{12}^1 &= \Gamma_{21}^1 = (\partial_v A - \cos \omega \partial_u C) A^{-1} \sin^{-2} \omega = Cr \sin^{-1} \omega, \\
 \Gamma_{12}^2 &= \Gamma_{21}^2 = (\partial_u C - \cos \omega \partial_v A) C^{-1} \sin^{-2} \omega = Ar \sin^{-1} \omega, \\
 \Gamma_{11}^2 &= A(C \sin \omega)^{-2} [\partial_u (C \cos \omega) - \partial_v A] = A^2 (C \sin \omega)^{-1} z, \\
 \Gamma_{22}^1 &= C(A \sin \omega)^{-2} [\partial_v (A \cos \omega) - \partial_u C] = -C^2 (A \sin \omega)^{-1} z, \\
 \Gamma_{11}^1 &= \partial_u \ln (AC \sin \omega) - (\partial_u C - \cos \omega \partial_v A) C^{-1} \sin^{-2} \omega = \partial_u \ln (AC \sin \omega) - Ar \sin^{-1} \omega, \\
 \Gamma_{22}^2 &= \partial_v \ln (AC \sin \omega) - (\partial_v A - \cos \omega \partial_u C) A^{-1} \sin^{-2} \omega = \partial_v \ln (AC \sin \omega) + Cr \sin^{-1} \omega.
 \end{aligned}
 \tag{16}$$

Кривизны W_2 : $K = \nabla^i t_i = \varepsilon^{12} (\partial_2 t_1 - \partial_1 t_2)$ и $Q = -\nabla^i T_i$. Из (3) и (10) следует

$$K = -(AC \sin \omega)^{-1} [\omega_{uv} + \partial_u (\partial_u C - \cos \omega \partial_v A) (A \sin \omega)^{-1} - \partial_v (\cos \omega \partial_u C - \partial_v A) (C \sin \omega)^{-1}].
 \tag{17}$$

Имея в виду (13) можем записать K следующим образом:

$$K = -(AC \sin \omega)^{-1} [\omega_{uv} + \partial_u (Cr) - \partial_v (Ar)].
 \tag{18}$$

Результаты, полученные в п. 1 настоящей работы, являются обобщением результатов [2, § 36]. Действительно, если пространство W_2 риманово, то дополнительный вектор T_k является градиентным ($T_k = \partial_k T$), и мы можем перенормировать основной тензор следующим образом: $g_{is}^* = e^{-2T} g_{is}$. Тогда $T_k = T_k + \partial_k \ln e^{-T} = 0$. Отсюда видно, что, если только заменим продолженную производную частной производной, то из полученных нами результатов вытекают результаты, полученные в [2, § 36].

2. Приложение формул из п. 1. Определим основную форму пространства W_2 , когда специальная сеть (v, w) принята за координатную.

А. Координатная сеть (v, w) чебышевская, т. е. $r = r = 0$. Тогда согласно (12), имеем $\cos \omega \partial_u C = \partial_v A$ и $\partial_u C = \cos \omega \partial_v A$, откуда находим $\partial_u C = \partial_v A = 0$, и основная форма W_2 принимает вид

$$\Phi = e^{2 \int T_2 dv} du^2 + 2e^{\int T_2 dv + \int T_1 du} \cos \omega dudv + e^{2 \int T_1 du} dv^2.
 \tag{19}$$

Учитывая (16), (18) и (19), для коэффициентов связности и кривизны K пространства W_2 в параметрах чебышевской сети находим

$$\begin{aligned}
 \Gamma_{12}^1 &= \Gamma_{21}^1 = \Gamma_{12}^2 = \Gamma_{21}^2 = 0, \\
 \Gamma_{11}^2 &= -\omega_u e^{\int T_2 dv - \int T_1 du} \sin^{-1} \omega, \\
 \Gamma_{22}^1 &= -\omega_v e^{\int T_1 du - \int T_2 dv} \sin^{-1} \omega, \\
 \Gamma_{11}^1 &= \partial_u \int T_2 dv + T_1 + \omega_u \cotg \omega, \quad \Gamma_{22}^2 = \partial_v \int T_1 du + T_2 + \omega_v \cotg \omega, \\
 K &= -\omega_{uv} e^{-\int T_1 du - \int T_2 dv} \sin^{-1} \omega.
 \end{aligned}
 \tag{20}$$

Б. Координатная сеть (v, w) получебышевская. Пусть $r = 0$. Следовательно, $\partial_v A = \cos \omega \partial_u C$ и

$$(21) \quad A = e^{\int T_2 dv} [f(u) + \int e^{-\int T_2 dv} \cos \omega \partial_u C dv],$$

где $f(u)$ — произвольная функция.

Пусть $r=0$. Тогда $\partial_u C = \cos \omega \partial_v A$ и

$$(22) \quad C = e^{\int T_1 du} [\varphi(v) + \int e^{-\int T_1 du} \cos \omega \partial_v A du],$$

где $\varphi(v)$ — произвольная функция.

В. Координатная сеть (v, w) полугеодезическая.

Когда $z=0$, то $\partial_v A = \partial_u (C \cos \omega)$, откуда получаем

$$(23) \quad A = e^{\int T_2 dv} [f(u) + \int e^{-\int T_2 dv} \partial_u (C \cos \omega) dv].$$

Когда $z=0$, то $\partial_u C = \partial_v (A \cos \omega)$, откуда получаем

$$(24) \quad C = e^{\int T_1 du} [\varphi(v) + \int e^{-\int T_1 du} \partial_v (A \cos \omega) du].$$

В (23) и (24) функции $f(u)$ и $\varphi(v)$ произвольные.

Г. Координатная сеть (v, w) — B_1 -сеть. Угол ω B_1 -сети удовлетворяет уравнению $\omega_s v^s = z \operatorname{tg} \omega$, полученном в [5]. В параметрах B_1 -сети это уравнение принимает вид $\partial_u \ln C = T_1$, из решения которого заключаем, что, когда B_1 -сеть принята за координатную, то основную форму пространства W_2 можем записать в виде

$$(25) \quad \Phi = A^2 du^2 + 2Ae^{\int T_1 du} \cos \omega dudv + e^{2\int T_1 du} dv^2.$$

Теперь пусть (v, w) — полугеодезическая B_1 -сеть.

Если $z=0$, то из (12) и (25) легко видно, что $\partial_v (A \cos \omega) = \partial_u (e^{\int T_1 du}) = 0$, а основная форма W_2 принимает вид

$$(26) \quad \Phi = e^{2\int T_2 dv} \cos^{-2} \omega du^2 + 2e^{\int T_1 du + \int T_2 dv} dudv + e^{2\int T_1 du} dv^2.$$

Если $z=0$, то из (12) и (15) следует $\partial_v A = \partial_u (e^{\int T_1 du} \cos \omega)$, откуда находим

$$(27) \quad A = e^{\int T_2 dv} [f(u) - \int e^{\int T_1 du - \int T_2 dv} \omega_u \sin \omega dv].$$

Здесь функция $f(u)$ произвольная.

Д. Координатная сеть (v, w) как B_2 -сеть. Так как, согласно [5], она характеризуется $\dot{v}^s w_s / \sin \omega = 0$, то для ее угла получаем уравнение

$$(28) \quad \omega_s w^s = z \operatorname{tg} \omega.$$

В силу (6) и (14) при нашем специальном выборе координатной системы уравнение (28) имеет вид $\partial_v \ln A = T_2$. Решая его, устанавливаем, что основная форма пространства W_2 в параметрах B_2 -сети:

$$(29) \quad \Phi = e^{2\int T_2 dv} du^2 + 2Ce^{\int T_2 du} \cos \omega dudv + C^2 dv^2.$$

Теперь пусть (v, w) — полугеодезическая B_2 -сеть.

Если $z=0$, то

$$(30) \quad \Phi = e^{2\int T_2 du} du^2 + 2e^{\int T_2 dv + \int T_1 du} dudv + e^{-2\int T_1 du} \cos^{-2} \omega d\tau^2.$$

Если $z=0$, то

$$(31) \quad C = e^{\int T_1 du} [\varphi(v) - \int e^{\int T_2 dv - \int T_1 du} \omega_v \sin \omega du],$$

где $\varphi(v)$ — произвольная функция.

Имея в виду [6] и п. 2 настоящей работы, приходим к следующим результатам:

В пространстве Вейля с основной формой (30) существует бесконечное множество дополнений геодезического поля v_i до симметричных три-тканей (v, w, p) , так что их сети (v, w) и (w, p) являются соответственно B_2 - и B_1 -сетями. Угол 3-ткани определяется произволом функции одной переменной.

В квазиевклидовом пространстве с основной формой (19) существует бесконечное множество дополнений геодезического поля v_i до симметричных три-тканей (v, w, p) , так что их сети (v, w) и (w, p) являются B_1 -сетями. Угол три-ткани $\omega = \omega(v)$.

Е. Координатная сеть (v, w) изогеодезическая.

Когда (v, w) — изогеодезическая сеть первого рода, $z = -z$, следовательно,

$$(32) \quad \partial_u (C \cos^2 \frac{\omega}{2}) = \partial_v (A \cos^2 \frac{\omega}{2}).$$

Решая (32), приходим к следующей связи между функциями $A(u, v)$ и $C(u, v)$:

$$(33) \quad A = e^{\int T_2 dv} \cos^{-2} \frac{\omega}{2} [f(u) + \int e^{-\int T_2 dv} \partial_u (C \cos^2 \frac{\omega}{2}) dv].$$

Пусть теперь (v, w) — изогеодезическая сеть второго рода. Тогда $z = z$ и

$$(34) \quad A = e^{\int T_2 dv} \sin^{-2} \frac{\omega}{2} [f(u) - \int e^{-\int T_2 dv} \partial_u (C \sin^2 \frac{\omega}{2}) dv].$$

Функция $f(u)$ в формулах (33) и (34) произвольная.

Ж. Координатная сеть (v, w) изочебышевская. Следовательно, $r = \varepsilon r$. Когда сеть (v, w) изочебышевская первого рода, то $\varepsilon = -1$, а когда сеть (v, w) изочебышевская второго рода, то $\varepsilon = +1$. В силу (13), получаем $\partial_u C = -\varepsilon \partial_v A$. Итак, если изочебышевская сеть (v, w) принята за координатную, то

$$(35) \quad A = e^{\int T_2 dv} [f(u) - \varepsilon \int e^{-\int T_2 dv} \partial_u C dv],$$

где функция $f(u)$ произвольная.

ЛИТЕРАТУРА

1. Г. Златанов. Сети в двумерном пространстве Вейля. Докл. БАН, 29, 1976, 619—622.
2. В. Шуликовский. Классическая дифференциальная геометрия. Москва, 1963.
3. Г. Златанов, Б. Царева. Конформное преобразование сетей в двумерном пространстве Вейля. Докл. БАН, 31, 1978, 15—17.
4. А. Норден. Пространства аффинной связности. Москва, 1976.
5. Б. Царева. Върху някои специални мрежи в двумерно пространство на Вайл. Научни трудове на Пловдивски университет, 13, 1975, Математика, 189—195.
6. Б. Царева. Симетрични три-тъкани в двумерно пространство на Вайл. Научни трудове на Пловдивския университет, 15, 1977, Математика, 93—99.