

Ю.И.Шевченко. Об оснащении многомерной поверхности проективного пространства . . . . .	135
Семинар . . . . .	151

ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНАЯ ГЕОМЕТРИЯ МНОГООБРАЗИЙ ФИГУР  
Вып. 8 1977  
УДК 513.73

В.Н. Величкин

## О СПЕЦИАЛЬНЫХ ТРИ-ТКАНЯХ НА $V_2$ В $E_8$

1. В работе [4] указан способ получения на поверхности  $V_2$  в евклидовом пространстве  $E_8$  связности Вейля с помощью задания 3-тканей векторными полями

$$X = \sum_{\alpha} \xi^{\alpha}_{\alpha} \frac{\partial}{\partial u^{\alpha}} \quad (\alpha = 1, 2, 3; i = 1, 2), \quad (1)$$

направленными вдоль семейств ее линий. При этом всюду используется нормировка

$$\sum_{\alpha} X_{\alpha} = 0. \quad (2)$$

Отсюда проследует, что

$$\sum_{\alpha} \xi^i_{\alpha} = 0. \quad (3)$$

Основной тензор  $g_{ij}$  указанной связности Вейля определяется так:

$$g_{ij} = \sum_{\alpha} \tilde{\xi}^{\alpha}_i \tilde{\xi}^{\alpha}_j, \quad (4)$$

где каждая пара форм

$$\omega^{\alpha} = \tilde{\xi}^{\alpha}_i du^i \quad (5)$$

образует корепер, взаимный репер из пары векторных полей (1).

Из (2) и (3) получим

$$\sum_{\alpha} \omega^{\alpha} = 0 \implies \sum_{\alpha} \tilde{\xi}^{\alpha}_i = 0. \quad (6)$$

Координаты дополнительного ковектора

$$\Theta = v_i du^i \quad (7)$$

вычисляются по формуле

$$v_i = \frac{1}{2} g^{ks} \sum_{\alpha} (\partial_i \tilde{\xi}^{\alpha}_s - \partial_s \tilde{\xi}^{\alpha}_i) \tilde{\xi}^{\alpha}_k \quad (8)$$

(суммирование по всем  $k$  и  $s$ ).

2. Будем требовать, чтобы связность Вейля с основным тензором (4) и дополнительным ковектором (7) совпадала с римановой связностью, индуцируемой на поверхности  $V_2$  метрической

нормалью. При этом будем требовать, чтобы тензор (4) удовлетворял условию

$$g_{ij} = \delta_{ij}, \quad (9)$$

которое означает совпадение его с метрическим тензором поверхности  $V_2$ , отнесенной к сети линий кривизны.

Можно показать, что условие (9) само по себе еще не дает требуемого совпадения связностей.

**Теорема.** Связность Вейля, удовлетворяющая условию (9), индуцируемая на поверхности  $V_2 \subset E_3$ , 3-тканью, тогда и только тогда совпадает с римановой связностью, индуцируемой на поверхности метрической нормалью, когда заданная 3-ткань шестиугольна.

**Доказательство.** Пусть связность Вейля совпадает с римановой связностью. Тогда из условия

$$\Theta = d\varphi \quad (10)$$

в силу (7), (8), (9) получим следующую систему уравнений, соответствующую дифференциальному уравнению (10) в полных дифференциалах:

$$\partial_1 \tilde{\xi}_2^1 - \partial_2 \tilde{\xi}_1^1 = 0; \quad \partial_1 \tilde{\xi}_2^2 - \partial_2 \tilde{\xi}_1^2 = 0. \quad (11)$$

Дифференцируя внешним образом (5), приведем систему (11) к виду:

$$\mathcal{D}\omega^1 = 0, \quad \mathcal{D}\omega^2 = 0. \quad (12)$$

Учитывая (6), замечаем, что у 3-ткани, соответствующей рассматриваемому совпадению связностей, все формы Пфаффа замкнуты.

Форма связности  $\gamma$  3-ткани, [1]

$$\gamma = h_2 \omega^1 - h_1 \omega^2,$$

где скалярные множители  $h_1, h_2$  определяются из уравнений

$$\mathcal{D}\omega^1 = h_1 \Omega, \quad \mathcal{D}\omega^2 = h_2 \Omega,$$

обратится в нуль, а потому и кривизна ткани  $k$  [1], определяемая из условия

$$d\gamma = k\Omega,$$

( $\Omega = \omega^1 \wedge \omega^2$  — поверхностный элемент 3-ткани) будет нулем, и заданная 3-ткань шестиугольна.

Обратно, пусть ткань шестиугольна. Тогда с помощью перенормирования ее форм Пфаффа  $\omega^*$  форму связности  $\gamma$  можно привести к нулю:

$$h_2 \omega^1 = h_1 \omega^2. \quad (13)$$

Умножая внешне обе части (13) на  $\omega^1$  и  $\omega^2$ , получим систему (12), которая являлась необходимым и достаточным условием совпадения двух связностей при условии (9). Теорема доказана.

Отметим, что эту теорему можно считать обобщением теоремы, указанной в [3].

3. Возьмем первых два векторных поля (1), ортонормированных, направленными по линиям кривизны поверхности  $V_2$ . Тогда, учитывая требование (3), будем иметь следующие координаты векторных полей (1):

$$\xi_1^1 = 1, \quad \xi_1^2 = 0; \quad \xi_2^1 = 0, \quad \xi_2^2 = 1; \quad \xi_3^1 = -1, \quad \xi_3^2 = -1,$$

то есть третье семейство будет биссекторным.

Легко проверить, что тогда вейлевская связность, индуцируемая на поверхности 3-тканью, в силу доказанной теоремы будет совпадать с римановой связностью, индуцируемой на поверхности метрической нормалью (ср. [3]).

4. Выберем теперь в качестве направляющих векторов двух семейств 3-ткани единичные векторы  $\vec{e}_1, \vec{e}_2$ , направленные вдоль линий кривизны поверхности  $V_2$ . Третье семейство определим вектором

$$\vec{e} = \vec{e}_1 + \lambda \vec{e}_2, \quad (14)$$

где  $\lambda$  дифференцируемая функция двух аргументов.

Подберем векторы  $\vec{e}'_1, \vec{e}'_2$  так, чтобы выполнялась нормировка (1). Нетрудно видеть, что

$$\vec{e}'_1 = -\vec{e}_1, \quad \vec{e}'_2 = -\lambda \vec{e}_2.$$

С помощью вектора  $\vec{e}_3$  (метрической нормали) построим риманову связность  $\hat{\nabla}$  с метрическим тензором Имеем:

$$\gamma_{11} = 1, \quad \gamma_{12} = 0, \quad \gamma_{22} = \lambda^2. \quad (15)$$

Коэффициенты  $\overset{\circ}{\Gamma}_{ij}^k$  этой связности вычисляются по формуле

$$\overset{\circ}{\Gamma}_{jt}^k = \frac{1}{2} \gamma^{hi} (\partial_t \overset{\circ}{\Gamma}_{ij}^h + \partial_j \overset{\circ}{\Gamma}_{it}^h - \partial_i \overset{\circ}{\Gamma}_{jt}^h)$$

(см. [2]) и имеют вид:

$$\overset{\circ}{\Gamma}_{11}^1 = 0, \quad \overset{\circ}{\Gamma}_{12}^1 = 0, \quad \overset{\circ}{\Gamma}_{22}^1 = -\lambda \partial_1 \lambda;$$

$$\overset{\circ}{\Gamma}_{11}^2 = 0, \quad \overset{\circ}{\Gamma}_{12}^2 = \frac{\partial_1 \lambda}{\lambda}, \quad \overset{\circ}{\Gamma}_{22}^2 = \frac{\partial_2 \lambda}{\lambda}.$$

Ткань, семейства которой направлены вдоль векторных полей  $\vec{e}_1'$ ,  $\vec{e}_2'$ ,  $\vec{e}'$ , имеет формы Пфаффа

$$\omega^1 = \{-1, 0\}, \quad \omega^2 = \{0, -\frac{1}{\lambda}\}, \quad \omega^3 = \{1, \frac{1}{\lambda}\}. \quad (17)$$

По формуле (4) находим координаты основного тензора связности Вейля  $\nabla$ , порожденной этой 3-тканью:

$$g_{11} = 2; \quad g_{12} = \frac{1}{\lambda}; \quad g_{22} = \frac{2}{\lambda^2}. \quad (18)$$

Подставляя (17), (18) в (8), находим:

$$v_1 = 0, \quad v_2 = 0,$$

то есть связность  $\nabla$  оказывается римановой.

Коэффициенты  $\Gamma_{ij}^k$  этой связности вычисляются по формуле

$$\Gamma_{jt}^k = \frac{1}{2} g^{ki} (\partial_t g_{ij} + \partial_j g_{it} - \partial_i g_{jt})$$

(см. [2]) и имеют вид:

$$\begin{aligned} \Gamma_{11}^1 &= \frac{\partial_1 \lambda}{3\lambda}, & \Gamma_{12}^1 &= \frac{2\partial_1 \lambda}{3\lambda^2}, & \Gamma_{22}^1 &= \frac{4\partial_1 \lambda}{3\lambda^3}; \\ \Gamma_{11}^2 &= -\frac{\partial_1 \lambda}{6}, & \Gamma_{12}^2 &= -\frac{\partial_1 \lambda}{3\lambda}, & \Gamma_{22}^2 &= -\frac{2\partial_1 \lambda}{3\lambda^2}. \end{aligned} \quad (19)$$

5. Рассмотрим тензор  $T_{jk}^i$  аффинной деформации [2] связностей  $\nabla$  и  $\overset{\circ}{\nabla}$ :

$$T_{jk}^i = \Gamma_{jk}^i - \overset{\circ}{\Gamma}_{jk}^i. \quad (20)$$

а) Можно показать, что римановы связности  $\nabla$  и  $\overset{\circ}{\nabla}$  совпадают лишь при условии  $\lambda = \text{const}$ .

б) Так как необходимым и достаточным условием конформного соответствия связностей  $\nabla$  и  $\overset{\circ}{\nabla}$  является отличие их основных тензоров (18) и (15) только скалярным множителем [2], то заключаем, что никаким выбором  $\lambda$  нельзя достичь конформного соответствия связностей  $\nabla$  и  $\overset{\circ}{\nabla}$ .

в) Тензор деформации, соответствующий проективному (геодезическому) отображению связностей  $\nabla$  и  $\overset{\circ}{\nabla}$ , имеет вид:

$$T_{jk}^i = \delta_j^i p_k + \delta_k^i p_j,$$

где

$$p_1 = \frac{1}{3} (T_{11}^1 + T_{22}^2), \quad p_2 = \frac{1}{3} (T_{12}^1 + T_{21}^2)$$

(см. [2]).

Из формул (20), (19), (16) следует, что проективное отображение связностей  $\nabla$  и  $\overset{\circ}{\nabla}$  возможно лишь при  $\lambda = \text{const}$ . (см. случай а).

6. Вопрос о шестиугольности 3-ткани, порожденной векторными полями  $\vec{e}_1'$ ,  $\vec{e}_2'$ ,  $\vec{e}'$ , можно исследовать с помощью выше доказанной теоремы, что приводит к условию  $\lambda = \lambda(u^2)$ . Это есть необходимое и достаточное условие шестиугольности такой ткани. Ему, в частности, удовлетворяет ткань, отвечающая совпадению связностей  $\nabla$  и  $\overset{\circ}{\nabla}$ .

### Список литературы

1. Бляшке В. Введение в геометрию тканей. М. ГИФМЛ, 1959.
2. Норден А.П. Пространства аффинной связности. М.-Л., ГИТТЛ, 1950.
3. Хачатрян А.Е. Сб. асп. работ. Мат. КГУ, Вып. 2, 1971, с. 135-147.
4. Шуликовский В.И. "Научни трудови на высши педагогически ин-т. Мат" Пловдив", 1966, т. IV, кн. I, с. 13-22.