

УДК 513.73

В.Н. Величкин

СВЯЗНОСТИ, ИНДУЦИРУЕМЫЕ ОСНАЩЕНИЯМИ ГИПЕР-
 ПОВЕРХНОСТИ V_{n-1} В ЕВКЛИДОВОМ ПРОСТРАНСТВЕ E_n

В настоящей статье рассматриваются специальные оснащения гиперповерхности V_{n-1} в евклидовом пространстве E_n , индуцирующие на ней различные аффинные связности: эвиаффинную, вейлеву, риманову. Найдены необходимые и достаточные условия на выбор таких оснащений.

Р⁰ 1. Пусть задана гиперповерхность V_{n-1} в евклидовом пространстве E_n . Присоединим к ней подвижной репер первого порядка $\mathcal{R} = \{x, \vec{e}_i, \vec{e}_n\}$ ($i, j, k = 1, \dots, n-1$), где $x \in V_{n-1}$, \vec{e}_i — единичные векторы, лежащие в касательной плоскости T_x , \vec{e}_n — единичный вектор нормали к поверхности V_{n-1} в точке x . Дери-
 вационные формулы этого репера имеют вид:

$$\begin{aligned} d\vec{x} &= \omega^i \vec{e}_i, \\ d\vec{e}_i &= \omega_j^i \vec{e}_j + \omega_n^i \vec{e}_n, \\ d\vec{e}_n &= \omega_n^i \vec{e}_i + \omega_n^n \vec{e}_n. \end{aligned} \quad (1)$$

При этом компоненты метрического тензора поверхности V_{n-1} $\gamma_{ij} = \vec{e}_i \cdot \vec{e}_j$ подчиняются соотношению:

$$d\gamma_{ij} = \gamma_{ik} \omega_j^k + \gamma_{jk} \omega_i^k, \quad (2)$$

а формы ω^i , ω_j^i удовлетворяют известным уравнениям структуры евклидова пространства.

Пусть

$$\vec{e} = \xi^i \vec{e}_i + \vec{e}_n \quad (3)$$

другое оснащение поверхности V_{n-1} . Здесь ξ^i — достаточное число раз дифференцируемые функции переменных u^1, \dots, u^{n-1} — параметров точки поверхности.

Присоединим к поверхности V_{n-1} еще один подвижной репер $\bar{\mathcal{R}} = \{x, \bar{\vec{e}}_i, \bar{\vec{e}}\}$. Пусть деривационные формулы этого репера имеют вид:

$$\begin{aligned} d\vec{x} &= \omega^i \vec{e}_i, \\ d\bar{\vec{e}}_i &= \bar{\omega}_j^i \bar{\vec{e}}_j + \bar{\omega}_n^i \bar{\vec{e}}, \\ d\bar{\vec{e}} &= \bar{\omega}_n^j \bar{\vec{e}}_j + \bar{\omega}_n^n \bar{\vec{e}}. \end{aligned} \quad (4)$$

Подставляя в формулы (4) выражение (3) и результат его дифференцирования и сравнивая полученные выражения с формулами (1), получим формулы связи реперов \mathcal{R} и $\bar{\mathcal{R}}$:

$$\bar{\omega}_j^i = \omega_j^i - \xi^i \omega_j^n, \quad (5)$$

$$\bar{\omega}_n^i = \omega_n^i, \quad (6)$$

$$\bar{\omega}_n^i = d\xi^i + \xi^j \omega_j^i + \omega_n^i - \xi^i \xi^j \omega_j^n, \quad (7)$$

$$\bar{\omega}_n^n = \xi^i \omega_n^i. \quad (8)$$

Р⁰ 2. Необходимо, чтобы оснащение (псевдонормаль) (3) было инвариантно связано с поверхностью V_{n-1} . Для этого надо, чтобы векторное поле

$$\vec{p} = \xi^i \vec{e}_i \quad (9)$$

также было инвариантно связано с нашей поверхностью. Из формул (1) имеем:

$$d\vec{p} = (d\xi^i + \xi^j \omega_j^i) \vec{e}_i + \xi^i \omega_n^i \vec{e}_n. \quad (10)$$

Для инвариантности потребуем, чтобы дифференцирование по вторичным параметрам давало нуль:

$$\delta \vec{p} = (\delta \xi^i + \xi^j \pi_j^i) \vec{e}_i = 0. \quad (11)$$

Здесь учтено, что формы ω_n^i главные, так как

$$\omega_n^i = \theta_{ij} \omega^j, \quad \theta_{ij} = \theta_{ji}. \quad (12)$$

Из (11) следует, что справедливы разложения:

$$d\xi^i + \xi^j \omega_j^i = x_{ik}^i \omega^k. \quad (13)$$

Продифференцировав внешним образом выражение (13), используя уравнения структуры и сами разложения (13), мы получим:

$$(dx_{ik}^i - x_{jk}^i \omega_k^j + x_{jk}^i \omega_j^k - \xi^j \omega_n^i \theta_{jk}^n) \wedge \omega^k = 0. \quad (14)$$

Из (14) по лемме Картана получаем:

$$dx_{ik}^i - x_{jk}^i \omega_k^j + x_{jk}^i \omega_j^k + \xi^j \gamma^{il} \omega_l^n \theta_{jk}^n = x_{kj}^i \omega^j, \quad (15)$$

причем

$$x_{kj}^i = x_{jk}^i. \quad (16)$$

Переходя в (15) к дифференцированию по вторичным параметрам и учитывая, что ω_ℓ^n главные формы, получим:

$$\delta x_k^i - x_j^i \pi_k^j + x_k^j \pi_j^i = 0. \quad (17)$$

Здесь использованы разложения (12) и

$$\omega_n^i + \gamma^{ij} \omega_j^n = 0. \quad (18)$$

Отсюда по критерию Г.Ф. Лаптева [1] заключаем, что x_k^i есть тензор типа аффинора.

П° 3. Найдем условия, при которых связность, индуцируемая оснащением (3), является эквиаффинной.

Известно, что необходимым и достаточным условием того, чтобы связность была эквиаффинной, является [2]

$$D\bar{\omega}_i^i = 0. \quad (19)$$

(здесь сумма по $i = 1, \dots, n-1$). Используя формулу (5), получаем:

$$D\bar{\omega}_i^i = D\omega_i^i - D(\xi^i \omega_i^n). \quad (20)$$

Но

$$D\omega_i^i = 0, \quad (21)$$

так как связность, индуцированная метрической нормалью, является эквиаффинной. Таким образом, условие (19) принимает вид:

$$(d\xi^k + \xi^i \omega_i^k) \wedge (\nu_{kj} \omega^j) = x_\ell^k \nu_{kj} \omega^\ell \wedge \omega^j = 0. \quad (22)$$

Здесь использованы разложения (13).

Итак,

$$x_{[e j]k}^k = 0 \quad (23)$$

есть условие на выбор оснащения (3), при котором оно индуцирует на поверхности V_{n-1} эквиаффинную связность.

П° 4. Найдем условия, при которых связность, индуцируемая оснащением (3), является вейлевой с основным тензором ν_{ij} , определяемым условиями (12).

Известно, что необходимым и достаточным условием того, чтобы связность была вейлевой с основным тензором ν_{ij} , является [2]

$$\bar{\nabla} \nu_{ij} = \Theta \nu_{ij}, \quad (24)$$

где

$$\bar{\nabla} \nu_{ij} = d\nu_{ij} - \nu_{kj} \bar{\omega}_i^k - \nu_{ik} \bar{\omega}_j^k, \quad (25)$$

Θ - дополнительный ковектор связности Вейля.

Из формулы перехода (5) с учетом соотношения (12), (18) получим следующее выражение для $\bar{\nabla} \nu_{ij}$:

$$\bar{\nabla} \nu_{ij} = \nabla \nu_{ij} + \xi^k (\nu_{kj} \nu_{ie} + \nu_{ik} \nu_{je}) \omega^\ell. \quad (26)$$

С другой стороны, известно, что в результате продолжения уравнений (12) и применения леммы Картана мы получим соотношение

$$d\nu_{ij} - \nu_{kj} \omega_i^k - \nu_{ik} \omega_j^k + \nu_{ij} \omega_n^n = \nu_{ijk} \omega^k, \quad (27)$$

причем ν_{ijk} - тензор (проверяется по критерию Г.Ф. Лаптева [1]) симметрический по всем своим индексам. Но в силу выбора вектора \bar{e}_n репера \mathcal{R} имеем $\omega_n^n = 0$, и потому

$$\nabla \nu_{ij} = \nu_{ijk} \omega^k, \quad (28)$$

и, таким образом, формула (26) принимает вид:

$$\bar{\nabla} \nu_{ij} = [\nu_{ije} + \xi^k (\nu_{kj} \nu_{ie} + \nu_{ik} \nu_{je})] \omega^\ell, \quad (29)$$

а условие (24) вид:

$$[\nu_{ije} + \xi^k (\nu_{kj} \nu_{ie} + \nu_{ik} \nu_{je})] \omega^\ell = \Theta \nu_{ij} \quad (30)$$

Пусть

$$\Theta = \nu_\ell \omega^\ell \quad (31)$$

Тогда из (30) в силу линейной независимости форм ω^ℓ получим

$$\nu_{ije} + \xi^k (\nu_{kj} \nu_{ie} + \nu_{ik} \nu_{je}) = \nu_\ell \nu_{ij}. \quad (32)$$

Так как тензор ν_{ij} мы приняли за основной тензор связности Вейля, то существует взаимный тензор ν^{ij} ; свертывая с ним выражение (32), получим

$$\nu_\ell = \frac{1}{n-1} \nu^{ij} \nu_{ije} + \frac{2\xi^k}{n-1} \nu_{k\ell}. \quad (33)$$

П° 5. Предположим, что помимо условия вейлевости (24) для оснащения (3) выполняется условие эквиаффинности (23). Эквиаффинная вейлева связность есть риманова связность [2]. Известно, что для римановой связности путем перенормирования основного тензора (в нашем случае ν_{ij}) можно достичь того, чтобы $\Theta = 0$, и значит $\nu_\ell = 0$. Предполагая, что такая перенормировка произведена, из (33) получим

$$2\xi^k v_{ke} + v^{ij} v_{ije} = 0. \quad (34)$$

Наконец, свернув (34) с v^{ke} , получим

$$\xi^k = \frac{1}{2(n-2)} v^{ij} v^{kl} v_{ije}. \quad (35)$$

Формула (35) показывает, как выбрать псевдонормаль (3) так, чтобы получить на поверхности $V_{n-1} \subset E_n$ риманову связность с основным тензором v_{ij} .

Список литературы

1. Л а п т е в Г. Ф. Дифференциальная геометрия погруженных многообразий. — "Тр. Моск. мат. о-ва", 1963, т. 2, с. 275–382.

2. Н о р д е н А. П. Пространства аффинной связности. Изд. 2-е испр. М., "Наука", 1976, с. 432.

УДК 513.73

Л. Г. Корсакова

ПАРЫ \mathcal{D}

В трехмерном проективном пространстве рассматриваются пары \mathcal{D} конгруэнций коник C_1 и C_2 , не касающихся линии ℓ пересечения своих плоскостей, причем коники C_1 и C_2 имеют две общие точки пересечения с прямой ℓ . Исследуется пара \mathcal{D} , все коники которой инцидентны одной квадрике — пара \mathcal{D}^q .

§ 1. Пары \mathcal{D}^q конгруэнций коник, инцидентных инвариантной квадрике

Рассмотрим в пространстве P_3 пару (C_1, C_2) [1] конгруэнций коник C_1 и C_2 , не лежащих в одной плоскости и не касающихся линии ℓ пересечения своих плоскостей α_1 и α_2 , описывающих двупараметрические семейства. Отнесем пару (C_1, C_2) к реперу $R = \{A_1, A_2, A_3, A_4\}$, где вершина A_i ($i, j, k = 1, 2; i \neq j$, по индексам i, j не суммировать) репера R — одна из точек пересечения коники C_j с прямой ℓ . Вершины $A_{i,2}$ являются полюсами прямой ℓ относительно коники C_i соответственно. Девационные формулы репера R имеют вид

$$dA_\alpha = \omega_\alpha^\beta A_\beta \quad (\alpha, \beta, \gamma = 1, 2, 3, 4),$$

где линейные дифференциальные формы ω_α^β удовлетворяют