

лярной ($n-2$)-плоскости прямой конгруэнции в пространстве S_n $n-1$ точек E_2, E_3, \dots, E_n , а центры этих пучков определяют на прямых конгруэнции точки A_2, A_3, \dots, A_n . За точки E_0 и E_1 репера, связанного с прямыми конгруэнции, можно выбрать точку A_2 и полярно-сопряженную с ней точку.

2. Будем называть суперконгруэнциями m -плоскостей пространства S_n такие k -семейства m -плоскостей, для которых k -плоскость, касательная к k -поверхности, изображающей конгруэнцию m -плоскостей на грассманнане $\Gamma_{n,m}^S$, выскакивает из бесконечно удаленной $[(m+1)(n-m)-1]$ -плоскости $(m+1)(n-m)$ -плоскости, касательной к грассманнане $\Gamma_{n,m}^S$, $(k-1)$ -плоскость, размерность которой равна разности размерностей $(m+1)(n-m)-1$ бесконечно удаленной плоскости и размерности $n-1$ сегреаны $\Sigma_{m,n-m-1}^S$. В этом случае пересечение этой $(k-1)$ -плоскости с сегреаной $\Sigma_{m,n-m-1}^S$ состоит из конечного числа точек. Число k параметров суперконгруэнции определяется соотношением $k = m(n-m-1)+1$. Сегреана $\Sigma_{m,n-m-1}^S$ является алгебраической поверхностью порядка $(\frac{n-1}{m})$, поэтому число точек пересечения — $(\frac{n-1}{m})$.

Теорема 2. С каждой m -плоскостью суперконгруэнции m -плоскостей пространства S_n можно связать репер первого порядка.

Доказательство. Каждая из $(\frac{n-1}{m})$ точек пересечения $(k-1)$ -плоскости с сегреаной $\Sigma_{m,n-m-1}^S$ определяет пучок m -плоскостей, проходящих через m -плоскость суперконгруэнции. Каждому такому пучку соответствует точка B_φ ($\varphi=0, 1, \dots, (\frac{n-1}{m})-1$) $(n-m-1)$ -плоскости, полярной данной m -плоскости, по которой $(m+1)$ -плоскость этого пучка пересекается с этой $(n-m-1)$ -плоскостью, и $(m-1)$ -плоскость, по которой m -плоскость пучка пересекается с данной m -плоскостью, следовательно, полюс A_φ этой $(m-1)$ -плоскости в данной m -плоскости. Таким образом, мы получаем $(\frac{n-1}{m})$ точек A_φ в данной m -плоскости и столько же точек B_φ в полярной ей $(n-m-1)$ -плоскости. Так как при $m > 1$, $n > 2$:

$$(\frac{n-1}{m}) > n-m, \quad (\frac{n-1}{m}) > m+1,$$

то при $m > 1$, $n > 2$ число точек A_φ больше $m+1$ и из этих точек всегда можно выбрать базис данной m -плоскости, а число точек B_φ больше $n-m$ и из этих точек всегда можно выбрать базис $(n-m-1)$ -плоскости, полярной данной m -плоскости.

Библиографический список

1. Загнер В.В. Differential geometry of the family of R_k 's in R_n and of the family of totally geodesic S_{k-1} 's in S_{n-1} of positive curvature // Матем. сб. 1942. Т. 10. № 3. С. 165-212.

2. Розенфельд Б.А. Дифференциальная геометрия семейств многомерных плоскостей // Изв. АН СССР. Сер. матем. 1947. Т. II. С. 283-308.

3. Розенфельд Б.А., Половцева М.А., Рязанова Л.А., Ютина Т. Сегреаны и квазисегреаны и их применение к геометрии семейств прямых и плоскостей // Изв. вузов. Математ. 1988. № 5. С. 50-56.

УДК 514.75

О ДВОЙНЫХ ЛИНИЯХ ПАРЫ (f, Δ_2) В ЕВКЛИДОВОМ ПРОСТРАНСТВЕ E_3

Г. Матиева
(Ошский педагогический институт)

Рассматривается частичное отображение евклидова пространства E_3 , порожденное заданным семейством гладких линий, и исследуются двойные линии пары (f, Δ_2) .

В области Ω евклидова пространства E_3 задано семейство гладких линий так, что через каждую точку $x \in \Omega$ проходит одна линия этого семейства. Пусть область Ω отнесена к подвижному ортонормированному реперу $K(x, \vec{e}_i)$ ($i, j, k = 1, 2, 3$), который является репером Френе для линии ω^i заданного семейства. Деривационные формулы репера K имеют вид

$$d\vec{x} = \omega^i \vec{e}_i, \quad d\vec{e}_i = \omega_i^j \vec{e}_j \quad (1)$$

Формы ω^i , ω_i^j удовлетворяют структурным уравнениям евклидова пространства: $\mathcal{D}\omega^i = \omega^k \wedge \omega_k^i$, $\mathcal{D}\omega_i^k = \omega_i^l \wedge \omega_l^k$, $\omega_i^j + \omega_j^i = 0$.

Интегральные линии векторных полей \vec{e}_i образуют сеть Френе. Ее обозначим через Σ_f . Так как репер K построен на касательных к линиям этой сети, имеем:

$$\omega_i^k = \Lambda_{ij}^k \omega^j \quad (\Lambda_{ij}^k = -\Lambda_{kj}^i, \quad \Lambda_{31}^1 = 0). \quad (2)$$

Формулы Френе для линии ω^i имеют вид:

$$\frac{d\vec{x}}{ds} = \vec{e}_1 (ds = \omega^1), \quad \frac{d\vec{e}_1}{ds} = \Lambda_{11}^2 \vec{e}_2, \quad \frac{d\vec{e}_2}{ds} = -\Lambda_{11}^2 \vec{e}_1 + \Lambda_{21}^3 \vec{e}_3, \quad \frac{d\vec{e}_3}{ds} = -\Lambda_{21}^3 \vec{e}_2,$$

где Λ_{11}^2 — кривизна, Λ_{21}^3 — кручение линии ω^1 .

Псевдофокус F_i^j ($i \neq j$) касательной (x, \vec{e}_i) к линии ω^i сети Σ_f определяется следующим радиус-вектором:

$$\vec{F}_i^j = \vec{x} - \frac{1}{\Lambda_{ij}^1} \vec{e}_i. \quad (3)$$

Когда точка x смещается в области Ω , точка $F_3^2 \in (x, \vec{e}_3)$ описывает свою область $\bar{\Omega}$. Получим отображение $f: \Omega \rightarrow \bar{\Omega}$ такое, что $f(x) = F_3^2$. Дифференцируя внешним образом (2) и применяя лемму Картана, получим:

где

$$d\Lambda_{ij}^k = \Lambda_{ijt}^k \omega^t, \\ \Lambda_{ijt}^k = \Lambda_{ijt}^k + \Lambda_{it}^k \Lambda_{jt}^e + \Lambda_{et}^k \Lambda_{it}^e. \quad (4)$$

Дифференцируем равенство $\vec{F}_3^2 = \vec{x} - \frac{1}{\Lambda_{32}^2} \vec{e}_3$ и применяем обозначение (4) для $i=3, j=k=2$. Тогда имеем $d\vec{F}_3^2 = \omega^i \vec{a}_3$, где

$$\vec{a}_i = \vec{e}_i + \frac{\Lambda_{32i}^2}{(\Lambda_{32}^2)^2} \vec{e}_3 - \frac{\Lambda_{3i}}{\Lambda_{32}^2} \vec{e}_k. \quad (5)$$

В общем случае векторы \vec{a}_i линейно независимы. Область $\bar{\Omega}$ отнесем к подвижному реперу $\bar{\mathcal{R}} = (\vec{F}_3^2, \vec{a}_i)$. При таком выборе реперов $\mathcal{R}, \bar{\mathcal{R}}$ дифференциальные уравнения отображения f имеют вид: $\omega^i = \tilde{\omega}^i$.

Линии $\ell, \tilde{\ell} = f(\ell)$ называются двойными линиями отображения f , если касательные к ним, взятые в соответствующих точках x и $f(x)=y$, пересекаются либо параллельны [1].

Линия ℓ называется двойной линией пары (ℓ, Δ_2) , где Δ_2 – двумерное распределение в области $\bar{\Omega}$, если она является двойной линией отображения f и принадлежит распределению Δ_2 [1].

Пусть линия ω^1 плоская, т.е. $\Lambda_{21}^3 = 0$. Легко видеть, что векторы $\vec{e}_1, \vec{a}_1, \vec{x}\vec{F}_3^2$ компланарны, где $\vec{a}_1 = \vec{e}_1 + (\Lambda_{32}^2)^{-2} \Lambda_{321}^2 \vec{e}_3 - (\Lambda_{32}^2)^{-1} \Lambda_{31}^2 \vec{e}_2$.

Следовательно, линия ω^1 является двойной линией пары (ℓ, Δ_2) . Обратно, пусть линия ω^1 является двойной линией пары (ℓ, Δ_2) . Тогда векторы $\vec{e}_1, \vec{a}_1, \vec{x}\vec{F}_3^2$ должны быть компланарными. Из условия компланарности этих векторов получим, что $\Lambda_{21}^3 = 0$, т.е. линия ω^1 плоская. Таким образом, справедлива

Теорема 1. Линия ω^1 заданного семейства является двойной линией пары (ℓ, Δ_2) (где $\Delta_2 = (x, \vec{e}_1, \vec{e}_2)$) тогда и только тогда, когда она плоская.

Аналогично можно доказать, что линия ω^2 является двойной линией пары (ℓ, Δ_2) тогда и только тогда, когда векторы \vec{e}_1, \vec{e}_2 коллинеарны (\vec{e}_1 – вектор вынужденной кривизны поля вектора \vec{e}_1 вдоль направления \vec{e}_2).

Теорема 2. Сеть Σ_F является голономной тогда и только тогда, когда выполняются следующие условия: 1) линия ω^1 заданного семейства плоская; 2) векторы \vec{e}_1, \vec{e}_2 коллинеарны; 3) векторы \vec{e}_1, \vec{e}_3 коллинеарны [2].

Следствие. Если сеть Σ_F голономна, то ее линии ω^1, ω^2 являются двойными линиями пары (ℓ, Δ_2) .

Рассмотрим линию ℓ , принадлежащую распределению Δ_2 . Ее касательный вектор в точке x имеет вид: $\vec{C} = \ell^1 \vec{e}_1 + \ell^2 \vec{e}_2 \in \Delta_2(x)$. Тогда $\tilde{\ell} = \ell^i \vec{a}_i$ – касательный вектор линии $\tilde{\ell} = f(\ell)$. Учитывая (5):

$$\tilde{\ell} = (\ell^1 - \frac{\Lambda_{32}^1}{\Lambda_{32}^2} \ell^2) \vec{e}_1 - \frac{\Lambda_{31}^2 \ell^1}{\Lambda_{32}^2} \vec{e}_2 + \frac{\Lambda_{321}^2 \ell^1 + \Lambda_{322}^2 \ell^2}{(\Lambda_{32}^2)^2} \vec{e}_3.$$

Из условия компланарности векторов $\vec{C}, \tilde{\ell}, \vec{x}\vec{F}_3^2$ получим:

$$\Lambda_{32}^1 t^2 - \Lambda_{32}^2 t - \Lambda_{31}^2 = 0, \quad (6)$$

где $t = \ell^2 : \ell^1$. В общем случае квадратное уравнение имеет два решения. Следовательно, пара (ℓ, Δ_2) имеет не более двух двойных линий. Поэтому, если линии ω^1, ω^2 являются двойными линиями пары (ℓ, Δ_2) одновременно, то никакая другая линия, принадлежащая распределению Δ_2 , не может быть двойной линией пары (ℓ, Δ_2) . Пусть только линия ω^1 является двойной линией пары (ℓ, Δ_2) , т.е. $\Lambda_{21}^3 = 0$. Тогда уравнение (6) имеет решения $t = 0, t = \Lambda_{32}^2 / \Lambda_{32}^1$. Решение $t = 0$ определяет направление, определяемое вектором \vec{e}_1 , а решение $t = \Lambda_{32}^2 / \Lambda_{32}^1$ определяет направление, определяемое вектором $\vec{e}_2 = \Lambda_{32}^1 \vec{e}_1 + \Lambda_{32}^2 \vec{e}_2$ вынужденной кривизны поля вектора \vec{e}_1 вдоль направления \vec{e}_2 . Таким образом, если линия ω^1 является двойной линией пары (ℓ, Δ_2) , то другой двойной линией этой пары является интегральная линия поля вектора \vec{e}_2 .

Аналогично можно показать, что если линия ω^2 является двойной линией пары (ℓ, Δ_2) , то другой двойной линией этой пары является интегральная линия поля вектора $\vec{e}_1 = \Lambda_{32}^2 \vec{e}_1 + \Lambda_{21}^3 \vec{e}_2$.

Библиографический список

1. Базылев В.Т. Многомерные сети двойных линий // Дифференциальная геометрия многообразий фигур: Сб. науч. тр./Калинингр.ун-т. Калининград, 1975. Вып.6. С.19-25.

2. Матиева Г. Об одной сети Френе // Тез. докл. IX Всесоюз. геометр. конф. Кишинев, 1988. С.209.

УДК 514.76

РЕДУКЦИЯ СИЛЬНО ПРИВОДИМЫХ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ СИСТЕМ ПЯТОГО ПОРЯДКА К СТРУКТУРЕ СТАБИЛЬНОЙ НЕЛИНЕЙНОЙ СВЯЗНОСТИ

И.Д. Мебония
(Тбилисский государственный университет)

Как было замечено в [2], [4], один широкий класс нелинейных связностей в расслоениях реперов высших порядков естественным образом проектируется на множество всевозможных систем обыкновенных дифференциальных уравнений на единицу большего порядка. Порождаемая связностью дифференциальная система берет на себя определенную геомет-