2013 Математика и механика № 4(24)

УДК 514.752

Н.М. Онищук

ЭКСТРЕМАЛИ ГЕОДЕЗИЧЕСКОГО КРУЧЕНИЯ НЕГОЛОНОМНОГО РАСПРЕДЕЛЕНИЯ

В трёхмерном евклидовом пространстве рассматривается 2-мерное гладкое неголономное распределение. Основное внимание уделено изучению геодезического кручения кривых распределения, в частности – экстремалей геодезического кручения. В исследованиях используется метод внешних форм Картана [1].

Ключевые слова: неголономная геометрия, распределение, уравнение Пфаффа, векторное поле.

Двумерное распределение в E_3 — это гладкое отображение Δ , сопоставляющее $\forall M \in E_3$ (или области $G \subset E_3$) плоскость π , проходящую через M [2, с. 683]. По распределению Δ однозначно определяется уравнение Пфаффа. Распределение называется неголономным, если соответствующее ему уравнение Пфаффа не вполне интегрируемо. Его интегральные кривые, проходящие через точку M, касаются в этой точке плоскости π и называются кривыми распределения. Пара (M,π) называется плоским элементом; плоскость π — плоскостью распределения в точке M; прямая I, проходящая через M ортогонально π , — нормалью распределения в точке M. Множество всех плоских элементов (график распределения) представляет собой трёхмерное многообразие, что позволяет использовать метод внешних форм Картана.

1. Предварительные сведения

К каждому элементу (M,π) присоединим ортонормированный репер (M,\vec{e}_i) , где \vec{e}_3 — единичный вектор нормали распределения в точке M. Деривационные формулы репера запишем в виде

$$d\vec{r} = \omega^i \vec{e}_i, d\vec{e}_i = \omega^j_i \vec{e}_j,$$
 (1.1)

где \vec{r} – радиус-вектор точки M,

$$\omega_i^j = -\omega_j^i, \ d\omega^i = \omega^j \wedge \omega_j^i, \ d\omega_i^j = \omega_i^k \wedge \omega_k^j$$
$$(i, j, k = 1, 2, 3).$$

Формы Пфаффа $\,\omega_3^i\,,\omega^j\,$ – главные формы [1, с.288]. Из них $\,\omega^i\,$ – базисные формы, поэтому

$$\omega_3^i = A_j^i \omega^j. \tag{1.2}$$

По матрице (A_i^i) определяем линейный оператор A, для которого $A(d\vec{r}) = d\vec{e}_3$.

Уравнение Пфаффа, соответствующее распределению Δ , – это уравнение

$$\omega^3 = 0. \tag{1.3}$$

Плоскость π относительно выбранного репера имеет уравнение $x^3 = 0$.

Сужение оператора A на плоскость π обозначим A^* .

Собственные значения оператора A^* , взятые с противоположными знаками, являются главными кривизнами 2-го рода, а его собственные векторы определяют главные направления 2-го рода. Произведение главных кривизн 2-го рода — это полная кривизна второго рода, а их полусумма — средняя кривизна. Кривая распределения, в каждой точке которой касательный вектор имеет одно из главных направлений 2-го рода, называется линией кривизны 2-го рода. Она характеризуется тем, что вдоль неё нормали распределения описывают торс [3, c. 49].

Введём обозначения: $k_1^{(2)}, k_2^{(2)}$ — главные кривизны 2-го рода, $K_2 = k_1^{(2)}k_2^{(2)}$ — полная кривизна 2-го рода, $H = \frac{k_1^{(2)} + k_2^{(2)}}{2}$ — средняя кривизна. Инвариант $H^2 - K_2$ называют (по аналогии с теорией поверхностей) эйлеровой разностью. От него зависит, какими будут главные кривизны 2-го рода. А именно: 1) если $H^2 - K_2 > 0$, то $k_1^{(2)}, k_2^{(2)}$ — вещественные различные числа; 2) если $H^2 - K_2 < 0$, то $k_1^{(2)}, k_2^{(2)}$ — комплексные числа; 3) $H^2 - K_2 = 0$, то $k_1^{(2)} = k_2^{(2)}$. Соответственно через точку M в случае 1) проходят две линии кривизны 2-го рода; в случае 2) через M не проходят действительные линии кривизны 2-го рода; в случае 3) через M проходит только одна линия кривизны 2-го рода. Линейный оператор A^* для неголономного распределения не симметричен, и потому его можно представить в виде $A^* = B^* + B$, где B^* — симметричный оператор, а B — кососимметричный оператор с матрицей

$$\begin{pmatrix} 0 & \frac{A_2^1 - A_1^2}{2} \\ \frac{A_1^2 - A_2^1}{2} & 0 \end{pmatrix}.$$

Обозначим $\frac{A_2^1-A_1^2}{2}=\rho$. Распределение Δ голономно тогда и только тогда, когда $\rho=0$. Поэтому ρ называется *скаляром неголономности* [4, с. 63].

Собственные значения оператора B^* , взятые с противоположными знаками, являются главными кривизнами 1-го рода, а его собственные векторы определяют главные направления 1-го рода. Произведение главных кривизн 1-го рода называется полной кривизной 1-го рода. Кривая распределения, в каждой точке которой касательная направлена по одному из главных направлений 1-го рода, называется линией кривизны 1-го рода.

Обозначим: $k_1^{(1)}, k_2^{(1)}$ – главные кривизны 1-го рода, K_1 – полная кривизна 1-го рода. Для них имеем

$$H = \frac{k_1^{(1)} + k_2^{(1)}}{2} = \frac{k_1^{(2)} + k_2^{(2)}}{2}; \quad K_1 = k_1^{(1)} k_2^{(1)}; \quad K_2 = K_1 + \frac{\rho^2}{4}.$$
 (1.4)

Так как оператор B^* симметричен, то главные кривизны 1-го рода — вещественные числа. Если $k_1^{(1)} \neq k_2^{(1)}$, то в точке M существуют два ортогональных главных направления 1-го рода. Если же $k_1^{(1)} = k_2^{(1)}$, то в такой точке всякое направление будет главным направлением 1-го рода.

Элементы A_3^1, A_3^2 матрицы основного оператора A определяют вектор кривизны линии тока нормалей распределения Δ .

2. Основные инварианты линии неголономного распределения

Пусть $\vec{r} = \vec{r}(s)$ — кривая распределения Δ , параметризованная дугой. Введём обозначения:

$$\vec{I}_3 = \vec{e}_3, \ \vec{I}_1 = \frac{d\vec{r}}{ds}, \ \vec{I}_2 = [\vec{I}_3, \vec{I}_1].$$

Так как $\vec{I}_1, \vec{I}_2, \vec{I}_3$ — единичные взаимно ортогональные векторы, то

$$\frac{d\vec{r}}{ds} = \vec{I}_1,$$

$$\frac{d\vec{I}_1}{ds} = k_g \vec{I}_2 + k_n \vec{I}_3,$$

$$\frac{d\vec{I}_2}{ds} = -k_g \vec{I}_1 + \kappa_g \vec{I}_3,$$

$$\frac{d\vec{I}_3}{ds} = -k_n \vec{I}_1 - \kappa_g \vec{I}_2.$$
(2.1)

Величины k_n, k_g, κ_g — инварианты линии распределения. Они носят названия: k_n — нормальная кривизна кривой (проекция вектора кривизны кривой на нормаль распределения); k_g — геодезическая кривизна кривой распределения (проекция вектора кривизны кривой на плоскость π); κ_g — геодезическое кручение кривой распределения. Геометрическая характеристика геодезическому кручению будет дана ниже.

Теорема 1. Только для линии кривизны 2-го рода в каждой её точке геодезическое кручение κ_g равно нулю.

Доказательство. Как было отмечено выше, линия кривизны 2-го рода характеризуется тем, что вдоль неё нормали распределения образуют торс, то есть для

неё
$$\left(\frac{d\vec{r}}{ds}, \vec{I}_3, \frac{d\vec{I}_3}{ds}\right) = 0$$
. Отсюда получаем $(\vec{I}_1, \vec{I}_3, -\kappa_g \vec{I}_2) = \kappa_g = 0$.

Найдём выражение кривизны и кручения для произвольной линии распределения через инварианты k_n, k_g, κ_g . Из (2.1) для вектора кривизны кривой имеем $k\vec{n} = k_g \vec{I}_2 + k_n \vec{I}_3$, где k – кривизна кривой. Отсюда следует

$$k = \sqrt{k_n^2 + k_g^2} \,. \tag{2.2}$$

Вычислим кручение к кривой распределения. Используя (2.1), находим

$$\kappa = \frac{1}{k_n^2 + k_g^2} \left(k_g \frac{dk_n}{ds} - k_n \frac{dk_g}{ds} \right) + \kappa_g.$$
 (2.3)

Определение 1. Линия распределения, для которой геодезическая кривизна равна нулю, называется геодезической прямейшей линией.

Через каждую точку M в каждом направлении в плоскости π проходит одна и только одна геодезическая прямейшая линия распределения [5, с. 26]. Из формулы (2.3) следует: геодезическое кручение кривой распределения в точке M – это кручение геодезической прямейшей, имеющей с данной кривой в этой точке общую касательную.

Заметим также, что кривизна геодезической прямейшей линии совпадает с её нормальной кривизной (см. (2.2)), а кручение – равно её геодезическому кручению (см. (2.3)).

Определение 2. Линия распределения, для которой в каждой её точке нормальная кривизна равна нулю, называется асимптотической линией [4, c. 62].

Из (2.2) и (2.3) следует: в каждой точке асимптотической линии её кривизна совпадает с геодезической кривизной, а кручение – с геодезическим кручением.

3. Выражение нормальной кривизны и геодезического кручения кривой распределения через главные кривизны 1-го рода

Так как главные направления 1-го рода — это направления собственных векторов $\vec{\xi}(\xi^1,\xi^2,0)$ симметричного оператора B^* , то они находятся из системы уравнений

$$(A_1^1 - \lambda)\xi^1 + \frac{A_2^1 + A_1^2}{2}\xi^2 = 0,$$

$$\frac{A_2^1 + A_1^2}{2}\xi^1 + (A_2^2 - \lambda)\xi^2 = 0.$$
(3.1)

Направим векторы \vec{e}_1, \vec{e}_2 по главным направлениям 1-го рода. Тогда

$$\lambda_1 = A_1^1 = -k_1^{(1)}, \quad \lambda_2 = A_2^2 = -k_2^{(1)}, \quad A_2^1 = \frac{\rho}{2}, \quad A_1^2 = -\frac{\rho}{2}.$$

После этого формулы (1.2) примут вид

$$\omega_3^1 = -k_1^{(1)}\omega^1 + \frac{\rho}{2}\omega^2 + a\omega^3,$$

$$\omega_3^2 = -\frac{\rho}{2}\omega^1 - k_2^{(1)}\omega^2 + b\omega^3,$$
(3.2)

где $a = A_3^1, b = A_3^2$; вектор $a\vec{e}_1 + b\vec{e}_2$ – это вектор кривизны линии тока векторного поля нормалей распределения.

Итак, в точке M имеем канонический репер $(M; \vec{e}_i)$, отнесённый к линиям кривизны 1-го рода, и репер (M, \vec{I}_i) для произвольной линии $\vec{r} = \vec{r}(s)$ распределения. Выразим векторы \vec{I}_i через \vec{e}_i . Пусть α – угол между \vec{I}_1 и \vec{e}_1 , тогда

$$\vec{I}_1 = \vec{e}_1 \cos \alpha + \vec{e}_2 \sin \alpha,$$

$$\vec{I}_2 = -\vec{e}_1 \sin \alpha + \vec{e}_2 \cos \alpha,$$

$$\vec{I}_3 = \vec{e}_3.$$
(3.3)

Кривая распределения Δ — это интегральная кривая уравнения Пфаффа $\omega^3 = 0$, поэтому для неё

$$d\vec{r} = \omega^1 \vec{e}_1 + \omega^2 \vec{e}_2. \tag{3.4}$$

Так как $d\vec{r} = \vec{I}_1 ds$, то

$$d\vec{r} = \vec{e}_1 \cos \alpha + \vec{e}_2 \sin \alpha. \tag{3.5}$$

И следовательно, $ω^1 = \cos \alpha ds$, $ω^2 = \sin \alpha ds$. Используя формулы (2.1), (1.1), (3.2), (3.3), получаем

$$k_n = k_1^{(1)} \cos^2 \alpha + k_2^{(1)} \sin^2 \alpha ;$$
 (3.6)

$$\kappa_g = \frac{\rho}{2} + \frac{1}{2} (k_2^{(1)} - k_1^{(1)}) \sin 2\alpha.$$
(3.7)

Исследуя k_n как функцию угла α на экстремум, приходим к следующему выводу:

Главные кривизны 1-го рода в точке M — это экстремальные значения нормальных кривизн распределения в этой точке. Направление касательной к кривой, имеющей в данной точке экстремальное значение нормальной кривизны, есть главное направление 1-го рода. Линия распределения, в каждой точке которой касательная направлена по главному направлению 1-го рода, является линией кривизны 1-го рода.

При $k_1^{(1)} \neq k_2^{(1)}$ через точку проходят точно две взаимно ортогональных линии кривизны 1-го рода. В выбранном нами каноническом репере линии кривизны 1-го рода определяются уравнениями

$$\omega^1 \omega^2 = 0,$$

$$\omega^3 = 0.$$
(3.8)

При $k_1^{(1)} = k_2^{(1)}$ из (3.6) следует $k_n = k_1^{(1)} = k_2^{(1)}$. В этом случае через точку M в каждом направлении плоскости π проходит линия кривизны 1-го рода, все эти линии имеют одинаковую нормальную кривизну.

Теорема 2. Для линий кривизны 1-го рода и только для них геодезическое кручение равно половине скаляра неголономности.

Доказательство. При $k_1^{(1)} \neq k_2^{(2)}$ для линий кривизны 1-го рода имеем $\alpha_1 = 0$, $\alpha_2 = \frac{\pi}{2}$. Тогда из формулы (3.7) для обеих линий кривизны 1-го рода получаем $\kappa_g = \frac{\rho}{2}$. Если же $k_1^{(1)} = k_2^{(1)}$, то также для каждой линии кривизны 1-го рода $\kappa_g = \frac{\rho}{2}$.

4. Экстремали геодезического кручения

Исследуем геодезическое кручение на экстремум. Из (3.7) получаем $\kappa_g' = (k_2^{(1)} - k_1^{(1)})\cos(2\alpha)$. Возможны два случая: 1) $k_2^{(1)} \neq k_1^{(1)}$, 2) $k_2^{(1)} = k_1^{(1)}$.

Рассмотрим первый случай.

1) Пусть $k_2^{(1)} > k_1^{(1)}$. Тогда $\kappa_g' = 0$ при $\alpha_1 = \frac{\pi}{4}$ и при $\alpha_2 = -\frac{\pi}{4}$. Находим про-изводную 2-го порядка $\kappa_g'' = -2(k_2^{(1)} - k_1^{(1)})\sin(2\alpha)$. Отсюда видим, что $\kappa_g''\left(\frac{\pi}{4}\right) < 0, \kappa_g''\left(-\frac{\pi}{4}\right) > 0.$ То есть при $\alpha = \frac{\pi}{4}$ функция κ_g имеет максимум, а при $\alpha = -\frac{\pi}{4}$ минимум.

Итак, экстремальные значения геодезического кручения имеют кривые, касательные к которым делят пополам углы между линиями кривизны 1-го рода.

Минимальное и максимальное значения геодезического кручения следующие:

$$\kappa_{g \min} = \frac{\rho}{2} - \frac{1}{2} (k_2^{(1)} - k_1^{(1)}); \quad \kappa_{g \max} = \frac{\rho}{2} + (k_2^{(1)} - k_1^{(1)}). \tag{4.1}$$

Отсюда получаем

$$\kappa_{g \max} + \kappa_{g \min} = \rho; \tag{4.2}$$

$$\kappa_{g \max} \times \kappa_{g \min} = -(H^2 - K_2). \tag{4.3}$$

Из (4.2) и (4.3) следует: сумма экстремальных значений геодезического кручения равна скаляру неголономности, а произведение — эйлеровой разности, взятой с противоположным знаком.

2) Пусть в точке M $k_2^{(1)} = k_1^{(1)}$, тогда из (3.7) следует, что в этой точке геодезическое кручение для всех кривых распределения одинаково и равно половине скаляра неголономности.

Определение 3. Линия распределения называется экстремалью геодезического кручения, если в каждой её точке геодезическое кручение равно одному из его экстремальных значений [5, c. 66; 4, c. 69].

Из вышесказанного вытекает: в неомбилической точке $(k_2^{(1)} \neq k_1^{(1)})$ экстремали геодезического кручения взаимно ортогональны и делят пополам углы между линиями кривизны 1-го рода.

В выбранном нами каноническом репере уравнения экстремалей геодезического кручения имеют вид

$$(\omega^1)^2 - (\omega^2)^2 = 0,$$

 $\omega^3 = 0.$ (4.4)

При этом для кривых

$$\omega^1 - \omega^2 = 0,$$

$$\omega^3 = 0$$
(4.5)

геодезическое кручение κ_g имеет максимальное значение, а для кривых

$$\omega^1 + \omega^2 = 0,$$

$$\omega^3 = 0$$
(4.6)

- минимальное значение.

Предложение 1. Если через точку М проходит только одна линия кривизны 2-го рода, то она будет одной из экстремалей геодезического кручения с нулевым геодезическим кручением. Геодезическое кручение второй экстремали будет равно скаляру неголономности.

Справедливость утверждения следует из формул (4.2) и (4.3). ■

Теорема 3. Существует единственное (с точностью до положения в пространстве) распределение Δ с постоянным скаляром неголономности и прямыми линиями тока нормалей, для которого через каждую точку M проходит одна и только одна линия кривизны 2-го рода.

Доказательство. Так как через точку M проходит лишь одна линия кривизны 2-го рода, то $H^2-K_2=0$. Тогда из (4.3) следует $\kappa_{g\,\text{max}}\cdot\kappa_{g\,\text{min}}=0$. Пусть $\kappa_{g\,\text{min}}=0$, тогда кривая (4.6) будет линией кривизны 2-го рода, совпадающей с одной из экстремалей геодезического кручения. Для второй экстремали геодезического кручения имеем $\kappa_{g\,\text{max}}=\rho=\text{const.}$ Из (4.1) получаем $k_2^{(1)}=\rho+k_1^{(1)}$. А так как a=b=0, то формулы (3.2) принимают вид

$$\omega_3^1 = -k_1^{(1)}\omega^1 + \frac{\rho}{2}\omega^2,$$

$$\omega_3^2 = -\frac{\rho}{2}\omega^1 - (k_1^{(1)} + \rho)\omega^2.$$
(4.7)

Дифференцируем внешним образом (4.7) и затем применяем лемму Картана. В результате получим $k_1^{(1)} = -\frac{\rho}{2}, \ k_2^{(1)} = \frac{\rho}{2}, \ a$

$$\omega_1^2 = 0, d(\omega^1 + \omega^2) = 0, \ \omega_3^1 = \frac{\rho}{2}(\omega^1 + \omega^2), \ \omega_3^2 = -\omega_3^1.$$
 (4.8)

Так как $d(\omega^1 + \omega^2) = 0$, то можно положить

$$\omega^1 + \omega^2 = du. \tag{4.9}$$

Система уравнений

$$\begin{split} d\vec{r} &= \omega^{1} \vec{e}_{1} + \omega^{2} \vec{e}_{2} + \omega^{3} \vec{e}_{3}, \\ d\vec{e}_{1} &= -\frac{\rho}{2} du \vec{e}_{3}, \\ d\vec{e}_{2} &= \frac{\rho}{2} du \vec{e}_{3}, \\ d\vec{e}_{3} &= \frac{\rho}{2} du \vec{e}_{1} - \frac{\rho}{2} du \vec{e}_{2} \end{split} \tag{4.10}$$

становится вполне интегрируемой и при $\rho = {\rm const}$ имеет единственное решение. Проинтегрируем систему (4.10). Пусть $\omega^1 - \omega^2 = dv + t_1 du$, $\omega^3 = dw + t_2 du$. Используя формулы (4.8), (4.9) и (4.10), находим $t_1 = \rho w$, $t_2 = -\frac{\rho v}{2}$. И тогда

$$d\vec{r} = \frac{1}{2}[(\rho w + 1)du + dv]\vec{e}_1 + \frac{1}{2}[(1 - \rho w)du - dv]\vec{e}_2 + (dw - \frac{\rho v}{2}du)\vec{e}_3. \tag{4.11}$$

Из (4.10) и (4.11) получаем

$$\vec{e}_{1} = \frac{1}{\sqrt{2}} \left[\cos \left(\frac{\rho u}{\sqrt{2}} \right) \vec{\epsilon}_{1} + \sin \left(\frac{\rho u}{\sqrt{2}} \right) \vec{\epsilon}_{2} + \vec{\epsilon}_{3} \right],$$

$$\vec{e}_{2} = \frac{1}{\sqrt{2}} \left[-\cos \left(\frac{\rho u}{\sqrt{2}} \right) \vec{\epsilon}_{1} - \sin \left(\frac{\rho u}{\sqrt{2}} \right) \vec{\epsilon}_{2} + \vec{\epsilon}_{3} \right],$$

$$\vec{e}_{3} = \sin \left(\frac{\rho u}{\sqrt{2}} \right) \vec{\epsilon}_{1} - \cos \left(\frac{\rho u}{\sqrt{2}} \right) \vec{\epsilon}_{2},$$

$$\vec{r} = \left[\sin \left(\frac{\rho u}{\sqrt{2}} \right) w + \frac{1}{\sqrt{2}} \cos \left(\frac{\rho u}{\sqrt{2}} \right) v \right] \vec{\epsilon}_{1} +$$

$$+ \left[\frac{1}{\sqrt{2}} \sin \left(\frac{\rho u}{\sqrt{2}} \right) v - \cos \left(\frac{\rho u}{\sqrt{2}} \right) w \right] \vec{\epsilon}_{2} + \frac{u}{\sqrt{2}} \vec{\epsilon}_{3}.$$

$$(4.12)$$

Векторы $\{\vec{\epsilon}_1,\vec{\epsilon}_2,\vec{\epsilon}_3\}$ образуют постоянный ортонормированный базис. Координаты точки M(x,y,z) относительно неподвижной декартовой системы координат с базисом $\{\vec{\epsilon}_1,\vec{\epsilon}_2,\vec{\epsilon}_3\}$ определяются формулами

$$x = w\sin(\rho z) + \frac{v}{\sqrt{2}}\cos(\rho z),$$

$$y = \frac{v}{\sqrt{2}}\sin(\rho z) - w\cos(\rho z),$$

$$z = \frac{u}{\sqrt{2}}.$$
(4.13)

Из (4.12) и (4.13) видим, что существует единственное векторное поле нормалей $\vec{e}_3 = \sin(\rho z)\vec{\epsilon}_1 - \cos(\rho z)\vec{\epsilon}_2$

распределения, удовлетворяющего условиям теоремы. А следовательно, уравнение Пфаффа для такого распределения имеет вид

$$\sin(\rho z)dx - \cos(\rho z)dy = 0. \tag{4.14}$$

Уравнение вида (4.14) было получено при рассмотрении неголономных цилиндров 2-го рода в работе [6, с. 52]. Сопоставляя утверждение доказанной здесь теоремы и теоремы 6 работы [6], приходим к следующему выводу. Если через каждую точку М гладкого двумерного распределения с постоянным скаляром неголономности и прямыми линиями тока нормалей проходит одна и только одна линия кривизны 2-го рода (она является одной из экстремалей геодезического кручения), то такое распределение является минимальным неголономным цилиндром 2-го рода с постоянным скаляром неголономности.

5. Линейчатые поверхности, описываемые нормалями распределения вдоль экстремалей геодезического кручения

Заметим, что экстремали геодезического кручения в каноническом репере, отнесённом к линиям кривизны 1-го рода, имеют уравнения

$$(\omega^1)^2 - (\omega^2)^2 = 0,$$

 $\omega^3 = 0$

Предложение 2. В общем случае ($\kappa_{g \max} \neq \kappa_{g \min}, \kappa_{g \max} \neq 0, \kappa_{g \min} \neq 0$) линейчатые поверхности, описываемые нормалями распределения вдоль экстремалей геодезического кручения, являются косыми линейчатыми поверхностями.

Доказательство. Пусть L_1 – линейчатая поверхность, описываемая нормалями распределения вдоль экстремали геодезического кручения

$$\omega^{1} = \omega^{2}, \omega^{3} = 0. \tag{5.1}$$

Для неё $(d\vec{r}, \vec{e}_3, d\vec{e}_3) = 2\kappa_{g\, \text{max}}\omega^2 \neq 0$. То есть линейчатая поверхность L_1 представляет собой косую линейчатую поверхность. Аналогично доказывается, что линейчатая поверхность L_2 , состоящая из нормалей распределения в точках второй экстремали геодезического кручения $\omega^1 + \omega^2 = 0$, $\omega^3 = 0$, является косой линейчатой поверхностью.

Найдём горловые линии линейчатых поверхностей L_1 и L_2 . Воспользуемся формулой

$$\vec{R} = \vec{r} - \frac{(d\vec{r}, d\vec{e}_3)}{(d\vec{e}_3, d\vec{e}_3)} \vec{e}_3,$$

а также формулами (3.2), (4.1) и уравнениями экстремалей геодезического кручения. В результате получим, что горловые линии линейчатых поверхностей L_1 и L_2 определяются соответственно уравнениями

$$\vec{R} = \vec{r} + \frac{H}{H^2 + \kappa_{\varphi \max}^2} \vec{e}_3 \tag{5.2}$$

$$\vec{R} = \vec{r} + \frac{H}{H^2 + \kappa_{g \min}^2} \vec{e}_3.$$
 (5.3)

Заметим, что при $H \neq 0$ горловые линии линейчатых поверхностей L_1 и L_2 не совпадают с экстремалями геодезического кручения.

Предложение 3. Горловые линии линейчатых поверхностей L_1 и L_2 совпадают с экстремалями геодезического кручения тогда и только тогда, когда эти экстремали совпадают с асимптотическими линиями.

Доказательство. Находим уравнения асимптотических линий. Для них $(d^2\vec{r}, \vec{e}_1, \vec{e}_2) = 0$. Отсюда, используя формулы (3.2), получаем

$$k_1^{(1)}(\omega^1)^2 + k_2^{(1)}(\omega^2)^2 = 0,$$

 $\omega^3 = 0.$ (5.4)

Сравнивая уравнения (5.4) с уравнениями (4.4), определяющими экстремали геодезического кручения, заключаем, что они совпадают лишь при H=0. Но в этом (и только в этом случае) горловые линии (5.2) и (5.3) линейчатых поверхностей L_1 и L_2 являются экстремалями геодезического кручения.

Предложение 4. Если средняя кривизна H неголономного распределения равна нулю, то асимптотические плоскости линейчатых поверхностей L_1 и L_2 ортогональны. При этом асимптотическая плоскость линейчатой поверхности L_1

совпадает с касательной плоскостью линейчатой поверхности L_2 в точке M и, наоборот, асимптотическая плоскость линейчатой поверхности L_2 совпадает с касательной плоскостью линейчатой поверхности L_1 в точке M.

Доказательство. Находим касательную плоскость к L_1 в произвольной точке прямой $\vec{R} = \vec{r} + t\vec{e}_3$. При $\omega^1 = \omega^2$, $\omega^3 = 0$ получаем

$$\left(\vec{R} - \vec{r}, \vec{e}_3, \vec{e}_1 + \vec{e}_2 + t \left((\frac{\rho}{2} - k_1^{(1)}) \vec{e}_1 - (\frac{\rho}{2} + k_2^{(1)}) \vec{e}_2 \right) \right) = 0.$$

Это уравнение в координатах относительно канонического репера имеет вид

$$\left[1 - t\left(k_2^{(1)} + \frac{\rho}{2}\right)\right] x^1 - \left[1 + t\left(-k_1^{(1)} + \frac{\rho}{2}\right)\right] x^2 = 0.$$
 (5.5)

В точке M (t=0) касательной плоскостью к L_1 будет плоскость

$$x^1 - x^2 = 0. (5.6)$$

При $t \neq 0$ имеем

$$\left[\frac{1}{t} - \left(k_2^{(1)} + \frac{\rho}{2}\right)\right] x^1 - \left[\frac{1}{t} + \left(\frac{\rho}{2} - k_1^{(1)}\right)\right] x^2 = 0.$$
 (5.7)

Отсюда видим, что при $t \to \infty$ предельное положение плоскости (5.7) (то есть асимптотическая плоскость линейчатой поверхности L_1) есть плоскость

$$\left(k_2^{(1)} + \frac{\rho}{2}\right)x^1 + \left(\frac{\rho}{2} - k_1^{(1)}\right)x^2 = 0.$$
 (5.8)

Касательная плоскость к L_2 в точке M – это плоскость

$$x^1 + x^2 = 0. (5.9)$$

А асимптотическая плоскость для L_2 – это плоскость

$$\left(\frac{\rho}{2} - k_2^{(1)}\right) x^1 - \left(\frac{\rho}{2} + k_1^{(1)}\right) x^2 = 0.$$
 (5.10)

Из уравнений (5.6), (5.8), (5.9) и (5.10) легко видеть, что касательная плоскость поверхности L_1 в точке M совпадает с асимптотической плоскостью поверхности L_2 , а касательная плоскость поверхности L_2 в точке M совпадает с асимптотиче-

ской плоскостью поверхности L_1 тогда и только тогда, когда $H=\frac{k_1^{(1)}+k_2^{(1)}}{2}=0.$

При этом асимптотические плоскости линейчатых поверхностей L_1 и L_2 ортогональны. \blacksquare

ЛИТЕРАТУРА

- 1. Фиников С.П. Метод внешних форм Картана. М.-Л.: ГИТТЛ, 1948.
- 2. Дубровин Б.А., Новиков С.П. Фоменко А.Т. Современная геометрия. М.: Наука, 1979.
- 3. Синцов Д.М. Работы по неголономной геометрии. Киев: Вища школа, 1972.
- 4. Слухаев В.В. Геометрия векторных полей. Томск: Изд-во Том. ун-та, 1982.
- 5. Аминов Ю.А. Геометрия векторного поля. М.: Наука, 1990.

6. *Онищук Н.М.*, *Цоколова О.В.* Минимальные неголономные торсы 2-го рода // Вестник Томского государственного университета. Математика и механика. 2009. № 3(7). С. 42–55.

Статья поступила 10.03.2013 г.

Onishchuk N.M. EXTREMAL CURVES OF GEODESIC TORSION ON A NONHOLONOMIC DISTRIBUTION. Nonholonomic 2-dimensional smooth distributions in the 3-dimensional Euclidean space are considered. Main attention is paid to studying geodesic torsion of invariant curves of the distribution.

Keywords: nonholonomic geometry, distribution of planes, Pfaffian equation, vector field.

ONISHUK Nadezhda Maksimovna (Tomsk State University) E-mail: onichuk.nadezhda@yandex.ru