

УДК 514.752

**Н.М. Онищук, О.В. Цоколова****МИНИМАЛЬНЫЕ НЕГОЛОННОМНЫЕ ТОРСЫ 2-ГО РОДА**

В трёхмерном евклидовом пространстве  $E_3$  рассматривается гладкое неголономное двумерное распределение, имеющее нулевую полную кривизну 2-го рода и нулевую среднюю кривизну, называемое минимальным неголономным торсом 2-го рода (МНТ-2). Доказано, что существует три вида МНТ-2. Исследована геометрия каждого из них.

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

По гладкому двумерному распределению  $\Delta$  [1, с. 683], сопоставляющему  $\forall M \in E_3$  двумерную плоскость  $\pi$ , проходящую через точку  $M$ , однозначно определяется уравнение Пфаффа. Распределение называется голономным, если определяемое им уравнение Пфаффа вполне интегрируемо. В этом случае пространство  $E_3$  расслаивается на однопараметрическое семейство поверхностей. Если же соответствующее уравнение Пфаффа не является вполне интегрируемым, то распределение называется неголономным. При этом интегральные кривые уравнения Пфаффа называются кривыми распределения (или допустимыми кривыми [2, с. 14]). Все кривые распределения, проходящие через точку  $M$ , касаются в этой точке плоскости  $\pi$ . Пару  $(M, \pi)$  называют плоским элементом, плоскость  $\pi$  – плоскостью распределения в точке  $M$ . С распределением тесно связана не только геометрия интегральных кривых уравнения Пфаффа, но и геометрия ортогонального векторного поля.

**1. Главные кривизны и главные направления 2-го рода.  
Линии кривизны 2-го рода**

Пусть  $\vec{r}$  – радиус-вектор точки  $M$ , а  $\vec{e}_3$  – вектор, ортогональный плоскости  $\pi$  в точке  $M$ . К каждому плоскому элементу присоединим ортонормированный репер  $(M, \vec{e}_\alpha)$ . Деривационные формулы репера запишем в виде

$$d\vec{r} = \omega^\alpha \vec{e}_\alpha,$$

$$d\vec{e}_\alpha = \omega_\alpha^\beta \vec{e}_\beta,$$

при этом  $\omega_\alpha^\beta = -\omega_\beta^\alpha$  и  $d\omega^\alpha = \omega^\beta \wedge \omega_\beta^\alpha, d\omega_\alpha^\beta = \omega_\alpha^\gamma \wedge \omega_\gamma^\beta, (\alpha, \beta, \gamma = 1, 2, 3)$ .

Главные формы [3, с. 288] – это формы  $\omega^\alpha, \omega_3^\alpha$ . Из них формы  $\omega^\alpha$  – базисные, поэтому

$$\omega_3^\alpha = A_\beta^\alpha \omega^\beta. \quad (1.1)$$

По матрице

$$(A_\beta^\alpha) = \begin{pmatrix} A_1^1 & A_2^1 & A_3^1 \\ A_1^2 & A_2^2 & A_3^2 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

определяем линейный оператор  $A$ , называемый основным линейным оператором

[4, с. 108]. Для него  $A(d\bar{r}) = d\bar{e}_3$ . Плоскость  $\pi$  в выбранном репере определяется уравнением  $x^3 = 0$ , а уравнение Пфаффа, соответствующее распределению  $\Delta : M \rightarrow \pi$ , имеет вид

$$\omega^3 = 0. \quad (1.2)$$

Условием полной интегрируемости уравнения (1.2) является обращение в нуль скаляра  $\rho = A_2^1 - A_1^2$ , называемого скаляром неголономности. Для неголономного распределения, о котором идёт речь в данной работе, скаляр  $\rho \neq 0$ .

Оператор  $A$  отображает всякий вектор плоскости  $\pi$  в вектор этой же плоскости, поэтому возникает линейный оператор  $A^*$ , являющийся сужением оператора  $A$  на плоскость  $\pi$ . Матрица оператора  $A^*$  в базисе  $(\bar{e}_1, \bar{e}_2)$  имеет вид

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

Собственные значения оператора  $A^*$ , взятые с противоположными знаками, называются главными кривизнами 2-го рода, а его собственные векторы – главными направлениями 2-го рода. Произведение главных кривизн 2-го рода – это полная кривизна 2-го рода, а их полусумма – средняя кривизна.

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.

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 [4, с. 108]. Распределения, для которых  $K_2 = 0, H \neq 0$ , рассматривались в [3] в связи с геометрией векторного поля. В данной работе рассматриваются неголономные распределения, для которых  $K_2 = H = 0$ .

## 2. Основные формулы для минимальных неголономных торсов 2-го рода

Заметим, что если распределение  $\Delta$  – голономно и для него  $K_2 = 0$ , то пространство  $E_3$  (или его область) расслаивается на однопараметрическое семейство торсов. А если, кроме того, средняя кривизна равна нулю, то получим тривиальный случай расслоения трёхмерного пространства на двумерные плоскости. В неголономном же случае имеем другую, более сложную, геометрию, к изучению которой переходим.

**Определение.** Минимальным неголономным торсом 2-го рода (МНТ-2) называется двумерное распределение  $\Delta$  на  $E_3$ , для которого равны нулю средняя кривизна и полная кривизна 2-го рода.

Так как для МНТ-2 имеем  $H = K_2 = 0$ , то  $k_1^{(2)} = k_2^{(2)} = 0$ . Следовательно, корни характеристического уравнения

$$\begin{vmatrix} A_1^1 - \lambda & A_2^1 \\ A_1^2 & A_2^2 - \lambda \end{vmatrix} = 0$$

равны нулю. И мы имеем в точке  $M$  единственное главное направление 2-го рода  $\bar{\xi}(\xi^1, \xi^2)$ , удовлетворяющее уравнению  $A_1^1\xi^1 + A_2^1\xi^2 = 0$ . Направив вектор  $\vec{e}_1$  по главному направлению 2-го рода, получим  $A_1^1 = 0, A_2^1 \neq 0$ . Так как

$$H = -\frac{A_1^1 + A_2^2}{2} = 0, \quad K_2 = \begin{vmatrix} A_1^1 & A_2^1 \\ A_1^2 & A_2^2 \end{vmatrix} = 0,$$

то  $A_2^2 = A_1^2 = 0$ . Теперь становится каноническим а формулы (1.1) принимают вид

$$\begin{aligned} \omega_3^1 &= A_2^1\omega^2 + A_3^1\omega^3, \\ \omega_3^2 &= A_3^2\omega^3. \end{aligned}$$

Функции  $A_2^1, A_3^1, A_3^2$  – инварианты:  $A_2^1 = \rho, A_3^1 = a, A_3^2 = b$ . Здесь  $a$  и  $b$  – проекции вектора кривизны линии тока векторного поля нормалей  $\vec{e}_3$  на  $\vec{e}_1$  и  $\vec{e}_2$ .

Итак, для МНТ-2 имеем

$$\begin{aligned} \omega_3^1 &= \rho\omega^2 + a\omega^3, \\ \omega_3^2 &= b\omega^3. \end{aligned} \tag{2.1}$$

Продолжаем систему (2.1), получаем

$$\begin{aligned} \rho\omega_2^1 &= -b\rho\omega^1 + (\alpha_{12} - a\rho)\omega^2 + (\alpha_{13} - a^2)\omega^3, \\ d\rho &= \alpha_{12}\omega^1 + \alpha_{22}\omega^2 + (\alpha_{23} - ab)\omega^3, \\ da &= (\alpha_{13} + b^2)\omega^1 + (\alpha_{23} - \frac{b\alpha_{12}}{\rho} + ab)\omega^2 + (\alpha_{33} + \frac{b(a^2 - \alpha_{13})}{\rho})\omega^3, \\ db &= (b^2 + \frac{a\alpha_{12}}{\rho} - \alpha_{13})\omega^2 - \beta\omega^3. \end{aligned} \tag{2.2}$$

Формулы (2.1) и (2.2) являются основными формулами для МНТ-2. Внешние дифференциалы базисных форм  $\omega^1, \omega^2, \omega^3$  при этом выражаются через их внешние произведения следующим образом:

$$\begin{aligned} d\omega^1 &= b\omega^1 \wedge \omega^2 + \frac{\alpha_{13} - a^2 - \rho^2}{\rho} \omega^2 \wedge \omega^3, \\ d\omega^2 &= (a - \frac{\alpha_{12}}{\rho})\omega^1 \wedge \omega^2 + \frac{\alpha_{13} - a^2}{\rho} \omega^3 \wedge \omega^1, \\ d\omega^3 &= -\rho\omega^1 \wedge \omega^2 - b\omega^2 \wedge \omega^3 + a\omega^3 \wedge \omega^1. \end{aligned} \tag{2.3}$$

### 3. Классификация минимальных неголономных торсов 2-го рода

Для любого распределения  $\Delta: M \rightarrow \pi$  множество плоских элементов  $(M, \pi)$  представляет собой трёхмерное многообразие. Однако множество плоскостей  $\pi$  может зависеть от меньшего числа параметров. Для любого неголономного торса 2-го рода ( $K_2 = 0$ ) множество плоскостей  $\pi$  зависит от двух параметров [4, с. 109]. В частности это имеет место и для МНТ-2. Действительно, находим характеристику плоскости  $\pi$  для МНТ-2:

$$\begin{aligned} x^3 &= 0, \\ \rho x^1\omega^2 + (ax^1 + bx^2 - 1)\omega^3 &= 0. \end{aligned} \tag{3.1}$$

В формулах (3.1) содержатся лишь две базисных формы, то есть мы имеем двупараметрическое семейство плоскостей распределения. Из (3.1) также следует, что характеристическая точка [5, с. 183] плоскости  $\pi$  – это точка

$$M_0 \left( 0, \frac{1}{b}, 0 \right).$$

Возникают три возможности: 1) плоскости  $\pi$  огибают поверхность, состоящую из точек  $M_0$ ; 2) плоскости  $\pi$  образуют связку с центром в точке  $M_0$ ; 3) плоскости  $\pi$  параллельны одной прямой. Имеющиеся три возможности и положены в основу классификации МНТ-2: 1) *МНТ-2, плоскости которых огибают поверхность, назовём МНТ-2 общего вида*; 2) *МНТ-2, плоскости которых образуют связку, назовём минимальными неголономными конусами*; 3) *МНТ-2, плоскости которых параллельны одной прямой, назовём минимальными неголономными цилиндрами*.

#### 4. Минимальные неголономные торсы 2-го рода общего вида

Заметим, что существование МНТ-2 каждого из перечисленных видов не очевидно. Переходим к доказательству существования МНТ-2 общего вида.

**Теорема 1.** *Минимальные неголономные торсы 2-го рода общего вида существуют с произволом двух функций двух аргументов.*

**Доказательство.** Для доказательства теоремы используем метод Кэлера [3]. Замыкаем систему (2.2), получаем

$$\begin{aligned} d\alpha_{12} \wedge \omega^2 + d\alpha_{13} \wedge \omega^3 + A_1 \omega^1 \wedge \omega^2 + B_1 \omega^2 \wedge \omega^3 + C_1 \omega^3 \wedge \omega^1 &= 0, \\ d\alpha_{12} \wedge \omega^1 + d\alpha_{22} \wedge \omega^2 + d\alpha_{23} \wedge \omega^3 + A_2 \omega^1 \wedge \omega^2 + B_2 \omega^2 \wedge \omega^3 + C_2 \omega^3 \wedge \omega^1 &= 0, \\ d\alpha_{13} \wedge \omega^1 + (d\alpha_{23} - \frac{b}{\rho} d\alpha_{12}) \wedge \omega^2 + (d\alpha_{33} - \frac{b}{\rho} d\alpha_{13}) \wedge \omega^3 + A_3 \omega^1 \wedge \omega^2 + & \quad (4.1) \\ + B_3 \omega^2 \wedge \omega^3 + C_3 \omega^3 \wedge \omega^1 &= 0, \\ \frac{a}{\rho} d\alpha_{12} \wedge \omega^2 - (d\alpha_{13} + d\beta) \wedge \omega^3 + A_4 \omega^1 \wedge \omega^2 + B_4 \omega^2 \wedge \omega^3 + C_4 \omega^3 \wedge \omega^1 &= 0, \end{aligned}$$

где  $A_i, B_i, C_i$  ( $i = 1, \dots, 4$ ) – функции от  $\alpha_{12}, \alpha_{13}, \alpha_{22}, \alpha_{23}, \alpha_{33}, a, b, \rho$ . В частности,

$$\begin{aligned} A_1 &= 3a\alpha_{12} - \frac{2\alpha_{12}^2}{\rho} - 3\rho\alpha_{13} - b^2\rho, \\ B_1 &= \rho\alpha_{33} + a^2b - 3b\alpha_{13} - 2a\alpha_{23} + \frac{\alpha_{12}(\alpha_{23} + ab) + \alpha_{22}(a^2 - \alpha_{13})}{\rho}, \\ C_1 &= \frac{2\alpha_{12}(\alpha_{13} - a^2)}{\rho} + 2a\alpha_{13} + \beta\rho + 2ab^2, \\ C_2 &= \frac{\alpha_{22}(\alpha_{13} - a^2)}{\rho} + a\alpha_{23} + b(\alpha_{13} + b^2 - a^2), \\ A_3 &= a\alpha_{23} + \frac{\alpha_{12}(2b\alpha_{12} - \alpha_{23} - 4ab)}{\rho} - \alpha_{33}\rho + 5b\alpha_{13}, \\ A_4 &= \frac{\alpha_{12}(a^2 + 2\alpha_{13})}{\rho} - \frac{2a\alpha_{12}^2}{\rho^2} + ab^2 - a\alpha_{13} + \beta\rho. \end{aligned} \quad (4.2)$$

Положим

$$\begin{aligned} d\alpha_{12} &= \lambda_1\omega^1 + \mu_1\omega^2 + v_1\omega^3, \\ d\alpha_{13} &= \lambda_2\omega^1 + \mu_2\omega^2 + v_2\omega^3, \\ d\alpha_{22} &= \lambda_3\omega^1 + \mu_3\omega^2 + v_3\omega^3, \\ d\alpha_{23} &= \lambda_4\omega^1 + \mu_4\omega^2 + v_4\omega^3, \\ d\alpha_{33} &= \lambda_5\omega^1 + \mu_5\omega^2 + v_5\omega^3, \\ d\beta &= \lambda_6\omega^1 + \mu_6\omega^2 + v_6\omega^3. \end{aligned} \quad (4.3)$$

Строим цепь интегральных элементов  $E_1 \subset E_2 \subset E_3$ . Для  $E_1$  положим  $\omega^1 = \omega^2 = 0$ , тогда параметры  $v_i (i = 1, \dots, 6)$  останутся свободными, то есть на них не наложены никакие условия. Следовательно,  $r_1 = 6$  (обозначения соответствуют принятым в [3]). Для  $E_2$  положим  $\omega^1 = 0$  и подставим (4.3) в (4.1). В результате получим

$$\begin{aligned} \mu_2 &= v_1 - B_1, \quad \mu_4 = v_3 - B_2, \\ \mu_5 &= v_4 - \frac{b}{\rho}B_1 - B_3, \quad \mu_6 = -\frac{a}{\rho}v_1 + v_2 + B_4. \end{aligned}$$

Остаются свободными  $\mu_1$  и  $\mu_3$ , то есть  $r_2 = 2$ , а характер  $S_1 = r_1 - r_2 = 4$ . И, наконец, подставим (4.3) в (4.1). Получим

$$\begin{aligned} \lambda_1 &= -A_1, \quad \lambda_2 = C_1, \quad \lambda_3 = \mu_1 - A_2, \\ \lambda_4 &= v_1 + C_2, \quad \lambda_5 = v_2 + \frac{b}{\rho}C_1 + C_3, \quad \lambda_6 = -C_4, \end{aligned}$$

то есть  $r_3 = 0$ . Кроме того, имеем

$$\begin{aligned} \frac{b}{\rho}A_1 + A_3 + C_2 + B_1 &= 0, \\ \frac{a}{\rho}A_1 + C_1 - A_4 &= 0. \end{aligned} \quad (4.4)$$

Значения  $A_1, A_3, A_4, B_1, C_1, C_2$  из (4.2) подставляем в (4.4), получаем тождественные равенства. Таким образом, для  $E_3$  все параметры  $\lambda_i$  определены. При этом на  $\mu_i, v_i$  не возникают связи. Это значит, что построенная цепь  $E_1 \subset E_2 \subset E_3$  – правильная. Характер  $S_2 = r_2 - r_3 = 2$ . А так как характеристы не возрастают и сумма их равна количеству неизвестных системы ( $S_1 + S_2 + S_3 = 6$ ), то  $S_3 = 0$ . И, согласно достаточному признаку Кэлера, система внешних дифференциальных уравнений (4.1) в инволюции. А так как  $S_2 = r_2 - r_3 = 2$ , то решение существует и определяется с произволом двух функций двух аргументов. ■

Переходим к исследованию геометрических свойств МНТ-2 общего вида. Прежде всего заметим, что так как для неголономного торса 2-го рода  $K_2 = 0$ , то

из формулы  $K_2 = K_1 + \frac{\rho^2}{4}$ , где  $K_1$  – полная кривизна первого рода [4, с.109], сле-

дует  $K_1 < 0$ . А это значит, что для всякого неголономного торса 2-го рода все точки  $M$  являются точками гиперболического типа. Таким образом, через каждую точку  $M$  проходят две асимптотические линии неголономного торса 2-го рода.

Находим уравнения асимптотических линий для МНТ-2. Из определения асимптотических линий имеем

$$\langle d^2\vec{r}, \vec{e}_1, \vec{e}_2 \rangle = 0.$$

Отсюда, используя формулы (2.1), получаем

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

$$\omega^3 = 0.$$

Одна из асимптотических линий ( $\omega^2 = \omega^3 = 0$ ) совпадает с линией кривизны 2-го рода и, кроме того, представляет собой эквидирекционную линию [6, с. 32] – линию, вдоль которой нормали распределения описывают цилиндр. Вторая асимптотическая линия ( $\omega^1 = \omega^3 = 0$ ) ортогональна первой, её касательная проходит через характеристическую точку  $M_0$  плоскости  $\pi$ . Первая асимптотическая линия лежит в плоскости  $\pi$ . Касательная ко второй является общей характеристикой плоскости  $\pi$ , полученной при смещении её вдоль всякой кривой МНТ-2.

Введём обозначения:  $k$  и  $\kappa$  – кривизна и кручение линии тока нормалей;  $k_1$  и  $\kappa_1$  – кривизна и кручение асимптотической, совпадающей с линией кривизны 2-го рода;  $k_2$  и  $\kappa_2$  – кривизна и кручение второй асимптотической. В результате проведённых вычислений имеем

$$\begin{aligned} k &= \sqrt{a^2 + b^2} \neq 0, \quad \kappa = -\frac{b\alpha_{33}}{a^2 + b^2} \neq 0, \\ k_1 &= b \neq 0, \quad \kappa_1 = 0, \\ k_2 &= \frac{\alpha_{12}}{\rho} - a \neq 0, \quad \kappa_2 = \rho \neq 0. \end{aligned} \tag{4.5}$$

Отсюда для МНТ-2 общего вида следует: 1) линия тока векторного поля нормалей не может быть плоской; 2) асимптотическая линия, совпадающая с линией кривизны 2-го рода, лежит в плоскости  $\pi$ , но не может быть прямой; 3) вторая асимптотическая линия, ортогональная первой, не может быть плоской.

## 5. Минимальные неголономные конусы

Напомним, что минимальным неголономным конусом называется МНТ-2, плоскости которого образуют связку. Обозначим радиус-вектор точки  $M_0$  (центра связки)  $\vec{R}_{M_0}$ . Для него

$$\vec{R}_{M_0} = \vec{r} + \frac{1}{b} \vec{e}_2 \tag{5.1}$$

и

$$d\vec{R}_{M_0} = \vec{0}. \tag{5.2}$$

Из (5.1) и (5.2), используя соответствующие формулы, находим

$$\alpha_{12} = ap, \quad \alpha_{13} = a^2, \quad \beta = 0. \tag{5.3}$$

И тогда основные формулы для неголономных конусов принимают вид

$$\begin{aligned}\omega_3^1 &= \rho\omega^2 + a\omega^3, \\ \omega_3^2 &= b\omega^3, \\ \omega_2^1 &= -b\omega^1, \\ d\rho &= a\rho\omega^1 + \alpha_{22}\omega^2 + (\alpha_{23} - ab)\omega^3, \\ da &= (a^2 + b^2)\omega^1 + \alpha_{23}\omega^2 + \alpha_{33}\omega^3, \\ db &= b^2\omega^2.\end{aligned}\tag{5.4}$$

Формулы для внешних дифференциалов базисных форм в данном случае имеют вид

$$\begin{aligned}d\omega^1 &= b\omega^1 \wedge \omega^2 - \rho\omega^2 \wedge \omega^3, \\ d\omega^2 &= 0, \\ d\omega^3 &= -\rho\omega^1 \wedge \omega^2 - b\omega^2 \wedge \omega^3 + a\omega^3 \wedge \omega^1.\end{aligned}\tag{5.5}$$

**Теорема 2.** Минимальные неголономные конусы существуют с произволом одной функции двух аргументов.

**Доказательство** теоремы 2 аналогично доказательству теоремы 1. При этом используются формулы (5.4) и (5.5) ■

Выясним отличия геометрии инвариантных кривых минимального неголономного конуса от геометрии инвариантных кривых МНТ-2 общего вида. Прежде всего заметим, что из (5.4) для асимптотической, совпадающей с линией кривизны 2-го рода, инвариант  $b = \text{const} \neq 0$ , а следовательно, и кривизна  $k_1 = \text{const} \neq 0$  (см.(4.5)). То есть эта асимптотическая является окружностью с центром в точке  $M_0$ . Для второй асимптотической кривизны  $k_2 = 0$ , следовательно, она представляет собой прямую, проходящую через точку  $M_0$ .

Со всяким МНТ-2 инвариантно связаны два распределения —  $\Delta_1 : M \rightarrow \pi_1$  и  $\Delta_2 : M \rightarrow \pi_2$ , где  $\pi_1, \pi_2$  — плоскости, ортогональные  $\pi$  и проходящие через касательные к асимптотическим линиям распределения  $\Delta$ . При этом  $\pi_2$  проходит через касательную к той асимптотической, которая совпадает с линией кривизны 2-го рода. Рассмотрим распределения  $\Delta_2$  и  $\Delta_1$  для минимального неголономного конуса.

**Теорема 3.** Распределение  $\Delta_2$  голономно и определяет на  $E_3$  слоение [1, с. 683], слоями которого являются сферы с центром в точке  $M_0$ .

**Доказательство.** Распределению  $\Delta_2$  соответствует уравнение Пфаффа  $\omega^2 = 0$ , которое в силу (5.5) вполне интегрируемо. Следовательно,  $\Delta_2$  голономно. Докажем, что интегральные поверхности уравнения  $\omega^2 = 0$  представляют собой сферы с центром в точке  $M_0(0, \frac{1}{b}, 0)$ . Находим соприкасающуюся сферу интегральной поверхности уравнения  $\omega^2 = 0$ , проходящую через точку  $M$ . Уравнение поверхности 2-го порядка  $a_{ij}x^i x^j + 2a_{i0}x^i + a_{00} = 0$  запишем в векторном виде

$$(\vec{R}, \vec{R}) + 2(\vec{N}, \vec{R}) + a_{00} = 0.\tag{5.6}$$

Требуем, чтобы точка  $M$  принадлежала поверхности (5.6):

$$(\vec{r}, \vec{r}) + 2(\vec{N}, \vec{r}) + a_{00} = 0. \quad (5.7)$$

Находим условие совпадения в точке  $M$  касательных плоскостей поверхностей (5.6) и интегральной поверхности. После соответствующих вычислений получим

$$\begin{aligned} (\vec{e}_1, \vec{r}) + (\vec{N}, \vec{e}_1) &= 0, \\ (\vec{e}_3, \vec{r}) + (\vec{N}, \vec{e}_3) &= 0. \end{aligned} \quad (5.8)$$

И, наконец, получаем условия, определяющие вместе с (5.7) и (5.8) коэффициенты соприкасающейся поверхности 2-го порядка:

$$\begin{aligned} (\vec{e}_1, \vec{e}_1) + b(\vec{N}, \vec{e}_2) &= 0, \\ (\vec{e}_1, \vec{e}_3) - a(\vec{N}, \vec{e}_3) &= 0, \\ (\vec{e}_1, \vec{e}_3) &= 0, \\ (\vec{e}_3, \vec{e}_3) + a(\vec{N}, \vec{e}_1) + b(\vec{N}, \vec{e}_2) &= 0. \end{aligned} \quad (5.9)$$

Из (5.7) – (5.9) следует

$$a_{00} = a_{01} = a_{03} = a_{13} = 0, a_{11} = a_{33} = -ba_{02}.$$

Положив  $a_{02} = -1$ , получим следующее уравнение соприкасающейся сферы интегральной поверхности уравнения  $\omega^2 = 0$  в точке  $M$ :

$$(x^1)^2 + (x^2 - \frac{1}{b})^2 + (x^3)^2 = \frac{1}{b^2}. \quad (5.10)$$

Легко убедиться, что сфера (5.10) остаётся стационарной во всех точках интегральной поверхности уравнения  $\omega^3 = 0$ . Это значит, что сама интегральная поверхность, проходящая через точку  $M$ , представляет собой сферу с центром в точке  $M_0$ .

Итак, распределение  $\Delta_2$  голономно, а пространство  $E_3$  расслаивается на однопараметрическое семейство сфер с центром в точке  $M_0$ . ■

Заметим, что линии кривизны 2-го рода минимального неголономного конуса совпадают с окружностями больших кругов тех сфер, на которые расслаивается  $E_3$ . А линии тока нормалей этого конуса – пространственные кривые, лежащие на сferах. Кривизна линии тока равна  $\sqrt{a^2 + b^2}$ , а кручение  $\kappa = -\frac{ba_{33}}{a^2 + b^2}$ .

**Теорема 4.** Распределение  $\Delta_1$  представляет собой неголономный конус, не являющийся минимальным.

**Доказательство.** Распределению  $\Delta_1$  соответствует уравнение Пфаффа  $\omega^1 = 0$ . Так как

$$d\omega^1 \wedge \omega^1 = \rho \omega^1 \wedge \omega^2 \wedge \omega^3 \neq 0,$$

то это значит, что  $\Delta_1$  – неголономное распределение. Его главные кривизны 2-го рода  $k_1^{(2)} = 0$ ,  $k_2^{(2)} = a \neq 0$ . Полная кривизна 2-го рода  $K_2 = 0$ , а средняя  $H = \frac{a}{2} \neq 0$ . Плоскость  $\pi_1$  проходит через неподвижную точку  $M_0$ . Всё это характеризует неголономный неминимальный конус. ■

Асимптотические линии распределения  $\Delta_1$  определяются уравнениями

$$\begin{aligned}\omega^3(\rho\omega^2 + a\omega^3) &= 0, \\ \omega^1 &= 0.\end{aligned}\tag{5.11}$$

Асимптотические линии  $\rho\omega^2 + a\omega^3 = 0, \omega^1 = 0$  совпадают с линиями кривизны 2-го рода. Это плоские линии с кривизной, равной  $\sqrt{\rho^2 + a^2}$ . Асимптотические линии  $\omega^3 = \omega^1 = 0$  – прямые, проходящие через точку  $M_0$ . Линии тока нормалей ( $\vec{e}_1$ ) распределения  $\Delta_1$  являются окружностями с центром в точке  $M_0$  и совпадают с линиями кривизны 2-го рода распределения  $\Delta$ .

## 6. Минимальные неголономные цилиндры

Все плоскости минимального неголономного цилиндра параллельны одной прямой. Для него инвариант  $b = 0$ , а основные формулы имеют вид

$$\begin{aligned}\omega_3^1 &= \rho\omega^2 + a\omega^3, \\ \omega_3^2 &= 0, \\ \omega_2^1 &= 0, \\ d\rho &= a\rho\omega^1 + \alpha_{22}\omega^2 + \alpha_{23}\omega^3, \\ da &= a^2\omega^1 + \alpha_{23}\omega^2 + \alpha_{33}\omega^3.\end{aligned}\tag{6.1}$$

Кроме того,

$$\begin{aligned}d\omega^1 &= -\rho\omega^2 \wedge \omega^3, \\ d\omega^2 &= 0, \\ d\omega^3 &= -\rho\omega^1 \wedge \omega^2 + a\omega^3 \wedge \omega^1.\end{aligned}\tag{6.2}$$

**Теорема 5.** *Минимальные неголономные цилиндры существуют с произволом одной функции двух аргументов.*

*Доказывается* данное предложение аналогично доказательству теоремы 1. ■

Обе асимптотические линии минимального неголономного цилиндра, проходящие через точку  $M$ , являются прямыми линиями. Одна из них совпадает с линией кривизны 2-го рода и с эквидирекционной линией. Вторая совпадает с характеристикой плоскости  $\pi$ , полученной при её смещении по любой кривой распределения  $\Delta$ . Линия тока нормалей – кривая, лежащая в плоскости  $\pi_2$  и имеющая кривизну, равную  $a$ .

Для минимального неголономного цилиндра инвариантное распределение  $\Delta_2$  – голономно и определяет слоение, слоями которого являются плоскости.

Распределение  $\Delta_1$  неголономно, если  $a \neq 0$ . Его полная кривизна 2-го рода равна нулю, а средняя равна  $\frac{a}{2} \neq 0$ . Плоскости  $\pi_1$  параллельны одной прямой. Таким образом, распределение  $\Delta_1$  представляет собой неголономный неминимальный цилиндр. Асимптотические линии распределения  $\Delta_1$  определяются уравнениями

$$\begin{aligned}\omega^3(\rho\omega^2 + a\omega^3) &= 0, \\ \omega^1 &= 0.\end{aligned}$$

Одна из них ( $\omega^1 = \omega^3 = 0$ ) – прямая, являющаяся характеристикой плоскости  $\pi$ , полученной при смещении по кривым распределения  $\Delta$ . Вторая ( $\rho\omega^2 + a\omega^3 = 0, \omega^1 = 0$ ) – плоская линия, лежащая в плоскости  $\pi_1$ . Угол  $\alpha$  между асимптотическими линиями определяется формулой  $\cos \alpha = \frac{a}{\sqrt{a^2 + \rho^2}}$ .

**Теорема 6.** Существует единственный минимальный неголономный цилиндр с постоянным скаляром неголономности.

**Доказательство.** При  $\rho = \text{const} \neq 0$  из (6.1) и (6.2) получаем  $a = \alpha_{22} = \alpha_{23} = \alpha_{33} = 0$ ,

$$\begin{aligned}\omega_3^1 &= \rho\omega^2, \\ \omega_3^2 &= 0, \\ \omega_2^1 &= 0.\end{aligned}\tag{6.3}$$

$$\begin{aligned}d\omega^1 &= -\rho\omega^2 \wedge \omega^3, \\ d\omega^2 &= 0, \\ d\omega^3 &= -\rho\omega^1 \wedge \omega^2.\end{aligned}\tag{6.4}$$

Система (6.3), а следовательно, и система

$$\begin{aligned}d\vec{r} &= \omega^1 \vec{e}_1 + \omega^2 \vec{e}_2 + \omega^3 \vec{e}_3, \\ d\vec{e}_1 &= -\rho\omega^2 \vec{e}_3, \\ d\vec{e}_2 &= \vec{0}, \\ d\vec{e}_3 &= \rho\omega^2 \vec{e}_1\end{aligned}\tag{6.5}$$

вполне интегрируема и при заданном  $\rho = \text{const}$  имеет единственное решение. Проинтегрируем систему (6.5). Так как  $d\omega^2 = 0$ , то можно положить  $\omega^2 = du$ . Покажем, что формы  $\omega^1, \omega^3$  можно представить в виде  $\omega^1 = dv + t_1 du$ ,  $\omega^3 = dw + t_2 du$ . Используя (6.4), получим

$$dt_1 \wedge du = -\rho du \wedge dw, dt_2 \wedge du = -\rho dv \wedge du.$$

При  $t_1 = \rho w, t_2 = -\rho v$  последние равенства становятся тождествами. Следовательно, можно положить

$$\omega^1 = dv + \rho w du, \omega^3 = dw - \rho v du,$$

где  $u, v, w$  – некоторые переменные (параметры). Система (6.5) после этого принимает вид

$$\begin{aligned}d\vec{r} &= (dv + \rho w du) \vec{e}_1 + du \vec{e}_2 + (dw - \rho v du) \vec{e}_3, \\ d\vec{e}_1 &= -\rho du \vec{e}_3, \\ d\vec{e}_2 &= \vec{0}, \\ d\vec{e}_3 &= \rho du \vec{e}_1.\end{aligned}\tag{6.6}$$

Отсюда видим, что  $\vec{e}_2$  – постоянный вектор. Обозначим  $\vec{e}_2 = \vec{\epsilon}_3$ . Так как

$$\frac{d\vec{e}_1}{du} = -\rho\vec{e}_3, \frac{d^2\vec{e}_1}{du^2} = -\rho^2\vec{e}_1,$$

то

$$\begin{aligned}\vec{e}_1 &= \vec{\epsilon}_1 \cos(\rho u) + \vec{\epsilon}_2 \sin(\rho u), \\ \vec{e}_3 &= \vec{\epsilon}_1 \sin(\rho u) - \vec{\epsilon}_2 \cos(\rho u).\end{aligned}\tag{6.7}$$

Векторы  $\vec{\epsilon}_1, \vec{\epsilon}_2, \vec{\epsilon}_3$  образуют постоянный ортонормированный базис. Из (6.6), (6.7) имеем

$$\begin{aligned}\frac{\partial \vec{r}}{\partial v} &= \vec{\epsilon}_1 \cos(\rho u) + \vec{\epsilon}_2 \sin(\rho u), \\ \vec{r} &= (\vec{\epsilon}_1 \cos(\rho u) + \vec{\epsilon}_2 \sin(\rho u))v + \overrightarrow{f(u, w)}.\end{aligned}$$

Отсюда и из (6.6) получаем

$$\frac{\partial f}{\partial w} = \vec{\epsilon}_1 \sin(\rho u) - \vec{\epsilon}_2 \cos(\rho u).$$

Тогда

$$\overrightarrow{f(u, w)} = (\vec{\epsilon}_1 \sin(\rho u) - \vec{\epsilon}_2 \cos(\rho u))w + \overrightarrow{\phi(u)}$$

и

$$\vec{r} = (\vec{\epsilon}_1 \cos(\rho u) + \vec{\epsilon}_2 \sin(\rho u))v + (\vec{\epsilon}_1 \sin(\rho u) - \vec{\epsilon}_2 \cos(\rho u))w + \overrightarrow{\phi(u)}.$$

Используя (6.6) и (6.7), находим

$$\overrightarrow{\phi(u)} = u\vec{\epsilon}_3 + \vec{r}_0, \vec{r}_0 = \overrightarrow{\text{const.}}$$

Примем векторы  $\vec{\epsilon}_1, \vec{\epsilon}_2, \vec{\epsilon}_3$  за базис неподвижной системы координат, а начало координат поместим в точку  $A(\vec{r}_0)$ , тогда

$$\vec{r} = (v \cos(\rho u) + w \sin(\rho u))\vec{\epsilon}_1 + (v \sin(\rho u) - w \cos(\rho u))\vec{\epsilon}_2 + u\vec{\epsilon}_3.$$

Таким образом, декартовы координаты  $(x, y, z)$  точки  $M$  относительно выбранной неподвижной системы координат определяются формулами

$$\begin{aligned}x &= v \cos(\rho u) + w \sin(\rho u), \\ y &= v \sin(\rho u) - w \cos(\rho u), \\ z &= u.\end{aligned}\tag{6.8}$$

Так как  $u = z$ , то из (6.7) следует, что с постоянным скаляром неголономности  $\rho \neq 0$  существует единственное векторное поле

$$\vec{e}_3(\sin(\rho z), -\cos(\rho z), 0),$$

ортогональное распределению, удовлетворяющему условиям теоремы. То есть существует единственный минимальный неголономный цилиндр с постоянным скаляром неголономности. Уравнение Пфаффа, ему соответствующее, имеет вид

$$\sin(\rho z)dx - \cos(\rho z)dy = 0. \blacksquare\tag{6.9}$$

Получим уравнения инвариантных кривых и поверхностей в той неподвижной системе координат, в которой записано уравнение (6.9).

Линии тока векторного поля  $\vec{e}_3$  – прямые

$$z = c,$$

$$x \cos(\rho c) + y \sin(\rho c) = c_1.$$

Эквидирекционные поверхности – плоскости  $z = c$ . Асимптотические линии, совпадающие с линиями кривизны 2-го рода, определяются уравнениями

$$z = c,$$

$$x \sin(\rho c) - y \cos(\rho c) = c_2,$$

а асимптотические линии, ортогональные им, – уравнениями

$$x = a,$$

$$y = b.$$

Линии кривизны 1-го рода состоят из интегральных кривых системы дифференциальных уравнений

$$\begin{aligned} (\cos(\rho z)dx + \sin(\rho z)dy)^2 - (dz)^2 &= 0, \\ \sin(\rho z)dx - \cos(\rho z)dy &= 0. \end{aligned} \quad (6.10)$$

Проинтегрировав систему (6.10), получим уравнения линий кривизны 1-го рода:

$$\begin{aligned} x &= -\frac{1}{\rho} \sin t + c_1, \\ y &= -\frac{1}{\rho} \cos t + c_2, \\ z &= -\frac{1}{\rho} t \end{aligned} \quad (6.11)$$

и

$$\begin{aligned} x &= \frac{1}{\rho} \sin t + a_1, \\ y &= \frac{1}{\rho} \cos t + a_2, \\ z &= -\frac{1}{\rho} t. \end{aligned} \quad (6.12)$$

Из (6.11) и (6.12) видим, что линиями кривизны 1-го рода являются винтовые линии, имеющие одинаковое кручение и векторы кривизны, отличающиеся лишь знаком. Линии кривизны 1-го рода, проходящие через точку  $(x_0, y_0, z_0)$ , лежат на двух цилиндрах

$$(x - x_0 + \frac{1}{\rho} \sin(\rho z_0))^2 + (y - y_0 - \frac{1}{\rho} \cos(\rho z_0))^2 = \frac{1}{\rho^2}$$

и

$$(x - x_0 - \frac{1}{\rho} \sin(\rho z_0))^2 + (y - y_0 + \frac{1}{\rho} \cos(\rho z_0))^2 = \frac{1}{\rho^2}$$

одинакового радиуса с общей образующей, проходящей через точку  $(x_0, y_0, z_0)$ . Плоскость  $\pi$  – это общая касательная плоскость цилиндров. Эквидирекционная плоскость ортогональна общей образующей цилиндров (см. рис. 1 и 2).

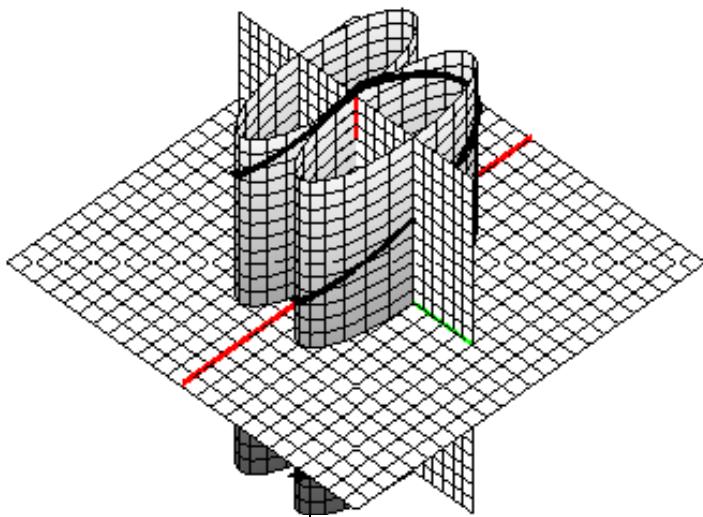


Рис. 1

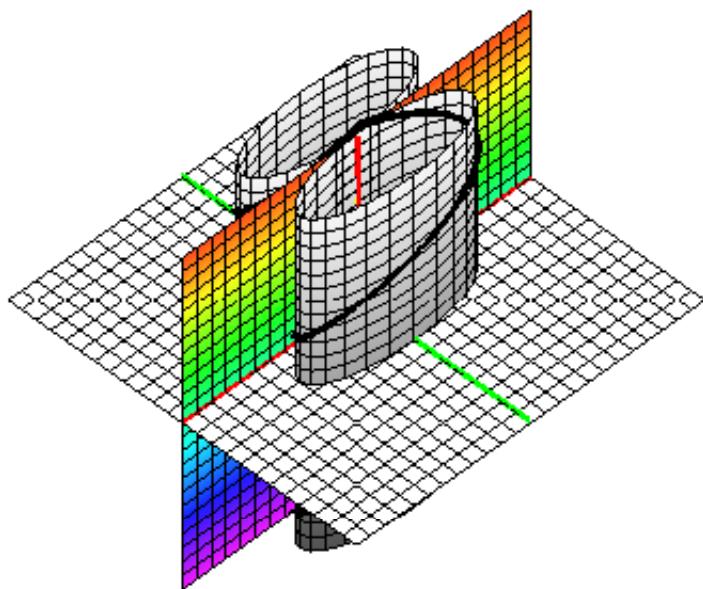


Рис. 2

Линии кривизны 1-го рода (винтовые линии) в точке  $(x_0, y_0, z_0)$  имеют общую главную нормаль, совпадающую с линией тока векторного поля. Та асимптотическая линия, которая является линией кривизны 2-го рода, ортогональна общей образующей цилиндров и вектору поля. Вторая асимптотическая линия совпадает с общей образующей цилиндров.

## ЛИТЕРАТУРА

1. Дубровин Б.А., Новиков С.П., Фоменко А.Т. Современная геометрия. М.: Наука, 1979.
2. Вершик А.М., Гершкович В.Я. Неголономные динамические системы. Геометрия распределений и вариационные задачи // Итоги науки и техники. Том 16. М.: ВИНИТИ, 1987. С. 7 – 85.
3. Фиников С.П. Метод внешних форм Картана. М.; Л.: ГИТТЛ, 1948.
4. Онищук Н.М. Векторные поля с нулевой полной кривизной 2-го рода. Исследования по математическому анализу и алгебре // Томск: Изд-во Том. ун-та, 1998. С. 107 – 112.
5. Бюшгенс С.С. Дифференциальная геометрия. М.; Л.: ГИТТЛ, 1940.
6. Слухаев В.В. Геометрия векторных полей. Томск: Изд-во Том. ун-та, 1982.

## С В Е Д Е Н И Я О Б А В Т О Р АХ :

**ОНИЩУК Надежда Максимовна** – кандидат физико-математических наук, доцент кафедры геометрии механико-математического факультета Томского госуниверситета. E-mail: sengulie@yandex.ru

**ЦОКОЛОВА Ольга Вячеславовна** – студентка механико-математического факультета Томского госуниверситета. E-mail: tov234@mail.ru

Статья принята в печать 19.05.2009 г.