

В.А. ИГОШИН

**ПУЛЬВЕРИЗАЦИОННОЕ МОДЕЛИРОВАНИЕ
И ТОЧЕЧНЫЕ СИММЕТРИИ ПУЛЬВЕРИЗАЦИИ**

В рамках теории пульверизационного моделирования (см. [1]–[4]) изучаются точечные инфинитезимальные симметрии пульверизации. Найдены критерии таких симметрий и получены некоторые теоремы классификации двумерных пространств аффинной связности.

1. Аффинные точечные симметрии пульверизации

Пусть $f \equiv (M, f)$ — пульверизация, т.е. квазигеодезический поток (КП) с координатным выражением $d^2x^i/dt^2 = f^i(x^j, dx^j/dt)$, в котором $f^i = -\Gamma_{jk}^i(x^l, \lambda^l)\lambda^j\lambda^k$, $1 \leq i, j, k, l \leq n-1 = \dim M$, $\lambda^i = dx^i/dt$, Γ_{jk}^i — однородные функции нулевой степени относительно λ .

В пространстве событий $\overline{M} = M \times R$ КП f определена стандартная связность $\overline{\Gamma}_{\beta\gamma}^\alpha(x^\delta, \dot{x}^\delta)$ КП f , $1 \leq \alpha, \beta, \gamma, \delta \leq n$; $x^n = t$, $\dot{x} = dx/dt\tau$ (см. [4], § 1)

$$\overline{\Gamma}_{jk}^i = \Gamma_{jk}^i(x^l, \lambda^l), \quad \overline{\Gamma}_{\beta n}^i \equiv 0, \quad \overline{\Gamma}_{\beta\gamma}^n \equiv 0, \quad \overline{\Gamma}_{mjk}^i = \Gamma_{mjk}^i t^{-1}, \quad \lambda^l = \dot{x}^l/t. \quad (1)$$

Векторное поле $\overline{X} = X^\alpha \partial_\alpha = X^i \partial_i + X^n \partial_n$ тогда и только тогда является точечной инфинитезимальной аффинной квазисимметрией (АКС) f (см. [4], § 2), когда

$$\partial_{\beta\gamma} X^\alpha + X^\sigma \partial_\sigma \overline{\Gamma}_{\beta\gamma}^\alpha + (\partial_\beta X^\sigma) \overline{\Gamma}_{\sigma\gamma}^\alpha + (\partial_\gamma X^\sigma) \overline{\Gamma}_{\beta\sigma}^\alpha - (\partial_\sigma X^\alpha) \overline{\Gamma}_{\beta\gamma}^\sigma + \dot{x}^\sigma (\partial_\sigma X^\rho) \overline{\Gamma}_{\rho\beta\gamma}^\alpha = 0$$

или, подробнее, учитывая (1)

$$\begin{aligned} \partial_{jk} X^i + X^s \partial_s \Gamma_{jk}^i + (\partial_j X^s) \Gamma_{sk}^i + (\partial_k X^s) \Gamma_{js}^i - (\partial_s X^i) \Gamma_{jk}^s + (\partial_n X^m + \lambda^s \partial_s X^m) \Gamma_{mjk}^i &= 0, \\ \partial_{jn} X^i + (\partial_n X^s) \Gamma_{js}^i &= 0, \quad \partial_{nn} X^i = 0, \quad \partial_{\beta\gamma} X^n - (\partial_s X^n) \overline{\Gamma}_{\beta\gamma}^s = 0. \end{aligned} \quad (2)$$

Из (2) следует, что

$$\begin{aligned} X^i &= A^i(x^j)t + B^i(x^j); \\ X^n &= ut + v(x^j), \end{aligned} \quad (3)$$

где $A = A^i \partial_i$, $B = B^i \partial_i$ — векторные поля на M , $u = \text{const}$, v — функция на M .

Из условий (2) и (3) следует

Теорема 1. Векторное поле $\overline{X} = X^i \partial_i + X^n \partial_n$ в пространстве событий $M \times R$ пульверизации (M, f) тогда и только тогда является ее точечной инфинитезимальной АКС, когда

$$\overline{X} = At + B + (ut + v) \partial_n,$$

где $u = \text{const}$, а $A = A^i(x^j) \partial_i$, $B = B^i(x^j) \partial_i$ — векторные поля и $v = v(x^j)$ — функция на M удовлетворяют уравнениям

$$\begin{aligned} L_A \Gamma_{jk}^i &= 0, \quad L_B \Gamma_{jk}^i = 0, \\ A_{,j}^i &= 0, \quad v_{,jk} = 0, \end{aligned}$$

в которых запятая означает ковариантное дифференцирование в связности Γ на M .

Следствие. $A^s \Gamma_{sjk}^i = 0$; $v_{,s} \Gamma_{ijk}^s = 0$.

Замечание. Теорема 1 справедлива, в частности, для аффинной пульверизации f ; Γ_{jk}^i в этом случае не зависит от направления $\lambda = dx/dt$.

2. Классификация двумерных пространств аффинной связности по допускаемым ими алгебрам точечных собственных аффинных симметрий

Как известно (см. [4], предложение 5), АКС $\bar{X} = X^i \partial_i + X^n \partial_n$ КП f в том и только том случае является (собственной) симметрией этого потока, если X^n не зависит от x^j , т.е. $X^n = X^n(t) = ut + v$, где $u = \text{const}$, $v = \text{const}$.

Из теоремы 1 и классификации Дж. Ливайна двумерных пространств аффинной связности по допускаемым ими полным локальным группам траекторных аффинных коллинеаций (движений) (см. [5], с. 471) следует классификационная

Теорема 2. *Существует ровно 15 полных алгебр точечных инфинитезимальных аффинных симметрий двумерных пространств (M, Γ_{jk}^i) аффинной связности без кручения, перечисленных ниже с помощью своих генераторов в списке № 1 под номерами 1–15. При этом пространство (M, Γ_{jk}^i) тогда и только тогда допускает алгебру G_r с генераторами X_a , $1 \leq a \leq r$, указанными в списке № 1 под некоторым номером, когда Γ_{jk}^i имеют вид, приведенный в списке № 2 под тем же номером.*

Список № 1

1. $\bar{X}_1 = (1, 0, 0)$, $\bar{X}_2 = (0, 0, 1)$, $\bar{X}_3 = (0, 0, t)$;
2. $\bar{X}_1 = (1, 0, 0)$, $\bar{X}_2 = (0, 0, 1)$, $\bar{X}_3 = (t, 0, 0)$, $\bar{X}_4 = (0, 0, t)$;
3. $\bar{X}_1 = (1, 0, 0)$, $\bar{X}_2 = (0, 1, 0)$, $\bar{X}_3 = (0, 0, 1)$, $\bar{X}_4 = (0, 0, t)$;
4. $\bar{X}_1 = (1, 0, 0)$, $\bar{X}_2 = (0, 1, 0)$, $\bar{X}_3 = (0, 0, 1)$, $\bar{X}_4 = (t, 0, 0)$, $\bar{X}_5 = (0, 0, t)$;
5. $\bar{X}_1 = (1, 0, 0)$, $\bar{X}_2 = (x, y, 0)$, $\bar{X}_3 = (0, 0, 1)$, $\bar{X}_4 = (0, 0, t)$;
6. $\bar{X}_1 = (1, 0, 0)$, $\bar{X}_2 = (x, y, 0)$, $\bar{X}_3 = (0, 0, 1)$, $\bar{X}_4 = (0, 0, t)$, $\bar{X}_5 = (t, 0, 0)$;
7. $\bar{X}_1 = (1, 0, 0)$, $\bar{X}_2 = (2x, y, 0)$, $\bar{X}_3 = (x^2, xy, 0)$, $\bar{X}_4 = (0, 0, 1)$, $\bar{X}_5 = (0, 0, t)$;
8. $\bar{X}_1 = (1, 0, 0)$, $\bar{X}_2 = (x, y, 0)$, $\bar{X}_3 = (x^2, 2xy + y^2, 0)$, $\bar{X}_4 = (0, 0, 1)$, $\bar{X}_5 = (0, 0, t)$;
9. $\bar{X}_1 = (0, 1, 0)$, $\bar{X}_2 = (0, x, 0)$, $\bar{X}_3 = (0, y, 0)$, $\bar{X}_4 = (0, 0, 1)$, $\bar{X}_5 = (0, 0, t)$;
10. $\bar{X}_1 = (1 + \varepsilon x^2, \varepsilon xy, 0)$, $\bar{X}_2 = (\varepsilon xy, 1 + \varepsilon y^2, 0)$,
11. $\bar{X}_3 = (y, -x, 0)$, $\bar{X}_4 = (0, 0, 1)$, $\bar{X}_5 = (0, 0, t)$,

где $\varepsilon = +1$ для алгебры 10, $\varepsilon = -1$ для 11;

12. $\bar{X}_1 = (1, 0, 0)$, $\bar{X}_2 = (0, 1, 0)$, $\bar{X}_3 = (0, x, 0)$, $\bar{X}_4 = (0, y, 0)$, $\bar{X}_5 = (0, 0, 1)$, $\bar{X}_6 = (0, 0, t)$;
13. $\bar{X}_1 = (1, 0, 0)$, $\bar{X}_2 = (0, 1, 0)$, $\bar{X}_3 = (0, y, 0)$, $\bar{X}_4 = (0, e^x, 0)$, $\bar{X}_5 = (0, 0, 1)$, $\bar{X}_6 = (0, 0, t)$;
14. $\bar{X}_1 = (1, 0, 0)$, $\bar{X}_2 = (0, y, 0)$, $\bar{X}_3 = (0, e^{ax} \cos x, 0)$, $\bar{X}_4 = (0, e^{ax} \sin x, 0)$, $\bar{X}_5 = (0, 0, 1)$, $\bar{X}_6 = (0, 0, t)$;
15. $\bar{X}_1 = (1, 0, 0)$, $\bar{X}_2 = (0, 1, 0)$, $\bar{X}_3 = (0, 0, 1)$, $\bar{X}_4 = (x, 0, 0)$, $\bar{X}_5 = (0, x, 0)$, $\bar{X}_6 = (y, 0, 0)$, $\bar{X}_7 = (0, y, 0)$, $\bar{X}_8 = (t, 0, 0)$, $\bar{X}_9 = (0, t, 0)$, $\bar{X}_{10} = (0, 0, t)$.

Список № 2

1. $\Gamma_{jk}^i = \Gamma_{jk}^i(y)$ — произвольные функции;
2. $\Gamma_{11}^1 = \Gamma_{12}^1 = \Gamma_{11}^2 = \Gamma_{21}^2 \equiv 0$ и $\Gamma_{22}^1 = \Gamma_{22}^1(y)$, $\Gamma_{22}^2 = \Gamma_{22}^2(y)$ — произвольные функции;
3. $\Gamma_{jk}^i = a_{jk}^i$ — произвольные постоянные;

4. $\Gamma_{11}^1 = \Gamma_{12}^1 = \Gamma_{11}^2 = \Gamma_{12}^2 \equiv 0$, $\Gamma_{22}^1, \Gamma_{22}^2$ — произвольные постоянные;
5. $\Gamma_{jk}^i = (1/y)a_{jk}^i$, где a_{jk}^i — произвольные постоянные;
6. $\Gamma_{jk}^i = (1/y)a_{jk}^i$, где $a_{1k}^i = 0$, а a_{22}^1, a_{22}^2 — произвольные постоянные;
7. $\Gamma_{11}^1 = 2b/y^2$, $\Gamma_{12}^1 = -1/y$, $\Gamma_{22}^1 \equiv 0$, $\Gamma_{11}^2 = a/y^3$, $\Gamma_{21}^2 = b/y^2$, $\Gamma_{22}^2 = -2/y$, где a и b — произвольные постоянные;
8. $\Gamma_{11}^1 = 2/y$, $\Gamma_{12}^1 = \Gamma_{22}^1 \equiv 0$, $\Gamma_{11}^2 = -4/y$, $\Gamma_{21}^2 = b/y^2$, $\Gamma_{22}^2 = -2/y$, где b — произвольная константа;
9. $\Gamma_{11}^1 = 2u(x)$, $\Gamma_{12}^1 = \Gamma_{22}^1 = \Gamma_{11}^2 = \Gamma_{22}^2 \equiv 0$, $\Gamma_{21}^2 = u(x)$, где $u(x)$ — произвольная функция такая, что $u \neq \frac{-ax+d}{ax^2+bx+c}$ и $u' - u^2 \neq 0$ (a, b, c, d — какие-либо константы);
10. $\left. \begin{array}{l} \Gamma_{11}^1 = -2\varepsilon \frac{2x}{v}, \Gamma_{12}^1 = -\varepsilon \frac{y}{v}, \Gamma_{22}^1 = \Gamma_{11}^2 \equiv 0, \\ \Gamma_{21}^2 = -\varepsilon \frac{x}{v}, \Gamma_{22}^2 = -\varepsilon \frac{2y}{v}, \text{ где } v = 1 + \varepsilon(x^2 + y^2) \end{array} \right\}$;
11. $\left. \begin{array}{l} \Gamma_{11}^1 = -2\varepsilon \frac{2x}{v}, \Gamma_{12}^1 = -\varepsilon \frac{y}{v}, \Gamma_{22}^1 = \Gamma_{11}^2 \equiv 0, \\ \Gamma_{21}^2 = -\varepsilon \frac{x}{v}, \Gamma_{22}^2 = -\varepsilon \frac{2y}{v}, \text{ где } v = 1 + \varepsilon(x^2 + y^2) \end{array} \right\}$;
12. $\Gamma_{12}^1 = \Gamma_{22}^1 = \Gamma_{11}^2 = \Gamma_{22}^2 \equiv 0$, $\Gamma_{11}^1 = 2a$, $\Gamma_{21}^2 = a$, $a \neq 0$;
13. $\Gamma_{12}^1 = \Gamma_{22}^1 = \Gamma_{11}^2 = \Gamma_{22}^2 \equiv 0$, $\Gamma_{11}^1 = \frac{1}{3} + 2a$, $\Gamma_{21}^2 = -\frac{1}{3} + a$, $a \neq -\frac{2}{3}, \frac{1}{3}$;
14. $\Gamma_{12}^1 = \Gamma_{22}^1 = \Gamma_{22}^2 \equiv 0$, $\Gamma_{11}^1 = \frac{2}{3}a + 2b$, $\Gamma_{11}^2 = (1 + a^2)y$, $\Gamma_{21}^2 = -\frac{2}{3}a + b$;
15. $\Gamma_{jk}^i \equiv 0$.

3. Проективные точечные инфинитезимальные симметрии пульверизации

Условия

$$\partial_{\beta\gamma}\overline{X}^\alpha + \overline{X}^\sigma \partial_\sigma \overline{\Gamma}_{\beta\gamma}^\alpha + (\partial_\beta \overline{X}^\sigma) \overline{\Gamma}_{\sigma\gamma}^\alpha + (\partial_\gamma \overline{X}^\sigma) \overline{\Gamma}_{\beta\sigma}^\alpha - (\partial_\sigma \overline{X}^\alpha) \overline{\Gamma}_{\beta\gamma}^\sigma + \dot{x}^\sigma (\partial_\sigma X^m) \overline{\Gamma}_{m\beta\gamma}^\alpha = \delta_\beta^\alpha \overline{\psi}_{\gamma} + \delta_\gamma^\alpha \overline{\psi}_{\beta} + \dot{x}^\alpha \overline{\psi}_{\beta\gamma}$$

являются необходимыми и достаточными для того, чтобы векторное поле $\overline{X} = X^i \partial_i + X^n \partial_n$ в пространстве событий $\overline{M} = M \times R$ пульверизации $(M, f) \equiv (M, \Gamma_{jk}^i)$ было точечной проективной квазисимметрией (ПКС) потока f (см. [3] и [4]).

Эти условия распадаются на следующие:

$$\begin{aligned} \partial_{jk} X^i + X^s \partial_s \overline{\Gamma}_{jk}^i + (\partial_j X^s) \overline{\Gamma}_{sk}^i + (\partial_k X^s) \overline{\Gamma}_{js}^i - (\partial_s X^i) \overline{\Gamma}_{jk}^s + \\ + \dot{x}^s \partial_s X^m \overline{\Gamma}_{mjk}^i + \dot{x}^n \partial_n X^m \overline{\Gamma}_{mjk}^i = \delta_j^i \overline{\psi}_k + \delta_k^i \overline{\psi}_j + \dot{x}^i \overline{\psi}_{jk}, \end{aligned} \quad (4)$$

$$\partial_{jn} X^i + \partial_n X^s \overline{\Gamma}_{js}^i = \delta_j^i \overline{\psi}_n + \dot{x}^i \overline{\psi}_{jn}, \quad (5)$$

$$\partial_{nn} X^i = \dot{x}^i \overline{\psi}_{nn}, \quad (6)$$

$$\partial_{jk} X^n - \partial_s X^n \overline{\Gamma}_{jk}^s = \dot{x}^n \overline{\psi}_{jk}, \quad (7)$$

$$\partial_{jn} X^n = \overline{\psi}_j + \dot{x}^n \overline{\psi}_{jn}, \quad (8)$$

$$\partial_{nn} X^n = 2\overline{\psi}_n + \dot{x}^n \overline{\psi}_{nn}. \quad (9)$$

Из (4)–(9) получаем $\overline{\psi}_{nn} = \overline{\psi}_{ni} \equiv 0$, $X^i = A^i(x^j)t + B^i(x^j)$, $A_{,j}^i = \delta_j^i \overline{\psi}_n$, где запятая означает дифференцирование в связности $\overline{\Gamma}_{jk}^i$. Следовательно, $\overline{\psi}_n = a(x^j) = A_{,s}^s / (n-1)$, и $X^n = at^2 + ut + v$, где a , u и v — функции на M .

Уравнение (7) теперь принимает вид

$$a_{,jk} t^2 + u_{,jk} t + v_{,jk} = \psi_{jk},$$

где запятая имеет прежний смысл. Из (8) имеем $\overline{\psi}_j = (2a_{,j})t + u_{,j}$. Отсюда $\overline{\psi}_{jk} = \psi_{jk}(\dot{x}/t)^{\frac{1}{t}} \equiv 0$, $\psi_{jk} = \psi_{jn} \equiv 0$, $\psi_j = \psi_j(x^l, t)$.

Таким образом, доказана

Теорема 3. Векторное поле $\overline{X} = X^i(x^j, t)\partial_i + X^n(x^j, t)\partial_n$ тогда и только тогда является ПКС пульверизации (M, Γ_{jk}^i) , когда

1. $X^i = tA^i(x^j) + B^i(x^j)$, $X^n = at^2 + ut + v$, где A^i и B^i — векторные поля, a , u , v — функции на M ;
2. $L_A^i \Gamma_{jk}^i = \delta_j^i(2a_{,k}) + \delta_k^i(2a_{,j})$, $L_B^i \Gamma_{jk}^i = \delta_j^i u_{,k} + \delta_k^i u_{,j}$;
3. $A^i_{,j} = \delta_j^i a$, $a_{,jk} = u_{,jk} = v_{,jk} = 0$.

Следствие 1. 1) $a_{,k} = \frac{1}{n+1} K_{[sk]} A^s$, где K_{sk} — сокращенный тензор кривизны КП f , а квадратные скобки означают альтернирование без деления;

$$2) A^s \Gamma_{jks}^i = 0, a_{,s} \Gamma_{ijk}^s = 0, u_{,s} \Gamma_{ijk}^s = 0, v_{,s} \Gamma_{ijk}^s = 0.$$

Следствие 2. Функция $a = a(x)$ на M постоянна тогда и только тогда, когда векторное поле $A = A^s \partial_s$ на M принадлежит ядру $K_{[sk]}$: $K_{[sk]} A^s \equiv 0$.

В частности, это имеет место для римановой связности Γ_{jk}^i ; тензор K_{sk} в этом случае симметричен (и не зависит от направления $\lambda = dx/dt$).

Отметим, что согласно определению тензора (см. [3]) $K_{jk} = K_{ks,j}^s$, следовательно, $K_{[j,k]} = \partial_j \Gamma_{sk}^s + \Gamma_k^s \Gamma_{mjs}^m |_{[j,k]}$.

Если Γ_{jk}^i — аффинная связность (не зависящая от направления), а \bar{X} — собственная проективная симметрия (ПС), тогда $\Gamma_{jkl}^i \equiv 0$, $a = \text{const}$, $u = \text{const}$, $v = \text{const}$, и из предыдущей теоремы вытекает

Теорема 4. Векторное поле $\bar{X} = X^i \partial_i + X^n \partial_n$ в пространстве $\bar{M} = M \times R$ событий аффинной связности (пульверизации) $f \equiv (M, f) \equiv (M, \Gamma_{jk}^i(x^l))$ тогда и только тогда является точечной ПС этой связности, когда

- 1) $X^i = tA^i(x^j) + B^i(x^j)$, $X^n = at^2 + ut + v$, где A^i и B^i — векторные поля на M , a , u , v — произвольные постоянные;
- 2) $L_A^i \Gamma_{jk}^i = 0$, $L_B^i \Gamma_{jk}^i = 0$;
- 3) $A^i_{,j} = \delta_j^i a$.

Следствие. $K_{[sk]} A^s = 0$.

Подчеркнем, что доказательство теоремы 3 (как и других теорем статьи) базируется на пульверизационном моделировании КП; сама же теорема 3 обобщает не только аналогичный результат, полученный в [6] для римановых пространств, но и его гипотетический аналог для аффинносвязного случая, о котором в [6] лишь сказано, что на него могут быть распространены полученные в [6] результаты (см. [6], с. 12).

На эффективность пульверизационного моделирования указывает также тот факт, что теоремы 1, 2 и 3 из [6] являются очевидными следствиями свойств моделирования.

4. Классификация двумерных пространств аффинной связности по допускаемым ими алгебрам точечных проективных симметрий

Из упомянутых в п. 2 результатов Дж. Ливайна [5] и теоремы 4 вытекает

Теорема 5. Существует ровно 15 полных алгебр точечных инфинитезимальных проективных симметрий двумерных пространств (M, Γ_{jk}^i) аффинной связности без кручения, перечисленных ниже посредством своих генераторов в списке № 1 под номерами 1–15. При этом пространство (M, Γ_{jk}^i) тогда и только тогда допускает алгебру G_r с генераторами \bar{X}_a , $1 \leq a \leq r$, указанными в списке № 1 под некоторым номером, когда Γ_{jk}^i имеют вид, приведенный в списке № 2 под тем же номером

Список № 1

1. $\bar{X}_1 = (1, 0, 0)$, $\bar{X}_2 = (0, 0, 1)$, $\bar{X}_3 = (0, 0, t)$;
2. $\bar{X}_1 = (1, 0, 0)$, $\bar{X}_2 = (t, 0, at^2)$, $\bar{X}_3 = (0, 0, 1)$, $\bar{X}_4 = (0, 0, t)$;

3. $\overline{X}_1 = (1, 0, 0)$, $\overline{X}_2 = (0, 1, 0)$, $\overline{X}_3 = (0, 0, 1)$, $\overline{X}_4 = (0, 0, t)$;
4. $\overline{X}_1 = (1, 0, 0)$, $\overline{X}_2 = (0, 1, 0)$, $\overline{X}_3 = (t, 0, at^2)$, $\overline{X}_4 = (0, 0, 1)$, $\overline{X}_5 = (0, 0, t)$;
5. $\overline{X}_1 = (1, 0, 0)$, $\overline{X}_2 = (x, y, 0)$, $\overline{X}_3 = (0, 0, 1)$, $\overline{X}_4 = (0, 0, t)$;
6. $\overline{X}_1 = (1, 0, 0)$, $\overline{X}_2 = (x, y, 0)$, $\overline{X}_3 = (t, 0, 0)$, $\overline{X}_4 = (0, 0, 1)$, $\overline{X}_5 = (0, 0, t)$;
7. $\overline{X}_1 = (1, 0, 0)$, $\overline{X}_2 = (2x, y, 0)$, $\overline{X}_3 = (x^2, xy, 0)$, $\overline{X}_4 = (0, 0, 1)$, $\overline{X}_5 = (0, 0, t)$;
8. $\overline{X}_1 = (1, 0, 0)$, $\overline{X}_2 = (x, y, 0)$, $\overline{X}_3 = (x^2, 2xy + y^2, 0)$, $\overline{X}_4 = (0, 0, 1)$, $\overline{X}_5 = (0, 0, t)$;
9. $\overline{X}_1 = (0, 1, 0)$, $\overline{X}_2 = (0, x, 0)$, $\overline{X}_3 = (0, y, 0)$, $\overline{X}_4 = (0, 0, 1)$, $\overline{X}_5 = (0, 0, t)$;
10. $\left. \begin{array}{l} \overline{X}_1 = (1 + \varepsilon x^2, \varepsilon xy, 0), \\ \overline{X}_2 = (\varepsilon xy, 1 + \varepsilon y^2, 0), \end{array} \right\}$
11. $\left. \begin{array}{l} \overline{X}_3 = (y, -x, 0), \\ \overline{X}_4 = (0, 0, 1), \\ \overline{X}_5 = (0, 0, t) \end{array} \right\}$,

где $\varepsilon = 1$ для алгебры 10 и $\varepsilon = -1$ для алгебры 11;

12. $\overline{X}_1 = (1, 0, 0)$, $\overline{X}_2 = (0, 1, 0)$, $\overline{X}_3 = (0, x, 0)$, $\overline{X}_4 = (0, y, 0)$, $\overline{X}_5 = (0, 0, 1)$, $\overline{X}_6 = (0, 0, t)$;
13. $\overline{X}_1 = (1, 0, 0)$, $\overline{X}_2 = (0, 1, 0)$, $\overline{X}_3 = (0, y, 0)$, $\overline{X}_4 = (0, e^x, 0)$, $\overline{X}_5 = (0, 0, 1)$, $\overline{X}_6 = (0, 0, t)$;
14. $\overline{X}_1 = (1, 0, 0)$, $\overline{X}_2 = (0, y, 0)$, $\overline{X}_3 = (0, e^{bx} \cos x, 0)$, $\overline{X}_4 = (0, e^{bx} \sin x, 0)$, $\overline{X}_5 = (0, 0, 1)$, $\overline{X}_6 = (0, 0, t)$;
15. $\overline{X}_1 = (1, 0, 0)$, $\overline{X}_2 = (0, 1, 0)$, $\overline{X}_3 = (0, 0, 1)$, $\overline{X}_4 = (x, 0, 0)$, $\overline{X}_5 = (0, x, 0)$, $\overline{X}_6 = (y, 0, 0)$, $\overline{X}_7 = (0, y, 0)$, $\overline{X}_8 = (t, 0, 0)$, $\overline{X}_9 = (0, t, 0)$, $\overline{X}_{10} = (0, 0, t)$, $\overline{X}_{11} = (xt, yt, t^2)$.

Список № 2

1. $\Gamma_{jk}^i = \Gamma_{jk}^i(y)$ — произвольные функции;
2. $\Gamma_{11}^1 = \Gamma_{12}^1 = a$, $\Gamma_{12}^2 = \Gamma_{11}^2 \equiv 0$, $\Gamma_{22}^1 = \Gamma_{22}^1(y)$, $\Gamma_{22}^2 = \Gamma_{22}^2(y)$, где $a = \text{const}$;
3. $\Gamma_{jk}^i = a_{jk}^i$ — произвольные постоянные;
4. $\Gamma_{11}^1 = \Gamma_{12}^1 = a$, $\Gamma_{12}^2 = \Gamma_{11}^2 \equiv 0$, $\Gamma_{22}^1 = a_{22}^1$ и $\Gamma_{22}^2 = a_{22}^2$ — произвольные постоянные;
5. $\Gamma_{jk}^i = (1/y)a_{jk}^i$, где a_{jk}^i — произвольные постоянные (не все равные нулю);
6. $\Gamma_{11}^1 = \Gamma_{12}^1 = \Gamma_{11}^2 = \Gamma_{21}^2 \equiv 0$, $\Gamma_{22}^1 = (1/y)a_{22}^1$, $\Gamma_{22}^2 = (1/y)a_{22}^2$, где a_{22}^1 и a_{22}^2 — произвольные постоянные, из которых хотя бы одна не равна нулю;
7. $\Gamma_{11}^1 = \frac{2c}{y^2}$, $\Gamma_{12}^1 = -\frac{1}{y}$, $\Gamma_{22}^1 \equiv 0$, $\Gamma_{11}^2 = \frac{b}{y^3}$, $\Gamma_{12}^2 = \frac{c}{y^2}$, $\Gamma_{22}^2 = -2/y$, где b и c — произвольные константы;
8. $\Gamma_{12}^1 = \Gamma_{22}^1 \equiv 0$, $\Gamma_{11}^1 = \frac{2}{y}$, $\Gamma_{11}^2 = -\frac{4}{y}$, $\Gamma_{12}^2 = \frac{b}{y^2}$, $\Gamma_{22}^2 = -2/y$, где b — произвольная постоянная;
9. $\Gamma_{11}^1 = 2u(x)$, $\Gamma_{12}^1 = \Gamma_{22}^1 = \Gamma_{11}^2 = \Gamma_{22}^2 \equiv 0$, $\Gamma_{12}^2 = u(x)$, где $u(x)$ — любая функция $u(x) \neq \frac{-\varepsilon x + d}{\varepsilon x^2 + bx + c}$, $u' - u^2 \neq 0$;
10. $\left. \begin{array}{l} \Gamma_{11}^1 = -2e\frac{2x}{v}, \\ \Gamma_{12}^1 = -\varepsilon\frac{y}{v}, \\ \Gamma_{22}^1 = \Gamma_{11}^2 \equiv 0, \end{array} \right\}$
11. $\left. \begin{array}{l} \Gamma_{12}^2 = -\varepsilon\frac{x}{v}, \\ \Gamma_{22}^2 = -\varepsilon\frac{2y}{v}, \end{array} \right\}$ где $v = 1 + \varepsilon(x^2 + y^2)$;
12. $\Gamma_{12}^1 = \Gamma_{22}^1 = \Gamma_{11}^2 = \Gamma_{22}^2 \equiv 0$, $\Gamma_{11}^1 = 2b$, $\Gamma_{12}^2 = b$ ($b \neq 0$);
13. $\Gamma_{11}^1 = \frac{1}{3} + 2b$, $\Gamma_{12}^1 = \Gamma_{22}^1 = \Gamma_{11}^2 = \Gamma_{22}^2 \equiv 0$, $\Gamma_{12}^2 = -\frac{1}{3} + b$, где $b \neq -\frac{2}{3}, \frac{1}{3}$;
14. $\Gamma_{11}^1 = \frac{2}{3}b + 2c$, $\Gamma_{12}^1 = \Gamma_{22}^1 = \Gamma_{22}^2 \equiv 0$, $\Gamma_{11}^2 = (1 + b^2)y$, $\Gamma_{12}^2 = -\frac{2}{3}b + c$, где b и c — произвольные постоянные;
15. $\Gamma_{jk}^i \equiv 0$.

Замечание. Результаты Дж. Ливайна [5], использованные при доказательстве теорем 2 и 5, базируются на классификации С. Ли [7] алгебр векторных полей на плоскости.

Литература

1. Игошин В.А. *Пульверизационное моделирование квазигеодезических потоков* // ДАН СССР. – 1991. – Т. 320. – № 3. – С. 531–535.
2. Игошин В.А. *Пульверизационное моделирование. I* // Изв. вузов. Математика. – 1992. – № 6. – С. 63–70.
3. Игошин В.А. *Пульверизационное моделирование. II* // Изв. вузов. Математика. – 1994. – № 10. – С. 26–32.
4. Игошин В.А. *Пульверизационное моделирование. III* // Изв. вузов. Математика. – 1995. – № 5. – С. 39–50.
5. Levine J. *Classification of collineations in projectively and affinely connected spaces of two dimensions* // Ann. Math. – 1950. – V. 52. – № 2. – P. 465–477.
6. Аминова А.В. *Проективные преобразования как симметрии дифференциальных уравнений*. – Казанск. ун-т. – Казань, 1991. – 19 с. – Деп. в ВИНТИ 22.04.91, № 1707–В91.
7. Lie S., Engel F. *Theorie der Transformationsgruppen*. – Leipzig: Teubner, 1893. – Bd. 3. – 830 s.

*Нижегородский государственный
университет*

*Поступила
25.09.1995*