

УДК 514.752.6

Р. Я. Мацюк

**ИНФИНИТЕЗИМАЛЬНЫЕ СИММЕТРИИ ВИНТОВЫХ ЛИНИЙ
В ПЛОСКОМ ПРОСТРАНСТВЕ**

Пусть $T^{(n)}E$ обозначает пространство n -скоростей над (псевдо)евклидовым пространством E размерности n . Если x^1, \dots, x^n суть канонические координаты в E , при которых последняя компонента вектор-столбца $\begin{pmatrix} x^1 \\ \vdots \\ x^n \end{pmatrix}$ входит с положительным знаком в его скалярный квадрат, то пусть $x^{(0)}, \dots, x^{(n)}$ обозначают естественные координаты в $T^{(n)}E$, где каждое $x^{(s)}$ — это столбец высоты n , а $x^{(0)}$ совпадает с $\begin{pmatrix} x^1 \\ \vdots \\ x^n \end{pmatrix}$. Любой элемент пространства $T^{(n)}E$ можно получить, рассматривая параметрически заданную кривую $x(\tau)$ класса C^∞ в пространстве E и полагая $x^{(0)} = x(0), \dots, x^{(n)} = \frac{d^n x}{d\tau^n}(0)$, если 0 принадлежит интервалу изменения параметра. Пусть теперь открытое множество U в $T^{(n)}E$ определяется совокупностью условий:

$$\begin{aligned} \|x^{(1)}\| &\neq 0, \\ \|x^{(1)} \wedge x^{(2)}\| &\neq 0, \\ &\dots \\ \|x^{(1)} \wedge \dots \wedge x^{(n-1)}\| &\neq 0. \end{aligned}$$

Здесь и далее для столбцов типа $a^{(s)} = \begin{pmatrix} a^{(s)1} \\ \vdots \\ a^{(s)n} \end{pmatrix}$, $b^{(s)} = \begin{pmatrix} b^{(s)1} \\ \vdots \\ b^{(s)n} \end{pmatrix}$

использована сокращенная запись

$$a^{(1)} \wedge \dots \wedge a^{(l)} \cdot b^{(1)} \wedge \dots \wedge b^{(l)} = \det \begin{pmatrix} a^{(1)} & b^{(1)} & \dots & a^{(l)} & b^{(l)} \\ \vdots & \vdots & & \vdots & \vdots \\ a^{(l)} & b^{(l)} & \dots & a^{(l)} & b^{(l)} \end{pmatrix},$$

где произведение столбцов $a^{(s)} \cdot b^{(s)}$ понимается в метрике пространства E и, как всегда, $\|A\| = \sqrt{A \cdot A}$ для произвольной матрицы A .

На множестве U рассмотрим функции

$$K_1 = \frac{\|x^{(1)} \wedge x^{(2)}\|}{\|x^{(1)}\|^2},$$

$$K_l = \frac{\|x^{(1)} \wedge \dots \wedge x^{(l+1)}\| \cdot \|x^{(1)} \wedge \dots \wedge x^{(l-1)}\|}{\|x^{(1)} \wedge \dots \wedge x^{(l)}\|^2 \cdot \|x^{(1)}\|} \quad (l = 2, \dots, n-1),$$

которые можно интерпретировать как кривизны в точке $x(0)$ той кривой $x(\tau)$, которая определяет элемент $\begin{pmatrix} x^{(0)} \\ \vdots \\ x^{(n)} \end{pmatrix}$ пространства $T^{(n)}E$ [2].

Функции K_1, \dots, K_{n-1} не зависят от параметризации кривой $x(\tau)$ и поэтому определяют некоторую совокупность функций k_1, \dots, k_{n-1} на некотором подмножестве V многообразия контактных элементов порядка n $C^{(n)}E$ следующим образом. Пусть $t, x, p^{(1)}, \dots, p^{(n)}$ обозначают естественные координаты в

$$C^{(n)}E, \text{ где } t = x^n; \quad x = \begin{pmatrix} x^1 \\ \vdots \\ x^{n-1} \end{pmatrix}; \quad p^{(s)} = \begin{pmatrix} p^{(s)1} \\ \vdots \\ p^{(s)n-1} \end{pmatrix} \quad (s = 1, \dots, n).$$

Элемент пространства $C^{(n)}E$ можно интерпретировать как класс эквивалентных элементов пространства $\tilde{T}^{(n)}E \equiv T^{(n)}E \setminus \{x^{(0)}, 0, \dots, 0\}$, если считать две n -скорости эквивалентными в том случае, когда определяющие их кривые могут быть получены одна из другой заменой параметра. Естественные координаты в $C^{(n)}E$ некоторого класса эквивалентных n -скоростей совпадают тогда с координатами в $\tilde{T}^{(n)}E$ той n -скорости из упомянутого класса, для которой $x^{(1)n} = 1$, а $x^{(2)n} = \dots = x^{(n)n} = 0$. Соотношения, определяющие множество U и функции K_1, \dots, K_{n-1} на нем, согласованы с указанным отношением эквивалентности, поэтому для определения множества V в $C^{(n)}E$ и функций k_1, \dots, k_{n-1} на нем достаточно в этих соотношениях положить $x^{(1)n} = 1$, $x^{(2)n} = \dots = x^{(n)n} = 0$, $x^{(s)\alpha} = p^{(s)\alpha}$ ($s = 1, \dots, n$; $\alpha = 1, \dots, n-1$). Выражение $\|x^{(1)} \wedge \dots \wedge x^{(l)}\|^2$ преобразуется при этом следующим образом (подстановки σ действуют на множестве $\{1, \dots, l\}$):

$$\begin{aligned} x^{(1)} \wedge \dots \wedge x^{(l)} \cdot x^{(1)} \wedge \dots \wedge x^{(l)} &= \sum_{\sigma} \operatorname{sgn} \sigma x^{(1)\sigma_1} \cdot x^{(\sigma_1)} \cdot \dots \cdot x^{(l)\sigma_l} \cdot x^{(\sigma_l)} = \\ &= \sum_{\sigma} \operatorname{sgn} \sigma (p^{(1)} \cdot p^{(\sigma_1)} + \delta_{1,\sigma_1}) p^{(2)\sigma_2} \cdot p^{(\sigma_2)} \cdot \dots \cdot p^{(l)\sigma_l} \cdot p^{(\sigma_l)} = \\ &= \|p^{(1)} \wedge \dots \wedge p^{(l)}\|^2 + \|p^{(2)} \wedge \dots \wedge p^{(l)}\|^2. \end{aligned}$$

Здесь произведение столбцов $p^{(s)} \cdot p^{(s)}$ понимается в метрике гиперплоскости $x^{(n)} = 0$ пространства E , индуцированной метрикой пространства E . Таким образом, функции k_1, \dots, k_{n-1} задаются выражениями

$$\begin{aligned} k_1 &= \frac{\sqrt{(p^{(1)} \wedge p^{(2)})^2 + p^{(2)2}}}{\sqrt{(p^{(1)2} + 1)^3}}, \\ k_l &= \frac{\sqrt{(p^{(1)} \wedge \dots \wedge p^{(l+1)})^2 + (p^{(2)} \wedge \dots \wedge p^{(l+1)})^2} \times \\ &\quad \times \sqrt{(p^{(1)} \wedge \dots \wedge p^{(l-1)})^2 + (p^{(2)} \wedge \dots \wedge p^{(l-1)})^2}}{\sqrt{p^{(1)2} + 1} \sqrt{(p^{(1)} \wedge \dots \wedge p^{(l)})^2 + (p^{(2)} \wedge \dots \wedge p^{(l)})^2}} \\ &\quad (l = 2, \dots, n-1) \end{aligned}$$

и определены на множестве $V \subset C^{(n)}E$, заданном соотношениями

$$p^{(1)2} + 1 \neq 0, \quad (p^{(1)} \wedge \dots \wedge p^{(l)})^2 + (p^{(2)} \wedge \dots \wedge p^{(l)})^2 \neq 0 \quad (l = 2, \dots, n). \quad (i)$$

Для дальнейшего сузим V , положив $l = 2, \dots, n+1$.

Винтовые линии и только они являются интегральными линиями класса C^{n+1} системы внешних дифференциальных уравнений $dk_l = 0$ ($l = 1, \dots, n-1$), определенных на множестве V . Нас интересуют, таким образом, инфинитезимальные симметрии этой системы [3].

Если X обозначает генератор некоторой однопараметрической группы преобразований пространства E и $X = \tau \partial_t + \xi \partial_x$, то генератор Z продолженной группы, действующей в пространстве $C^{(n)}E$, задается формулами [1]

$$Z = \tau \partial_t + \xi \partial_x + \sum_{s=1}^n \pi^{(s)} \partial_{p^{(s)}}, \quad (ii)$$

$$\pi^{(s)} = -D^s \varphi + p^{(s+1)} \tau \quad (s = 1, \dots, n),$$

где $\varphi = p^{(1)} \tau - \xi$, а $D^{(s)}$ обозначает s -ю степень оператора полного дифференцирования D :

$$D = \partial_t + p^{(1)} \partial_x + p^{(2)} \partial_{p^{(1)}} + \dots + p^{(s+1)} \partial_{p^{(s)}} + \dots$$

Пусть $\Theta_1, \dots, \Theta_n$ обозначают контактные формы на пространстве $C^{(n)}E$:

$$\Theta_s = dp^{(s-1)} - p^{(s)} dt.$$

Тогда Z будет инфинитезимальной симметрией системы $dk_1 = 0, \dots, dk_{n-1} = 0$ в том и только в том случае, если везде на V выполнено следующее условие [3]:

$$Zdk_l = \sum_{m=1}^{n-1} h_{lm} dk_m + \sum_{s=1}^n l_{ls} \Theta_s \quad (l = 1, \dots, n-1), \quad (iii)$$

где h_{lm} и l_{ls} обозначают некоторые непрерывные на V функции, а запись $Z\omega$ означает операцию взятия производной Ли от внешней дифференциальной формы ω по направлению поля Z .

Пусть $w_{(t)}$, $w_{(x)}$, $w_{(s)}$ обозначают соответственно строки из коэффициентов, стоящих при дифференциалах dt , dx^α , $dp^{(s)\alpha}$ ($s = 1, \dots, n$) в выражении

$$\omega = w_{(t)} dt + w_{(x)\alpha} dx^\alpha + w_{(1)\alpha} dp^{(1)\alpha} + \dots + w_{(n)\alpha} dp^{(n)\alpha}$$

для произвольной 1-формы ω . Пусть, кроме того, используются обозначения: $p = p^{(1)}$, $q = p^{(2)}$, $r = p^{(3)}$. Тогда условие (iii) при $l = 1$ следующим образом распадается на тождества в переменных $t, x, p, \dots, p^{(n)}$, получающиеся приравниванием выражений, которые включают дифференциалы одинаковых переменных:

$$\begin{aligned} (Zdk_1)_{(t)} &= h_{11} dk_{1(t)} + h_{12} dk_{2(t)} + \dots + h_{1n-1} dk_{n-1(t)} - l_{11} p - \\ &\quad - l_{12} q - l_{13} r - \dots - l_{1n} p^{(n)}, \\ (Zdk_1)_{(x)} &= h_{11} dk_{1(x)} + h_{12} dk_{2(x)} + \dots + h_{1n-1} dk_{n-1(x)} + l_{11}, \\ (Zdk_1)_{(p)} &= h_{11} dk_{1(p)} + h_{12} dk_{2(p)} + \dots + h_{1n-1} dk_{n-1(p)} + l_{12}, \\ (Zdk_1)_{(q)} &= h_{11} dk_{1(q)} + h_{12} dk_{2(q)} + \dots + h_{1n-1} dk_{n-1(q)} + l_{13}, \\ 0 &= h_{12} dk_{2(r)} + \dots + h_{1n-1} dk_{n-1(r)} + l_{14}, \\ \dots & \\ 0 &= h_{1s-1} dk_{s-1(s)} + \dots + h_{1n-1} dk_{n-1(s)} + l_{1s+1}, \\ \dots & \\ 0 &= h_{1n-2} dk_{n-2(n-1)} + h_{1n-1} dk_{n-1(n-1)} + l_{1n}, \\ 0 &= h_{1n-1} dk_{n-1(n)}. \end{aligned}$$

Из последних $n + 1$ тождества можно найти функции l_{11}, \dots, l_{1n} и подставить в первое, которое тогда примет вид

$$\begin{aligned} (Zdk_1)_{(t)} &= h_{11} [dk_{1(t)} + p dk_{1(x)} + q dk_{1(p)} + r dk_{1(q)}] + \dots \\ &\quad + h_{1n-2} [dk_{n-2(t)} + p dk_{n-2(x)} + q dk_{n-2(p)} + r dk_{n-2(q)}] + \dots \\ &\quad + p^{(n)} dk_{n-2(n-1)} - p (Zdk_1)_{(x)} - q (Zdk_1)_{(p)} - r (Zdk_1)_{(q)}. \end{aligned}$$

Тождество это можно рассматривать на подмногообразии в V , определяемом требованием, чтобы коэффициенты при функциях h_{11}, \dots, h_{1n-2} обращались в нуль. Тогда для определения поля Z остается уравнение

$$(Zdk_1)_{(t)} + p(Zdk_1)_{(x)} + q(Zdk_1)_{(p)} + r(Zdk_1)_{(q)} = 0, \quad (1)$$

в котором переменные p, q, r связаны условием

$$qdk_{1(p)} + rdk_{1(q)} = 0. \quad (2)$$

Легко подсчитать внешний дифференциал dk_1 . Если ввести обозначение $a = (p^2 + 1)q - p(p \cdot q)$ и для всякого столбца b под символом db понимать столбец, составленный из дифференциалов компонент столбца b , тогда для dk_1 получим следующее выражение:

$$dk_1 = \frac{a \cdot [-(p \cdot q) dp - 2q(p \cdot dp) + (1 + p^2) dq]}{(1 + p^2)^{3/2} (a \cdot q)^{1/2}}.$$

Условие (2) переписывается следующим образом:

$$(1 + p^2)(a \cdot r) = 3(a \cdot q)(p \cdot q). \quad (3)$$

Пусть $r = \frac{r}{\|r\|}$. Уравнение (1) можно умножить на величину $(1 + p^2)(a \cdot r)$ и в полученном выражении использовать (3). Тогда

$$(1 + p^2)(a \cdot r)(Zdk_1)_{(t)} + (1 + p^2)(a \cdot r)p(Zdk_1)_{(x)} + (1 + p^2)(a \cdot r)q(Zdk_1)_{(p)} + 3(a \cdot q)(p \cdot q)r(Zdk_1)_{(q)} = 0. \quad (4)$$

Поскольку теперь уже единичный вектор r совершенно произвольный, можно приравнять к нулю коэффициент при нем. Умножая полученное выражение внешним образом на столбец a , приходим к уравнению

$$a \wedge (Zdk_1)^{(q)} = 0, \quad (5)$$

где $(Zdk_1)^{(q)}$ обозначает столбец, полученный из строки $(Zdk_1)_{(q)}$ поднятием индекса с помощью рассматриваемой метрики. Производную Ли Zdk_1 подсчитать просто, и уравнение (5) приведет к следующему:

$$a \wedge Z[-(p \cdot q)(a \cdot dp) - 2(a \cdot q)(p \cdot dp) + (1 + p^2)(a \cdot dq)]^{(q)} = 0,$$

которое с использованием формулы (ii)* поля Z примет вид

$$(1 + p^2)a \wedge Za - 2(1 + p^2)(\partial_t + p\partial_x)a \wedge \partial_o^*(a \cdot \Phi) - (1 + p^2)a \wedge \partial_x^*(a \cdot \Phi) = 0,$$

где звездочкой обозначено поднятие индекса в строке ∂_x или ∂_p . Оператор ∂_p во втором слагаемом не должен действовать на столбец a , и оно преобразовывается дальше: $a \wedge \partial_p^*(a \cdot \Phi) = a \wedge a\tau = 0$. Тогда исходное уравнение (1) приобретает окончательный вид

$$a \wedge Za - a \wedge \partial_x^*(a \cdot \Phi) = 0. \quad (6)$$

Уравнение (6) должно выполняться тождественно по переменным p и q и приводит к следующим условиям:

$$\partial_x^* + \partial_t \xi = 10, \quad (7)$$

$$p^2 \partial_t \tau - p \partial_x (p \cdot \xi) = 0, \quad (8)$$

$$\partial_{tt} \xi = 0, \quad (9)$$

$$p \partial_{tt} \tau - 2p \partial_x \partial_t \xi = 0, \quad (10)$$

$$2p(p \partial_x) \partial_t \tau - (p \partial_x)^2 \xi = 0, \quad (11)$$

$$(p \partial_x)^2 \tau = 0. \quad (12)$$

* Если $D_{(1)} = \partial_t + p\partial_x$, то $\pi^{(1)} = -D_{(1)}\Phi$, а $\pi^{(2)} = -D_{(1)}^2\Phi - (q\partial_x)\Phi - 2D_{(1)}q\tau$.

Продифференцируем (7) и (8) по переменной t и примем во внимание (9) и (10), умноженное на p . Тогда получим, что $\partial_x \partial_t \tau = 0$ и $p \partial_x (p \cdot \partial_t \xi) = 0$. Если подставить эти результаты соответственно в (11) и (10), то получим, что $(p \partial_x)^2 \xi = 0$ и $\partial_{tt} \tau = 0$. Учитывая условие (12), видим, что все вторые производные от τ и ξ равны нулю. Из тождеств (8) и (7) следует, что

$$2\delta_{\alpha}^{\beta} \partial_t \tau = \xi_{\alpha}^{\beta} + \xi_{\beta}^{\alpha}, \quad (13)$$

$$\tau_{,\alpha} + \partial_t \xi_{\alpha} = 0 \quad (\alpha, \beta = 1, \dots, n-1), \quad (14)$$

откуда сразу видно, что искомым генератор X симметрии системы $dk_l = 0$ ($l = 1, \dots, n-1$) разлагается по генераторам псевдоевклидовой группы пространства E и по генератору однородных растяжений $X_d = x \cdot \partial_x$.

Выполнение соотношения (iii) для генератора X_d следует из того, что $Z_d k_l = k_l$ ($l = 1, \dots, n-1$). При этом используется формула

$$\begin{aligned} Z_d [(p^{(1)} \wedge \dots \wedge p^{(l)})^2 + (p^{(2)} \wedge \dots \wedge p^{(l)})^2] = \\ = 2 \sum_{m=1}^{l-1} m [(p^{(1)} \wedge \dots \wedge p^{(l)})^2 + (p^{(2)} \wedge \dots \wedge p^{(l)})^2]. \end{aligned} \quad (15)$$

То, что соотношения (i) инвариантны относительно растяжений, также следует из (15).

Если $\dim E = 2$, то правая часть уравнения (5) равна нулю тождественно. В этом случае необходимо использовать непосредственно уравнение (4). Инфинитезимальные симметрии окажутся тогда генераторами конформной группы пространства E .

Рассуждения остаются в силе, если в системе $dk_1 = \dots = dk_{n-1} = 0$ отбросить все уравнения, кроме первого. Таким образом, инфинитезимальные симметрии линий постоянной первой кривизны также натянуты на генераторы однородных растяжений (и псевдоевклидовых движений).

1. Овсянников Л. В. Групповой анализ дифференциальных уравнений.— М. : Наука, 1978.— 400 с.
2. Шилов Г. Е. Математический анализ : Функции одного переменного.— М. : Наука, 1970.— Ч. 3. 352 с.
3. Hermann R. Geometry, physics, and systems.— New York : Dekker, 1973.— 306 p.

Институт прикладных проблем
механики и математики АН УССР

Поступила в редколлегию
25.06.80

УДК 517.968.23

А. И. Песчанский, В. В. Шевчик

О ПЛОЩАДНОЙ ЗАДАЧЕ СО СДВИГОМ

Площадной задачей со сдвигом в работе [5] названа задача с аналитическим сдвигом для полуплоскости:

$$G^+(z) \Phi^+(z + \beta i) - \lambda \Phi^+(z) = H^+(z) \quad (\beta > 0), \quad (1)$$

где $G^+(z)$, $H^+(z)$ — заданные функции, аналитические в верхней полуплоскости; $\Phi^+(z)$ — искомая функция, удовлетворяющая соотношению (1).

Задача (1) — частный случай сложной, более общей задачи

$$G^+(z) \Phi^+(a^+(z)) - \lambda \Phi^+(z) = H^+(z) \quad (2)$$

с произвольным сдвигом $a^+(z)$ верхней полуплоскости на себя. Нам неизвестны какие-либо попытки провести исследование задачи (2) при общих предположениях относительно функции $a^+(z)$. Что касается задачи (1), то при значительных ограничениях она рассматривалась в работах [3, 6], а в