

В.А. КЫРОВ

## ПРОЕКТИВНАЯ ГЕОМЕТРИЯ И ТЕОРИЯ ФИЗИЧЕСКИХ СТРУКТУР

*Аннотация.* В данной работе устанавливается связь  $s$ -метрических физических структур ранга  $(s + 3, 2)$  с проективной геометрией. В частности, находятся явные функциональные связи, задающие феноменологическую симметрию. При  $s = 1$  данная связь выражается через сложное отношение четырех точек. Доказывается, что эти функциональные связи приводят к группе проективных преобразований.

*Ключевые слова:* физическая структура, проективная геометрия.

УДК: 514.14

*Abstract.* In this paper we establish connection between  $s$ -metric physical structures of rank  $(s + 3, 2)$  and projective geometry. In particular, we find explicit functional relations determining phenomenological symmetry. For  $s = 1$ , this relation is expressed in terms of the anharmonic ratio of four points. We prove that these functional relations lead to the group of projective transformations.

*Keywords:* physical structure, projective geometry.

**1.  $s$ -метрическая физическая структура ранга  $(s + 3, 2)$ .** Определим  $s$ -метрическую физическую структуру ранга  $(n + 1, m + 1)$ ,  $s \geq 1$  ([1], с. 16), которую иногда будем называть просто физической структурой. Для этого рассмотрим три многообразия  $R^s$ ,  $R^{sm}$  и  $R^{sn}$ , а также функцию  $f : R^{sm} \times R^{sn} \rightarrow R^s$  с областью определения  $S_f$ , которая на элементах действует так:  $f : \langle i\alpha \rangle \mapsto (f^1(i\alpha), \dots, f^s(i\alpha))$ , и удовлетворяет свойствам

- 1)  $S_f$  — открытое и плотное подмножество в  $R^{sm} \times R^{sn}$ ,
- 2) функция  $f$  достаточно гладкая в области своего определения,
- 3)  $s$ -метрика  $f$  невырождена, т.е. открыты и плотны множества  $M \subset (R^{sn})^m$  и  $N \subset (R^{sm})^n$  такие, что для любых  $i_1, \dots, i_n \in M$  и  $\alpha_1, \dots, \alpha_m \in N$  якобианы

$$\frac{\partial(f^1(i\alpha), \dots, f^s(i\alpha), \dots, f^1(i\alpha_m), \dots, f^s(i\alpha_m))}{\partial(x_i^1, \dots, x_i^{sm})},$$
$$\frac{\partial(f^1(i_1\alpha), \dots, f^s(i_1\alpha), \dots, f^1(i_n\alpha), \dots, f^s(i_n\alpha))}{\partial(\xi_\alpha^1, \dots, \xi_\alpha^{sn})}, \quad (*)$$

где  $x_i^1, \dots, x_i^{sm}$  — координаты точки  $i$ , а  $\xi_\alpha^1, \dots, \xi_\alpha^{sn}$  — координаты точки  $\alpha$ , не равны нулю.

Определенную таким способом функцию  $f$  будем называть метрической,  $s$ -метрической или просто  $s$ -метрикой (выполнимость метрических аксиом не требуется). Введем также

---

Поступила 04.07.2005, окончательный вариант — 05.04.2007

функцию  $F : R^{sm(n+1)} \times R^{sn(m+1)} \rightarrow R^{s(m+1)(n+1)}$ , ставящая кортежу  $\langle i_1 \dots i_{n+1}; \alpha_1 \dots \alpha_{m+1} \rangle$  в соответствие точку  $(f(i_1 \alpha_1), \dots, f(i_{n+1} \alpha_{m+1})) \in R^{s(m+1)(n+1)}$ . Область определения  $S_F$  этой функции открыта и плотна в  $R^{sm(n+1)} \times R^{sn(m+1)}$ .

Говорят, что  $s$ -метрика  $f$  задает на  $R^s$ ,  $R^{sm}$  и  $R^{sn}$   $s$ -метрическую физическую структуру ранга  $(n + 1, m + 1)$ , если выполняется аксиома феноменологической симметрии:

- 4) для каждого кортежа  $\langle i_1 \dots i_{n+1}; \alpha_1 \dots \alpha_{m+1} \rangle$  из плотного множества в  $S_F$  и некоторой его окрестности  $U(\langle i_1 \dots i_{n+1}; \alpha_1 \dots \alpha_{m+1} \rangle)$  найдется такая гладкая  $s$ -компонентная функция  $\Phi : \varepsilon \rightarrow R^s$ , определенная в некоторой области  $\varepsilon \subset R^{s(n+1)(m+1)}$ , содержащей точку  $F(\langle i_1 \dots i_{n+1}; \alpha_1 \dots \alpha_{m+1} \rangle)$ , что в ней  $\text{rang } \Phi = s$  и множество  $F(U(\langle i_1 \dots i_{n+1}; \alpha_1 \dots \alpha_{m+1} \rangle))$  является подмножеством множества нулей функции  $\Phi$ , т. е.

$$\Phi(f(i_1 \alpha_1), \dots, f(i_1 \alpha_{m+1}), \dots, f(i_{n+1} \alpha_1), \dots, f(i_{n+1} \alpha_{m+1})) = 0 \tag{1}$$

для всех кортежей из  $U(\langle i_1 \dots i_{n+1}; \alpha_1 \dots \alpha_{m+1} \rangle)$ .

Ниже рассматриваются два случая  $n = s + 2, m = 1$  и  $n = s + 1, m = 1$ .

**Теорема 1.**  $s$ -метрика  $f = (f^1, \dots, f^s) : R^s \times R^{s(s+2)} \rightarrow R^s$  с координатным представлением

$$\begin{aligned} f^1 &= \frac{x^1 \xi^1 + \dots + x^s \xi^s + \xi^{s+1}}{x^1 \xi^{s^2+s+1} + \dots + x^{s-1} \xi^{s^2+2s-1} + x^s + \xi^{s^2+2s+1}}, \\ f^2 &= \frac{x^1 \xi^{s+2} + \dots + x^s \xi^{2s+1} + \xi^{2s+2}}{x^1 \xi^{s^2+s+1} + \dots + x^{s-1} \xi^{s^2+2s-1} + x^s + \xi^{s^2+2s+1}}, \\ &\dots \dots \dots \\ f^s &= \frac{x^1 \xi^{s^2} + \dots + x^s \xi^{s^2+s-1} + \xi^{s^2+s}}{x^1 \xi^{s^2+s+1} + \dots + x^{s-1} \xi^{s^2+2s-1} + x^s + \xi^{s^2+2s+1}} \end{aligned} \tag{2}$$

задает физическую структуру ранга  $(s + 3, 2)$ .

*Доказательство.* Непосредственной проверкой убеждаемся в существовании открытой и плотной области определения гладкой функции (2), а также в ее невырожденности. Последнее сводится к вычислению якобианов (\*), которые отличны от нуля в открытых и плотных множествах. Доказательство феноменологической симметрии сводится к вычислению ранга матрицы Якоби отображения  $F$

$$\begin{pmatrix} \frac{\partial f(i_1 \alpha_1)}{\partial x_{i_1}} & 0 & \dots & 0 & 0 & \frac{\partial f(i_1 \alpha_1)}{\partial \xi_{\alpha_1}} & 0 & \dots & 0 & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & \dots & 0 & \frac{\partial f(i_{s+3} \alpha_2)}{\partial x_{i_{s+3}}} & 0 & 0 & \dots & 0 & \frac{\partial f(i_{s+3} \alpha_2)}{\partial \xi_{\alpha_2}} \end{pmatrix},$$

где введены сокращенные обозначения

$$\frac{\partial f}{\partial x} = \begin{pmatrix} \frac{\partial f^1}{\partial x^1} & \dots & \frac{\partial f^1}{\partial x^s} \\ \dots & \dots & \dots \\ \frac{\partial f^s}{\partial x^1} & \dots & \frac{\partial f^s}{\partial x^s} \end{pmatrix}, \quad \frac{\partial f}{\partial \xi} = \begin{pmatrix} \frac{\partial f^1}{\partial \xi^1} & \dots & \frac{\partial f^1}{\partial \xi^{s(s+2)}} \\ \dots & \dots & \dots \\ \frac{\partial f^s}{\partial \xi^1} & \dots & \frac{\partial f^s}{\partial \xi^{s(s+2)}} \end{pmatrix}.$$

Очевидно, матрица Якоби имеет  $2s(s+3)$  строк и  $s(3s+7)$  столбцов, причем число столбцов больше числа строк при любом натуральном  $s$ . Непосредственной проверкой убеждаемся, что ранг матрицы Якоби равен  $s(2s+5)$  в открытой и плотной области определения функции  $F$ . По теореме о неявной функции из этого следует существование функциональной связи

между  $f(i_1\alpha_1), \dots, f(i_{s+3}\alpha_2)$  для произвольной точки окрестности  $U(\langle i_1 \dots i_{s+3}; \alpha_1\alpha_2 \rangle)$ , где  $\langle i_1 \dots i_{s+3}; \alpha_1\alpha_2 \rangle \in S_F$ , т. е. приходим к тождеству (1).  $\square$

Для одномерной физической структуры ранга (4, 2) и двуметрической физической структуры ранга (5, 2) в работе ([2], сс. 96, 106) доказано их существование и единственность. В теореме 1 установлено только существование. Явное выражение для функциональной связи (1) найдено только для (4, 2). Ниже используется

**Теорема 2** ([1]). *В группе движений  $s$ -компонентной метрической функции  $f(x, \xi)$  локальное действие  $\lambda(x, a)$  группы  $G^{s(s+2)}$  в  $R^s$  совпадает с этой функцией с точностью до масштабного преобразования  $\psi : R^s \rightarrow R^s$  и локальных диффеоморфизмов  $v : R^s \rightarrow R^s$  и  $w : R^{s(s+2)} \rightarrow R^{s(s+2)}$ . Обратно, всякое невырожденное локальное действие  $\lambda(x, a)$  группы  $G^{s(s+2)}$  в  $R^s$  совпадает с этой функцией с точностью до масштабного преобразования  $\psi : R^s \rightarrow R^s$  и локальных диффеоморфизмов  $v : R^s \rightarrow R^s$  и  $w : R^{s(s+2)} \rightarrow R^{s(s+2)}$  с некоторой функцией  $f(x, \xi)$ , задающей на многообразиях  $R^s$  и  $R^{s(s+2)}$   $s$ -метрическую физическую структуру ранга  $(s+3, 2)$ .*

**2. Одномерная проективная геометрия.** Рассмотрим одномерную физическую структуру ранга (4, 2) с метрической функцией  $f : R \times R^3 \rightarrow R$

$$f = \frac{x\xi + \eta}{x + \theta}, \quad (3)$$

где  $x$  — координата в  $R$ , а  $\xi, \eta, \theta$  — координаты в  $R^3$ . Функциональная связь (1) в явном виде записывается так:

$$\begin{vmatrix} f(i\alpha) & f(i\beta) & f(i\alpha)f(i\beta) & 1 \\ f(j\alpha) & f(j\beta) & f(j\alpha)f(j\beta) & 1 \\ f(k\alpha) & f(k\beta) & f(k\alpha)f(k\beta) & 1 \\ f(l\alpha) & f(l\beta) & f(l\alpha)f(l\beta) & 1 \end{vmatrix} = 0.$$

Эту связь можно переписать

$$\frac{\begin{vmatrix} f(i\alpha) & 1 \\ f(k\alpha) & 1 \end{vmatrix}}{\begin{vmatrix} f(j\alpha) & 1 \\ f(k\alpha) & 1 \end{vmatrix}} \div \frac{\begin{vmatrix} f(i\alpha) & 1 \\ f(l\alpha) & 1 \end{vmatrix}}{\begin{vmatrix} f(j\alpha) & 1 \\ f(l\alpha) & 1 \end{vmatrix}} = \frac{\begin{vmatrix} f(i\beta) & 1 \\ f(k\beta) & 1 \end{vmatrix}}{\begin{vmatrix} f(j\beta) & 1 \\ f(k\beta) & 1 \end{vmatrix}} \div \frac{\begin{vmatrix} f(i\beta) & 1 \\ f(l\beta) & 1 \end{vmatrix}}{\begin{vmatrix} f(j\beta) & 1 \\ f(l\beta) & 1 \end{vmatrix}}. \quad (4)$$

Метрическая функция (3) естественно расширяется до функции

$$f : RP^1 \times RP^3 \rightarrow RP^1. \quad (5)$$

В неоднородных проективных координатах эта метрическая функция имеет вид (3). Для записи (5) в однородных проективных координатах осуществим подстановки:  $x \rightarrow x/y$ ,  $\xi \rightarrow \xi/\nu$ ,  $\eta \rightarrow \eta/\nu$ ,  $\theta \rightarrow \theta/\nu$ ,  $f \rightarrow f^1/f^2$ . Тогда

$$f_1 = x\xi + y\eta, \quad f_2 = x\nu + y\theta.$$

Левая часть тождества (4) в одномерной проективной геометрии интерпретируется как сложное отношение четырех точек  $f(i\alpha), f(j\alpha), f(k\alpha), f(l\alpha)$ . Это сложное отношение можно выразить через координаты точек  $i, j, k, l \in RP^1$ .

**Лемма.** *Для произвольных четырех точек  $i, j, k, l \in RP^1$  и  $\alpha \in RP^3$  справедливо тождество*

$$\frac{f(i\alpha) - f(k\alpha)}{f(j\alpha) - f(k\alpha)} \div \frac{f(i\alpha) - f(l\alpha)}{f(j\alpha) - f(l\alpha)} = \frac{x_i - x_k}{x_j - x_k} \div \frac{x_i - x_l}{x_j - x_l}.$$

Для доказательства необходимо в левую часть тождества (4) подставить явное выражение для метрической функции (3).  $\square$

Как известно, в проективной геометрии сложное отношение четырех точек является инвариантом проективных преобразований ([3], с. 432). При этом метрическая функция  $f(i\alpha)$  с произвольной точкой  $\alpha$  рассматривается как множество проективных преобразований проективной прямой, причем координаты точки  $\alpha$  выступают как параметры группы, а метрическая функция — как координата преобразованной точки.

Группа движений физической структуры ранга (4, 2) с метрической функцией (3) действует сразу на двух множествах:  $R$  и  $R^3$ . Действие на первом множестве задается уравнением

$$x' = \frac{ax + b}{cx + d}, \quad ad - bc \neq 0, \quad (6)$$

а на втором множестве — системой уравнений

$$\xi' = \frac{d\xi - c\eta}{d - c\theta}, \quad \eta' = \frac{a\eta - b\xi}{d - c\theta}, \quad \theta' = \frac{a\theta - b}{d - c\theta}.$$

Эти формулы легко обобщаются на проективные пространства. Заметим, что если в (6)  $a, b, c, d$  рассмотреть как однородные координаты в  $RP^3$ , а  $x$  — как неоднородную координату в  $RP^1$ , то  $x'$  можно интерпретировать как метрическую функцию. Из уравнения (6) следует, что группа проективных преобразований прямой  $RP^1$  имеет три независимых параметра, поэтому инварианты этой группы можно построить минимум на четырех точках.

**Теорема 3.** *Четырехточечный инвариант группы проективных преобразований (6) проективной прямой  $RP^1$  является функцией от сложного отношения четырех точек  $i, j, k, l$ , который в неоднородных координатах представим в виде*

$$\varphi = \varphi((ijkl)), \quad (ijkl) = \frac{x_i - x_k}{x_j - x_k} \div \frac{x_i - x_l}{x_j - x_l}.$$

*Доказательство.* Рассмотрим сначала  $R$  и произвольные четыре точки  $i, j, k, l \in R$ . Пусть  $\psi(x_i, x_j, x_k, x_l)$  — четырехточечный инвариант группы (6), где, например,  $x_i$  — координата точки  $i$ . Условие инвариантности записывается так:  $\psi(x'_i, x'_j, x'_k, x'_l) = \psi(x_i, x_j, x_k, x_l)$ , причем штрихованные координаты выражаются через нештрихованные по формуле (6). Дифференцируя это тождество по независимым параметрам в окрестности тождественного преобразования, получаем к уравнения

$$\begin{aligned} x_i \frac{\partial \psi}{\partial x_i} + x_j \frac{\partial \psi}{\partial x_j} + x_k \frac{\partial \psi}{\partial x_k} + x_l \frac{\partial \psi}{\partial x_l} &= 0, \\ \frac{\partial \psi}{\partial x_i} + \frac{\partial \psi}{\partial x_j} + \frac{\partial \psi}{\partial x_k} + \frac{\partial \psi}{\partial x_l} &= 0, \\ x_i^2 \frac{\partial \psi}{\partial x_i} + x_j^2 \frac{\partial \psi}{\partial x_j} + x_k^2 \frac{\partial \psi}{\partial x_k} + x_l^2 \frac{\partial \psi}{\partial x_l} &= 0. \end{aligned}$$

Интегрируя найденную систему, приходим к утверждению теоремы для  $R$ . На проективную прямую  $RP^1$  этот инвариант обобщается естественным образом.  $\square$

Справедлива также и обратная

**Теорема 4.** *Преобразования проективной прямой  $RP^1$ , сохраняющие сложное отношение четырех точек  $(ijkl)$  — это в точности проективные преобразования.*

*Доказательство* проведем в области действия неоднородных координат, а затем обобщим результаты на всю проективную прямую. Зададим локальное преобразование в  $RP^1$  уравнением  $x' = \lambda(x)$ . Условие инвариантности сложного отношения записывается так:

$$\frac{\lambda_i - \lambda_k}{\lambda_j - \lambda_k} \frac{\lambda_j - \lambda_l}{\lambda_i - \lambda_l} = \frac{x_i - x_k}{x_j - x_k} \frac{x_j - x_l}{x_i - x_l}, \quad (**)$$

где, например,  $\lambda_i = \lambda(x_i)$ . Разрешая тождество  $(**)$  относительно  $\lambda_i$ , затем фиксируя точки  $j, k, l$  и от  $i$  переходя к безындексным обозначениям, получаем (6), т. е. проективные преобразования в неоднородных координатах. Как уже известно, эта формула легко обобщается на проективную прямую.  $\square$

Из теорем 3 и 4 следует, что по сложному отношению четырех точек проективной прямой  $RP^1$  находится группа проективных преобразований, а по этой группе восстанавливается сложное отношение.

**3. Двумерная проективная геометрия.** Рассмотрим двуметрическую физическую структуру ранга (5,2). Двуметрическую функцию  $f : R^2 \times R^8 \rightarrow R^2$  в координатах можно записать так [1]:

$$f^1 = \frac{x\xi + y\eta + \rho}{x + y\varphi + \omega}, \quad f^2 = \frac{x\mu + y\nu + \tau}{x + y\varphi + \omega}, \quad (7)$$

где  $x, y$  — координаты в  $R^2$ , а  $\xi, \eta, \mu, \nu, \rho, \tau, \varphi, \omega$  — координаты в  $R^8$ . Она естественно расширяется на проективные пространства

$$f : RP^2 \times RP^8 \rightarrow RP^2. \quad (8)$$

В неоднородных проективных координатах функция (8) записывается формулами (7), а в однородных проективных координатах — в виде

$$f_1 = x\xi + y\eta + z\rho, \quad f_2 = x\mu + y\nu + z\tau, \quad f_3 = x\theta + y\varphi + z\omega,$$

причем неоднородные координаты связаны с однородными:  $x/z, y/z, \xi/\theta, \eta/\theta, \rho/\theta, \mu/\theta, \nu/\theta, \tau/\theta, \varphi/\theta, \omega/\theta, f_1/f_3, f_2/f_3$ .

Группа движений двуметрической физической структуры ранга (5,2) с метрической функцией (7) действует сразу на двух множествах:  $R^2$  и  $R^8$ . Действие на первом множестве задается уравнениями

$$x' = \frac{a_1x + a_2y + a_3}{c_1x + c_2y + c_3}, \quad y' = \frac{b_1x + b_2y + b_3}{c_1x + c_2y + c_3}, \quad (9)$$

причем

$$\begin{vmatrix} a_1 & a_2 & a_3 \\ b_1 & b_2 & b_3 \\ c_1 & c_2 & c_3 \end{vmatrix} \neq 0.$$

Действие на втором множестве найдем в следующем пункте. Заметим, что если в уравнениях (9) параметры  $a_1, a_2, a_3, b_1, b_2, b_3, c_1, c_2, c_3$  рассмотреть как однородные координаты в  $RP^8$ , а  $x, y$  — как неоднородную координату в  $RP^2$ , то  $x', y'$  по теореме 2 интерпретируются как компоненты двуметрической функции физической структуры ранга (5,2). Таким образом, задание физической структуры на  $RP^2 \times RP^8$  с метрической функцией (8) определяет проективную геометрию в  $RP^2$ . Как следует из предыдущих рассуждений и теоремы об эквивалентности феноменологической и групповой симметрий, это равносильно заданию в  $RP^2$  проективной группы. Данный подход согласуется с “Эрлангенской программой” Ф. Клейна: геометрия — множество с группой преобразований на нем. Найдем теперь функциональную связь для двуметрической физической структуры ранга (5,2).

**Теорема 5.** *Функциональная связь, выражающая феноменологическую симметрию ранга (5, 2) с двуметрической функцией (8), задается для произвольных пяти точек  $i, j, k, l, m \in RP^2$  и  $\alpha, \beta \in RP^8$  парой тождеств*

$$\frac{f(\langle ikl \rangle)}{f(\langle jkl \rangle)} \div \frac{f(\langle ikm \rangle)}{f(\langle jkm \rangle)} = (\alpha \rightarrow \beta), \quad \frac{f(\langle ikl \rangle)}{f(\langle jkl \rangle)} \div \frac{f(\langle ilm \rangle)}{f(\langle jlm \rangle)} = (\alpha \rightarrow \beta), \quad (10)$$

где, например,

$$f(\langle ikl \rangle) = \begin{vmatrix} f^1(i\alpha) & f^2(i\alpha) & 1 \\ f^1(k\alpha) & f^2(k\alpha) & 1 \\ f^1(l\alpha) & f^2(l\alpha) & 1 \end{vmatrix}$$

и выражения, стоящие справа в (10), — это левые части с заменой координат точки  $\alpha$  на координаты точки  $\beta$ .

*Доказательство.* Воспользуемся методами двумерной проективной геометрии ([3], с. 432). В проективной геометрии доказывается, что на произвольных пяти точках из  $RP^2$  можно построить инвариант, представляемый двухкомпонентной функцией  $\phi = (\phi^1, \phi^2)$ , причем число точек уменьшить нельзя (это устанавливается непосредственными рассуждениями). Последнее также вытекает из следующих качественных рассуждений. Из уравнений проективной группы (9) следует, что группа проективных преобразований плоскости  $RP^2$  имеет восемь независимых параметров, поэтому инварианты этой группы можно построить минимум на пяти точках, у которых 10 координат ( $2 = 10 - 8$ ). Пусть  $M_1, M_2, M_3, M_4, M_5$  — произвольные пять точек из  $RP^2$ . Пусть прямые  $M_1M_2$  и  $M_5M_4$  пересекаются в точке  $P$ ,  $M_1M_2$  и  $M_3M_4$  — в точке  $Q$ , а  $M_5M_4$  и  $M_3M_2$  — в  $R$ . Тогда, как доказано в проективной геометрии, искомые инварианты — это сложные отношения  $\phi^1 = (M_1QM_2P)$ ,  $\phi^2 = (M_5RM_4P)$ . Расписывая эти инварианты через координаты пяти точек  $M_1, M_2, M_3, M_4, M_5$ , а затем вместо них подставляя значения двуметрики  $f = (f^1, f^2)$  с различными  $\alpha$  и  $\beta$ , которые можно интерпретировать как преобразования из проективной группы, приходим к тождествам (10).  $\square$

Определим правило записи функциональных связей. Выделим на плоскости пять упорядоченных точек  $i, j, k, l, m$  и выделим шесть троек (симплексов):  $\langle ikl \rangle$  состоит из первой, третьей и четвертой,  $\langle jkl \rangle$  — из второй, третьей и четвертой,  $\langle ikm \rangle$  — из первой, третьей и пятой,  $\langle jkm \rangle$  — из второй, третьей и четвертой,  $\langle ilm \rangle$  — из первой, четвертой и пятой,  $\langle jlm \rangle$  — из второй, четвертой и пятой точек. Тогда левая часть первой искомой функциональной связи — это отношение объемов симплексов  $V(ikl)/V(jkl) \div V(ikm)/V(jkm)$ , а вторая —  $V(ikl)/V(jkl) \div V(ilm)/V(jlm)$ .

**Теорема 6.** *Для произвольных пяти точек  $i, j, k, l, m \in RP^2$  и точки  $\alpha \in RP^8$  справедливы тождества*

$$\frac{f(\langle ikl \rangle)}{f(\langle jkl \rangle)} \div \frac{f(\langle ikm \rangle)}{f(\langle jkm \rangle)} = \frac{\langle ikl \rangle}{\langle jkl \rangle} \div \frac{\langle ikm \rangle}{\langle jkm \rangle} = (ijklm)_1,$$

$$\frac{f(\langle ikl \rangle)}{f(\langle jkl \rangle)} \div \frac{f(\langle ilm \rangle)}{f(\langle jlm \rangle)} = \frac{\langle ikl \rangle}{\langle jkl \rangle} \div \frac{\langle ilm \rangle}{\langle jlm \rangle} = (ijklm)_2,$$

где

$$\langle ikl \rangle = \begin{vmatrix} x_i & y_i & 1 \\ x_k & y_k & 1 \\ x_l & y_l & 1 \end{vmatrix}.$$

Для доказательства необходимо в левые части тождеств (10) подставить значения двуметрики (7).

**Теорема 7.** На подпространстве  $RP^1 \times RP^3 \subset RP^2 \times RP^8$  реализуется однометрическая физическая структура ранга (4, 2).

*Доказательство.* Рассмотрим двуметрику (8) физической структуры ранга (5, 2) в однородных проективных координатах

$$f^1 = \frac{x\xi + y\eta + z\rho}{x\theta + y\varphi + z\omega}, \quad f^2 = \frac{x\mu + y\nu + z\tau}{x\theta + y\varphi + z\omega}.$$

Зададим произвольную проективную прямую в  $RP^2$  и проективное трехмерное пространство в  $RP^8$  уравнениями

для  $RP^1$

$$x = a_1u + b_1v, \quad y = a_2u + b_2v, \quad z = a_3u + b_3v;$$

для  $RP^3$

$$\begin{aligned} \xi &= k_1\alpha + l_1\beta + m_1\gamma + n_1\delta, & \eta &= k_2\alpha + l_2\beta + m_2\gamma + n_2\delta, \\ \rho &= k_3\alpha + l_3\beta + m_3\gamma + n_3\delta, & \theta &= k_4\alpha + l_4\beta + m_4\gamma + n_4\delta, \\ \varphi &= k_5\alpha + l_5\beta + m_5\gamma + n_5\delta, & \omega &= k_6\alpha + l_6\beta + m_6\gamma + n_6\delta, \\ \mu &= k_7\alpha + l_7\beta + m_7\gamma + n_7\delta, & \nu &= k_8\alpha + l_8\beta + m_8\gamma + n_8\delta, \\ \tau &= k_9\alpha + l_9\beta + m_9\gamma + n_9\delta \end{aligned}$$

соответственно. Подставляя найденные уравнения в выписанные выше выражения для двуметрических функций, приходим к однометрике физической структуры ранга (4, 2) на подмножестве  $RP^1 \times RP^3$ .  $\square$

**Теорема 8.** Пятиточечный инвариант группы проективных преобразований (9) проективной плоскости  $RP^2$  является двухкомпонентной функцией от пяти точек  $i, j, k, l, m$ :

$$\varphi_1 = (ijklm)_1, \quad \varphi_2 = (ijklm)_2.$$

*Доказательство.* Рассмотрим сначала  $R^2$  и произвольные пять точек  $i, j, k, l, m \in R^2$ . Пусть  $\psi(x_i, y_i, x_j, y_j, x_k, y_k, x_l, y_l, x_m, y_m)$  — пятиточечный инвариант группы (9), где, например,  $x_i, y_i$  — координаты точки  $i$ . Условие инвариантности записывается так:

$$\psi(x'_i, y'_i, x'_j, y'_j, x'_k, y'_k, x'_l, y'_l, x'_m, y'_m) = \psi(x_i, y_i, x_j, y_j, x_k, y_k, x_l, y_l, x_m, y_m),$$

причем штрихованные координаты выражаются через нештрихованные по формуле (9). Дифференцируя это тождество по независимым параметрам в окрестности тождественного преобразования, приходим к уравнениям

$$\begin{aligned} x_i \frac{\partial \psi}{\partial x_i} + x_j \frac{\partial \psi}{\partial x_j} + x_k \frac{\partial \psi}{\partial x_k} + x_l \frac{\partial \psi}{\partial x_l} + x_m \frac{\partial \psi}{\partial x_m} &= 0, \\ y_i \frac{\partial \psi}{\partial x_i} + y_j \frac{\partial \psi}{\partial x_j} + y_k \frac{\partial \psi}{\partial x_k} + y_l \frac{\partial \psi}{\partial x_l} + y_m \frac{\partial \psi}{\partial x_m} &= 0, \\ \frac{\partial \psi}{\partial x_i} + \frac{\partial \psi}{\partial x_j} + \frac{\partial \psi}{\partial x_k} + \frac{\partial \psi}{\partial x_l} + \frac{\partial \psi}{\partial x_m} &= 0, \\ x_i \frac{\partial \psi}{\partial y_i} + x_j \frac{\partial \psi}{\partial y_j} + x_k \frac{\partial \psi}{\partial y_k} + x_l \frac{\partial \psi}{\partial y_l} + x_m \frac{\partial \psi}{\partial y_m} &= 0, \\ y_i \frac{\partial \psi}{\partial y_i} + y_j \frac{\partial \psi}{\partial y_j} + y_k \frac{\partial \psi}{\partial y_k} + y_l \frac{\partial \psi}{\partial y_l} + y_m \frac{\partial \psi}{\partial y_m} &= 0, \\ \frac{\partial \psi}{\partial y_i} + \frac{\partial \psi}{\partial y_j} + \frac{\partial \psi}{\partial y_k} + \frac{\partial \psi}{\partial y_l} + \frac{\partial \psi}{\partial y_m} &= 0, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 & x_i^2 \frac{\partial \psi}{\partial x_i} + x_i y_i \frac{\partial \psi}{\partial y_i} + x_j^2 \frac{\partial \psi}{\partial x_j} + x_j y_j \frac{\partial \psi}{\partial y_j} + x_k^2 \frac{\partial \psi}{\partial x_k} + x_k y_k \frac{\partial \psi}{\partial y_k} + \\
 & \quad + x_l^2 \frac{\partial \psi}{\partial x_l} + x_l y_l \frac{\partial \psi}{\partial y_l} + x_m^2 \frac{\partial \psi}{\partial x_m} + x_m y_m \frac{\partial \psi}{\partial y_m} = 0, \\
 & x_i y_i \frac{\partial \psi}{\partial x_i} + y_i^2 \frac{\partial \psi}{\partial y_i} + x_j y_j \frac{\partial \psi}{\partial x_j} + y_j^2 \frac{\partial \psi}{\partial y_j} + x_k y_k \frac{\partial \psi}{\partial x_k} + y_k^2 \frac{\partial \psi}{\partial y_k} + \\
 & \quad + x_l y_l \frac{\partial \psi}{\partial x_l} + y_l^2 \frac{\partial \psi}{\partial y_l} + x_m y_m \frac{\partial \psi}{\partial x_m} + y_m^2 \frac{\partial \psi}{\partial y_m} = 0.
 \end{aligned}$$

Интегрируя найденную систему, приходим к утверждению теоремы для  $R^2$ . Полученный результат естественно обобщается на проективную плоскость.  $\square$

Справедлива также и обратная

**Теорема 9.** Преобразования, сохраняющие инварианты на пяти точках  $(ijklm)_1, (ijklm)_2$  проективной плоскости  $RP^2$ , — это в точности проективные преобразования.

*Доказательство* проведем в координатной окрестности, а затем обобщим результат на проективную плоскость. Зададим локальные преобразования в  $RP^2$  уравнениями

$$x' = \lambda(x, y), \quad y' = \sigma(x, y).$$

Условие инвариантности исходных функций  $(ijklm)_1$  и  $(ijklm)_2 - (i'j'k'l'm')_1 = (ijklm)_1$  и  $(i'j'k'l'm')_2 = (ijklm)_2$  в координатах запишется так:

$$\begin{array}{c}
 \left| \begin{array}{ccc} \lambda_i & \sigma_i & 1 \\ \lambda_k & \sigma_k & 1 \\ \lambda_l & \sigma_l & 1 \end{array} \right| \cdot \left| \begin{array}{ccc} \lambda_i & \sigma_i & 1 \\ \lambda_k & \sigma_k & 1 \\ \lambda_m & \sigma_m & 1 \end{array} \right| = \left| \begin{array}{ccc} x_i & y_i & 1 \\ x_k & y_k & 1 \\ x_l & y_l & 1 \end{array} \right| \cdot \left| \begin{array}{ccc} x_i & y_i & 1 \\ x_k & y_k & 1 \\ x_m & y_m & 1 \end{array} \right|, \\
 \left| \begin{array}{ccc} \lambda_j & \sigma_j & 1 \\ \lambda_k & \sigma_k & 1 \\ \lambda_l & \sigma_l & 1 \end{array} \right| \cdot \left| \begin{array}{ccc} \lambda_j & \sigma_j & 1 \\ \lambda_k & \sigma_k & 1 \\ \lambda_m & \sigma_m & 1 \end{array} \right| = \left| \begin{array}{ccc} x_j & y_j & 1 \\ x_k & y_k & 1 \\ x_l & y_l & 1 \end{array} \right| \cdot \left| \begin{array}{ccc} x_j & y_j & 1 \\ x_k & y_k & 1 \\ x_m & y_m & 1 \end{array} \right|, \\
 \left| \begin{array}{ccc} \lambda_i & \sigma_i & 1 \\ \lambda_k & \sigma_k & 1 \\ \lambda_l & \sigma_l & 1 \end{array} \right| \cdot \left| \begin{array}{ccc} \lambda_i & \sigma_i & 1 \\ \lambda_l & \sigma_l & 1 \\ \lambda_m & \sigma_m & 1 \end{array} \right| = \left| \begin{array}{ccc} x_i & y_i & 1 \\ x_k & y_k & 1 \\ x_l & y_l & 1 \end{array} \right| \cdot \left| \begin{array}{ccc} x_i & y_i & 1 \\ x_l & y_l & 1 \\ x_m & y_m & 1 \end{array} \right|, \\
 \left| \begin{array}{ccc} \lambda_j & \sigma_j & 1 \\ \lambda_k & \sigma_k & 1 \\ \lambda_l & \sigma_l & 1 \end{array} \right| \cdot \left| \begin{array}{ccc} \lambda_j & \sigma_j & 1 \\ \lambda_l & \sigma_l & 1 \\ \lambda_m & \sigma_m & 1 \end{array} \right| = \left| \begin{array}{ccc} x_j & y_j & 1 \\ x_k & y_k & 1 \\ x_l & y_l & 1 \end{array} \right| \cdot \left| \begin{array}{ccc} x_j & y_j & 1 \\ x_l & y_l & 1 \\ x_m & y_m & 1 \end{array} \right|,
 \end{array}$$

где, например,  $\lambda_i = \lambda(x_i, y_i)$ ,  $\sigma_i = \sigma(x_i, y_i)$ . Разрешая эти тождества относительно  $\lambda_i$  и  $\sigma_i$ , затем фиксируя точки  $j, k, l, m$  и от  $i$  переходя к безындексным обозначениям, получаем систему (9).  $\square$

Из теорем 8 и 9 следует, что по пятиточечным инвариантам  $(ijklm)_1$  и  $(ijklm)_2$  проективной плоскости  $RP^2$  находится группа проективных преобразований, а по этой группе восстанавливаются сами инварианты.



**4.  $(s + 1)$ -метрическая физическая структура ранга  $(s + 2, 2)$ .** Определение  $(s + 1)$ -метрической физической структуры ранга  $(s + 2, 2)$  дано в п. 1. Рассмотрим  $(s + 1)$ -метрическую функцию  $f : R^{s+1} \times R^{s(s+2)+1} \rightarrow R^{s+1}$

$$\begin{aligned} f^1 &= x^1 \xi^1 + \dots + x^s \xi^s + x^{s+1} \xi^{s+1}, \\ f^2 &= x^1 \xi^{s+2} + \dots + x^s \xi^{2s+1} + x^{s+1} \xi^{2s+2}, \\ &\dots\dots\dots \\ f^s &= x^1 \xi^{s^2} + \dots + x^s \xi^{s^2+s-1} + x^{s+1} \xi^{s^2+s}, \\ f^{s+1} &= x^1 \xi^{s^2+s+1} + \dots + x^s \xi^{s^2+2s} + x^{s+1} \xi^{s^2+2s+1}. \end{aligned} \quad (11)$$

**Теорема 10.**  $(s + 1)$ -метрическая функция (11) задает физическую структуру ранга  $(s + 2, 2)$ .

Доказывается так же, как и теорема 1. Сначала проверяются аксиомы 1)–3)  $s + 1$ -метрической функции (11). Затем показывается, что ранг матрицы Якоби отображения  $F : (R^{s+1})^{s+2} \times (R^{(s+1)(s+1)})^2 \rightarrow R^{2(s+1)(s+2)}$  равен  $(s + 1)(2s + 3)$  для открытой и плотной области определения. Утверждение тогда следует из теоремы о неявной функции.  $\square$

Группа движений  $(s+1)$ -метрической физической структуры ранга  $(s+2, 2)$  с метрической функцией (11) действует сразу на двух множествах:  $R^{s+1}$  и  $R^{(s+1)(s+1)}$ . Найдем уравнения этих действий.

**Теорема 11.** На первом множестве действие группы движений  $(s + 1)$ -метрической физической структуры ранга  $(s + 2, 2)$  с метрической функцией (11) задается уравнениями

$$x'^1 = a_1^1 x^1 + \dots + a_s^1 x^s + a_{s+1}^1 x^{s+1}, \dots, x'^{s+1} = a_1^{s+1} x^1 + \dots + a_s^{s+1} x^s + a_{s+1}^{s+1} x^{s+1}, \quad (12)$$

где

$$A = \begin{pmatrix} a_1^1 & \dots & a_{s+1}^1 \\ \dots & \dots & \dots \\ a_1^{s+1} & \dots & a_{s+1}^{s+1} \end{pmatrix}, \quad \det A \neq 0,$$

а на втором множестве — уравнениями

$$\begin{aligned} (\xi'^1 \quad \xi'^2 \quad \dots \quad \xi'^{s+1}) &= (\xi^1 \quad \xi^2 \quad \dots \quad \xi^{s+1}) A^{-1}, \\ &\dots\dots\dots \\ (\xi'^{s^2+s+1} \quad \xi'^{s^2+s+2} \quad \dots \quad \xi'^{s^2+2s+1}) &= (\xi^{s^2+s+1} \quad \xi^{s^2+s+2} \quad \dots \quad \xi^{s^2+2s+1}) A^{-1}. \end{aligned} \quad (13)$$

*Доказательство.* Запишем сначала  $(s + 1)$ -метрическую функцию в матричной форме

$$\begin{pmatrix} f^1 \\ f^2 \\ \dots \\ f^s \\ f^{s+1} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \xi^1 & \xi^2 & \dots & \xi^s & \xi^{s+1} \\ \xi^{s+2} & \xi^{s+3} & \dots & \xi^{2s+1} & \xi^{2s+2} \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ \xi^{s^2} & \xi^{s^2+1} & \dots & \xi^{s^2+s-1} & \xi^{s^2+s} \\ \xi^{s^2+s+1} & \xi^{s^2+s+2} & \dots & \xi^{s^2+2s} & \xi^{s^2+2s+1} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x^1 \\ x^2 \\ \dots \\ x^s \\ x^{s+1} \end{pmatrix}.$$

Уравнения действия группы движений представим в виде  $x'^1 = \lambda^1(x^1, \dots, x^{s+1}), \dots, x'^{s+1} = \lambda^{s+1}(x^1, \dots, x^{s+1})$  для первого множества  $R^{s+1}$  и  $\xi'^1 = \sigma^1(\xi^1, \dots, \xi^{s^2+2s+1}), \dots, \xi'^{s^2+2s+1} = \sigma^{s^2+2s+1}(\xi^1, \dots, \xi^{s^2+2s+1})$ , для второго множества  $R^{s(s+2)+1}$ . Условие инвариантности метрической функции относительно группы движений  $f'^1 = f^1, \dots, f'^{s+1} = f^{s+1}$  приводит к функциональному тождеству

$$\begin{pmatrix} \sigma^1 & \sigma^2 & \dots & \sigma^s & \sigma^{s+1} \\ \sigma^{s+2} & \sigma^{s+3} & \dots & \sigma^{2s+1} & \sigma^{2s+2} \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ \sigma^{s^2} & \sigma^{s^2+1} & \dots & \sigma^{s^2+s-1} & \sigma^{s^2+s} \\ \sigma^{s^2+s+1} & \sigma^{s^2+s+2} & \dots & \sigma^{s^2+2s} & \sigma^{s^2+2s+1} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \lambda^1 \\ \lambda^2 \\ \dots \\ \lambda^s \\ \lambda^{s+1} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \xi^1 & \xi^2 & \dots & \xi^s & \xi^{s+1} \\ \xi^{s+2} & \xi^{s+3} & \dots & \xi^{2s+1} & \xi^{2s+2} \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ \xi^{s^2} & \xi^{s^2+1} & \dots & \xi^{s^2+s-1} & \xi^{s^2+s} \\ \xi^{s^2+s+1} & \xi^{s^2+s+2} & \dots & \xi^{s^2+2s} & \xi^{s^2+2s+1} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x^1 \\ x^2 \\ \dots \\ x^s \\ x^{s+1} \end{pmatrix}.$$

Разрешая эту систему относительно функций  $\lambda^1, \dots, \lambda^{s+1}$  и фиксируя координаты точки второго множества, приходим к уравнениям (12) действия группы движений на первом множестве. Подставляя уравнения (12) в последнюю систему тождеств, приходим к уравнениям (13) действия группы движений на втором множестве.  $\square$

**5. Проективные пространства  $RP^3, RP^4$  и обобщения.** Рассмотрим  $s$ -метрическую физическую структуру ранга  $(s + 3, 2)$ . Ее координатное представление задается выражениями (2) (теорема 1). Рассмотрим расширение отображения (2)

$$f : RP^s \times RP^{s(s+2)} \rightarrow RP^s. \tag{14}$$

В неоднородных проективных координатах функция (14) задается формулами (2), а в однородных координатах — равенствами

$$\begin{aligned} f_1 &= x^1 \xi^1 + \dots + x^s \xi^s + x^{s+1} \xi^{s+1}, \\ f_2 &= x^1 \xi^{s+2} + \dots + x^s \xi^{2s+1} + x^{s+1} \xi^{2s+2}, \\ &\dots \dots \dots \\ f_s &= x^1 \xi^{s^2} + \dots + x^s \xi^{s^2+s-1} + x^{s+1} \xi^{s^2+s}, \\ f_{s+1} &= x^1 \xi^{s^2+s+1} + \dots + x^s \xi^{s^2+2s} + x^{s+1} \xi^{s^2+2s+1}, \end{aligned} \tag{15}$$

причем неоднородные координаты связаны с однородными так:  $x^1 \rightarrow x^1/x^{s+1}, \dots, x^s \rightarrow x^s/x^{s+1}, \xi^1 \rightarrow \xi^1/\xi^{s(s+2)}, \dots, \xi^{s(s+2)+1} \rightarrow \xi^{s(s+2)+1}/\xi^{s(s+2)}, f^1 \rightarrow f_1/f_{s+1}, \dots, f^s \rightarrow f_s/f_{s+1}$ . Если ограничить (11) на прямые, проходящие через одну точку в  $R^{s+1}$  и  $R^{(s+1)(s+2)}$ , то получим (15), т. е. физическую структуру ранга  $(s + 3, 2)$ .

**Теорема 12.** *На первом множестве действие группы движений  $s$ -метрической физической структуры ранга  $(s + 3, 2)$  с метрической функцией (2) задается уравнениями*

$$x'^1 = \frac{a_1^1 x^1 + \dots + a_s^1 x^s + a_{s+1}^1}{a_1^{s+1} x^1 + \dots + a_s^{s+1} x^s + a_{s+1}^{s+1}}, \dots, x'^s = \frac{a_1^s x^1 + \dots + a_s^s x^s + a_{s+1}^s}{a_1^{s+1} x^1 + \dots + a_s^{s+1} x^s + a_{s+1}^{s+1}}, \tag{16}$$

а на втором множестве в однородных координатах — уравнениями

$$\begin{aligned} (\xi'^1 \ \xi'^2 \ \dots \ \xi'^{s+1}) &= (\xi^1 \ \xi^2 \ \dots \ \xi^{s+1}) A^{-1}, \dots \\ (\xi'^{s^2+s+1} \ \xi'^{s^2+s+2} \ \dots \ \xi'^{s^2+2s+1}) &= (\xi^{s^2+s+1} \ \xi^{s^2+s+2} \ \dots \ \xi^{s^2+2s+1}) A^{-1}, \end{aligned} \tag{17}$$

матрица  $A$  определяется в теореме 11.

Для доказательства необходимо (12) и (13) рассмотреть как уравнения преобразований прямых в пространствах  $R^{s+1}$  и  $R^{s(s+2)}$ , т. е. от независимых координат перейти к однородным.

Из приведенных выше рассуждений следует, что задание физической структуры на  $RP^s \times RP^{s(s+2)}$  с метрической функцией (16) определяет проективную геометрию в  $RP^s$ . Это равносильно заданию в  $RP^s$  проективной группы. Найдем функциональную связь  $s$ -метрической физической структуры ранга  $(s+3, 2)$ .

**Теорема 13.** *Функциональная связь, выражающая феноменологическую симметрию ранга  $(s+3, 2)$  с  $s$ -метрической функцией (16), задается для произвольных  $s+3$  точек  $i_1, i_2, i_3, i_4, i_5, \dots, i_{s+3} \in RP^s$  и пары точек  $\alpha, \beta \in RP^{s(s+2)}$  системой  $s$  тождеств*

$$\begin{aligned} \frac{f(\langle i_1 i_3 \dots i_{s+2} i_{s+3} \rangle)}{f(\langle i_2 i_3 \dots i_{s+2} i_{s+3} \rangle)} \div \frac{f(\langle i_1 i_3 \dots i_{s+1} i_{s+3} \rangle)}{f(\langle i_2 i_3 \dots i_{s+1} i_{s+3} \rangle)} &= (\alpha \rightarrow \beta), \dots, \\ \frac{f(\langle i_1 i_3 \dots i_{s+2} i_{s+3} \rangle)}{f(\langle i_2 i_3 \dots i_{s+2} i_{s+3} \rangle)} \div \frac{f(\langle i_1 i_4 \dots i_{s+2} i_{s+3} \rangle)}{f(\langle i_2 i_4 \dots i_{s+2} i_{s+3} \rangle)} &= (\alpha \rightarrow \beta), \end{aligned} \quad (18)$$

где

$$f(\langle i_1 i_3 \dots i_{s+2} i_{s+3} \rangle) = \begin{vmatrix} f^1(i_1 \alpha) & \dots & f^s(i_1 \alpha) & 1 \\ f^1(i_3 \alpha) & \dots & f^s(i_3 \alpha) & 1 \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ f^1(i_{s+3} \alpha) & \dots & f^s(i_{s+3} \alpha) & 1 \end{vmatrix},$$

а выражения, стоящие справа в (18), — это левые части с заменой координат точки  $\alpha$  на координаты точки  $\beta$ .

*Доказательство.* Заметим для начала, что система тождеств (18) функционально независима. Подставляя в (18) компоненты  $s$ -метрической функции (2), приходим к тождествам. Эту проверку можно провести на компьютере в математической системе Maple 9.  $\square$

**Теорема 14.** *Для произвольных  $s+3$  точек  $i_1, i_2, i_3, i_4, i_5, \dots, i_{s+3} \in RP^s$  и точки  $\alpha \in RP^{s(s+2)}$  справедливы  $s$  тождеств*

$$\begin{aligned} \frac{f(\langle i_1 i_3 \dots i_{s+2} i_{s+3} \rangle)}{f(\langle i_2 i_3 \dots i_{s+2} i_{s+3} \rangle)} \div \frac{f(\langle i_1 i_3 \dots i_{s+1} i_{s+3} \rangle)}{f(\langle i_2 i_3 \dots i_{s+1} i_{s+3} \rangle)} &= \\ = \frac{\langle i_1 i_3 \dots i_{s+2} i_{s+3} \rangle}{\langle i_2 i_3 \dots i_{s+2} i_{s+3} \rangle} \div \frac{\langle i_1 i_3 \dots i_{s+1} i_{s+3} \rangle}{\langle i_2 i_3 \dots i_{s+1} i_{s+3} \rangle} &= (i_1 i_2 \dots i_{s+3})_1, \dots, \\ \frac{f(\langle i_1 i_3 \dots i_{s+2} i_{s+3} \rangle)}{f(\langle i_2 i_3 \dots i_{s+2} i_{s+3} \rangle)} \div \frac{f(\langle i_1 i_4 \dots i_{s+2} i_{s+3} \rangle)}{f(\langle i_2 i_4 \dots i_{s+2} i_{s+3} \rangle)} &= \\ = \frac{\langle i_1 i_3 \dots i_{s+2} i_{s+3} \rangle}{\langle i_2 i_3 \dots i_{s+2} i_{s+3} \rangle} \div \frac{\langle i_1 i_4 \dots i_{s+2} i_{s+3} \rangle}{\langle i_2 i_4 \dots i_{s+2} i_{s+3} \rangle} &= (i_1 i_2 \dots i_{s+3})_s, \end{aligned} \quad (19)$$

где

$$\langle i_1 i_3 \dots i_{s+3} \rangle = \begin{vmatrix} x_{i_1}^1 & \dots & x_{i_1}^s & 1 \\ x_{i_3}^1 & \dots & x_{i_3}^s & 1 \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ x_{i_{s+3}}^1 & \dots & x_{i_{s+3}}^s & 1 \end{vmatrix}.$$

Для доказательства необходимо в левые части тождеств (19) подставить значения  $s$ -метрики (2) и привести подобные.

**Теорема 15.** *Преобразования, сохраняющие инварианты на произвольных  $s + 3$  точках  $(i_1 i_2 \dots i_{s+3})_1, \dots, (i_1 i_2 \dots i_{s+3})_s$  проективного пространства  $RP^s$  — это в точности проективные преобразования.*

*Доказательство* проведем в координатной окрестности  $U$ , а затем обобщим результат на проективное пространство. Зададим локальные преобразования в  $U$  из  $RP^s$  уравнениями

$$x'^1 = \lambda^1(x^1, \dots, x^s), \quad x'^s = \lambda^s(x^1, \dots, x^s).$$

Условие инвариантности функций  $(i_1 i_2 \dots i_{s+3})_1, \dots, (i_1 i_2 \dots i_{s+3})_s$  относительно преобразований приводит к функциональным уравнениям

$$(i'_1 i'_2 \dots i'_{s+3})_1 = (i_1 i_2 \dots i_{s+3})_1, \dots, (i'_1 i'_2 \dots i'_{s+3})_s = (i_1 i_2 \dots i_{s+3})_s,$$

где, например,  $i'_1 = (\lambda^1(x_{i_1}, \dots, x_{i_s}), \dots, \lambda^s(x_{i_1}, \dots, x_{i_s}))$ . Разрешая данные тождества относительно  $\lambda^1_{i_1}, \dots, \lambda^s_{i_1}$ , затем фиксируя точки  $i_2, \dots, i_{s+3}$  и от  $i_1$  переходя к безындексным обозначениям, получаем (16).  $\square$

Заметим, что из теоремы 15 следуют теоремы 4 и 9.

Полученные выше результаты дают способ определения проективной геометрии. Его суть состоит в задании на прямом произведении проективных пространств  $RP^s \times RP^{s(s+2)}$   $s$ -метрической физической структуры ранга  $(s + 3, 2)$  с  $s$ -метрикой (2).

#### ЛИТЕРАТУРА

- [1] Михайличенко Г.Г. *Двуметрические физические структуры ранга  $(n + 1, 2)$*  // Сиб. матем. журн. — 1993. — Т. 34. — № 3. — С. 132–143.
- [2] Михайличенко Г.Г. *Групповая симметрия физических структур*. — Барнаул–Горно-Алтайск, 2003. — 203 с.
- [3] Ефимов Н.В. *Высшая геометрия*. — М.: ГИФМЛ, 1961. — 580 с.

**В.А. Кыров**

*доцент, кафедры физики и методики преподавания физики,  
Горно-Алтайский государственный университет,  
649000, г. Горно-Алтайск, ул. Ленкина, д. 1,*

**e-mail:** kfizika@gasu.ru

**V.A. Kyrov**

*Associate Professor, Chair of Physics and Physics Teaching Principles,  
Gorny Altai State University,  
1 Lenkin str., Gorno-Altaiisk, 649000 Russia,*

**e-mail:** kfizika@gasu.ru