

ИНТЕГРАЛЬНЫЕ ФОРМУЛЫ ТИПА КРОФТОНА В ТЕОРИИ  
КОНГРУЭНЦИЙ ПРЯМЫХ ЕВКЛИДОВА ПРОСТРАНСТВА

Г. Станилов и Р. Зуланке

В работе выводятся интегральные формулы типа Крофтона для конгруэнций прямых в  $n$ -мерном евклидовом пространстве  $E^n$ . Эти формулы являются обобщением соответствующих формул для конгруэнций прямых в трехмерном евклидовом пространстве  $E^3$  [8]. Нам кажется, что эти формулы являются интересными примерами в общей интегральной геометрии пространств Клейна, начала которой положил S. Chern в [10] (о дальнейшем развитии общей теории см. [7]). Для получения этих формул нам понадобились некоторые сведения из теории конгруэнций прямых в евклидовом пространстве  $E^n$ , которые мы изложили в § 2 настоящей работы. При этом наше изложение отличается от представлений [2, 3, 9] и дает только то, что нам нужно в § 3. Некоторые сведения о пространстве прямых  $G(n)$  в пространстве  $E^n$  приводятся в § 1.

§ 1. Пространство прямых  $G(n)$ 

Пусть  $G(n)$  пространство всех ориентированных прямых в  $n$ -мерном евклидовом пространстве  $E^n$ ,  $L(n)$  — группа движений в  $E^n$ ,  $O(n)$  — ортогональная группа в  $E^n$  и  $R$  — тело вещественных чисел. Пространство  $G(n)$  является однородным пространством  $L(n)/R \times O(n-1)$  размерности  $2(n-1)$ . Рассмотрим сферическое отображение

$$(1) \quad g \in G(n) \rightarrow g_n \in S^{n-1},$$

где  $g_n$  единичный вектор прямой  $g$  и  $S^{n-1}$  гиперсфера в  $E^n$ . Каждой прямой  $g$ , принадлежащей координатной окрестности  $U$  пространства  $G(n)$ , ставим в соответствие сопровождающий репер

$$(2) \quad g \in U \rightarrow (x, g_i), \quad i=1, 2, \dots, n,$$

причем векторы  $g_i$  ортонормированны и

$$(3) \quad x \in g, \quad g_n \in g.$$

Переход к другому реперу осуществляется преобразованием группы изотропии  $R \times O(n-1)$ :

$$(4) \quad \hat{x} = x + tg_n,$$

$$(5) \quad \hat{g}_\alpha = \sum_{\beta=1}^{n-1} A_{\alpha\beta} g_\beta, \quad \alpha = 1, 2, \dots, n-1; \quad (A_{\alpha\beta}) \in O(n-1).$$

Как обычно имеют место деривационные уравнения

$$(6) \quad dx = \sum_{i=1}^n \sigma_i g_i, \quad dg_i = \sum_{k=1}^n \omega_{ik} g_k; \quad \omega_{ik} + \omega_{ki} = 0,$$

и соответствующие уравнения структуры

$$(7) \quad D\sigma_k = \sum_{i=1}^n \sigma_i \wedge \omega_{ik}, \quad D\omega_{ik} = \sum_{j=1}^n \omega_{ij} \wedge \omega_{jk}.$$

Формы  $\sigma_i$ ,  $\omega_{ik}$  преобразуются при преобразовании (4) по законам

$$(8) \quad \hat{\omega}_{ij} = \omega_{ij}, \quad \hat{\sigma}_\alpha = \sigma_\alpha + t\omega_{n\alpha}, \quad \hat{\sigma}_n = \sigma_n + dt$$

и при преобразовании (5) следующим образом:

$$(9) \quad \hat{\sigma}_\alpha = \sum_p A_{\alpha p} \sigma_p, \quad \hat{\sigma}_n = \sigma_n,$$

$$(10) \quad \hat{\omega}_{\alpha\beta} = \sum_{\gamma, \delta} A_{\alpha\delta} A_{\beta\gamma} \omega_{\delta\gamma} + \sum_\gamma A_{\beta\gamma} dA_{\alpha\gamma},$$

$$(11) \quad \hat{\omega}_{n\alpha} = \sum_\beta A_{\alpha\beta} \omega_{n\beta};$$

при этом  $i, j = 1, 2, \dots, n$ ;  $\alpha, \beta = 1, 2, \dots, n-1$ .

Из (8)–(11) легко получаются следующие инвариантные формы пространства  $\hat{G}(n)$ :

$$(12) \quad \varphi = \sum_\alpha (\omega_{n\alpha})^2,$$

$$(13) \quad \Phi = \omega_{n1} \wedge \omega_{n2} \wedge \dots \wedge \omega_{n, n-1};$$

$\varphi$  — линейный элемент и  $\Phi$  — объем сферического отображения. Дальше из (8), (9) следует соотношение

$$D\hat{\sigma}_n = D\sigma_n,$$

а из (7) следует существование второй инвариантной формы степени два

$$(14) \quad \Psi = D\sigma_n = \sum_\gamma \omega_{n\gamma} \wedge \sigma_\gamma.$$

Из [5, 6] известно, что в  $\hat{G}(n)$  существует инвариантная плотность

$$(15) \quad dg = \sigma_1 \wedge \dots \wedge \sigma_{n-1} \wedge \omega_{n1} \wedge \dots \wedge \omega_{n, n-1}.$$

В пространстве  $G(3)$  прямых пространства  $E^3$  существует инвариантная псевдо-риманова метрика индекса два [4], а в других пространствах  $G(n)$ ,  $n > 3$ , нет инвариантных невырожденных псевдо-римановых метрик. Все-таки возможно, как будет показано в § 2, определить на конгруэнции  $K^2 \subset G(n)$  инвариантную форму, обобщающую индуцированную метрикой пространства  $G(3)$  вторую квадратическую форму  $\psi$  (момент двух бесконечно близких прямых) конгруэнции.

## § 2. Конгруэнции прямых в пространстве $G(n)$

Рассмотрим двухпараметрическое многообразие  $K^2$  прямых

$$(16) \quad g(u, v) \in K^2 \subset G(n),$$

которое коротко будем называть конгруэнцией. Конгруэнция  $K^2$  назовем регулярной, если отображение

$$(17) \quad \pi: g \in K^2 \rightarrow g_n \in S^{n-1}$$

регулярно (локально взаимно однозначно). В дальнейшем предполагается регулярность и достаточная гладкость рассматриваемых конгруэнций.

Пусть  $V_g^2 = T_g[\pi(K^2)]$  касательная плоскость сферического образа конгруэнции  $K^2$  в точке  $g_n$ . Каждой прямой  $g$  соответствует разложение пространства  $E^n$  в прямую сумму взаимно ортогональных подпространств:

$$(18) \quad E^n = V_g^2 \oplus W_g^{n-3} \oplus \bar{g},$$

где  $\bar{g}$  — векторное пространство прямой  $g$ . Выбираем сопровождающий репер конгруэнции  $K^2$  так, что

$$(19) \quad \begin{aligned} x \in g, \quad g_1, g_2 \in V_g^2, \\ g_\alpha \in W_g^{n-3}, \quad g_n \in \bar{g}, \quad \alpha = 3, \dots, n-1. \end{aligned}$$

По определению  $V_g^2$  ясно, что

$$(20) \quad dg_n = \omega_{n1}g_1 + \omega_{n2}g_2$$

и следовательно выполнены равенства

$$(21) \quad \omega_{n\alpha} = 0, \quad \alpha = 3, \dots, n.$$

Формы  $\varphi, \Phi, \Psi$  пространства  $G(n)$  индуцируют соответствующие инвариантные формы конгруэнции, которые мы обозначаем теми же буквами:

$$(22) \quad \varphi = (\omega_{n1})^2 + (\omega_{n2})^2, \quad \Phi = \omega_{n1} \wedge \omega_{n2},$$

$$(23) \quad \Psi = \omega_{n1} \wedge \sigma_1 + \omega_{n2} \wedge \sigma_2.$$

Рассмотрим преобразование (4) начала репера. Пусть  $P_V$  (соответственно  $P_W$ ) проекция пространства  $E^n$  на  $V$  (соответственно  $W$ ), соответствующие разложению (18). Из

$$(24) \quad d\hat{x} = dx + dtg_n + tdg_n$$

следует

$$(25) \quad P_V d\hat{x} = P_V dx + t dg_n$$

$$(26) \quad P_W d\hat{x} = P_W dx.$$

Теперь построим инвариантную билинейную форму на  $K^2$  со значениями в пространстве бивекторов  $\bigwedge_2 E^n$ . Пусть  $\sigma, \tau \in T_g(K^2)$  — касательное пространство конгруэнции. Из (25) получим

$$(27) \quad P_V d\hat{x}(\sigma) \wedge dg_n(\tau) = P_V dx(\sigma) \wedge dg_n(\tau) + dg_n(\sigma) \wedge dg_n(\tau).$$

Отсюда следует, что бивектор

$$(28) \quad \Omega(\sigma, \tau) = \frac{1}{2} [P_V dx(\sigma) \wedge dg_n(\tau) + P_V dx(\tau) \wedge dg_n(\sigma)]$$

является инвариантным относительно преобразования начала (4); инвариантность относительно вращения в  $V_g$  или  $W_g$  тривиальна. По определению,  $\Omega(\sigma, \tau)$  принадлежит подпространству  $\bigwedge_2 V_g^2$  и поэтому имеет только один компонент, являющийся инвариантной симметрической билинейной формой:

$$(29) \quad \Omega(\sigma, \tau) = -\psi(\sigma, \tau) g_1 \wedge g_2.$$

Выражение квадратической формы  $\psi = \psi(\sigma, \tau)$  через формы  $\sigma_i, \omega_{ni}$  конгруэнции то же самое как в  $E^3$  ([1], § 27):

$$(30) \quad \psi = \sigma_2 \omega_{n1} - \sigma_1 \omega_{n2}.$$

Можно доказать, что эта форма  $\psi$  совпадает с формой  $\psi^{(2)}$  у Ю. Г. Лумисте, определенной для  $K^2 \subset G(4)$  [3]. Положим

$$(31) \quad \sigma_a = \lambda_a \omega_{n1} + \mu_a \omega_{n2}, \quad a = 1, 2, \dots, n.$$

Тогда форма  $\psi$  принимает вид

$$(32) \quad \psi = \lambda_2 (\omega_{n1})^2 + (\mu_2 - \lambda_1) \omega_{n1} \omega_{n2} - \mu_1 (\omega_{n2})^2.$$

При подходящем выборе векторов  $g_1, g_2 \in V_g^2$  (отнеся формы  $\psi$  к главным осям относительно формы  $\varphi$ , определяющей евклидовую метрику в  $T_g(K^2)$ ), получим

$$(33) \quad \mu_2 - \lambda_1 = 0$$

и собственные значения  $\lambda_2, -\mu_1$  являются инвариантами конгруэнции. Как и в пространстве  $E^3$  конгруэнция  $K^2$  называется эллиптической, гиперболической или параболической, если форма  $\psi$  соответственно знако-определенная, знако-переменная или вырожденная.

Из (22), (23) и (31) получаем как и в  $E^3$

$$(34) \quad \Psi = (\mu_1 - \lambda_2) \Phi.$$

Точно так же, как и в  $E^3$ , можно определить центр и граничные точки прямой конгруэнции. Положим начало  $x$  в центр прямой. Получим

$$(35) \quad \lambda_1 + \mu_2 = 0.$$

Следовательно

$$(36) \quad \lambda_1 = \mu_2 = 0$$

Принимая во внимание (26), определим инвариантное линейное отображение

$$(37) \quad A_g: \sigma \in T_g(K^2) \rightarrow A_g(\sigma) = P_W dx(\sigma) \in W.$$

Простейший инвариант — ранг  $\rho$  этого отображения дает возможность рассмотреть три случая:  $\rho = 0, 1, 2$ . В дальнейшем предполагается, что для всех прямых конгруэнции  $K^2$  имеется тот же самый ранг.

Если ранг  $\rho = 0$ , то

$$A_g(\sigma) = \sum_{\alpha=3}^{n-1} \sigma_\alpha(\sigma) g_\alpha = 0.$$

Это означает, что

$$(38) \quad \sigma_\alpha = 0, \quad \lambda_\alpha = \mu_\alpha = 0, \quad \alpha = 3, \dots, n-1.$$

Если ранг  $\rho = 1$ , то выбираем в качестве  $g_3$  единичный вектор одномерного образа отображения  $A_g$ . Следовательно

$$(39) \quad A_g(\sigma) = \sigma_3 g_3, \quad \sigma_\alpha = 0, \quad \alpha = 4, \dots, n-1.$$

Ядра отображения  $A_g$  определяет поле особых направлений на  $K^2$ :

$$(40) \quad \sigma_3 = \lambda_3 \omega_{31} + \mu_3 \omega_{n2} = 0.$$

Функции  $\lambda_3, \mu_3$  инварианты. Так как ориентация векторов  $g_1, g_2, g_3$  пока произвольна, можно потребовать чтобы

$$(41) \quad \lambda_3 > 0, \quad \mu_3 \geq 0.$$

Если ранг  $\rho = 2$ , возьмем векторы  $g_3, g_4$  из образа отображения  $A_g$ , требуя чтобы

$$(42) \quad A_g(m_1) = \lambda_3 g_3, \quad \lambda_3 > 0,$$

$$(43) \quad A_g(m_2) = \mu_3 g_3 + \mu_4 g_4, \quad \mu_4 > 0,$$

где  $m_1, m_2$  некоторые направления из  $T_g(K^2)$ . Это дает

$$(44) \quad \sigma_3 = \lambda_3 \omega_{n1} + \mu_3 \omega_{n2},$$

$$(45) \quad \sigma_4 = \mu_4 \omega_{n2},$$

$$(46) \quad \lambda_4 = 0,$$

$$(47) \quad \sigma_\alpha = 0, \quad \alpha = 5, \dots, n-1$$

И так мы получили следующая

**Теорема 1.** Каждой регулярной конгруэнции  $K^2$  можно присоединить семейство реперов  $x, g_i$  таким образом, что имеет место (20), где  $\omega_{n1}, \omega_{n2}$  линейно независимы и имеют место равенства

$$(48) \quad \lambda_1 = \mu_2 = \lambda_4 = \lambda_a = \mu_a = 0, \quad a = 5, \dots, n-1.$$

Кроме того, в случае  $\rho=0$  имеет место равенство (38); в случае  $\rho=1$  имеют место (39), (44); в случае  $\rho=2$  имеют место (42)—(47). Остальные коэффициенты  $\lambda_2, \lambda_3, \mu_1, \mu_3, \mu_4$  являются инвариантами конгруэнции.

Дальнейшая канонизация репера нам не нужна и мы ее в этой работе не приводим. Теперь дадим еще несколько теорем, толкующих геометрически полученные инварианты.

**О п р е д е л е н и е.** Конгруэнция  $K^2$  называется нормальной, если существует (локально в окрестности каждой прямой) такая поверхность  $F^2 \subset E^n$ , что  $K^2$  является системой нормалей поверхности  $F^2$ .

**Теорема 2.** Регулярная конгруэнция  $K^2$  является нормальной тогда и только тогда, когда  $\Psi=0$  на  $K^2$ .

Действительно,  $\Psi = D\sigma_n = 0$  является условием интегрируемости уравнения

$$\tilde{\sigma}_n = \sigma_n + dt = 0.$$

Последнее уравнение определяет искомую поверхность:

$$\tilde{x} = x + t g_n.$$

**З а м е ч а н и е.** Эта теорема является частным случаем теоремы 6 в [3].

Теперь допустим, что конгруэнция  $K^2$  содержит развертывающуюся поверхность:

$$(49) \quad F^2: s \rightarrow g(s) \in K^2[u = u(s), v = v(s)],$$

где  $u, v$  параметры на  $K^2$ . Прямая  $g(s)$  имеет представление

$$(50) \quad Y = x(s) + t g_n.$$

Линейчатая поверхность будет развертывающейся, если ее касательная плоскость вдоль образующей не изменяется. Пусть

$$(51) \quad \Pi(t, s) = \frac{\partial Y}{\partial s} \wedge \frac{\partial Y}{\partial t}$$

направляющий бивектор касательной плоскости. В случае развертывающейся поверхности существует функция  $\lambda(t, s)$  так, что

$$(52) \quad \frac{\partial \Pi}{\partial t} = \lambda(t, s) \Pi$$

или функция  $\mu(s)$  со свойством

$$(53) \quad \frac{dx}{ds} \wedge g_n = \mu(s) \frac{dg_n}{ds} \wedge g_n.$$

Пусть  $\sigma$  касательный вектор центральной кривой на  $K^2$ , соответствующий поверхности  $F^2$ . Из

$$(54) \quad dx = \sigma_a(\sigma) g_a, \quad dg_n = \omega_{n1} g_1 + \omega_{n2} g_2$$

легко следует, что (52) эквивалентно одновременному выполнению условий (54\*)

$$A(\sigma) = 0, \quad \psi(\sigma) = 0$$

для касательного вектора „кривой“ (49). Непосредственно получается

**Теорема 3.** Для того, чтобы через каждую прямую регулярной конгруэнции можно было бы провести по меньшей мере одну развертывающуюся поверхность, необходимо  $\rho \leq 1$ , если через каждую прямую проходят две такие поверхности, то необходимо  $\rho = 0$  для всех  $g \in K^2$ . При этом эти поверхности могут быть и мнимыми. Если наоборот  $\rho = 0$ , то для гиперболических  $K^2$  существуют две вещественные, для параболических  $K^2$  — одна вещественная и для эллиптических  $K^2$  — две мнимые развертывающиеся поверхности через каждую прямую  $g$ . Если  $\rho = 1$ , то для существования такой поверхности необходимо и достаточно существование поля направлений, удовлетворяющих условиям (54).

**О п р е д е л е н и е.** Конгруэнция, для которой  $\rho = 0$ , называется фокальной.

**З а м е ч а н и е.** Для того, чтобы избежать недоразумений, заметим, что конгруэнция  $K^2$ , для которой  $\rho = 0$ , Ю. Г. Лумисте [2] называет конгруэнцией ранга 2.

### § 3. Интегральные формулы

Рассмотрим регулярную конгруэнцию  $K^2$  и гиперплоскость  $E$ . Многообразии  $G(n-1)$  прямых гиперплоскости зависит от  $2(n-2)$  параметров. Поэтому число  $\nu(E)$  прямых  $g \in K^2$ , инцидентных с гиперплоскостью  $E$ , для почти всех  $E$  конечно (или счетно). Пусть  $dE$  инвариантная плотность в пространстве гиперплоскостей. Интегрально-геометрическое определение площади конгруэнции  $K^2$  можно дать формулой

$$(55) \quad O(K^2) = \int \nu(E) dE.$$

Поставим себе задачу выразить этот интеграл через дифференциально-геометрические инварианты конгруэнции.

С каждой гиперплоскостью  $E$  можно связать репер  $(y, f_i)$ , причем  $y \in E$  и  $f_1$  — нормальный вектор гиперплоскости. Пусть

$$(56) \quad dg = \tau_i f_i, \quad df_i = \theta_{ik} f_k.$$

Тогда имеет место формула [5, 6]

$$(57) \quad dE = |\tau_1 \wedge \theta_{12} \wedge \dots \wedge \theta_{1n}|$$

(плотность и мера всегда берутся со знаком +).

Теперь зафиксируем  $g$  и проинтегрируем по всем гиперплоскостям через  $g$ . Это значит, что вектор  $f_1$  пробегает полугиперсферу  $S^{n-2}$  радиуса единицы в гиперплоскости  $E(x, g_1, \dots, g_{n-1})$ . Так как  $dE$  не зависит от выбора реперов, можно потребовать

$$(58) \quad x = y, \quad g_n = f_n.$$

Векторы  $f_2, \dots, f_{n-1}$  — касательные векторы гиперсферы в точке  $f_1$ . Поэтому имеет место

$$(59) \quad \theta_{12} \wedge \dots \wedge \theta_{1n-1} = d\hat{S}^{n-2}$$

— плотность площади на  $\hat{S}^{n-2}$ . Далее из равенств

$$(60) \quad f_1 = \sum_{\alpha=1}^{n-1} a_\alpha g_\alpha, \quad \sum_{\alpha=1}^{n-1} (a_\alpha)^2 = 1,$$

получим

$$(61) \quad \tau_1 = \langle dx, \sum_{\alpha=1}^{n-1} a_\alpha g_\alpha \rangle = \sum_{\alpha=1}^{n-1} a_\alpha \sigma_\alpha = \sum_{\alpha=1}^4 a_\alpha \sigma_\alpha,$$

ибо  $\sigma_\alpha = 0$  для  $\alpha > 4$ . Таким же образом имеем

$$(62) \quad \theta_{1n} = -a_1 \omega_{n1} - a_2 \omega_{n2}.$$

Обратимся к (61). Выражая  $\sigma_\alpha$  через  $\omega_{n\alpha}$  по (31) и принимая во внимание теорему 1 (48), получим

$$(63) \quad \tau_1 \wedge \theta_{1n} = \gamma(a_1, a_2, a_3, a_4) \omega_{n1} \wedge \omega_{n2},$$

где  $\gamma$ , в самом общем случае  $\rho = 2$ , является квадратичной формой индекса два:

$$(64) \quad \gamma = \mu_1 a_1^2 - \lambda_2 a_2^2 + \mu_3 a_1 a_3 - \lambda_3 a_2 a_3 + \mu_4 a_1 a_4.$$

Из (51), (57) и (63) получим

$$(65) \quad dE = |\gamma \omega_{n1} \wedge \omega_{n2} \wedge d\hat{S}^{n-2}|.$$

Так как при интегрировании, описанном выше, каждая гиперплоскость встречается  $\nu(E)$  раз, существует интегральная формула типа Крофтона:

$$(66) \quad \int_E \nu(E) dE = \int F(\mu_1, \lambda_2, \mu_3, \lambda_3, \mu_4) \Phi.$$

При этом  $\Phi$  определяется уравнением (22), а  $F$  — универсальная функция указанных инвариантов конгруэнции, вид которой не зависит от специальных  $K^2$ , но зависит от ранга  $\rho$  и индекса формы  $\psi$ . Функция  $F$  возникает при интегрировании по полугиперсфере  $\hat{S}^{n-2}$ . Вычисление этого интеграла довольно громоздко и мы его выполним только для фокальных конгруэнций.

Пусть  $\rho = 0$ . Тогда имеет место

$$(67) \quad \gamma = \gamma(a_1, a_2) = \mu_1 a_1^2 - \lambda_2 a_2^2.$$

Используем следующее представление гиперсферы

$$a_1 = r \cos \alpha, \quad a_2 = r \sin \alpha,$$



$$(68) \quad \begin{aligned} a_3 &= \sqrt{1-r^2} \cos \varphi_1, \quad a_4 = \sqrt{1-r^2} \sin \varphi_1 \cos \varphi_2, \dots \\ a_{n-2} &= \sqrt{1-r^2} \sin \varphi_1 \sin \varphi_2 \dots \sin \varphi_{n-5} \cos \varphi_{n-4}, \\ a_{n-1} &= \sqrt{1-r^2} \sin \varphi_1 \sin \varphi_2 \dots \sin \varphi_{n-4} \sin \varphi_{n-3}. \end{aligned}$$

В случае  $n=3$  имеем просто  $a_1 = \cos \varphi_1$ ,  $a_2 = \sin \varphi_1$ , а при  $n=4$   $a_1 = r \cos \alpha$ ,  $a_2 = r \sin \alpha$ ,  $a_3 = \sqrt{1-r^2}$ . Область интегрирования:

$$(69) \quad 0 \leq r \leq 1, \quad 0 \leq \alpha \leq \pi, \quad 0 \leq \varphi_1 \leq 2\pi, \quad 0 \leq \varphi_k \leq \pi, \quad k=2, \dots, n-4.$$

Для плотности гиперсферы получим

$$(70) \quad d\hat{S}^{n-2} = r(1-r^2)^{\frac{n-5}{2}} dr \wedge d\alpha \wedge d\hat{S}^{n-4}, \quad n \geq 4.$$

Таким образом имеем

$$(71) \quad \int \nu(E) dE \int_{(K^2)} \int_0^\pi |\mu_1 \cos^2 \alpha - \lambda_2 \sin^2 \alpha| d\alpha |\omega_{n1} \wedge \omega_{n2}| \int_0^1 r^2 (1-r^2)^{\frac{n-5}{2}} dr \cdot O(\hat{S}^{n-4}).$$

Интеграл по  $r$  — бэта-функция

$$(72) \quad \frac{1}{2} B\left(2, \frac{n-3}{2}\right) = \frac{2}{(n-1)(n-3)}, \quad n > 3.$$

Как известно, для площади гиперсферы радиуса единицы имеем

$$(73) \quad O(\hat{S}^{n-4}) = \frac{2(\pi)^{\frac{n-3}{2}}}{\Gamma\left(\frac{n-3}{2}\right)}, \quad n > 3.$$

В случае  $n=3$ , вместо второй строки формулы (71) стоит просто единица, а в случае  $n=4$  имеем  $O(\hat{S}^{n-4}) = O(S^0) = 2$ . Интеграл по  $\alpha$  вычисляется точно так же как в трехмерном случае [8]. Следовательно, имеет место

**Теорема 4.** Для любой регулярной конгруэнции определенного ранга имеет место формула (66), где функция  $F$  от инвариантов  $\lambda_\alpha, \mu_\alpha$  конгруэнции зависит от типа конгруэнции. В случае  $\rho=0$  и если конгруэнция эллиптическая или параболическая, имеет место формула

$$(74) \quad \int_{(E)} \nu(E) dE = C_n \int_{(K^2)} |\Psi|,$$

а если конгруэнция гиперболическая, имеет место

$$(75) \quad \int_{(E)} \nu(E) dE = \frac{4}{\pi} C_n \int_{(K^2)} \left\{ \sqrt{\lambda_2 \mu_1} + (\mu_1 - \lambda_2) \left[ \arctg \sqrt{\frac{\mu_1}{\lambda_2} - \frac{\pi}{4}} \right] \right\} |\Phi|.$$

При этом

$$(76) \quad C_{2m} = \frac{(2\pi)^{m-1}}{(2m-1)!!}, \quad m > 1,$$

$$(77) \quad C_{2m+1} = \frac{1}{2} \frac{\pi^m}{m!}, \quad m \geq 1.$$

В конце отметим, что эти результаты мы сообщили коротко на Третьей Всесоюзной конференции по геометрии в 1967 году, Казан, СССР.

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Фиников, С. П. Теория конгруэнций. Москва — Ленинград, 1950.
2. Лумисте, Ю. Г. Дифференциальная геометрия линейчатых поверхностей  $V_3$  в  $R_4$ . тем. сборн., Матем. сборн., **50**, 1960, 203—220.
3. Лумисте, Ю. Г. Многомерные линейчатые поверхности евклидова пространства. Ма-  
**55**, 1961, 411—420.
4. Норден, А. П., М. Е. Цыпкин. О соответствии между линейчатыми поверхностями и кривыми риманова пространства. ДАН СССР, **86**, 1952, 23—26.
5. Petkantschin, B., Integralgeometrie 6. Zusammenhängen zwischen den Dichten der linearen Unterräume im  $n$ -dimensionalen Raum. Hamburger Abh., **11**, 1936, 249—310.
6. Blaschke, W. Integralgeometrie 1. Ermittlungen den Dichten für lineare Unterräume im  $E_n$ . Exposee de géometrie differentielle I. Paris, 1935.
7. Sulanke, R. Croftonsche Formeln in Kleinschen Räumen. Math. Nacht., **32**, 1966, 217—241.
8. Sulanke, R. Croftonsche Formeln für Strahlensysteme des euklidischen Raumes. Math. Nachr., 1968 (im Drusk).
9. Švec, A. Congruences de droites dans  $E_n$ . esoslov. Mat. jurnal, **8** (83), 1958, 552—562.
10. Chern, S. On integral geometry in Klein spaces, Ann. of Math., **43**, 1942, 178—189.

*Поступила 30. X. 1967 г.*

### ФОРМУЛИ НА КРОФТОН В ТЕОРИЯТА НА КОНГРУЕНЦИИТЕ ОТ ПРАВИ В ЕВКЛИДОВОТО ПРОСТРАНСТВО $E^n$

Гр. Станилов и Р. Зуланке

(Резюме)

В работата се дават формулите (74), (75) от Крофтонов тип. Първата от тях се отнася за една фокална елиптична или параболична конгруенция от прави, а втората — за реална хиперболична конгруенция от прави. Константите  $C_n$  се дават с формулите (76), (77).  $dE$  е плътността на хиперравнините,  $\nu(E)$  е броят на правите от конгруенцията  $K^2$ , инцидентни с една хиперравнина,  $\Phi$ ,  $\Psi$  са инвариантните външни форми (13), (14) на конгруенцията,  $\lambda_2$ ,  $\mu_1$  са единствените инварианти от първи ред на правата от конгруенцията.

# CROFTONSCHER FORMELN IN DER GERADENKONGRUENZEN IM EUKLIDISCHEN RAUM $E^n$

G. Stanilow und R. Sulanke

*(Zusammenfassung)*

In der vorliegenden Arbeit stellen wir die Formeln (74), (75) vom Croftonschen Typ auf. Die erste Formel (74) gilt für eine fokale elliptisch oder parabolische Geradenkongruenz; die zweite Formel — für eine fokale hyperbolische Geradenkongruenz. Die Konstanten  $C_n$  werden durch (76), (77) gegeben.  $dE$  ist Hyperebenenendichte und  $\nu(E)$  ist die Anzahl der Geraden  $g$ , die zu der Geradenkongruenz  $K^2$  und einer Hyperebene  $E$  gehören.  $\Phi, \Psi$  sind die Invarianten äußerer Formen (13), (14) der Kongruenz;  $\lambda_2, \mu_1$  — die einzigen Invarianten erster Ordnung der Geraden  $g \in K^2$ .