УДК 519.212.3

В. К. ОГЛЯНН

О РАСПРЕДЕЛЕНИИ ДЛИНЫ „ТИПИЧНОГО“ РЕБРА СЛУЧАЙНОЙ МОЗАИКИ

Рассматриваются случайные мозаики на плоскости, инвариантные относительно группы всех евклидовых движений плоскости.

Задача состоит в вычислении длины „типичного“ ребра мозаики в терминах маркированного точечного процесса $\{P_i, \Psi_i\}$, где $\{P_i\}$ — точечный процесс пересечений ребер мозаики с фиксированной прямой g_0 , а маркой Ψ_i служит угол, под которым происходит пересечение в точке P_i .

Эта и аналогичная задача для процессов многоугольников рассматривались Р. В. Амбарцумяном в работе [1] и в его монографии [2].

Использованный в [1] и [2] метод требовал предположений о существовании некоторых пределов эргодического характера.

Цель настоящей статьи показать, что эти предположения можно обойти, если пользоваться надлежащими определениями распределений „типичных“ элементов. Эти определения даны в [3] и [4].

Решение вышеупомянутой задачи дает нижестоящая формула (17).

Дополнительно предполагается, что среднее квадрата числа ребер мозаики, пересекающих любое ограниченное борелевское множество, конечно, а также, что с вероятностью 1 мозаика не содержит узлов типа Т.

С точки зрения методологии статья продолжает исследования автора в [5], [6], [7] (см. также [8], стр. 821 и [3]) по интегрированию комбинаторных разложений (общая теория комбинаторных разложений приведена в [2]).

Случайной мозаикой на плоскости называется случайное поле отрезков с вероятностью единица, разбивающая плоскость на непустые выпуклые ограниченные многоугольники.

Случайные поля отрезков на плоскости можно определять как случайные точечные поля в пространстве отрезков (см. [9]).

Обозначим через $\mathfrak{M}$ множество всех мозаик (реализаций);

Вероятность P на $\mathfrak{M}$ (точнее на соответствующей $\mathfrak{A}$ -алгебре) называется распределением случайной мозаики.

Вершины многоугольников из $\mathfrak{M}$ называются узлами мозаики.

Узел Q называется узлом типа Т, если существует прямая, проходящая через точку Q и оставляющая все ребра мозаики, исходящие из Q , в одной замкнутой полуплоскости.

Группа M движений полуплоскости индуцирует группу преобразований $\mathfrak{M}$ в себя (группа движений $\mathfrak{M}$). Случайная мозаика $m(u)$

называется однородной и изотропной, если ее распределение P инвариантно относительно этой группы (M -инвариантна).

Хорошо известной M -инвариантной, с вероятностью единица не имеющей узлов типа T , мозаикой является мозаика, порожденная пуассоновским случайным процессом прямых.

§ 1. Комбинаторное разложение для m

Пусть G — пространство всех прямых плоскости. $g \in G$. Обозначим через $[K_R] = \{g \in G : g \cap K_R \neq \emptyset\}$, где K_R — открытый круг радиуса R с центром в начале координат.

Рассмотрим некоторый элемент $m \in \mathfrak{X}$, не имеющий узлов типа T . Запишем комбинаторную формулу Р. В. Амбарцумяна (см. [9], стр. 15 или [2]) для инвариантной меры $\mu(\cdot)$ множества

$$B_0 = \left\{ g \in [K_R] : \begin{array}{l} \text{прямая } g \text{ не пересекает ни одного отрезка} \\ \text{из } m \cap K_R \end{array} \right\}$$

Легко убедиться, что $[K_R] \setminus B_0$ принадлежит бюффову кольцу $B, \{P_i\}$ (см. [9] или [8]), где P_i — концы отрезков из $m \cap K_R$, лежащих на окружности ∂K_R . Согласно алгоритму, указанному в [9], имеем

$$\mu(B_0) = \mu([K_R]) - 2 \sum_i |\chi_i| + \sum_i |d_i| \cdot I_0(d_i) - \sum_i |s_i| \cdot I_0(s_i) \quad (1)$$

Здесь мы применили следующие обозначения:

$I_0(\tau) = I_{B_0}(\tau) = 1$, если отрезок τ не пересекается с отрезками из $m \cap K_R$; $|\cdot|$ — длина отрезка;

Отрезок типа χ есть отрезок из $m \cap K_R$, являющийся хордой круга K_R ;

Другие обозначения показаны на рис. 1.

Рис. 1.

Пунктирными линиями отмечены отрезки, соединяющие точки P_i и $P_j \in \partial K_R$, но не принадлежащие $m \cap K_R$. Они могут быть типа d или s . Тип зависит от направления отрезков из $m \cap K_R$, концами которых являются точки P_i и P_j . Имеем тип s , если упомянутые отрезки из $m \cap K_R$ лежат в одной полуплоскости относительно пунктирной линии, и тип d — в противном случае.

§ 2. Интегрирование комбинаторного разложения

Будем интегрировать обе части (1) относительно M -инвариантного распределения P случайной мозаики $m(w)$, удовлетворяющего дополнительному условию:

$$P\{u: m \text{ имеет узлы типа } T\} = 0.$$

Для уяснения цели, с которой выполняется это интегрирование, рассмотрим интеграл от члена в левой части (1). Мы имеем:

$$a_1 = \int_{\mathfrak{M}} \mu(B_0) dP = \int_{\mathfrak{M}} \left(\int_0^D I_0(\lambda(g) dg) \right) dP = \int_{|K_R|} p_0(\lambda(g)) dg,$$

где $p_0(\lambda) = \int_{\mathfrak{M}} I_0(\lambda(g)) dP$ есть вероятность следующего события:

$\binom{\lambda}{0} = \{ \text{хорда } \lambda(g) = g \cap K_R \text{ не пересекается отрезками из } m \cap K_R \}$.

Используя M -инвариантность P и вид элемента инвариантной меры $dg = \frac{\lambda}{2\sqrt{D^2 - \lambda^2}} d\lambda \cdot d\varphi$ после интегрирования по всем направлениям φ получим

$$a_1 = \pi \cdot \int_0^D \frac{\lambda \cdot p_0(\lambda) d\lambda}{\sqrt{D^2 - \lambda^2}} \quad (D = 2R). \quad (2)$$

Следовательно, интегрирование (1) даст некоторое представление для интеграла (2). Отсюда можно будет получить выражение для $p_0(\lambda)$, используя формулу обращения для уравнения типа Абеля.

Проинтегрируем второе слагаемое в правой части (1). Используя один из вариантов формулы Мекке (см. также [3]), мы получим

$$a_2 = \int_{\mathfrak{M}} \left(\sum_i |\lambda_i| \right) dP = \lambda \int_{|K_R|} \lambda(g) dg \int_{\lambda}^{\infty} (\tau - \lambda) dF(\tau),$$

где λ — интенсивность процесса ребер случайной мозаики $m(w)$, а $F(\tau)$ — распределение длины типичного ребра мозаики $m(w)$. Следовательно

$$a_2 = \pi \cdot \lambda \int_0^D \frac{\lambda^2 d\lambda}{\sqrt{D^2 - \lambda^2}} \int_{\lambda}^{\infty} (\tau - \lambda) dF(\tau). \quad (3)$$

Интегрирование двух последних слагаемых в правой части (1) дает:

$$a_3 = \int_{\mathfrak{M}} \left(\sum_i |d_i| \cdot I_0(d_i) - \sum_i |s_i| \cdot I_0(s_i) \right) dP =$$

$$= \int_{[\Delta_R]} \int_{[\Delta_R]} [I_d(\gamma_{12}) - I_s(\gamma_{12})] \cdot \gamma_{12} \cdot \Pi_{i, \delta} \left(\frac{\gamma}{0} \right) \cdot \mu_2(d\delta_1 \cdot d\delta_2). \quad (4)$$

Интегрирование в (4) проводится по множеству $[\Delta_R] \times [\Delta_R]$, где $[\Delta_R]$ есть множество направленных отрезков δ , задевающих K_R , причем начало отрезка $\delta \cap K_R = \nu$ лежит на ∂K_R ;

γ_{12} — отрезок, соединяющий точки входа, направленных отрезков δ_1 и δ_2 в K_R ;

$I_p(\cdot) = 1$, если γ_{12} есть отрезок типа d , $I_s(\cdot) = 1 - I_d(\cdot)$; $\Pi_{i, \delta}$ есть пальмовское распределение процесса $m(\omega)$, при условии, что отрезки δ_1 и $\delta_2 \in m(\omega)$ фиксированы;

$\Pi_{i, \delta} \left(\frac{\gamma}{0} \right)$ есть соответствующая вероятность события $\left(\frac{\gamma}{0} \right)$, где

$$\left(\frac{\gamma}{0} \right) = \left\{ \begin{array}{l} m: \text{ хорда } \gamma \text{ круга } K_R, \text{ соединяющая точки} \\ \text{входа в } K_R \text{ отрезков } \delta_1 \text{ и } \delta_2, \text{ не пересе-} \\ \text{кается другими отрезками процесса.} \end{array} \right.$$

μ_2 есть вторая моментная мера случайного процесса ребер мозаики $m(\omega)$.

§ 3. Переход к „стереологической“ форме записи

На множестве $[\Delta_R] \times [\Delta_R]$ можно использовать координаты $(l_1, l_2, \varphi_1, \varphi_2, t_1, t_2, \tau_1, \tau_2)$, где l_i — точка, где отрезок δ_i входит в K_R , φ_i — угол между δ_i и ∂K_R в точке l_i , t_i — длина части отрезка δ_i , лежащая в K_R , τ_i — длина отрезка δ_i ($i=1, 2$).

Мы предполагаем, что μ_2 на $[\Delta_R] \times [\Delta_R]$ абсолютно непрерывна относительно $dl_1 dl_2 d\varphi_1 d\varphi_2 dt_1 dt_2 d\tau_1 d\tau_2$, dl_i — элемент длины на ∂K_R , т. е.

$$\mu_2(d\delta_1 d\delta_2) = f \cdot dl_1 dl_2 \cdot d\Phi, \quad (5)$$

где $d\Phi = d\varphi_1 d\varphi_2 dt_1 dt_2 d\tau_1 d\tau_2$.

Мера μ_2 может быть записана также в координатах: $(x_1, x_2, \psi_1, \psi_2, t_1, t_2, \tau_1, \tau_2)$, где x_i есть точка пересечения прямой g_i , на которой лежит отрезок δ_i с фиксированной прямой g_0 и ψ_i есть угол между g_i и g_0 ($i=1, 2$). Из (5) следует, что

$$\mu_2(d\delta_1, d\delta_2) = f_1 \cdot dx_1 dx_2 d\psi_1 d\psi_2 dt_1 dt_2 d\tau_1 d\tau_2.$$

Мы имеем $f = f(\gamma, \varphi_1, \varphi_2, t_1, t_2, \tau_1, \tau_2)$, где γ — длина хорды, соединяющая точки $l_1, l_2 \in \partial K_R$, и аналогично, $f_1 = f_1(\gamma, \psi_1, \psi_2, t_1, t_2, \tau_1, \tau_2)$, где $\gamma = |x_1 - x_2|$ (следует из M -инвариантности P).

Между f и f_1 имеется связь. Из условия $[dx_1, d\psi_1, dt_1, d\tau_1] = [dl_1, d\tau_1, dt_1, d\tau_1]$, где $[\nu, \alpha, \beta, \gamma]$ обозначает множество отрезков, которые лежат на прямых, пересекающихся отрезок ν , их направления лежат в α , их сдвиги лежат в β , а длины лежат в γ , можно показать, что

$$dx_i = (\sin \alpha \cdot \text{ctg } \psi_i - \cos \alpha) \cdot [I(\psi_i < \alpha) - I(\psi_i > \alpha)] \cdot dl_i, \quad i=1, 2.$$

$I(\psi_l < \alpha)$, $I(\psi_l \geq \alpha)$ суть индикаторы событий, стоящих в скобках. Обозначения показаны на рис. 2 ($\sin \alpha = \frac{\lambda}{D}$).

Рис. 2.

Лемма 1. $f(\lambda, \varphi_1, \varphi_2, t_1, t_2, \tau_1, \tau_2) = f_1(\lambda, \psi_1, \psi_2, t_1, t_2, \tau_1, \tau_2)$.

$$(\sin \alpha \cdot \operatorname{ctg} \psi_1 - \cos \alpha) \cdot (\sin \alpha \cdot \operatorname{ctg} \psi_2 - \cos \alpha) \cdot [I_d(\lambda) - I_s(\lambda)]$$

(так как $I_d(\lambda) - I_s(\lambda) = [I(\psi_1 < \alpha) - I(\psi_1 \geq \alpha)] [I(\psi_2 < \alpha) - I(\psi_2 \geq \alpha)]$).

Применяя M -инвариантность P и лемму 1, (4) можно записать в виде

$$a_3 = \pi D^2 \int_0^D \frac{\lambda \cdot d\lambda}{\sqrt{D^2 - \lambda^2}} B_D(\lambda), \quad (6)$$

где

$$B_D(\lambda) = \int_{\Delta_1} \Pi_{\psi_1, \psi_2} \left(\frac{\lambda}{0} \right) (\sin \alpha \cdot \operatorname{ctg} \psi_1 - \cos \alpha) \cdot (\sin \alpha \cdot \operatorname{ctg} \psi_2 - \cos \alpha) \cdot f_1 \cdot d\Phi, \quad (7)$$

$$\Delta_1 = \{(\psi_1, \psi_2, t_1, t_2, \tau_1, \tau_2): \psi_1 \in [0, \pi), \psi_2 \in [0, \pi), \tau_1 \in (0, \infty), \tau_2 \in (0, \infty), t_1 \in (0, \tau_1), t_2 \in (0, \tau_2)\}.$$

Из (2), (3) и (4), (6) окончательно, получаем

$$\int_0^D \frac{[\lambda \cdot p_0(\lambda) + 2\lambda \lambda^2 \cdot C(\lambda)] d\lambda}{\sqrt{D^2 - \lambda^2}} = D + D^2 \cdot \int_0^D \frac{\lambda \cdot B_D(\lambda) d\lambda}{\sqrt{D^2 - \lambda^2}}, \quad (8)$$

где

$$C(\lambda) = \int_{\lambda}^{\infty} (\tau - \lambda) dF(\tau).$$

§ 4. Обращение стохастического разложения (8)

Заметим, что соотношение (8) имеет вид уравнения Абеля:

$$\int_0^x \frac{\varphi(s) ds}{\sqrt{x^2 - s^2}} = \Gamma(x).$$

Решение этого уравнения хорошо известно:

$$\frac{\varphi(x)}{x} = \frac{2}{\pi} \frac{d}{dx^2} \left[\int_0^{x^2} \frac{\Gamma(t) d(t^2)}{\sqrt{x^2 - t^2}} \right]. \quad (9)$$

Следовательно, соотношение (8) можно обратить:

$$p_0(\lambda) + 2i\lambda \int_{\lambda}^{\infty} (\tau - \lambda) dF(\tau) = 1 + \frac{2}{\pi} \frac{d}{dx^2} \left[\int_0^{\lambda^2} \frac{t^2 d(t^2)}{\sqrt{\lambda^2 - t^2}} \int_0^t \frac{udu}{\sqrt{t^2 - u^2}} B_t(u) \right]. \quad (10)$$

Функции $\Pi_{\delta_1, \delta_2} \left(\frac{\lambda}{0} \right)$ и f_1 не зависят от t . Применяя теорему Фубини, мы можем последнее слагаемое в (10) преобразовать следующим образом:

$$\begin{aligned} & \frac{d}{d\lambda^2} \left[\int_0^{\lambda^2} \frac{t^2 d(t^2)}{\sqrt{\lambda^2 - t^2}} \int_0^t \frac{u du}{\sqrt{t^2 - u^2}} B_t(u) \right] = \frac{d}{d\lambda^2} \int_0^{\lambda^2} u du \int_{\Delta_1} \Pi_{\delta_1, \delta_2} \left(\frac{u}{0} \right) \cdot f_1 d\Phi \times \\ & \times \left[\pi \cdot u^2 \cdot \operatorname{ctg} \psi_1 \cdot \operatorname{ctg} \psi_2 - 2u \sqrt{\lambda^2 - u^2} \cdot (\operatorname{ctg} \psi_1 + \operatorname{ctg} \psi_2) + \frac{\pi}{2} (u^2 - \lambda^2) \right] \\ & \left(\text{выше мы использовали } \int_{u^2}^{\lambda^2} \frac{d(t^2)}{\sqrt{\lambda^2 - t^2} \sqrt{t^2 - u^2}} = \pi \right) \\ & = \frac{\pi}{2} \cdot \lambda^2 \int_{\Delta_1} \Pi_{\delta_1, \delta_2} \left(\frac{\lambda}{0} \right) \cdot f_1 \cdot \operatorname{ctg} \psi_1 \cdot \operatorname{ctg} \psi_2 d\Phi - \int_0^{\lambda} \frac{u^2 du}{\sqrt{\lambda^2 - u^2}} \int_{\Delta_1} \Pi_{\delta_1, \delta_2} \left(\frac{u}{0} \right) \times \\ & \times f_1 (\operatorname{ctg} \psi_1 + \operatorname{ctg} \psi_2) d\Phi - \frac{\pi}{2} \int_0^{\lambda} u du \int_{\Delta_1} \Pi_{\delta_1, \delta_2} \left(\frac{u}{0} \right) f_1 d\Phi. \quad (11) \end{aligned}$$

Лемма 2.

$$\int_{\Delta_1} \Pi_{\delta_1, \delta_2} \left(\frac{u}{0} \right) \cdot f_1 d\Phi = \frac{d^2}{du^2} [p_0(u)].$$

Используя лемму 2 мы преобразуем последнее слагаемое в (11) к виду

$$\int_0^{\lambda} u du \int_{\Delta_1} \Pi_{\delta_1, \delta_2} \left(\frac{u}{0} \right) \cdot f_1 d\Phi = \lambda \cdot p_0'(\lambda) - p_0(\lambda) + 1.$$

Таким образом, мы получили следующий результат.

Предложение. Пусть P -- M -инвариантная случайная мозаика, для которой вторая моментная мера ν_2 локально финитна и имеет плотность, а также с вероятностью единица отсутствуют узлы типа T .

Тогда для производной $p_0'(\lambda)$ имеем следующее представление

$$p'_0(\lambda) = -2\lambda \int_{\lambda}^{\infty} (\tau - \lambda) dF(\tau) + \lambda \int_{\Delta_1} \Pi_{\delta_1, \delta_2} \left(\frac{\lambda}{0} \right) \operatorname{ctg} \psi_1 \cdot \operatorname{ctg} \psi_2 \cdot f_1 d\Phi - \\ - \frac{2}{\pi \cdot \lambda} \int_0^{\lambda} \frac{u^2 du}{\sqrt{\lambda^2 - u^2}} \int_{\Delta_1} \Pi_{\delta_1, \delta_2} \left(\frac{\lambda}{0} \right) \cdot f_1 \cdot (\operatorname{ctg} \psi_1 + \operatorname{ctg} \psi_2) d\Phi. \quad (12)$$

Рассмотрим последнее слагаемое (обозначим его через a_4) в (12). Если мы сделаем дополнительное предположение, что $m(w)$ инвариантно относительно отражений, тогда a_4 обращается в нуль. Однако сравнение (12) с результатом статьи [6] показывает, что $a_4 = 0$ и без дополнительного предположения инвариантности относительно отражений.

З а м е ч а н и е.

$$\int_{\Delta_1} \Pi_{\delta_1, \delta_2} \left(\frac{\lambda}{0} \right) \cdot f_1 \cdot \operatorname{ctg} \psi_i d\Phi = 0, \quad i = 1, 2.$$

Следовательно, мы имеем

$$\int_{\lambda}^{\infty} (\tau - \lambda) dF(\tau) = -\frac{1}{2\lambda} p'_0(\lambda) + \frac{\lambda}{2\lambda} \int_{\Delta_1} \Pi_{\delta_1, \delta_2} \left(\frac{\lambda}{0} \right) \operatorname{ctg} \psi_1 \cdot \operatorname{ctg} \psi_2 \cdot f_1 d\Phi.$$

Отсюда дифференцированием получаем

$$F(\lambda) = 1 - \frac{p'_0(\lambda)}{2\lambda} + \frac{1}{2\lambda} \frac{d}{d\lambda} \left[\lambda \cdot \int_{\Delta_1} \Pi_{\delta_1, \delta_2} \left(\frac{\lambda}{0} \right) \operatorname{ctg} \psi_1 \cdot \operatorname{ctg} \psi_2 \cdot f_1 \cdot d\Phi \right]. \quad (13)$$

В интеграле правой части (13) можно провести интегрирование по переменным $(\tau_1, \tau_2, t_1, t_2)$. Результат запишется в терминах случайного точечного процесса $\{P_i, \psi_i\}$ на фиксированной прямой g_0 , где $\{P_i\}$ — точечный процесс пересечений мозаики с прямой g_0 , а ψ_i — угол, под которым происходит пересечение в точке P_i .

Результат будет иметь вид

$$\int_{\Delta_1} \Pi_{\delta_1, \delta_2} \left(\frac{\lambda}{0} \right) \cdot \operatorname{ctg} \psi_1 \cdot \operatorname{ctg} \psi_2 \cdot f_1 d\Phi = \int_0^{\pi} \int_0^{\pi} \operatorname{ctg} \psi_1 \cdot \operatorname{ctg} \psi_2 \cdot P \left(\frac{\lambda}{0} / \lambda, \psi_1, \psi_2 \right) \times \\ \times f_2 d\psi_1, d\psi_2, \quad (14)$$

где $f_2(\lambda, \psi_1, \psi_2)$ — плотность второй моментной меры процесса $\{P_i, \psi_i\}$, $P \left(\frac{\lambda}{0} / \lambda, \psi_1, \psi_2 \right)$ — условная вероятность события $\left(\frac{\lambda}{0} \right)$ при условии, что точки P_1 и P_2 находятся на расстоянии λ и марки в точках P_1 и P_2 равны ψ_1 и ψ_2 соответственно.

Покажем, что правую часть (13) можно записать в терминах аспределения „типичного“ m аркирсванного интервала процесса $\{P_i, \psi_i\}$ (см. [2], главу 9). Обозначим через $W(x)$ функцию распределения

длины „типичного“ интервала I , а через $f(\gamma, \psi_1, \psi_2)$ — совместную плотность распределения тройки (I, ψ_1, ψ_2) .

Из формулы Пальма следует, что

$$p_v^*(\gamma) = a \cdot w'(\gamma), \tag{15}$$

где a — интенсивность точечного процесса пересечений $\{x_i\}$.

Легко убедиться, что

$$\int_0^{\pi} \int_0^{\pi} \text{ctg } \psi_1 \cdot \text{ctg } \psi_2 \cdot P\left(\frac{\gamma}{0} / \gamma, \psi_1, \psi_2\right) f_2 d\psi_1 d\psi_2 = a \int_0^{\pi} \int_0^{\pi} \text{ctg } \psi_1 \cdot \text{ctg } \psi_2 \cdot f \cdot \psi_1 d\psi_2. \tag{16}$$

Используя (14), (15), (16), формулу (13) можно записать в терминах распределения „типичного“ маркированного интервала

$$F(\gamma) = 1 - \frac{1}{a} w'(\gamma) + \frac{1}{a} \frac{d}{d\gamma} \left[\gamma \cdot \int_0^{\pi} \int_0^{\pi} \text{ctg } \psi_1 \cdot \text{ctg } \psi_2 \cdot f(\gamma, \psi_1, \psi_2) d\psi_1 d\psi_2 \right]. \tag{17}$$

Формула (17) дает решение нашей основной задачи.

Последняя формула совпадает с формулой (37) в [1], которая была получена методом усреднения тождества типа Плейеля, требовавшим существование некоторых пределов эргодического характера.

Следствие 1. Если распределение „типичного“ маркированного интервала такого, что I, ψ_1 и ψ_2 независимы, то формула (17) принимает вид:

$$F(\gamma) = 1 - \frac{1}{a} W'(\gamma).$$

Следствие 2. Если к условиям следствия 1 добавить условие, что „типичный“ интервал имеет экспоненциальное распределение, то $F(\gamma)$ также имеет экспоненциальное распределение с тем же средним.

Ереванский государственный
университет

Поступила 23.VI.1983

Վ. Կ. ՕԳԱՆԻԱՆ. Պատահական խճանկարի «ստիպիկ» կողի երկարության բաշխման մասին համախոսում

Դիտարկվում են համասեռ և իզոտրոպ պատահական խճանկարների հարթության վրա Մասցված է բանաձև, որը թույլ է տալիս «ստիպիկ» կողի երկարության բաշխումը հաշվել $\{P_i, \psi_i\}$ պիտակավորված կետային պրոցեսի տերմիններով, որպես պիտակ ψ_i վերցված է այն անկյունը, որի տակ տեղի է ունենում հատումը P_i կետում:

V. K. OGANIAN. On distribution of the length of the "typical" edge of a random tessellation (summary)

Random tessellations, with distribution invariant with respect to the group of euclidean motions of the plane are considered. The main result is a formula giving the length distribution of the "typical" edge of a random tessellation in terms of the

marked point process of intersections $\{P_i, \psi_i\}$, induced on a line, where P_i is an intersection point, ψ_i is the corresponding angle.

ЛИТЕРАТУРА

1. R. V. Ambartzumian. Convex polygons and Random Tessellations. В сборнике: "Stochastic Geometry" John Wiley, New York (editors E. F. Harding and D. G. Kendall), 1974, 176—191.
2. R. V. Ambartzumian. Combinatorial Integral Geometry: with applications to Mathematical Stereology. John Wiley, 1982.
3. R. V. Ambartzumian. Probability distributions in stereology of Random geometrical processes. In Recent Trends in Mathematics, Reinhardbrunn (collection of papers). Teubner Texte zur Mathematik, 1982, Band 50, Leipzig, 5—12.
4. R. V. Ambartzumian. Factorization in integral and stochastic Geometry. Teubner Texte zur Mathematik, 1984.
5. В. К. Оганян. Комбинаторные принципы в стохастической геометрии случайных полей отрезков, ДАН Арм.ССР, 68, № 3, 1979, 150—154.
6. В. К. Оганян. Комбинаторные принципы в стохастической геометрии и случайных полей отрезков, в сборнике [9], 81—106.
7. V. K. Oganian. On Palm distributions of processes of lines in the plane. Teubner Texte zur Mathematik, 1984.
8. R. V. Ambartzumian. Stochastic Geometry from the standpoint of integral geometry, Appl. prob. 9, 1977, 792—823.
9. Р. В. Амбарцумян (редактор) Комбинаторные принципы в стохастической геометрии, Сборник статей, Изд. АН Арм.ССР, Ереван, 1980.