LÜHIUURIMUSI * КРАТКИЕ СООБЩЕНИЯ

EESTI NSV TEADUSTE AKADEEMIA TOIMETISED. 25. KÕIDE FÜÜSIKA * MATEMAATIKA. 1976, NR. 3

ИЗВЕСТИЯ АКАДЕМИИ НАУК ЭСТОНСКОГ ССР. ТОМ 25 ФИЗИКА * МАТЕМАТИКА. 1976, № 3

https://doi.org/10.3176/phys.math.1976.3.13

В. ОЛЬМАН

УДК 519.281

МИНИМАКСНАЯ ЛИНЕЙНАЯ ОЦЕНКА ПАРАМЕТРА СДВИГА УСТОЙЧИВОГО РАСПРЕДЕЛЕНИЯ

V. OLMAN. STABIILSE JAOTUSE NIHKEPARAMEETRI LINEAARNE MINIMAKSHINNANG

V. OLMAN. A MINIMAX LINEAR ESTIMATOR OF LOCATION PARAMETER OF STABLE DISTRIBU-TION

Рассмотрим схему независимых наблюдений

$$\mathbf{X}_i = \Theta + \mathcal{E}_i, \quad i = 1, 2, \dots, n, \quad n \ge 1, \tag{1}$$

где X_i , \mathcal{E}_i , $i = 1, 2, \ldots, n - m$ -мерные $(m \ge 1)$ случайные векторы, причем X_i — наблюдаемый, а $\Theta - m$ -мерный параметр сдвига. Задача оценки параметра Θ заключается в выборе m-мерной статистики $g(X_1, X_2, \ldots, X_n)$, минимизирующей критерий

 $\sup_{\Theta \in \mathbb{R}^m} E\{F[g(\mathbf{X}_1, \mathbf{X}_2, \ldots, \mathbf{X}_n), \Theta] / \Theta\},\$

где $F(\cdot, \cdot)$ — функция потери. Как и в работе [1], ограничимся рассмотрением только линейных статистик, т. е.

$$g(\mathbf{X}_1, \mathbf{X}_2, \ldots, \mathbf{X}_n) = \sum_{i=1}^n \mathbf{T}_i \mathbf{X}_i + \mathbf{u},$$

где $\mathbf{T}_1, \mathbf{T}_2, \ldots, \mathbf{T}_n$ — неслучайные матрицы порядка $m \times m$, а **u** — неслучайный *m*-мерный вектор.

Обозначим через \mathfrak{L} класс функций потери $F(\cdot, \cdot)$ таких, что $F(\mathbf{s}, \mathbf{t}) = L((\mathbf{s} - \mathbf{t})^{\mathrm{T}}(\mathbf{s} - \mathbf{t}))$, $\mathbf{s}, \mathbf{t} \in \mathbb{R}^m$, и функция L(v), $v \in \mathbb{R}^1$, неотрицательная и неубывающая на $[0, \infty)$. Таким образом, для функций потери из класса \mathfrak{L} задача сводится к минимизации

$$\sup_{\Theta \in \mathbb{R}^{m}} E\{L\left[\left(\sum_{i=1}^{n} \mathbf{T}_{i} \mathbf{X}_{i} + \mathfrak{u} - \Theta\right)^{\mathrm{T}}\left(\sum_{i=1}^{n} \mathbf{T}_{i} \mathbf{X}_{i} + \mathfrak{u} - \Theta\right)\right] / \Theta\}$$
(2)

по матрицам T_1, T_2, \ldots, T_n и вектору и. В дальнейшем нас будут интересовать лишь те функции из \mathfrak{L} , для которых критерий (2) конечен при каком-либо наборе матриц T_1, T_2, \ldots, T_n .

Как известно [²], для квадратичной потери оптимальной по критерию (2) оценкой является выборочное среднее, т. е. $T_1^0 = T_2^0 = \ldots = T_n^0 = I_m/n$, $u^0 = O_m(O_m - m$ -мерный нулевой вектор).

Это свойство оптимальности выборочного среднего, как показано в [1], сохраняется при всех L из класса \mathfrak{L} в случае одномерного устойчивого распределения помехи \mathcal{E}_i , $i = 1, 2, \ldots, n$. В настоящей статье этот факт обобщает

Теорема. Если т-мерные $(m \ge 1)$ векторы $\mathcal{E}_1, \mathcal{E}_2, \ldots, \mathcal{E}_n$ из (1) обладают устойчивым симметричным распределением, т. е. характеристической функцией $f(t) = \exp [-c(t^T t)^{\alpha}]$ [³], $t \in \mathbb{R}^m$, c > 0, $1 > \alpha > 0$, то минимум критерия (2) реализуется на выборочном среднем при любой потере L из класса \mathfrak{L} .

Доказательство. Для матриц, минимизирующих (2), необходимо $\sum_{i=1}^{n} \mathbf{T}_{i} = \mathbf{I}_{m}$, с учетом чего можно считать, что в (2) $\Theta = \mathbf{O}_{m}$. В силу теоремы 3 работы [¹] достаточно доказать минимаксность выборочного среднего для функций

$$L_s(\mathbf{x}) = \begin{cases} 0, \ \mathbf{x}^{\mathrm{T}} \mathbf{x} \leqslant s^2, \\ 1, \ \mathbf{x}^{\mathrm{T}} \mathbf{x} > s^2, \end{cases} \mathbf{x} \in \mathbb{R}^m$$

при любом s > 0.

Характеристическая функция случайного вектора $\sum_{i=1}^{n} \mathbf{T}_{i} \mathbf{X}_{i}$ при $\Theta = \mathbf{O}_{m}$ есть $\exp\left[-c \sum_{i=1}^{n} (\mathbf{t}^{\mathrm{T}} \mathbf{T}_{i}^{\mathrm{T}} \mathbf{t}_{i} \mathbf{t})^{\alpha}\right]$ и, следовательно, используя обратное преобразование Фурье, можем записать

$$1 - E\{L_s(\sum_{i=1}^n \mathbf{T}_i \mathbf{X}_i + \mathbf{u}) / \mathbf{O}_m\} = \begin{bmatrix} \int \cos(\mathbf{t}^{\mathrm{T}} \mathbf{x}) \exp(-c \sum_{i=1}^n (\mathbf{t}^{\mathrm{T}} \mathbf{T}_i^{\mathrm{T}} \mathbf{T}_i \mathbf{t})^{\alpha}) d\mathbf{t} \end{bmatrix} d\mathbf{x}.$$
 (3)

$$\mathbf{x} \in \mathbb{R}^{m}$$
 : $(\mathbf{x}+\mathbf{u})^{\mathrm{T}} (\mathbf{x}+\mathbf{u}) \leq s^{2} \quad \mathbf{t} \in \mathbb{R}^{m}$

Поменяв местами интегрирование в (3) и сделав ортогональное преобразование **V**, над вектором **x** такое, что **V**_t $t = (\sqrt{t^T t}, 0, ..., 0)$, получим

$$\int_{\mathbf{x}\in\mathbb{R}^m: (\mathbf{x}+\mathbf{V}_t^{\mathrm{T}}\mathbf{u})^{\mathrm{T}}(\mathbf{x}+\mathbf{V}_t^{\mathrm{T}}\mathbf{u})\leqslant s^2} \left[\int_{t\in\mathbb{R}^m} \cos\left(\sqrt{t^{\mathrm{T}}t}x_t\right)\exp\left(-c\sum_{i=1}^n\left(t^{\mathrm{T}}\mathbf{T}_i^{\mathrm{T}}\mathbf{T}_it\right)^{\alpha}\right)dt\right]dx.$$

Переходя к сферическим координатам

$$t = r\Psi, \quad \Psi^{T} = (\sin \theta_{1} \dots \sin \theta_{m-1}, \sin \theta_{1} \dots \cos \theta_{m-1}, \dots, \cos \theta_{1}),$$

 $0 < r < \infty, \quad 0 \leq \theta_{m-1} \leq 2\pi, \quad 0 < \theta_i < \pi, \quad i = 1, 2, ..., m - 2,$

имеем

$$\int_{N} \int_{\mathbf{x} \in \mathbb{R}^{m} : (\mathbf{x} + \mathbf{V}_{\Psi}^{\mathrm{T}} \mathbf{u})^{\mathrm{T}} (\mathbf{x} + \mathbf{V}_{\Psi}^{\mathrm{T}} \mathbf{u}) \leq s^{2}} \cos(rx_{1}) \exp(-cr^{2\alpha} \sum_{i=1}^{n} (\Psi^{\mathrm{T}} \mathbf{T}_{i}^{\mathrm{T}} \mathbf{T}_{i} \Psi)^{\alpha} \times x^{m-1} dr d\mathbf{x} d\mathbf{x} dH(\Psi), \qquad (5)$$

где N — *m*-мерная область (4), а

$$dH(\Psi) = \sin^{m-2}\theta_1 \cdot \sin^{m-3}\theta_2 \dots \sin^{m-2}d\theta_1 \dots d\theta_{m-1}.$$

Матрица V, в новых переменных принимает вид V, так как она не

(4)

зависит от переменной г. Сделав замену переменных

$$\mathbf{x} = (\sum_{i=1}^{n} (\boldsymbol{\Psi}^{\mathrm{T}} \mathbf{T}_{i}^{\mathrm{T}} \mathbf{T}_{i} \boldsymbol{\Psi})^{\alpha})^{1/2\alpha} \mathbf{y}, \quad \boldsymbol{z} = (\sum_{i=1}^{n} (\boldsymbol{\Psi}^{\mathrm{T}} \mathbf{T}_{i}^{\mathrm{T}} \mathbf{T}_{i} \boldsymbol{\Psi})^{\alpha})^{-1/2\alpha} \mathbf{y}$$

преобразуем (5) к виду

$$\int_{N} \left[\int_{\substack{y \in \mathbb{R}^{m} : [y(\sum_{i=1}^{n} (\Psi^{T} \mathsf{T}_{i}^{T} \mathsf{T}_{i} \Psi)^{\alpha})^{1/2\alpha} + \mathsf{V}_{\Psi}^{T} \mathsf{u}]^{T} \times} \int_{0}^{\infty} \cos(zy_{1}) \exp(-cz^{2\alpha}) \times \left[\sum_{i=1}^{n} (\Psi^{T} \mathsf{T}_{i}^{T} \mathsf{T}_{i} \Psi)^{\alpha} \right]^{1/2\alpha} + \mathsf{V}_{\Psi}^{T} \mathsf{u}] \leq s^{2}} \times [y(\sum_{i=1}^{n} (\Psi^{T} \mathsf{T}_{i}^{T} \mathsf{T}_{i} \Psi)^{\alpha})^{1/2\alpha} + \mathsf{V}_{\Psi}^{T} \mathsf{u}] \leq s^{2}} \times z^{m-1} dz) dy] dH(\Psi).$$

Внутренний интеграл с точностью до множителя H_m (см. лемму 1) * есть вероятность того, что *m*-мерный случайный вектор с устойчивой плотностью принадлежит шару с центром в $(\sum_{i=1}^{n} (\Psi^T \mathbf{T}_i^T \mathbf{T}_i \Psi)^{\alpha})^{-1/2} \Psi_{\Psi}^T \mathbf{U}_{\Psi}$

и радиусом $s/(\sum_{i=1}^{n} (\Psi^{T} \mathbf{T}_{i}^{T} \mathbf{T}_{i} \Psi)^{\alpha})^{\frac{1}{2}\alpha}$. Используя лемму 1, нетрудно убедиться, что $\mathbf{u}^{0} = \mathbf{O}_{m}$, а из леммы 2 следует равенство

$$\min_{\substack{n \\ \sum T_i = I_m \\ i=1}} \sum_{i=1}^n (\Psi^T \mathbf{T}_i^T \mathbf{T}_i \Psi)^{\alpha} = n^{1-2\alpha} \Psi^T \Psi,$$

причем оно достигается при $T_i^0 = I_m/n$, i = 1, 2, ..., n, т. е. на матрицах, соответствующих выборочному среднему. Теорема доказана.

Приложение

Пемма 1. Плотность т-мерного устойчивого симметричного распределения $P_m(\mathbf{x})$ есть функция, зависящая только от расстояния между векторами \mathbf{x} и $\mathbf{0}_m$ и монотонно убывающая по этому расстоянию.

Доказательство. Используя обратное преобразование Фурье, получаем

$$P_m(\mathbf{x}) = \left(\frac{1}{2\pi}\right)^m \int_{\mathbf{t} \in \mathbb{R}^m} \cos\left(\mathbf{t}^{\mathrm{T}}\mathbf{x}\right) \exp\left(-c\left(\mathbf{t}^{\mathrm{T}}\mathbf{t}\right)^{\alpha}\right) d\mathbf{t}.$$

Сделаем замену переменных $\mathbf{t} = \mathbf{V}\mathbf{s}$, $\mathbf{s}^{\mathrm{T}} = (s_1, s_2, \dots, s_m)$, где \mathbf{V} — ортогональная матрица такая, что $\mathbf{V}^{\mathrm{T}}\mathbf{x} = (\sqrt[7]{\mathbf{x}^{\mathrm{T}}\mathbf{x}}, 0, \dots, 0)$. Тогда

$$P_m(\mathbf{x}) = \int_{\mathbf{s} \in \mathbb{R}^m} \cos(s_1 \sqrt[n]{\mathbf{x}^{\mathrm{T}} \mathbf{x}}) \exp(-c(\mathbf{s}^{\mathrm{T}} \mathbf{s})^{\alpha}) d\mathbf{s}.$$
 (6)

Зависимость плотности от $\mathbf{x}^{\mathsf{T}}\mathbf{x}$ очевидна, и дальше вместо $P_m(\mathbf{x})$, $\mathbf{x} \in \mathbb{R}^m$, будем писать $P_m(h)$, где $h = \sqrt{\mathbf{x}^{\mathsf{T}}\mathbf{x}}$. В интеграле (6) введем сферические координаты:

$$s_m = r \sin \theta_1 \dots \sin \theta_{m-1},$$

$$s_{m-1} = r \sin \theta_1 \dots \cos \theta_{m-1},$$

* Леммы и их доказательства даны в Приложении.

откуда

$$s_1 = r \cos \theta_1$$

$$P_m(h) = \int_0^\infty H_m \left[\int_0^\pi \cos \left(rh\cos\theta_1 \right) r\sin^{m-2}\theta_1 \, d\theta_1 \right] r^{m-2} \exp \left(-cr^{2\alpha} \right) dr,$$

где
$$H_k = 2\pi \prod_{i=2}^{k-2} \int_0^{\pi} (\sin \theta_i)^{k-1-i} d\theta_i, \quad k \ge 3.$$

Интегрируя внутренний интеграл по частям, получаем

$$\int_{0}^{\pi} \cos (rh\cos\theta_1) r\sin^{m-3}\theta_1 \sin\theta_1 d\theta_1 =$$

$$= -\frac{\sin (rh\cos\theta_1)}{h} \cdot \sin^{m-3}\theta_1 \Big|_0^{\pi} + (m-3) \int_0^{\pi} \frac{\sin rh\cos\theta_1}{h} \cdot \sin^{m-4}\theta_1 \cos\theta_1 d\theta_1.$$

Если *m* > 3, то

$$P_h(h) = H_m \frac{m-3}{h} \left[-\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \cos\left(rh\cos\theta_1\right) \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \cos\left(rh\cos\theta_1\right) \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \cos\left(rh\cos\theta_1\right) \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \cos\left(rh\cos\theta_1\right) \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^\pi \sin^{m-4}\theta_1 r^{m-3} \exp\left(-cr^{2\alpha}\right) d\theta_1 dr = -\frac{d}{dh} \int_0^\infty \int_0^$$

и, следовательно,

$$= \frac{m-3}{h} \frac{H_m}{H_{m-2}} \left[-\frac{d}{dh} P_{m-2}(h) \right]$$

$$\frac{d}{dh} P_{m-2}(h) < 0, \quad h > 0, \quad m > 3.$$

Если m = 3, то

$$P_3(h) = -\frac{1}{h} H_3 \frac{d}{dh} \left[\int_{0}^{\pi} \int_{0}^{\pi} \cos(rh\cos\theta_1) r \exp(-cr^{2\alpha}) d\theta_1 dr \right]$$

$$= -\frac{1}{h} H_3 \frac{d}{dh} P_1(h)$$

и, следовательно,

$$\frac{d}{dh}P_1(h) < 0, \quad h > 0,$$

что и требовалось доказать.

Лемма 2. Пусть $a \in \mathbb{R}^m$ $(m \ge 1)$, $a \ B_1, \ B_2, \ldots, \ B_n, \ B - \kappa вадрат$ $ные матрицы порядка <math>m \times m$. Тогда

$$\min_{\substack{n \\ \sum B_i = B \\ i=1}} \sum_{i=1}^n (\mathbf{a}^{\mathrm{T}} \mathbf{B}_i^{\mathrm{T}} \mathbf{B}_i \mathbf{a})^{\alpha} = n^{1-\alpha} (\mathbf{a}^{\mathrm{T}} \mathbf{B}^{\mathrm{T}} \mathbf{B} \mathbf{a}), \quad 1 > \alpha > 0,$$

т. е. минимум достигается при $\mathbf{B}_i = \mathbf{B}/n, i = 1, 2, ..., n.$

Доказательство проведем от противного. Пусть при наборе минимизирующих матриц $\mathbf{B}_1 \neq \mathbf{B}_2$. Тогда, применяя неравенство Коши-Шварца, получаем

$$(a^{T}B_{T}B_{a}a)^{\alpha} + (a^{T}B_{a}B_{a}a)^{\alpha} =$$

$$= (\mathbf{a}^{\mathrm{T}} \mathbf{B}_{\mathbf{A}}^{\mathrm{T}} \mathbf{B}_{\mathbf{A}} \mathbf{a})^{\alpha} + (\mathbf{a}^{\mathrm{T}} (\mathbf{B}_{1} + \mathbf{B}_{2} - \mathbf{B}_{1})^{\mathrm{T}} (\mathbf{B}_{1} + \mathbf{B}_{2} - \mathbf{B}_{1}) \mathbf{a})^{\alpha} \geqslant$$

$\geqslant (\overline{\gamma a^{\mathrm{T}} B_{1}^{\mathrm{T}} B_{1}^{\mathrm{a}} a})^{2\alpha} + (\overline{\gamma a^{\mathrm{T}} (B_{1} + B_{2})^{\mathrm{T}} (B_{1} + B_{2}) a} - \overline{\gamma a^{\mathrm{T}} B_{1}^{\mathrm{T}} B_{1}^{\mathrm{a}} a})^{2\alpha} \geqslant$ $\geq 2^{1-\alpha} (\sqrt{a^{\mathrm{T}} (\mathbf{B}_1 + \mathbf{B}_2)^{\mathrm{T}} (\mathbf{B}_1 + \mathbf{B}_2) \mathbf{a}})^{2\alpha},$

где последнее неравенство справедливо в силу выпуклости функции $x^{2\alpha} + (b-x)^{2\alpha}$ при x > 0, b > 0, a следовательно, при $B_{10} = B_{20} =$ $B_1 + B_2$ достигается равенство, что и доказывает лемму. 0

ЛИТЕРАТУРА

1. Ольман В., Изв. АН ЭССР, Физ. Матем., 23, 127 (1974). 2. Barnard O. A., J. Roy. Stat. Soc., Ser. B, 25, 124 (1963).

3. Феллер В., Введение в теорию вероятностей и ее приложения, т. 2, М., 1967.

Инститит кибернетики Академии наук Эстонской ССР Поступила в редакцию 11/XII 1975