

ОБ ЭКСТРЕМАЛЬНЫХ ЗНАЧЕНИЯХ ГАУССОВСКОГО ХАОСА

© 2013 г. Д. А. Коршунов, В. И. Питербарг, Е. Хашорва

Представлено академиком А.Н. Ширяевым 06.03.2013 г.

Поступило 22.03.2013 г.

DOI: 10.7868/S0869565213300051

Пусть $\xi = (\xi_1, \xi_2, \dots, \xi_d)$ – случайный вектор в \mathbb{R}^d , имеющий нормальное распределение с нулевым средним и ковариационной матрицей B , $B_{ij} := \mathbb{E}\xi_i \xi_j$. Большой интерес представляет собой задача исследования асимптотического поведения хвоста распределения произведения $\prod_{i=1}^d \xi_i$.

Эта задача возникает в различных областях, таких как стохастическая геометрия, случайные разностные уравнения, теория риска и пр.

Рассмотрим более общий случай функций вектора ξ , так называемый гауссовский хаос $h(\xi)$, где $h: \mathbb{R}^d \rightarrow \mathbb{R}$ – непрерывная однородная функция порядка $\alpha > 0$, т.е. $h(xt) = x^\alpha h(t)$ для всех $x > 0$ и $t \in \mathbb{R}^d$. Традиционно в литературе термин гауссовский хаос порядка $\alpha \in \mathbb{N}$ закреплен за случаем, когда g – однородный полином степени α ; это понятие восходит к Винеру [14], который ввел в рассмотрение процессы полиномиального хаоса. Мы следуем более широкому толкованию понятия гауссовского хаоса.

Распределение вектора ξ равно распределению $\sqrt{B}\eta$, если вектор $\eta = (\eta_1, \eta_2, \dots, \eta_d)$ имеет независимые координаты со стандартным нормальным распределением. Тогда

$$\begin{aligned} \mathbb{P}\{h(\xi) > x\} &= \mathbb{P}\{h(\sqrt{B}\eta) > x\} = \\ &= \mathbb{P}\{g(\eta) > x\}, \end{aligned}$$

где $g(\mathbf{u}) = h(\sqrt{B}\mathbf{u})$. Непрерывная функция $g: \mathbb{R}^d \rightarrow \mathbb{R}$ также является однородной порядка α , как и h . Таким образом задача сводится к случаю единичной ковариационной матрицы. Поэтому в даль-

нейшем исследуется $g(\eta)$. Поскольку в силу однородности

$$\begin{aligned} \mathbb{P}\{g(\eta) > x\} &= \mathbb{P}\{(g(x^{-1/\alpha}\eta) > 1\} = \\ &= \frac{x^{d/\alpha}}{(2\pi)^{d/2}} \int_{\{\mathbf{v}: g(\mathbf{v}) > 1\}} e^{-x^{2/\alpha}|\mathbf{v}|^2/2} d\mathbf{v}, \end{aligned} \quad (1)$$

то задача вычисления асимптотического поведения вероятности 1 может быть решена при помощи одной из разновидностей асимптотического метода Лапласа, см., например, [3]. Обозначим

$$\begin{aligned} c^2 &:= \min\{|\mathbf{u}|^2 : g(\mathbf{u}) \geq 1\} = \\ &= \min\{|\mathbf{u}|^2 : g(\mathbf{u}) = 1\}, \end{aligned}$$

где последнее равенство вытекает из однородности g . В силу непрерывности g имеем $c^2 > 0$. Предположим, что интересующее нас с точки зрения метода Лапласа множество

$$\begin{aligned} \mathcal{C} &:= \arg \min\{|\mathbf{u}| : g(\mathbf{u}) = 1\} = \\ &= \{\mathbf{u} : |\mathbf{u}| = c \text{ и } g(\mathbf{u}) = 1\}, \end{aligned}$$

расположенное на сфере радиуса c , представляет собой гладкое конечно-связное многообразие размерности r , а функция g имеет типичную для метода Лапласа структуру в окрестности этого многообразия. Обозначим $g(\phi) := g(\mathbf{u}/|\mathbf{u}|)$, где $\phi = (\phi_1, \phi_2, \dots, \phi_{d-1}) \in \Pi := [0, \pi)^{d-2} \times [0, 2\pi)$ – сферические координаты вектора $\mathbf{u}/|\mathbf{u}|$ на единичной сфере S_{d-1} , соответствующее многообразию \mathcal{C} многообразие на параллелепипеде Π обозначим через \mathcal{C}_ϕ . Якобиан перехода к сферическим координатам в \mathbb{R}^d обозначим через $J(r, \phi)$. Далее, обозначим через $g''(\phi)$ гессиан функции $g(\phi)$, а через $\lambda(A)$ – наименьшее по модулю отличное от нуля собственное значение симметричной матрицы A .

Теорема 1. Пусть $g: \mathbb{R}^d \rightarrow \mathbb{R}$ – непрерывная однородная функция порядка $\alpha > 0$. Пусть $\dim \mathcal{C}_\phi = r \in [0, d-1]$. Если соответствующая ей

Московский государственный университет
им. М.В. Ломоносова

Институт математики им. С.Л. Соболева
Сибирского отделения Российской Академии наук,
Новосибирск
Университет Лозанны, Швейцария

функция $g(\varphi): \Pi \rightarrow \mathbb{R}$ дифференцируема три раза и при этом

$$\text{rank } g''(\varphi) = d - 1 - r, \quad \inf_{\varphi \in \mathcal{C}_\varphi} \lambda(g''(\varphi)) > 0$$

(гессиан равномерно невырожден на \mathcal{C}_φ), то

$$\mathbb{P}\{g(\boldsymbol{\eta}) > x\} = \mathcal{H}x^{(r-1)/\alpha} e^{-c^2 x^{2/\alpha}/2} (1 + O(x^{-2/\alpha})) \quad (2)$$

при $x \rightarrow \infty$,

$$\begin{aligned} \mathcal{H} := & \frac{1}{(2\pi)^{(r+1)/2}} \frac{\alpha^{(d-1-r)/2}}{c^{1-r+\alpha(d-1-r)/2}} \times \\ & \times \int_{\mathcal{C}_\varphi} \frac{J(1, \varphi)}{\sqrt{|\det g''_{d-1-r}(\varphi)|}} dV_\varphi, \end{aligned}$$

где dV_φ – элемент объема многообразия $\mathcal{C}_\varphi \subset \Pi$ и $\det g''_{d-1-r}(\varphi)$ – любой отличный от нуля минор гессиана $g''(\varphi)$ порядка $d - 1 - r$. Соотношение (2) можно дифференцировать, что дает асимптотику плотности распределения гауссовского хаоса $g(\boldsymbol{\eta})$.

Заметим, что, как и в классическом случае метода Лапласа [3], потребовав большей гладкости от функции g , можно выписать асимптотическое разложение по степеням x для рассматриваемой вероятности и плотности. Доказательство теоремы в случае $r = 0$, т.е. когда $\mathcal{C} = \{\mathbf{t}_1, \mathbf{t}_2, \dots, \mathbf{t}_k\}$, где \mathbf{t}_i – изолированные точки абсолютного минимума функции g в области интегрирования, заключается в прямом применении теоремы 4.2 из [3]. Интеграл в выражении для \mathcal{H} превращается при этом в соответствующую сумму по точкам $\varphi_i \in \Pi$, соответствующих точкам \mathbf{t}_i . В общем случае используется вариант метода Лапласа для функций, зависящих от параметра, по которым следует доказывать возможность интегрирования. На каждой карте из атласа с достаточно малыми картами на многообразии \mathcal{C}_φ строится система координат, первые r из которых являются параметрами, при фиксации которых минимум амплитуды (функции под экспонентой) достигается в единственной точке окрестности карты, с последующим применением стандартного метода Лапласа и интегрирования по этим параметрам на всех окрестностях в Π карт атласа.

Ввиду теоремы 1, гауссовский хаос является субэкспоненциальной случайной величиной в случае $\alpha > 2$. Субэкспоненциальность случайных величин – важное понятие в различных приложениях, см., например, [4]. Субэкспоненциальность гауссовского хаоса имеет место при весьма слабых ограничениях на функцию h . Пусть, например, h неотрицательна. d -мерный центрированный гауссовский вектор $\boldsymbol{\eta}$ с единичной ковариационной матрицей допускает представление в виде произве-

дения $\boldsymbol{\eta} \stackrel{d}{=} \chi \boldsymbol{\mu}$ независимых величин χ и $\boldsymbol{\mu}$, где $\chi^2 = \sum_{i=1}^d \eta_i^2$ имеет распределение χ^2 с d степенями свободы, а $\boldsymbol{\mu}$ имеет равномерное распределение на единичной сфере $S_{d-1} \subset \mathbb{R}^d$. Гауссовский случайный вектор $\boldsymbol{\xi} = \sqrt{B} \boldsymbol{\eta} = \chi \sqrt{B} \boldsymbol{\mu}$ имеет ковариационную матрицу B . Поэтому ввиду свойства однородности h для любого $x > 0$ имеем

$$\mathbb{P}\{h(\boldsymbol{\xi}) > x\} = \mathbb{P}\{\chi^\alpha h(\sqrt{B} \boldsymbol{\mu}) > x\}. \quad (3)$$

Если $h(\sqrt{B} \boldsymbol{\mu})$ является положительной ограниченной случайной величиной, то в силу [2, следствие 2.5] случайная величина $h(\boldsymbol{\xi})$ субэкспоненциальна в случае $\alpha > 2$, потому что тогда распределение χ^α имеет плотность вейбулловского типа

$$\frac{1}{\alpha \cdot 2^{d/2-1} \Gamma(d/2)} x^{d/\alpha-1} e^{-x^{2/\alpha}/2}$$

с показателем $2/\alpha < 1$, что означает субэкспоненциальность.

Как вытекает из (3), если h ограничена на единичной сфере S_{d-1} , т.е. $h^* := \max\{h(\mathbf{u}): |\mathbf{u}| = 1\} < \infty$, то имеют место оценки

$$\begin{aligned} \mathbb{P}\{h(\boldsymbol{\xi}) > x\} &\leq \mathbb{P}\{\chi^\alpha > x/h^*\} \leq \\ &\leq \frac{1}{\alpha \cdot 2^{d/2-1} \Gamma(d/2)} \int_{x/h^*}^{\infty} y^{d/\alpha-1} e^{-y^{2/\alpha}/2} dy. \end{aligned}$$

Эта явная оценка сверху улучшает оценку, полученную в [10, следствие 1]; в наших условиях она лучше оценки, которую можно получить из [1, теорема 4.3].

Сформулированная теорема позволяет единственно рассмотреть различные задачи. Приведем некоторые примеры.

П р и м е р 1. (Произведение независимых $N(0, 1)$ случайных величин.) Пусть $\boldsymbol{\eta} = (\eta_1, \eta_2, \dots, \eta_d)$ – стандартный гауссовский вектор, а $g(\mathbf{u}) = u_1 u_2 \dots u_d$. Имеем: $\alpha = d$, $c^2 = d$, $\mathcal{C} = \{(\pm 1, \dots, \pm 1)\}$ с четным числом отрицательных координат} состоит из 2^{d-1} точек. Применение теоремы 1 приводит к асимптотике

$$p_{\eta_1 \dots \eta_d}(x) = \frac{2^{(d-1)/2}}{\sqrt{2\pi d}} x^{1/d-1} e^{-dx^{2/d}/2} (1 + O(x^{-2/d}))$$

при $x \rightarrow \infty$.

Это асимптотическое соотношение интуитивно понятно (см., например, [13]): наиболее вероятное большое значение произведения принимается тогда, когда все множители примерно равны; следовательно, $p_{\eta_1 \dots \eta_d}(x)$ асимптотически похоже на произведение d плотностей в одной и той же точке $x^{1/d}$.

Для произведения координат произвольного гауссовского вектора ξ с матрицей ковариаций B справедлива аналогичная формула на основании представления $\xi = \sqrt{B}\eta$, однако вычисление констант представляет собой определенную сложность.

Пример 2. (Квадратичные формы от независимых $N(0, 1)$ случайных величин.) Пусть $g(\eta) = \sum_{i=1}^d a_i \eta_i^2$, где постоянные $a_i \in \mathbb{R}$ таковы, что $a_1 \leq a_2 \leq \dots \leq a_{d-r} < a_{d-r+1} = \dots = a_d = a$, $a > 0$.

Поскольку

$$g(\mathbf{u}) = \sum_{i=1}^{d-r} a_i u_i^2 + a \sum_{i=d-r+1}^d u_i^2$$

и $a_i < a$ при $i \leq d-r$, то минимум $|u|^2$ на множестве $g(\mathbf{u}) = 1$ достигается в точках \mathbf{u} , удовлетворяющих

$$u_{d-r+1}^2 + \dots + u_d^2 = \frac{1}{a} \text{ и } u_1 = u_2 = \dots = u_{d-r} = 0,$$

так что $c^2 = \frac{1}{a}$. В случае $r = 1$ множество \mathcal{C}_ϕ состоит из

двух точек $\left(\frac{\pi}{2}, \dots, \frac{\pi}{2}, \frac{\pi}{2}\right)$ и $\left(\frac{\pi}{2}, \dots, \frac{\pi}{2}, \frac{3\pi}{2}\right)$. Используя теорему 1, можно вывести, что

$$\begin{aligned} \mathbb{P}\left\{\sum_{i=1}^d a_i \eta_i^2 > x\right\} &= \\ &= \frac{1}{2^{r/2-1} \Gamma(r/2)} \prod_{i=1}^{d-r} \frac{1}{\sqrt{1-a_i/a}} (x/a)^{r/2-1} e^{-x/2a} (1+O(1/x)) \end{aligned}$$

при $x \rightarrow \infty$, что согласуется (с точки зрения асимптотики первого порядка) с результатами [6] (см. также [12, 11] или [7, теорема 1]. Также это дополняет оценки сверху, полученные в [5] и [9].

Пример 3. (Скалярное произведение.) С квадратичными формами примера 2 тесно связана

$$\text{но } g(\eta, \eta^*) = \sum_{i=1}^d a_i \eta_i \eta_i^*, \text{ где } \eta_i, \eta_i^*, i \leq d, - \text{ независи-}$$

мые $N(0, 1)$ случайные величины, а $a_i \in \mathbb{R}^+$. Дей-

ствительно, поскольку $\eta_i \eta_i^*$ совпадает по распределению с

$$\frac{\eta_i + \eta_i^*}{\sqrt{2}} \frac{\eta_i - \eta_i^*}{\sqrt{2}} = \frac{\eta_i^2 - \eta_i^{*2}}{2},$$

то имеем равенство по распределению

$$g(\eta, \eta^*) = \frac{1}{2} \left(\sum_{i=1}^d a_i \eta_i^2 - \sum_{i=1}^d a_i \eta_i^{*2} \right),$$

и к квадратичной форме справа можно применить результат предыдущего примера, заменив размерность на $2d$, а параметр r — на число максимальных a_i . Некоторые результаты для скалярных произведений можно найти в [8].

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Arcones M., Giné E. // J. Theor. Probab. 1993. V. 6. P. 101–122.
2. Cline D.B.H., Samorodnitsky G. // Stoch. Process. Appl. 1994. V. 49. P. 75–98.
3. Федорюк М.В. Асимптотики: интегралы и ряды. М.: Наука, 1987.
4. Foss S., Korshunov D., Zachary S. An Introduction to Heavy-Tailed and Subexponential Distributions. N.Y.: Springer, 2011.
5. Hanson D.L., Wright F.T. // Ann. Math. Stat. 1971. V. 42. P. 1079–1083.
6. Hoeffding W. // Theory Probab. Appl. 1964. V. 9. № 1. P. 89–91.
7. Hüsler J., Liu R., Singh K. // J. Multiv. Anal. 2002. V. 82. P. 422–430.
8. Ivanoff B.G., Weber N.C. // Bull. Austral. Math. Soc. 1998. V. 58. P. 239–244.
9. Latała R. // Stud. Math. 1999. V. 135. P. 39–53.
10. Latała R. // Ann. Probab. 2006. V. 34. P. 2315–2331.
11. Lifshits M.A. Lectures on Gaussian Processes. SpringerBriefs in Mathematics. Heidelberg: Springer, 2012.
12. Piterbarg V.I. // Stoch. Process. Appl. 1994. V. 53. P. 307–337.
13. Sornette D. // Phys. Rev. E. 1998. V. 57. P. 4811–4813.
14. Wiener N. // Amer. J. Math. 1938. V. 60. P. 897–936.