

## ВЕРОЯТНОСТНО-ВОЗМОЖНОСТНЫЕ МОДЕЛИ

УДК 519.2

### ОБ ОДНОМ ПОДХОДЕ К РАЗЛОЖЕНИЮ ПЛОТНОСТЕЙ УСТОЙЧИВЫХ РАСПРЕДЕЛЕНИЙ<sup>1</sup>

Архипов С.В.

Кафедра математической статистики и системного анализа

---

*Поступила в редакцию 03.11.2008, после переработки 12.11.2008.*

---

Известные разложения функций плотности одномерных устойчивых распределений записываются в терминах обобщенных функций. Предложенный подход допускает распространение на многомерный случай.

Well-known density functions of onedimensional stable distributions are written in terms of generalized functions. The approach offered allows multivariate generalization.

**Ключевые слова:** разложения функций плотности устойчивых распределений, обобщенные функции.

**Keywords:** the density functions expansions of stable distribution, generalized functions.

#### Введение

Одномерные устойчивые распределения (у.р.) представляют собой хорошо изученный класс вероятностных распределений. Одно из определений этого класса выглядит следующим образом.

**Определение 1.** *Случайная величина (с.в.)  $X \in R$  называется устойчивой, если для любых ее независимых копий  $X_1$  и  $X_2$  и  $\forall a_1, a_2 > 0$  существуют такие  $a > 0$  и  $b \in R$ , что*

$$a_1 X_1 + a_2 X_2 \stackrel{d}{=} aX + b.$$

Если  $b = 0$ , то с.в.  $X$  называется *строго устойчивой* (с.у.).

Поскольку функции плотности (ф.п.) одномерных у.р. выписываются явно только в нескольких случаях, то для исследований важно иметь их различные представления, в том числе и разложения в ряд. С.у. с.в. определяются следующими параметрами: характеристическим показателем  $\alpha \in (0, 2]$  и величиной массы спектральной меры  $C_1 \geq 0$  и  $C_2 \geq 0$  в точках  $x = +1$  и  $x = -1$  соответственно. Случаи целого  $\alpha$  требуют отдельного рассмотрения и поэтому ниже использоваться не будут.

Основой для изучения у.р. служит характеристическая функция (х.ф.). Известно около десятка различных форм параметризации х.ф. у.р., в которых для

---

<sup>1</sup>Работа выполнена при поддержке РФФИ. Грант №06-01-00626.

описания используются параметры масштаба, асимметрии и сдвига. В данной работе будут рассмотрены с.у. распределения с х.ф., основанной на первичных параметрах (см. [1])

$$g(t) = \begin{cases} \exp\{-C_1(-it)^\alpha - C_2(it)^\alpha\}, & 0 < \alpha < 1, \\ \exp\{C_1(-it)^\alpha + C_2(it)^\alpha\}, & 1 < \alpha < 2. \end{cases}$$

Для известных разложений в ряд ф.п. с.у.р. получены аналоги в терминах обобщенных функций (о.ф.). Некоторые сведения из теории о.ф. можно найти в параграфе 1. Рассмотрим сначала случай односторонней спектральной меры. Сформулируем основной результат работы:

**Теорема 1.** Пусть  $C_1 > 0, C_2 = 0$ . Тогда функция плотности устойчивого распределения  $g(x)$ , рассматриваемая как обобщенная функция над основным пространством Ф Лизоркина, допускает следующие представления

$$g = \delta + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{(-1)^k C_1^k}{\Gamma(k+1)} \cdot \frac{x_+^{-\alpha k-1}}{\Gamma(-\alpha k)}, \quad 0 < \alpha < 1, \quad (1)$$

$$g = \delta + \sum_{k=1}^{m-1} \frac{C_1^k}{\Gamma(k+1)} \cdot \frac{x_+^{-\alpha k-1}}{\Gamma(-\alpha k)} + R_m^+, \quad 1 < \alpha < 2. \quad (2)$$

Аналогично для  $C_1 = 0, C_2 > 0$

$$g = \delta + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{(-1)^k C_2^k}{\Gamma(k+1)} \cdot \frac{x_-^{-\alpha k-1}}{\Gamma(-\alpha k)}, \quad 0 < \alpha < 1, \quad (3)$$

$$g = \delta + \sum_{k=1}^{m-1} \frac{C_2^k}{\Gamma(k+1)} \cdot \frac{x_-^{-\alpha k-1}}{\Gamma(-\alpha k)} + R_m^-, \quad 1 < \alpha < 2. \quad (4)$$

где  $\delta$  — дельта-функция,  $\Gamma(\cdot)$  — гамма-функция,  $R_m^\pm$  — о.ф., соответствующие остаткам.

**Следствие 1.** В силу того, что регуляризованные функции  $x_+^{-\alpha k-1}$  и  $x_-^{-\alpha k-1}$  совпадают с обычными функциями везде, кроме точки  $x = 0$ , то разложения (1)–(4) можно рассматривать как объект классического анализа. Например, для  $C_1 > 0, C_2 = 0$  и  $x > 0$  имеем

$$g(x) = \sum_{k=1}^{\infty} \frac{(-1)^k C_1^k}{\Gamma(k+1)} \cdot \frac{x^{-\alpha k-1}}{\Gamma(-\alpha k)}, \quad 0 < \alpha < 1, \quad (5)$$

$$g(x) = \sum_{k=1}^{m-1} \frac{C_1^k}{\Gamma(k+1)} \cdot \frac{x^{-\alpha k-1}}{\Gamma(-\alpha k)} + R_m(x), \quad 1 < \alpha < 2. \quad (6)$$

**Замечание 1.** Полученные в [4] разложения ф.п. у.р. (2.4.8) при  $\rho = 1$  и (2.5.3) при  $\beta = 1$  в точности совпадают соответственно с (5) и (6), если в них положить  $C_1 = 1$ .

### 1. Некоторые сведения из теории обобщенных функций

**Определение 2.** *Обобщенной функцией называется линейный и непрерывный функционал, взятый над некоторым пространством основных функций*

$$f : \varphi \rightarrow (f, \varphi).$$

В качестве основного пространства выберем так называемое пространство  $S$  бесконечно дифференцируемых функций, убывающих на бесконечности вместе со всеми производными быстрее любой степени  $|x|^{-1}$  :

$$S = \{ \varphi : \varphi(x) \in R, \quad x^k \cdot D^j \varphi(x) \rightarrow 0, \quad |x| \rightarrow \infty, \quad \forall k, j \geq 0 \}.$$

О.ф., построенная по функции  $f(x)$ , называется *регулярной* или *функционалом типа функции*. В этом случае

$$(f, \varphi) = \int_{-\infty}^{+\infty} f(x)\varphi(x)dx.$$

Так как (см. [3], гл.II, §1.5) для каждого основного пространства, содержащего все финитные бесконечно дифференцируемые функции, значения регулярного функционала  $(f, \varphi)$  на основных функциях из этого пространства однозначно с точностью до значений на множестве меры ноль определяют функцию  $f(x)$ , то можно говорить о совпадении  $f(x)$  с  $f$ . Примером нерегулярного (сингулярного) функционала в  $R$  является  $\delta$ -функция Дирака

$$(\delta, \varphi) = \varphi(0), \quad \varphi \in S.$$

Важным вопросом в теории о.ф. является проблема регуляризации локально неинтегрируемых функций или проблема регуляризации расходящихся интегралов

$$\int_{-\infty}^{+\infty} f(x)\varphi(x)dx$$

с неинтегрируемыми особенностями в отдельных точках. Предположим наличие одной особой точки  $x_0$ . В результате регуляризации функции  $f(x)$  мы получаем функционал  $f$ , который совпадает в указанном выше смысле с функцией  $f(x)$  всюду вне точки  $x_0$  (см.[2], § 1.7).

В дальнейшем будем использовать функции со степенными особенностями в нуле, которые подробно рассмотрены в [2], гл.I. Рассмотрим функции

$$x_+^\lambda = \begin{cases} x^\lambda, & x > 0, \\ 0, & x \leq 0 \end{cases}, \quad x_-^\lambda = \begin{cases} 0, & x \geq 0, \\ |x|^\lambda, & x < 0. \end{cases}$$

Отвечающие  $x_+^\lambda$  и  $x_-^\lambda$  обобщенные функции при  $-k - 1 < \lambda < -k$  строятся по правилу

$$(x_+^\lambda, \varphi) = \int_0^{+\infty} x^\lambda (\varphi(x) - \varphi(0) - x\varphi'(0) - \dots - \frac{x^{k-1}}{(k-1)!} \varphi^{(k-1)}(0)) dx,$$

$$(x_{-}^{\lambda}, \varphi) = \int_0^{+\infty} x^{\lambda} (\varphi(-x) - \varphi(0) + x\varphi'(0) - \dots - \frac{(-1)^{k-1} x^{k-1}}{(k-1)!} \varphi^{(k-1)}(0)) dx.$$

Там же в [2] показано, что о.ф.  $x_{+}^{\lambda}$  и  $x_{-}^{\lambda}$  при  $\lambda = -1, -2, \dots$  имеют простые полюсы. Для их устранения производят нормировку гамма-функциями  $\Gamma(\lambda)$ , имеющими полюсы первого порядка в тех же точках. В итоге удобно работать с функционалами, являющимися целыми функциями от  $\lambda$ :

$$\frac{x_{+}^{\lambda}}{\Gamma(\lambda+1)}, \quad \frac{x_{-}^{\lambda}}{\Gamma(\lambda+1)} \quad (7)$$

Ниже нам предстоит использовать преобразование Фурье о.ф. Оно определяется равенством ([2], гл. II)

$$(F[f], \varphi) = (f, F[\varphi]), \quad \varphi \in S,$$

где

$$F[\varphi](t) = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{itx} \varphi(x) dx$$

есть классическое преобразование Фурье. Обратная операция  $F^{-1}$  находится по формуле

$$F^{-1}[f] = \frac{1}{2\pi} F[f(-t)], \quad f \in S',$$

где  $S'$ -пространство о.ф. над  $S$ . Отметим, что  $F^{-1}[1] = \delta$ .

Преобразования Фурье о.ф. (7) вычислены в [2], §2.2 и представляются в виде

$$F\left[\frac{x_{+}^{\lambda}}{\Gamma(\lambda+1)}\right] = ie^{i\lambda\frac{\pi}{2}}(t+i0)^{-\lambda-1}, \quad F\left[\frac{x_{-}^{\lambda}}{\Gamma(\lambda+1)}\right] = -ie^{-i\lambda\frac{\pi}{2}}(t-i0)^{-\lambda-1}, \quad (8)$$

где  $(t \pm i0)^{\lambda} = t_{+} + e^{\pm i\lambda\pi} t_{-}^{\lambda}$ .

Одной из основных операций в теории о.ф. является свертка. Для о.ф.  $x_{+}^{\lambda-1}$  и  $x_{-}^{\lambda-1}$  она определяется следующим образом. Рассматривают сначала  $0 < \lambda, \nu < 1$ . Тогда для обычных степенных функций  $x_{+}^{\lambda-1}$  и  $x_{+}^{\nu-1}$  вычисляют свертку

$$\frac{x_{+}^{\lambda-1}}{\Gamma(\lambda)} * \frac{x_{+}^{\nu-1}}{\Gamma(\nu)} = \int_0^x \frac{z^{\lambda-1}}{\Gamma(\lambda)} \cdot \frac{(x-z)^{\nu-1}}{\Gamma(\nu)} dz = \frac{x^{\lambda+\nu-1}}{\Gamma(\lambda+\nu)}, \quad (9)$$

для остальных  $\lambda, \nu$  формула, рассматриваемая уже для о.ф., справедлива в силу принципа аналитического продолжения. Аналогично получается следующее соотношение ( $\lambda, \nu$ -любые):

$$\frac{x_{-}^{\lambda-1}}{\Gamma(\lambda)} * \frac{x_{-}^{\nu-1}}{\Gamma(\nu)} = \frac{x_{-}^{\lambda+\nu-1}}{\Gamma(\lambda+\nu)}. \quad (10)$$

Для того, чтобы получить для о.ф. известное в анализе соотношение о преобразовании Фурье свертки интегрируемых функций, необходимо перейти к классу  $\Psi$ ,

состоящему из функций пространства  $S$ , обращающихся при  $x = 0$  в ноль вместе со всеми производными:

$$\Psi = \{\psi : \psi \in S, \quad \psi^{(k)}(0) = 0, \quad k = 0, 1, 2, \dots\}.$$

Пространство  $\Phi$  Лизоркина (см.[4]) вводится как двойственное к  $\Psi$ :

$$\Phi = \{\varphi : \varphi \in S, \quad F[\varphi] \in \Psi\}.$$

Можно показать, что пространство  $\Phi$  содержит функции из  $S$ , которые ортогональны всем многочленам:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} x^k \varphi(x) dx = 0, \quad k = 0, 1, 2, \dots, \quad \varphi(x) \in S.$$

Кроме того нам понадобится понятие мультипликатора, тесно связанное со сверткой о.ф.

**Определение 3.** Функция  $q(t)$  называется мультипликатором в пространстве  $\Psi$ , если для любой  $\psi \in \Psi : q(t) \cdot \psi(t) \in \Psi$  и из  $\psi_k \rightarrow 0$  следует  $q(t) \cdot \psi_k(t) \rightarrow 0$  по топологии  $\Psi$ .

**Определение 4.** Операция в пространстве о.ф.  $\Psi'$ , определяемая формулой

$$(f \cdot q, \psi) = (f, q \cdot \psi),$$

называется умножением на функцию  $q(t)$ , а  $q(t)$  — мультипликатором в  $\Psi'$ .

Применение о.ф. для описания плотностей у.р. приведет нас к степенным функциям с отрицательным показателем. Перепишем соотношения (8) для этого случая ( $\alpha > 0$ ):

$$\begin{aligned} F\left[C_1 \frac{x_+^{-\alpha-1}}{\Gamma(-\alpha)}\right] &= C_1 e^{-\frac{\pi\alpha i}{2}} (t+i0)^\alpha = \\ &= C_1 (e^{-\frac{\pi\alpha i}{2}} t_+^\alpha + e^{\frac{\pi\alpha i}{2}} t_-^\alpha) = C_1 |t|^\alpha e^{-\frac{\pi\alpha i}{2} \text{sign}(t)} = C_1 (-it)^\alpha. \end{aligned} \quad (11)$$

Аналогично

$$F\left[C_2 \frac{x_-^{-\alpha-1}}{\Gamma(-\alpha)}\right] = C_2 |t|^\alpha e^{\frac{\pi\alpha i}{2} \text{sign}(t)} = C_2 (it)^\alpha. \quad (12)$$

В работе Лизоркина [5] показано, что функционалы в правых частях (11) и (12) являются мультипликаторами в пространстве  $\Psi'$  и поэтому имеет место теорема Гельфанда–Шилова о свертке, которая применительно к функциям (7) утверждает, что

$$\begin{aligned} F\left[C_1 \frac{x_+^{-\alpha-1}}{\Gamma(-\alpha)} * C_1 \frac{x_+^{-\alpha-1}}{\Gamma(-\alpha)}\right] &= C_1^2 (-it)^\alpha \cdot (-it)^\alpha, \\ F\left[C_2 \frac{x_-^{-\alpha-1}}{\Gamma(-\alpha)} * C_2 \frac{x_-^{-\alpha-1}}{\Gamma(-\alpha)}\right] &= C_2^2 (it)^\alpha \cdot (it)^\alpha, \end{aligned}$$

или в общем случае, переходя к обратному преобразованию Фурье, получим

$$F^{-1}[C_1^k(-it)^{\alpha k}] = \left(C_1 \frac{x_+^{-\alpha-1}}{\Gamma(-\alpha)}\right)^{*k}, \quad (13)$$

$$F^{-1}[C_2^k(it)^{\alpha k}] = \left(C_2 \frac{x_-^{-\alpha-1}}{\Gamma(-\alpha)}\right)^{*k}, \quad (14)$$

где  $*k$  —  $k$ -степень свертки о.ф.

## 2. Доказательство теоремы

Рассмотрим случай  $0 < \alpha < 1$ ,  $C_1 > 0$ ,  $C_2 = 0$ . Запишем формулу обращения х.ф.

$$g(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-itx} e^{-C_1(-it)^\alpha} dt.$$

Разложим вторую экспоненту по формуле Тейлора с остаточным членом в форме Лагранжа, т.е.

$$e^{-C_1(-it)^\alpha} = \sum_{k=0}^{m-1} \frac{(-1)^k C_1^k}{\Gamma(k+1)} (-it)^{\alpha k} + \frac{(-1)^m C_1^m}{\Gamma(m+1)} (-it)^{\alpha m} e^{-C_1 \theta (-it)^\alpha}, \quad |\theta| < 1.$$

Соответствующее представление  $g(x)$  с помощью о. ф. над пространством Лизоркина  $\Phi$  имеет вид

$$\begin{aligned} g &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-itx} e^{-C_1(-it)^\alpha} dt \varphi(x) dx = \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-itx} \sum_{k=0}^{m-1} \frac{(-1)^k C_1^k}{\Gamma(k+1)} (-it)^{\alpha k} dt \varphi(x) dx + \\ &+ \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-itx} \frac{(-1)^m C_1^m}{\Gamma(m+1)} (-it)^{\alpha m} e^{-C_1 \theta (-it)^\alpha} dt \varphi(x) dx = \\ &\quad \sum_{k=0}^{m-1} \frac{(-1)^k C_1^k}{\Gamma(k+1)} \int_{-\infty}^{+\infty} (-it)^{\alpha k} \psi(-t) dt + \int_{-\infty}^{+\infty} R_m^+(x) \varphi(x) dx \end{aligned}$$

или, введя соответствующую остатку  $R_m^+(x)$  о.ф.  $R_m^+$ , перепишем равенство:

$$g = \sum_{k=0}^{m-1} \frac{(-1)^k}{\Gamma(k+1)} F^{-1}[C_1^k(-it)^{\alpha k}] + R_m^+.$$

Воспользовавшись соотношением (13), получим

$$g = \delta + \sum_{k=1}^{m-1} \frac{(-1)^k C_1^k}{\Gamma(k+1)} \cdot \left(\frac{x_+^{-\alpha-1}}{\Gamma(-\alpha)}\right)^{*k} + R_m^+.$$

Преобразуем свертку с помощью равенства (10). В итоге о.ф., соответствующая ф.п. с.у.р. будет представлена в виде

$$g = \delta + \sum_{k=1}^{m-1} \frac{(-1)^k C_1^k x_+^{-\alpha k-1}}{\Gamma(k+1) \Gamma(-\alpha k)} + R_m^+.$$

Исследуем поведение остатка  $R_m^+(x)$ . Предположим, что  $x > 0$ . Тогда

$$\begin{aligned} R_m^+(x) &= \frac{(-1)^m C_1^m}{2\pi\Gamma(m+1)} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-itx} (-it)^{\alpha m} e^{-C_1\theta(-it)^\alpha} dt = \\ &= \frac{(-1)^m C_1^m}{\pi\Gamma(m+1)} \operatorname{Re} \int_0^{+\infty} e^{-itx} (-it)^{\alpha m} e^{-C_1\theta(-it)^\alpha} dt. \end{aligned}$$

Заменим интегрирование по положительной полуоси интегрированием по лучу

$$t \cdot e^{i\varphi_0}, \quad 0 \leq t < \infty, \quad \max \left\{ -\pi, -\frac{\pi}{2} \left( \frac{1-\alpha}{\alpha} \right) \right\} < \varphi_0 < 0$$

(что возможно в силу теоремы Коши) и произведем замену переменной  $u = te^{-i\varphi_0}x$ . Тогда интеграл преобразуется к виду

$$\begin{aligned} R_m^+(x) &= \frac{(-1)^m C_1^m}{\pi\Gamma(m+1)x^{\alpha m+1}} \operatorname{Re} e^{i(\varphi_0 - (\frac{\pi}{2} - \varphi_0)\alpha m)}. \\ &\quad \cdot \int_0^{+\infty} e^{u \sin \varphi_0 - i u \cos \varphi_0} u^{\alpha m} e^{-C_1\theta(\frac{u}{x})^\alpha} \exp(-i(\frac{\pi}{2} - \varphi_0)\alpha) du. \end{aligned}$$

Значит остаточный член допускает оценку

$$\begin{aligned} |R_m^+(x)| &\leq \frac{C_1^m}{\pi\Gamma(m+1)x^{\alpha m+1}} \int_0^{+\infty} e^{u \sin \varphi_0} u^{\alpha m} e^{-C_1\theta(\frac{u}{x})^\alpha} \cos(\frac{\pi}{2} - \varphi_0)\alpha du \leq \\ &\leq \frac{C_1^m}{\pi\Gamma(m+1)x^{\alpha m+1}} \int_0^{+\infty} e^{u \sin \varphi_0} u^{\alpha m} du \leq \frac{C_1^m}{\pi x^{\alpha m+1}} \frac{1}{(-\sin \varphi_0)^{\alpha m+1}} \cdot \frac{\Gamma(\alpha m + 1)}{\Gamma(m + 1)}. \end{aligned}$$

Применив формулу Стирлинга для определения асимптотики отношения гамма-функций, получим

$$\frac{\Gamma(\alpha m + 1)}{\Gamma(m + 1)} \sim \alpha^{\alpha m + 0.5} e^{(1-\alpha)m} m^{-(1-\alpha)m},$$

откуда следует, что  $R_m^+(x) \rightarrow 0$  при  $m \rightarrow \infty$  и значит  $R_m^+ \rightarrow 0$ , т.е. ряд о.ф. сходится.

В случае  $1 < \alpha < 2$  члены ряда

$$\frac{C_1^k}{\Gamma(k+1)} \frac{x_+^{-\alpha k-1}}{\Gamma(-\alpha k)}$$

не стремятся к нулю при  $k \rightarrow \infty$ . Это утверждение можно получить, применив формулу для отрицательного аргумента гамма-функции и формулу Стирлинга. Проведя преобразования, аналогичные случаю  $\alpha \in (0, 1)$ , можно вывести оценку остатка при  $x \rightarrow +\infty$

$$R_m^+(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-itx} \frac{C_1^m}{\Gamma(m+1)} (-it)^{\alpha m} e^{C_1 \theta (-it)^\alpha} dt = O\left(\frac{1}{x^{\alpha m+1}}\right).$$

Это означает, что соответствующий ряд для  $g(x)$  является асимптотическим.

Вывод формул (3)-(4) производится аналогично.

### Заключение

Предложенный подход позволяет вывести разложения ф.п. у.р. в многомерном случае в терминах о.ф. Благодаря этому можно получить информацию о носителе ф.п. и о ее поведении по каждому направлению.

### Список литературы

- [1] Архипов С.В. Замечания к представлению характеристических функций устойчивых распределений // Сложные системы: обработка информации, моделирование и оптимизация. Тверь: Твер. гос. ун-т, 2002. С. 97-100.
- [2] Гельфанд И.М., Шилев Г.Е. Обобщенные функции и действия над ними. Т.1, М.: ГИФМЛ, 1959.
- [3] Гельфанд И.М., Шилев Г.Е. Пространства основных и обобщенных функций. Т.2. М.: ГИФМЛ, 1958.
- [4] Золотарев В.М. Одномерные устойчивые распределения. М.: Наука, 1983.
- [5] Лизоркин П.И. Обобщенное ливиллевское дифференцирование и функциональные пространства  $L_p^r(E^n)$ . Теоремы вложения.: Матем. сб., 1963, т. 60, №3. М.: Наука.