## Лабораторная работа № 2 Ядерные оценки плотности

Предположим, что распределение наблюдаемой случайной величины  $\xi$  абсолютно непрерывно, обозначим p(x) = F'(x) плотность распределения, где  $F(x) = \mathbf{P}\{\xi \leq x\}$  – функция распределения  $\xi$ . Если число N наблюдений достаточно велико, то можно оценить значения плотности p(x) распределения по выборке  $X_1, X_2, \ldots, X_N$ .

В лабораторной работе 2 для получения оценок функции плотности p(x) мы будем использовать гистограмму, полигон частот и ядерные оценки — современный метод оценивания плотности.

Опишем кратко последний метод. Ядерные оценки были введены Розенблаттом (Rosenblatt, 1956) и Парзеном (Parzen, 1962) и получили широкое распрстранение в различных задачах статистики. Это связано с тем, что использование ядерных оценок может обеспечить существенно более высокую степень точности по сравнению с гистограммами для плотностей распределения, удовлетворяющих более сильным условиям гладкости.

Состоятельной и несмещенной оценкой неизвестной функции распределения F(x) является эмпирическая функция распределения  $\widehat{F}_N(x) = N^{-1} \sum_{i=1}^N \mathbb{I}_{\{X_i \leq x\}}$ , где  $\mathbb{I}_{\{X_i \leq x\}}$  – индикатор, равный единице, если событие  $\{X_i \leq x\}$  выполняется, и нулю в противном случае. Так как  $\widehat{F}_N(x)$  – кусочно-постоянная функция, ее производная равна нулю всюду, за исключением точек скачков  $\widehat{F}_N(x)$  (т. е. точек наблюдений  $X_i$ ), и не годится в качестве оценки для p(x) = F'(x).

Основная идея при получении ядерных оценок состоит в предварительном сглажсивании эмпирического распределения за счет его свертки с распределениями, имеющими плотности и сходящимися к сосредоточенному в точке 0 распределению. Точнее: рассмотрим случайную величину  $\zeta_N = \xi + \delta_N \eta$ , где  $\eta$  – случайная величина, не зависящая от  $\xi$  и имеющая плотность K(y), а  $\delta_N > 0$  – последовательность чисел,  $\delta_N \to 0$  при  $N \to \infty$ . Согласно известным формулам преобразования плотности, плотностью случайной величины  $\delta_N \eta$  служит  $\delta_N^{-1} K(y/\delta_N)$ . Поскольку случайные величины  $\xi$  и  $\eta$  независимы, для плотности  $q_N(z)$  случайной величины  $\zeta_N$  с учетом формулы свертки получаем:

$$q_N(z) = \frac{1}{\delta_N} \int_{-\infty}^{\infty} K\left(\frac{z-x}{\delta_N}\right) dF(x) = \frac{1}{\delta_N} \int_{-\infty}^{\infty} K\left(\frac{z-x}{\delta_N}\right) p(x) dx. \tag{2.1}$$

Очевидно, что при  $\delta_N \to 0$  случайные величины  $\zeta_N$  будут сходиться к  $\xi$  по вероятности, плотности  $q_N(z)$  – к плотности p(z) при почти всех z, если, например, плотность K(y) непрерывна, ограничена и  $\int_{-\infty}^{\infty} K^2(y) \, dy < \infty^1$ . Заменяя в формуле (2.1) функцию распределения F(x) ее оценкой  $\widehat{F}_N(x)$ , получаем оценку для плотности p(z):

$$\widehat{p}_N(z) = \frac{1}{\delta_N} \int_{-\infty}^{\infty} K\left(\frac{z-x}{\delta_N}\right) d\widehat{F}_N(x) = \frac{1}{N \delta_N} \sum_{i=1}^N K\left(\frac{z-X_i}{\delta_N}\right), \tag{2.2}$$

которая называется оценкой Розенблатта – Парзена.

Ответ на вопрос о статистических свойствах этой оценки дает следующая теорема.

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup>На самом деле достаточно (см., например, Лагутин М.Б. "Наглядная математическая статистика М.: БИНОМ. Лаборатория знаний, 2007, с.389) ограниченности плотности K(y) и выполнения при некоторых C>0 и  $\varepsilon>0$  неравенства  $K(y)\leq C/|y|^{1+\varepsilon}$ .

Теорема 1. Пусть выполнены следующие условия:

- 1) плотность K(y) непрерывна и ограничена, причем:  $\alpha = \int K^2(y) \, dy < \infty$
- 2)  $\delta_N \to 0$  npu  $N \to \infty$  max, umo  $N\delta_N \to \infty$ .

Tог $\partial a$ 

$$\widehat{p}_N(z) = q_N(z) + \xi_N(z) / \sqrt{N\delta_N},$$

где  $q_N(z) \to p(z)$  при почти всех z, а случайные величины  $\xi_N(z)$  асимптотически нормальны:  $\xi_N(z) \Rightarrow \xi(z) \sim \mathcal{N}(0, \alpha p(z))$ .

Ответ на вопрос о наилучшем выборе ядра K(y) и выборе скорости сходимости к нулю uupuhu окна  $\delta_N$  зависит от свойств гладкости оцениваемой плотности p(x). Можно доказать (см., например, Лагутин М.Б. "Наглядная математическая статистика М.: БИНОМ. Лаборатория знаний, 2007, с.389), что если носитель распределения (множество  $\{x:p(x)>0\}$ ) — конечный интервал, а плотность p(x) дважды непрерывно дифференцируема, причем  $\int_{-\infty}^{\infty} [p''(x)]^2 dx < \infty$ , то среди непрерывых ограниченных ядерных функций K(y), удовлетворяющих условиям K(-y)=K(y) (четность) и  $\int_{-\infty}^{\infty} K^2(y) dy < \infty$ , оптимальным по точности получаемой оценки является ядро Епанечникова (Ерапесhnikov, 1969)) $^2$  (см. табл. 2.1), рекомендуемая при этом ширина ядра  $\delta_N$  — величина порядка  $N^{-1/5}$ , достигаемый при этом выборе порядок точности оценки составляет  $N^{-2/5}$ .

В общей ситуации конкуренцию ядру Епанечникова могут составить и другие ядерные функции. Например, перечисленные в следующей таблице.

Таблица 2.1

Nº	Ядро	K(y)
1	Епанечникова (Бартлетта)	$(3/4)(1-y^2)\mathbb{I}_{\{ y \leq 1\}}$
2	Квадратическое	$(15/16)(1-y^2)\mathbb{I}_{\{ y \leq 1\}}$
3	Треугольное (Симпсона)	$\left(1- y \right)\mathbb{I}_{\{ y \leq 1\}}$
4	Нормальное (Гаусса)	$(1/\sqrt{2\pi})\exp(-y^2/2)$
5	Прямоугольное (равномерное)	$(1/2)\mathbb{I}_{\{ y \leq 1\}}$
6	Двойное экспоненциальное (Лапласа)	$(1/2) \exp(- y )$

# Лабораторная работа № 2

#### Методы оценки плотности распределения, ядерные оценки

#### Задание

- 1. В качестве выборки использовать результаты моделирования смеси распределений, полученные в лабораторной работе №1, согласно своему варианту.
- 2. Построить графики следующих функций в одном графическом окне с наложением:
- a) график плотности p(x);
- б) график гистограммы  $\widehat{q}_N(x)$ ;

<sup>&</sup>lt;sup>2</sup>Известно, что это ядро было введено несколько раньше Бартлеттом (Bartlett, 1963).

- в) график полигона частот  $\widehat{l}_{N}(x)$ ;
- г) графики ядерных оценок плотности  $\widehat{p}_N(x)$  при различных ядерных функциях<sup>3</sup>.
- 3. Сравнить визуально точность применяемых методов оценки плотности, изменяя тип ядра, ширину ядра  $\delta_N$ , объем выборки.

## Примеры функций, реализующих вычисление значений ядер (в МАТLAB)

```
function z = kernel4 (y) % Ядро Гаусса (№ 4 в табл. 2.1): z = 1/sqrt(2*pi)*exp(-y.^2/2); % Прямоугольное ядро (№ 5 в табл. 2.1): z = (abs(y) <= 1/2); % Ядро Симпсона (№ 3 в табл. 2.1): z = (y+1).*(-1 <= y \ \& \ y < 0) + (1-y).*(0 <= y \ \& \ y <= 1);
```

# Пример выполнения задания для показательного распределения (в MAT-LAB)

```
% Очистка командного окна
N = 1000;;
            % Задание объема выборки
         % Инициализация графического окна
L = 1.5; % Параметр показательного распределения
X = -log(rand(1, N))/L; % Моделирование выборки из показательного
                        % распределения объема N = 1000
Xs = sort(X);
               % Сортировка (упорядочение) выборки
a=0;\% Задание точками a и b границ диапазона реализовавшихся значений
b = Xs(N) + 1; \% случайной величины, на котором будут строится графики
              % Задание величины шага
h = 0.01;
              % Точки разбиения отрезка [a,b] с шагом h (задание сетки)
x = a : h : b:
f = L * exp(-L * x); % вычисление вектора значений плотности показатель-
                   \% ного распределения с параметром L в точках x
plot(x, f);
                   % построение графика функции плотности
hold on
          % Включение режима наложения графиков
          % Вызов функции, строящей графики гистограммы и полигона
m = hist1;
          % частот, приведенной на с. ??.
h1 = 0.001; % Задание шага для построения ядерных оценок,
dN = N^{(-1/5)}; % Задание ширины ядра
x1 = a : h1 : b; \% Создание сетки
l = length(x1); \% Определение числа элементов вектора x1 (узлов сетки)
for i = 1: l \% Вычисление значений ядерных оценок в l точках x(i)
    f4(i) = 1/(N*dN)*sum(kernel4((Xs - x1(i))/dN));
    f5(i) = 1/(N*dN)*sum(kernel5((Xs - x1(i))/dN));
    f3(i) = 1/(N*dN)*sum(kernel3((Xs - x1(i))/dN));
end
```

<sup>&</sup>lt;sup>3</sup>Вычисление значения ядерной функции удобно оформлять как функцию, которую можно записывать в отдельном скрипт-файле (с расширением r) в текущей папке и вызывать из основной программы, или оформлять как функцию в теле основной программы (в этом случае описание должно предшествовать вызову функции), формат функции в  $\mathbb{R}$  см. help(function)

 $plot(x1,\ f4,\ 'r');$  % Построение графиков  $plot(x1,\ f5,\ 'g');$  % ядерных оценок (для трех видов ядер)

plot(x1, f3, 'm'); % плотности распределения

hold off % Отключение режима наложения графиков