

УДК 521.9:528.111:519.24

И. В. Джунь

**О числе градаций гистограмм ошибок  
астрономических наблюдений**

*Предложена простая формула для оценки числа градаций гистограмм при  $n$  ошибках наблюдений:  $r = \sqrt{n}/2$  (в более общем виде  $r = \sqrt{n}/(2\pi e) e^{1/p}$  или  $r = 0.5[nm(m-0.5)(m+1)^{-1}(m-1.5)^{-1}]^{0.5} k_e$ , соответственно для  $L_p$ - и Пирсона VII типа генеральных совокупностей с показателями степени  $p$ ,  $m$ ;  $k_e = e^H/\sqrt{2\pi} e \mu_2$ ,  $H$  — вероятностная энтропия). Показана целесообразность ее применения в астрометрии.*

*ПРО КІЛЬКІСТЬ ГРАДАЦІЙ ГІСТОГРАМ ПОХИБОК АСТРОНОМІЧНИХ СПОСТЕРЕЖЕНЬ, Джунь І. В. — Запропоновано просту формулу для оцінки кількості градаций гистограм при  $n$  похибках спостережень:  $r = \sqrt{n}/2$  (в більш загальному вигляді  $r = \sqrt{n}/(2\pi e) e^{1/p}$  чи  $r = 0.5[nm(m-0.5) \times (m+1)^{-1}(m-1.5)^{-1}]^{0.5} k_e$ , відповідно для  $L_p$ - та Пірсона VII типу генеральних сукупностей з показниками степеня  $p$ ,  $m$ ;  $k_e = e^H/\sqrt{2\pi} e \mu_2$ ,  $H$  — ймовірнісна ентропія). Показано доцільність її застосування в астрометрії.*

*ON THE NUMBER OF INTERVALS IN THE HISTOGRAMS OF ASTRONOMICAL OBSERVATION ERRORS, by Dzhun' I. V. — A simple formula is proposed for the choice of the number of histogram intervals for the number  $n$  of observation errors:  $r = \sqrt{n}/2$  (in a more general form,  $r = \sqrt{n}/(2\pi e) e^{1/p}$  or  $r = 0.5[nm(m-0.5)(m+1)^{-1}(m-1.5)^{-1}]^{0.5} k_e$  for the  $L_p$  and Pearson Type VII populations with the degrees  $p$  and  $m$ , respectively,  $k_e = e^H/\sqrt{2\pi} e \mu_2$ ,  $H$  is the information entropy). The application of this formula in astrometry is shown to be advantageous.*

По вопросу выбора числа градаций гистограмм существует множество разнообразных правил, среди которых астрометристу часто не просто ориентироваться. Их обстоятельный обзор приведен в [5, 12]. Большинство рекомендаций изложены в известных пособиях по теории вероятностей и математической статистике, например, в [1, 10, 15, 17], и предназначены в основном для обработки технических данных, объем которых не превышает нескольких сотен измерений. Астрономические или космические данные могут содержать тысячи, а то и сотни тысяч измерений. Это обстоятельство вызывает некоторые сомнения в правомочности использования общих рекомендаций, приведенных в упомянутых руководствах. По-видимому, вопрос о числе интервалов гистограммы пока не имеет теоретического обоснования (см., например, [17, с. 294]).

Результаты обширных экспериментальных исследований, изложенные в [12, с. 179], показывают сильную зависимость числа градаций  $r$  от эксцесса распределения:

$$r = \frac{1}{3} \sqrt[3]{\beta_2^4 n^2}, \quad (1)$$

где  $\beta_2 = \mu_4/\mu_2^2 = \varepsilon + 3$ ;  $n$  — число измерений.

Согласно [3] ряды ошибок астрономических наблюдений имеют эксцессы, изменяющиеся в довольно широких пределах  $-0.12 \leq \varepsilon \leq 6.00$  (для современных наблюдений  $+0.16 \leq \varepsilon \leq 6.00$ ). Вопрос о правомочности использования выражения (1) при исследовании ошибок в астрометрии остается открытым.

Поэтому мы предлагаем общий подход к решению вопроса оценки числа градаций гистограммы, основываясь на информационных методах анализа ошибок, изложенных в [4] и ранее обоснованных в [11]. При этом мы будем:

1. Использовать вероятностную энтропию  $H$  как меру неопределенности ряда негауссовых ошибок в виде  $e^H$ .

2. Полагать, что зона нечувствительности (ширина интервала) гистограммы есть функция энтропии  $H_{\text{ц}}$  центра выборки относительно центра генеральной совокупности. Так как при нормальной совокупности [4]

$$e^{H_{\text{ц}}} = \sigma \sqrt{\frac{2\pi e}{n}}, \quad (2)$$

где  $\sigma^2 = \mu_2$  — второй центральный момент, то, придерживаясь обычного в астрометрии доверительного правила в  $\pm\sigma/\sqrt{n}$ , будем считать  $2e^{H_{\text{ц}}}$  энтропийной мерой зоны нечувствительности. Таким образом, сущность нашего подхода к решению вопроса оценки числа градаций гистограммы сводится к следующему общему соотношению:

$$r = e^H / (2e^{H_{\text{ц}}}). \quad (3)$$

Здесь  $H$  — общая энтропия ряда ошибок, следующих тому или иному закону распределения;  $H_{\text{ц}}$  — энтропия положения центра выборки относительно центра генеральной совокупности.

Перейдем теперь к приложениям формулы (3). Поскольку ошибкам астрономических определений присущи иногда, кроме положительных, и слабые отрицательные эксцессы, то для аппроксимации распределений погрешностей удобно использовать  $L_p$ -распределение, имеющее плотность вероятности

$$y = \frac{c_L}{\sigma_L} e^{-\frac{1}{p} \left| \frac{x - a_L}{\sigma_L} \right|^p}, \quad (4)$$

где  $c_L = p^{1-1/p} [2\Gamma(1/p)]^{-1}$ ;  $a_L$ ,  $\sigma_L$ ,  $p$  — параметры распределения.

Энтропия генеральной совокупности, имеющей плотность (4), есть

$$H = - \int_{-\infty}^{\infty} y \ln y dx = \ln [2\sigma_L p^{1-1/p} e^{1/p} \Gamma(1/p)],$$

или

$$e^H = 2\sigma_L p^{1-1/p} e^{1/p} \Gamma(1/p). \quad (5)$$

Найдем теперь энтропию центра выборки  $H_{\text{ц}}$ . В соответствии с [16, с. 179] медиана, как оценка центра, предпочтительней для  $L_p$ -распределения

и, как известно, распределена асимптотически нормально [9] с дисперсией

$$\sigma_m^2 = 0.5^2 [f^2(a_L)]^{-1} n^{-1}, \quad (6)$$

где  $f(a_L) = c_L / \sigma_L$  — плотность распределения в точке  $a_L$ , т.е. уравнение (6) можно переписать в виде:

$$\sigma_m = \sigma_L \Gamma(1/p) n^{-0.5} p^{1/p-1}. \quad (7)$$

Тогда энтропия медианы выборки, найденная в предположении асимптотической нормальности ее распределения, есть:

$$H_u = \ln(\sigma_m \sqrt{2\pi e}) = \ln \left[ \sigma_L \Gamma(1/p) (2\pi e n^{-1})^{0.5} p^{1/p-1} \right], \quad (8)$$

или

$$e^{H_u} = \sigma_L \Gamma(1/p) \sqrt{\frac{2\pi e}{n}} p^{1/p-1}. \quad (9)$$

Наконец, используя выражения (5) и (9), по формуле (3) находим число градаций гистограммы для  $L_p$ -генеральных совокупностей:

$$r = e^H / (2e^{H_u}) = \sqrt{\frac{n}{2\pi e}} e^{1/p} \approx 0.242\sqrt{n} e^{1/p}. \quad (10)$$

При практическом использовании формулы (10) параметр  $p$  (с точностью 0.5 %) можно получить по эксцессу эмпирического распределения при  $-0.5 \leq \varepsilon \leq 3.5$ , используя выражение [2]:

$$p = \frac{5\ln 5 - 6\ln 3}{\ln(\beta_2 - 2/9) + \ln\sqrt{3} - \ln 3}. \quad (11)$$

На основе (10) можно получить формулу числа градаций гистограммы для ряда известных распределений, например Лапласа ( $p = 1$ ); Гаусса ( $p = 2$ ); равномерного ( $p = \infty$ ):

$$\begin{aligned} k_L &= \sqrt{\frac{n}{2\pi e}} = 0.66\sqrt{n}; \\ k_\Gamma &= 0.40\sqrt{n}; \\ k_p &= 0.24\sqrt{n}. \end{aligned} \quad (12)$$

Результат (12) как будто подтверждает, что при одном и том же  $n$ , в зависимости от закона распределения, число градаций несколько различно. Действительно, используя уравнения (10) и (11) при вычислении  $r$  для приведенных выше крайних  $\varepsilon$  (современные астрономические наблюдения), имеем:  $r_{0.16} = 0.42\sqrt{n}$ ;  $r_6 = 0.88\sqrt{n}$ , т.е. коэффициенты при  $\sqrt{n}$  различаются здесь более чем в два раза. Означает ли это, что при изучении ошибок астрономических наблюдений интервал гистограммы нужно выбирать с учетом величины эксцесса распределения? На этот вопрос можно было бы ответить однозначно, если бы ошибки астрономических наблюдений в точности следовали  $L_p$ -распределению. Но ошибки современных астрономических наблюдений как будто еще лучше следуют распределению Пирсона VII типа. Это подтверждает сравнительный анализ вероятностей этих двух гипотез, полученный на основе критерия  $\chi^2$ , например, для наблюдаемых и вычисленных разностей  $O-C$ , найденных из лазерных наблюдений ИСЗ по короткой программе MERIT [8].

В таблице мы приводим эти вероятности для шести дуг наблюдений

Вероятности гипотез о том, что разности  $O-C$ , найденные по лазерным наблюдениям ИСЗ по короткой программе MERIT, есть выборки из генеральных совокупностей Гаусса,  $L_p$  и Пирсона VII типа

Тип гипотезы	Наименования дуг и число наблюдений						
	66.5— 71.5, 658	71.5— 76.5, 575	76.5— 81.5, 813	81.5— 86.5, 817	86.5— 91.5, 732	91.5— 96.5, 880	96.5— 101.5, 4475
Гаусса	0.000	0.025	0.000	0.011	1.482	0.000	0.000
$L_p$	0.014	12.72	0.020	0.004	1.441	0.174	0.002
Пирсона VII типа	0.000	32.35	0.055	0.005	0.901	7.359	8.002

ИСЗ в предположении, что анализируемые остатки  $O-C$  есть выборки из гауссовой,  $L_p$ - и Пирсона VII типа генеральных совокупностей.

Из таблицы видно, что если исключить дуги 66.5—71.5 и 86.5—91.5, по которым для  $L_p$ -гипотезы вероятности выше, чем для распределения Пирсона VII типа, то по всем остальным дугам и по суммарному распределению дело обстоит как раз наоборот. В среднем вероятности того, что данные  $O-C$  есть выборки из  $L_p$ - и Пирсона VII типа генеральных совокупностей равны соответственно 2.0 % и 8.1 %. Поэтому проверим наш вывод о зависимости числа интервалов гистограммы от формы распределения, опираясь на более вероятную гипотезу.

Плотность вероятности распределения Пирсона VII типа:

$$y = \frac{c_{VII}}{\sigma_{VII}} \left[ 1 + \frac{0.5}{M} \left( \frac{x - a_{VII}}{\sigma_{VII}} \right)^2 \right]^{-m}, \quad (13)$$

где  $c_{VII} = \Gamma(m + 1) [\sqrt{2\pi(m - 0.5)} \Gamma(m + 0.5)]^{-1}$ ;  $M = (m - 0.5)^3 m^{-2}$ .

Воспользовавшись интегралами в [13, с. 504, 595] находим энтропию распределения (13):

$$H = - \int_{-\infty}^{\infty} y \ln y dx = \ln \left\{ \frac{c_{VII}}{\sigma_{VII}} e^{m[\psi(m) - \psi(m - 0.5)]} \right\}.$$

Раскрывая в этой формуле значение  $c_{VII}$ , имеем

$$e^H = \sigma_{VII} \frac{\Gamma(m + 0.5)}{\Gamma(m + 1)} [2\pi(m - 0.5)]^{0.5} e^{m[\psi(m) - \psi(m - 0.5)]}. \quad (14)$$

Для оценок центра распределения Пирсона VII типа обычно применяют метод максимального правдоподобия. Их дисперсия в этом случае соответствует нижней границе в неравенстве Рао — Крамера [6, 7]:

$$\sigma_{\hat{\alpha}}^2 \geq \sigma_{VII}^2 n^{-1} (m - 0.5)^2 (m + 1) m^{-3}. \quad (15)$$

Тогда аналогично (8) можно записать

$$e^{H_u} = \sigma_{\hat{\alpha}} \sqrt{2\pi} e. \quad (16)$$

Подставляя в (16) выражение (15), имеем

$$e^{H_u} = \sigma_{VII} \left[ \frac{(m - 0.5)^2 (m + 1)}{m^3} \frac{2\pi e}{n} \right]^{0.5}. \quad (17)$$

Наконец, с учетом (14) и (17) находим по формуле (3) число интервалов гистограммы для генеральных совокупностей Пирсона VII типа:

$$r = \frac{1}{2} \left[ \frac{nm(m-0.5)}{(m+1)(m-1.5)} \right]^{0.5} k_3, \quad (18)$$

где  $k_3$  — энтропийный коэффициент распределения, равный  $e^H / \sqrt{2\pi e \mu_2}$ . Для распределения Гаусса  $\varepsilon = 0$  ( $m = \infty$ ) и распределения, по эксцессу соответствующего лапласовому  $\varepsilon = 3$  ( $m = 3.5$ ), находим:  $r_{m=\infty} = 0.50\sqrt{n}$ ;  $r_{m=3.5} = 0.52\sqrt{n}$ . Сравнивая этот результат с (12), видим, что использование регулярных семейств распределений Пирсона VII типа приводит к существенно более слабой зависимости величины  $r$  от типа закона распределения. Например, разность коэффициентов при  $\sqrt{n}$  в уравнении (18) при  $\varepsilon = 0$  и  $\varepsilon = 3$  составляет всего 4.8 % против разности аналогичных коэффициентов в (12), равной 65 %. Даже для наименьшего из предложенных значений  $m = 2$  для аппроксимации ошибок (рекомендация Хьюбера в [14]), по формуле (18) имеем  $r_{m=2} = 0.58\sqrt{n}$ . Для среднестатистического эксцесса ошибок астрономических наблюдений  $\varepsilon = 1.32$  ( $p = 1.305$ ,  $m = 4.80$ ) находим, что выражения (10) и (18) приводят практически к одному и тому же результату:

$$r_{p=1.305} = \sqrt{\frac{n}{2\pi e}} e^{1/p} = 0.52\sqrt{n};$$

$$r_{m=4.80} = 0.5 [nm(m-0.5)(m+1)(m-1.5)^{-1}]^{0.5} k_3 = 0.51\sqrt{n}.$$

Поэтому для вычисления числа градаций гистограмм при исследовании рядов ошибок в астрометрии можно использовать (практически без уменьшения точности) следующее весьма простое и общее правило:

$$r = \sqrt{n}/2, \quad (19)$$

которое лишь фактором 0.5 отличается от рекомендованного Хайнхольдом и Гаеде [18]:  $r = \sqrt{n}$ , полученного иным путем. Правило (19) можно широко использовать не только в астрометрии, но и вообще в астрономии при статистическом изучении симметричных распределений параметров различных объектов с эксцессами  $0.00 \leq \varepsilon \leq 3.00$ . При отрицательных эксцессах можно руководствоваться формулой (10); при положительных эксцессах вне указанного интервала — формулой (18).

1. *Вентцель Е. С.* Теория вероятностей. — М.: Наука, 1969.—576 с.
2. *Джунь И. В.* Об одном обобщении математической формы распределений Лапласа и Гаусса и его применении при математической обработке астрономических наблюдений // Кинематика и физика небес. тел.—1985.—1, № 4.—С. 62—66.
3. *Джунь И. В.* Некоторые аспекты практического использования  $L_p$ - и эксцесс-оценок при обработке геодезических измерений // Изв. вузов. Геодезия и аэрофотосъемка.—1986.— № 4.—С. 43—48.
4. *Джунь И. В.* Об учете эксцессов распределения ошибок при сравнении точности различных рядов астрометрических наблюдений // Кинематика и физика небес. тел.—1986.—2, № 1.—С. 88—94.
5. *Джунь И. В.* О выборе интервала гистограммы. — М., 1987.—10 с.—Рукопись деп. в ОНТИ ЦНИИГАиК, № 233-гд.Деп.
6. *Джунь И. В.* О границах неравенства Рао — Крамера для дисперсий оценок параметров распределения Пирсона VII типа // Кинематика и физика небес. тел.—1988.—4, № 1.—С. 85—87.
7. *Джунь И. В.* Об аппроксимации плотности вероятности некоторых рядов ошибок геодезических измерений распределением Пирсона VII типа // Изв. вузов. Геодезия и аэрофотосъемка.—1989.—№ 6.—С. 43—48.
8. *Джунь И. В.* Распределение Пирсона VII типа ошибок лазерных наблюдений ИСЗ // Кинематика и физика небес. тел.—1991.—7, № 3.—С. 82—91.

9. Крамер Г. Математические методы статистики. — М.: Мир, 1975.—648 с.
10. Митропольский А. К. Техника статистических вычислений — М.: Наука, 1971.—576 с.
11. Новицкий П. В. Основы информационной теории измерительных устройств. — Л.: Энергия, 1968.—248 с.
12. Новицкий П. В., Зограф И. А. Оценка погрешностей результатов измерений — Л.: Энергоатомиздат, 1961.—304 с.
13. Прудников А. П., Брычков Ю. А., Маричев О. И. Интегралы и ряды. — М.: Наука, 1981.—800 с.
14. Робастность в статистике. Подход на основе функций влияния: Пер. с англ. — М.: Мир, 1989.—512 с.
15. Смирнов Н. В., Дунин-Барковский И. В. Курс теории вероятностей и математической статистики для технических приложений. — М.: Наука, 1969.—512 с.
16. Статистические методы в экспериментальной физике / Под ред. А. А. Тяпкина. — М.: Атомиздат, 1976.—335 с.
17. Щиголов Б. М. Математическая обработка наблюдений. — М.: Наука, 1969.—344 с.
18. Heinhold I., Gaede K. W. Ingenieur Statistik. — München, Wien: Springer Verlag, 1964.—352 S.

Ровенский научно-исследовательский  
технологии машиностроения

Поступила в редакцию  
02.04.92

#### РЕФЕРАТ ПРЕПРИНТА

УДК 521.97

ETALON-1, -2 CENTRE OF MASS CORRECTION AND ARRAY REFLECTIVITY: ПОПРАВКА К ЦЕНТРУ МАСС И ОТРАЖАТЕЛЬНАЯ СПОСОБНОСТЬ ИСЗ ЭТАЛОН-1, -2 / Миронов Н. Т., Емец А. И., Захаров А. Н., Чеботарев В. Е.

(Препринт / АН Украины, Главная астрономическая обсерватория; МАО-92-11Е)

В 1989 г. в СССР были запущены на высокую орбиту ( $H = 20\,000$  км) два идентичных пассивных ИСЗ ЭТАЛОН-1, -2 (диаметр 1294 мм), оснащенных уголковыми отражателями (2146 отражателей на каждом ИСЗ), предназначенных для лазерных измерений расстояний с целью решения фундаментальных и прикладных задач. При редукации и обработке лазерных измерений расстояний до этих ИСЗ рекомендовалось использовать значение поправки к центру масс (расстояние плоскости вероятного отражения лазерного излучения от центра масс), равное 558 мм. Однако международная кампания лазерных наблюдений ИСЗ ЭТАЛОН-1, -2 (1 сентября — 1 декабря 1990 г.) и обсуждение результатов наблюдений этих ИСЗ на Международном симпозиуме «ЭТАЛОН-91» (Москва, 3—9 июня 1991 г.) показали необходимость проведения исследований и экспериментов по определению и уточнению поправки к центру масс и отражательной способности при лазерных измерениях расстояний. Используя информацию о конструкции ИСЗ ЭТАЛОН-1, -2, геометрических и оптических характеристиках отражателей и их геометрическом распределении на поверхности спутника, мы исследовали вопрос о редукации измеренных топоцентрических расстояний к центру масс этих ИСЗ. Путем моделирования были вычислены значения поправки к центру масс  $\rho$  и отражательной способности  $E$ , исследованы вариации этих величин в зависимости от ориентаций ИСЗ ЭТАЛОН-1, -2 относительно направления падения на них лазерного излучения. Были рассмотрены 2522 возможных ориентации, для каждой из которых вычислены значения  $\rho$  и  $E$ . Значения поправки  $\rho$  к центру масс ИСЗ ЭТАЛОН-1, -2 варьируют от 567.3 мм до 583.4 мм, а среднее значение равно 576.0 мм со стандартным отклонением 3.2 мм. Отражательная способность ИСЗ, выраженная в эквивалентных уголковых отражателях, варьирует от 53.8 до 74.2 отражателей, а среднее значение равно 65.8 со стандартным отклонением 3.9. Обнаруженные вариации значений поправки к центру масс  $\rho$  и отражательной способности  $E$  спутников ЭТАЛОН-1, -2 объясняются особенностями симметрии в расположении уголковых отражателей на поверхности спутника.