

# 实验物理中的统计方法 作业8

## 1.

习题 5.2. 考虑均值为  $\mu$ , 方差为  $\sigma^2$  的随机变量  $x$ , 并得到样本值为  $x_1, x_2, \dots, x_n$  的样本空间。

(a) 假设均值  $\mu$  已经利用样本均值  $\bar{x}$  估计。证明样本方差

$$s^2 = \frac{1}{n-1} \sum_{i=1}^n (x_i - \bar{x})^2 = \frac{n}{n-1} (\overline{x^2} - \bar{x}^2) \quad (5.5)$$

为方差  $\sigma^2$  的无偏估计量。(利用  $E[x_i x_j] = \mu^2 (i \neq j)$ ,  $E[x_i^2] = \mu^2 + \sigma^2 (i = 1, 2, \dots, n)$ 。)

(b) 假设均值  $\mu$  已知。证明  $\sigma^2$  的无偏估计量为

$$S^2 = \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n (x_i - \mu)^2 = \overline{x^2} - \mu^2. \quad (5.6)$$

解:

(a)

$$\begin{aligned} E[s^2] &= \frac{1}{n-1} E\left[\sum_{i=1}^n (x_i^2 - \bar{x}^2)\right] \\ &= \frac{n}{n-1} (\mu^2 + \sigma^2) - \frac{1}{n(n-1)} E\left[\left(\sum_{i=1}^n x_i\right)^2\right] \\ &= \frac{n}{n-1} (\mu^2 + \sigma^2) - \frac{1}{n(n-1)} E\left[\sum_{i=1}^n x_i^2 + \sum_{i,j=1, i \neq j}^n x_i x_j\right] \\ &= \frac{n}{n-1} (\mu^2 + \sigma^2) - \frac{1}{n(n-1)} (n(\mu^2 + \sigma^2) + n(n-1)\mu^2) \\ &= \sigma^2 \end{aligned}$$

(b)

$$\begin{aligned} E[S^2] &= \frac{1}{n} E\left[\sum_{i=1}^n (x_i^2 - \mu^2)\right] \\ &= (\mu^2 + \sigma^2) - \mu^2 \\ &= \sigma^2 \end{aligned}$$

## 2.

习题 5.4. 设  $X_1, X_2, \dots, X_n$  是来自正态总体  $N(\mu, \sigma^2)$  的样本,  $\bar{X}$  是样本均值,  $S^2$  是样本方差。证明

(1)  $\bar{X} \sim N(\mu, \sigma^2/n)$ 。

(2)  $\frac{(n-1)S^2}{\sigma^2} \sim \chi^2(n-1)$ 。

(3)  $\bar{X}$  与  $S^2$  相互独立。(选做, 后面可以直接使用这个结论)

(4)  $\frac{\bar{X} - \mu}{S/\sqrt{n}} \sim t(n-1)$ 。

解:

(1) 用数学归纳法证明。

(i)  $n = 1$  时,  $\bar{X} = X_1 \sim N(\mu, \sigma^2)$  结论显然成立。

(ii) 假设  $n = k - 1$  时结论成立, 计算  $n = k$  时的结果:

$$\begin{aligned}
h(\bar{x}) &= \int_{-\infty}^{\infty} f(x)g\left(\frac{k\bar{x}-x}{k-1}\right)dx \\
&= \int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{\sqrt{2\pi}\sigma^2} e^{-\frac{x^2}{2\sigma^2}} \cdot \frac{1}{\sqrt{2\pi\frac{\sigma^2}{k-1}}} e^{-\frac{(\frac{k\bar{x}-x}{k-1})^2}{2\frac{\sigma^2}{k-1}}} dx \\
&= \frac{1}{\sqrt{2\pi\frac{\sigma^2}{k}}} e^{-\frac{\bar{x}^2}{2\frac{\sigma^2}{k}}}
\end{aligned}$$

故，有数学归纳法知，关系成立。

(2)

由卡方分布的定义，知：

$$\frac{\sum_{i=1}^n (X_i - \mu)^2}{\sigma^2} \sim \chi^2(n)$$

同时，

$$\sum_{i=1}^n (X_i - \bar{X})^2 = \sum_{i=1}^n ((X_i - \mu) - (\bar{X} - \mu))^2 = \sum_{i=1}^n (X_i - \mu)^2 - (\bar{X} - \mu)^2$$

由(1)知，

$$\frac{(\bar{X} - \mu)^2}{\sigma^2/n} \sim \chi^2(1)$$

由卡方分布的可加性以及下一问要证的独立性知，

$$\frac{(n-1)s^2}{\sigma^2} = \frac{\sum_{i=1}^n (X_i - \bar{X})^2}{\sigma^2} \sim \chi^2(n-1)$$

(3)

做非退化线性替换，将变量从 $X_i$ 变为 $\bar{X}$ 与 $X_i - \bar{X} (i = 2, \dots, n)$ 。显然这一变换的Jacobi行列式为不为零的常数。

又注意到：

$$\prod_{i=1}^n e^{-\frac{(x_i - \mu)^2}{2\sigma^2}} = e^{-\frac{\sum_{i=1}^n (x_i - \bar{x})^2}{2\sigma^2}} \cdot e^{-\frac{(\bar{x} - \mu)^2}{2\sigma^2}}$$

前一项指数上边的项可化为：

$$\sum_{i=1}^n (x_i - \bar{x})^2 = \sum_{i=2}^n (x_i - \bar{x})^2 + (x_1 - \bar{x})^2 = \sum_{i=2}^n (x_i - \bar{x})^2 + \left(-\sum_{i=2}^n (x_i - \bar{x})\right)^2$$

可以看出，等式右边前一项是 $X_i - \bar{X} (i = 2, \dots, n)$ 的函数，后一项是 $\bar{X}$ 的函数。由独立性的定义 $f(x, y) = f(x)f(y)$ 知方差与均值相互独立。

(4)

设

$$x = \frac{(\bar{X} - \mu)^2}{\sigma^2/n}, y = \frac{(n-1)s^2}{\sigma^2}, z = \frac{\bar{X} - \mu}{s/\sqrt{n}}$$

注意到:

$$X \sim \chi^2(1), Y \sim \chi^2(n-1), X \text{ 与 } Y \text{ 独立}$$

$$z = \pm \sqrt{\frac{x}{y}(n-1)}$$

$$\begin{aligned} f(z)dz &= \int_0^\infty \int_{\frac{yz^2}{n-1}}^{\frac{y(z+dz)^2}{n-1}} f(x, y) dx dy \\ &= \int_0^\infty g\left(\frac{yz^2}{n-1}\right) h(y) \frac{2yz}{n-1} dy \end{aligned}$$

其中两个概率密度函数分别为自由度为1和n-1的卡方分布的密度函数。

积分得到:

$$f(z) = \frac{\Gamma(\frac{n}{2})}{\sqrt{(n-1)\pi} \Gamma(\frac{n-1}{2})} \left(1 + \frac{z^2}{n-1}\right)^{-\frac{n}{2}}$$

恰为  $t(n-1)$ 。

### 3.

#### 习题 6.1.

(a) 给定一组数据高斯分布的数据样本  $x_1, \dots, x_n$ , 求均值  $\mu$  和方差  $\sigma^2$  的最大似然估计量。

(b) 将估计量  $\hat{\mu}$  和  $\hat{\sigma}^2$  同《统计数据分析》第5章定义的估计量  $\bar{x}$  和  $s^2$  联系起来, 计算  $\hat{\mu}$  和  $\hat{\sigma}^2$  的期待值和方差。

(c) 通过计算

$$(V^{-1})_{ij} = -E \left[ \frac{\partial^2 \log L}{\partial \theta_i \partial \theta_j} \right], \quad (6.1)$$

近似求解协方差矩阵的逆(大统计样本有效)。其中  $\theta_i$  和  $\theta_j, i, j = 1, 2$  分别为  $\mu$  和  $\sigma^2$ 。对  $V^{-1}$  求逆, 计算出协方差矩阵, 并将对角元素(方差)与(b)中求得的精确值比较。注意到, 在大样本极限下, (b) 和 (c) 的结果符合。

(a)

$$\ln L(\mu, \sigma^2) = \sum_{i=1}^n \left( \ln \frac{1}{\sqrt{2\pi}} + \frac{1}{2} \ln \frac{1}{\sigma^2} - \frac{(x_i - \mu)^2}{2\sigma^2} \right)$$

$$\frac{\partial \ln L}{\partial \mu} = 0 \Rightarrow \sum_{i=1}^n \frac{x_i - \mu}{\sigma^2} = 0$$

$$\hat{\mu} = \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n x_i$$

$$\frac{\partial \ln L}{\partial \sigma^2} = 0 \Rightarrow -\sum_{i=1}^n \frac{1}{2} \left( \frac{1}{\sigma^2} - \frac{(x_i - \mu)^2}{\sigma^4} \right) = 0$$

$$\hat{\sigma}^2 = \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n (x_i - \mu)^2$$

(b)

对比得知：

$$\hat{\mu} = \bar{x}, \hat{\sigma}^2 = \frac{n-1}{n} s^2$$

故知：

$$\begin{aligned} E[\hat{\mu}] &= \mu, \\ V[\hat{\mu}] &= \sigma^2/n \\ E[\hat{\sigma}^2] &= E[s^2] = \frac{n-1}{n} \sigma^2, \\ V[\hat{\sigma}^2] &= \left(\frac{n-1}{n}\right)^2 V[s^2] = \frac{2(n-1)}{n^2} \sigma^4 \end{aligned}$$

(c)

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 \ln L}{\partial \mu^2} &= - \sum_{i=1}^n \frac{1}{\sigma^2} \\ \frac{\partial^2 \ln L}{\partial \mu \partial \sigma^2} &= - \sum_{i=1}^n \frac{x_i - \mu}{\sigma^4} \\ \frac{\partial^2 \ln L}{\partial (\sigma^2)^2} &= \frac{1}{2} \sum_{i=1}^n \left( \frac{1}{\sigma^4} - 2 \frac{(x_i - \mu)^2}{\sigma^6} \right) \end{aligned}$$

用极大值出的值估计：

$$\mathbf{V} = \begin{bmatrix} \frac{\sigma^2}{n} & 0 \\ 0 & \frac{2\sigma^4}{n} \end{bmatrix}$$

## 4.

**习题 6.5.** 支持粒子物理标准模型的早期证据是观测到左手 ( $R$ ) 和右手 ( $L$ ) 极化的电子与氘靶的非弹散射截面  $\sigma_R$  和  $\sigma_L$  不同。对于给定积分亮度  $L$  (正比于电子束流密度以及取数时间)，两种类型的事例数  $n_R$  和  $n_L$  均为泊松变量，平均值分别为  $\nu_R$  和  $\nu_L$ 。均值与散射截面的关系为  $\nu_R = \sigma_R L$  和  $\nu_L = \sigma_L L$ ，并且实验中两种情形的亮度  $L$  相同。利用习题的结果，构造计划不对称度的估计量  $\hat{\alpha}$ ，

$$\alpha = \frac{\sigma_R - \sigma_L}{\sigma_R + \sigma_L}, \quad (6.3)$$

利用误差传递，求标准差  $\sigma_{\hat{\alpha}}$ ，用  $\alpha$  和  $\nu_{tot} = \nu_R + \nu_L$  表示。将此与习题6.3的结果进行比较。预计不对称度大约为  $10^{-4}$  水平，要想使  $\sigma_{\hat{\alpha}}$  比不对称度小一个数量级，需要多少散射事例？(事例数非常大，以至于事例

不能单独记录下来，而是测量探测器输出电流。参见 C.Y. Prescott et al., *Parity non-conservation in inelastic electron scattering*, Phys. Lett. B77(1978)347.))

构造最大似然估计量：

$$L = \frac{\nu_R^{n_R} e^{-\nu_R}}{n_R!} \cdot \frac{\nu_L^{n_L} e^{-\nu_L}}{n_L!}$$

$$\ln L = c + (n_R + n_L) \ln \nu_{tot} + n_R \ln(1 + \alpha) + n_L \ln(1 - \alpha) - \nu_{tot}$$

得到：

$$\hat{\alpha} = \frac{n_R - n_L}{n_R + n_L}$$

误差传递：

$$\sigma_{\hat{\alpha}} = \sqrt{\left(\frac{\partial \hat{\alpha}}{\partial n_R}\right)^2 \sigma_{n_R}^2 + \left(\frac{\partial \hat{\alpha}}{\partial n_L}\right)^2 \sigma_{n_L}^2} = \sqrt{\left(\frac{2n_L \sigma_{n_R}}{(n_R + n_L)^2}\right)^2 + \left(\frac{2n_R \sigma_{n_L}}{(n_R + n_L)^2}\right)^2} = \sqrt{\frac{1 - \alpha^2}{n_{tot}}}$$

估计 $\nu_{tot}$ ：

$$\sigma_{\alpha} \sim 10^{-5} \sim \frac{1}{\sqrt{\nu_{tot}}}$$

$$\nu_{tot} \sim 10^{10}$$

## 5.

**习题 6.11.** 确定阿伏伽德罗常数的最早实验之一是基于布朗运动，实验装置如图 6.1 所示。Jean Perrin<sup>1</sup> 用该装置观测悬浮在水中的乳香 (一种抛光材料) 颗粒。

<sup>1</sup>Jean Perrin, Mouvement brownien et réalité moléculaire, *Ann. Chimie et Physique*, 8<sup>e</sup> série, **18**(1909)1-114; *Les Atomes*, Flammarion, Paris, 1991(first edition, 1913); *Brownian Movement and Molecular Reality*, in Mary-Jo Nye, ed., *The Question of the Atom*, Tomash, Los Angeles, 1984.

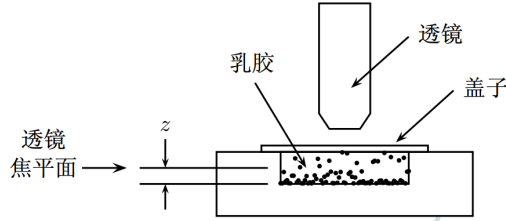


图 6.1: Jean Perrin 的实验装置，用于观测悬浮在水中的粒子数作为高度的函数。

粒子为半径  $r = 0.52 \mu\text{m}$  的球状颗粒，密度为  $1.063 \text{ g/cm}^3$ ，即，比水的密度大  $0.063 \text{ g/cm}^3$ 。在显微镜中观测这些颗粒，只有大约  $1 \mu\text{m}$  的一层在聚焦范围内，范围之外的粒子观测不到。通过调节显微镜的透镜，焦平面可以垂直移动。在 4 个不同高度  $z$  处拍摄了照片，(最低高度任意设为  $z = 0$ )，并数出不同  $z$  处的粒子数  $n(z)$ 。数据如表 6.1 所示。

高度 $z(\mu\text{m})$	粒子数 $n$
0	1880
6	940
12	530
18	305

表 6.1: Perrin 观测的数据：乳剂中不同高度  $z$  处乳香粒子的数目。

水中球状乳香粒子的引力势能为

$$E = \frac{4}{3}\pi r^3 \Delta \rho g z, \quad (6.17)$$

其中  $\Delta \rho = \rho_{\text{乳香}} - \rho_{\text{水}} = 0.063 \text{ g/cm}^3$  为密度差， $g = 980 \text{ cm/s}^2$  为重力加速度。统计力学预言，粒子处在能量为  $E$  的态的概率正比于

$$P(E) \propto e^{-E/kT}, \quad (6.18)$$

其中  $k$  为 Boltzmann 常数， $T$  为绝对温度。因此，粒子数作为高度的函数服从指数规律，其中在  $z$  处观测到的粒子数  $n$  可以看作均值为  $\nu(z)$  的泊松变量。结合式 (6.17) 和 (6.18) 得到

$$\nu(z) = \nu_0 \exp\left(-\frac{4\pi r^3 \Delta \rho g z}{3kT}\right), \quad (6.19)$$

其中  $\nu_0$  为  $z = 0$  时粒子数的期待值。

(a) 写程序用最大似然法计算参数  $k$  和  $\nu_0$ 。利用表 6.1 中的数据按照泊松概率构造最大似然函数 (参见《统计数据分析》6.10 节),

$$\log L(\nu_0, k) = \sum_{i=1}^N (n_i \log \nu_i - \nu_i), \quad (6.20)$$

其中  $N = 4$  为测量次数。温度取  $T = 293 \text{ K}$ 。

(b) 利用得到的  $k$ ，通过下面的关系计算阿伏伽德罗常数

$$N_A = R/k, \quad (6.21)$$

其中  $R$  为气体常数。*Perrin* 计算时取值为  $R = 8.32 \times 10^7 \text{ erg/mol K}$ 。

(c) 不求解对数似然函数 (6.20) 的最大值，而是通过最小化

$$\chi_P^2(\nu_0, k) = 2 \sum_{i=1}^N \left( n_i \log \frac{n_i}{\nu_i} + \nu_i - n_i \right), \quad (6.22)$$

其中  $\nu_i = \nu(z_i)$  通过式 (6.19) 依赖于  $\nu_0$  和  $k$ 。利用  $\chi_P^2$  的值计算拟合优度 (参见《统计数据分析》6.11 节)。讨论 *Perrin* 测量  $N_A$  中可能的系统不确定度。

解：

(a)

```
import math
from scipy.optimize import root

r = 0.52e-6
g = 9.80
rho = 6.3
T = 293
z_values = [0, 6e-6, 12e-6, 18e-6]
n_values = [1880, 940, 530, 305]

def nu_z(nu0, k, z):
    C = 4 * math.pi * r**3 * rho * g / (3 * T)
    return nu0 * math.exp(-C * z / k)

def derivatives(params):
    k, nu0 = params
    C = 4 * math.pi * r**3 * rho * g / (3 * T)
    dk = 0.0
    dnu0 = 0.0
    for n, z in zip(n_values, z_values):
        nu = nu_z(nu0, k, z)
        dL_dnu = n / nu - 1
        dnu_dnu0 = math.exp(-C * z / k)
        dnu_dk = nu * (C * z) / (k ** 2)
        dnu0 += dL_dnu * dnu_dnu0
        dk += dL_dnu * dnu_dk
    return [dk, dnu0]

initial = [1.4e-23, 2000]
solution = root(derivatives, initial, method='hybr')
k_sol, nu0_sol = solution.x
print(f"k = {k_sol:.4e} J/K")
print(f"nu0 = {nu0_sol:.4f}")
```

结果：

```
k = 3.8600e-23 J/K
nu_0 = 508.1491
```

(b)

$$N_A = R/k = 8.32/3.860 \times 10^{-23} = 8.301 \times 10^{21}$$

(c)

```
import math
from scipy.optimize import minimize
from scipy.stats import chi2

r = 0.52e-6
g = 9.80
rho = 6.3
T = 293
R = 8.32

z_values = [0, 6e-6, 12e-6, 18e-6]
n_values = [1880, 940, 530, 305]

C = 4 * math.pi * r**3 * rho * g / (3 * T)

def nu_z(nu0, k, z):
    return nu0 * math.exp(-C * z / k)

def chi_squared(params):
    k, nu0 = params
    total = 0.0
    for n, z in zip(n_values, z_values):
        nu = nu_z(nu0, k, z)
        total += 2 * (n * math.log(n / nu) + nu - n)
    return total

initial = [1.4e-23, 1000]
result = minimize(chi_squared, initial, method='Nelder-Mead')

k_fit, nu0_fit = result.x
chi2_min = result.fun
NA_fit = R / k_fit
dof = len(n_values) - 2
p_value = chi2.sf(chi2_min, dof)

print(f"P-value = {p_value:.4f}")
print(f"k = {k_fit:.4e} J/K")
print(f"nu_0 = {nu0_fit:.4f}")
print(f"chi^2 = {chi2_min:.4f}")
print(f"N_A = {NA_fit:.3e}")
print(f"p_value = {p_value:.4f}")
```

结果:



```
P-value = 0.1009  
k = 1.1987e-24 J/K  
nu_0 = 1844.9445  
chi^2 = 4.5873  
N_A = 6.941e+24  
p_value = 0.1009
```

系统不确定度：

- 粒子数测量的不确定性，高度测量的精度限制；
- 最大似然法估计的方法本身存在局限性。