

## Mecânica Estatística - Lista 2

### 1) Simetria

Como  $x, y$  e  $z$  são iid,

$$\left\langle \frac{x}{x+y+z} \right\rangle = \left\langle \frac{y}{x+y+z} \right\rangle = \left\langle \frac{z}{x+y+z} \right\rangle$$

Mas

$$\left\langle \frac{x+y+z}{x+y+z} \right\rangle = 1$$

Portanto

$$\left\langle \frac{x}{x+y+z} \right\rangle = 1/3$$

### 4) Distribuição lognormal

$$P_D(d) = \frac{1}{\sqrt{2\pi} \sigma_d} \exp \left\{ -\frac{\ln^2(d/d_0)}{2\sigma_d^2} \right\}$$

A função  $v = \pi D^3/6$  é 1-para-1 portanto

$$P_V(v) = P_D(d) \left| \frac{dd}{dv} \right|$$

Mas

$$v'(d) = \frac{\pi d^2}{2}$$

Portanto

$$P_V(v) = \frac{2}{\pi d^2} \frac{1}{\sqrt{2\pi} \sigma_d} \exp \left\{ -\frac{\ln^2(d/d_0)}{2\sigma_d^2} \right\}$$

Agora basta expressar  $d$  em termos de  $v$ .

$$\frac{\pi d^3}{2} = 3 \frac{\pi d^3}{6} = 3v$$

Seja

$$v_0 = \frac{\pi d_0^3}{3}$$

Então

$$\ln(d/d_0) = \ln\left[\left(\frac{v}{v_0}\right)^{1/3}\right] = \frac{1}{3} \ln(v/v_0)$$

Assim

$$P_v(v) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}(3\sigma_d v)} \exp\left\{-\frac{\ln^2(v/v_0)}{2(3\sigma_d)^2}\right\}$$

Comparando com a estrutura da lognormal vemos que

$P_v(v)$  também é lognormal, mas com parâmetros

$$v_0 = \pi d_0^3/6 \quad \text{e} \quad \sigma_v = 3\sigma_d.$$

### 3) Duas partículas quânticas

$$p(x_1, x_2) = \frac{1}{\pi x_0^2} \left( \frac{x_2 - x_1}{x_0} \right)^2 e^{-\frac{(x_1^2 + x_2^2)}{x_0^2}} \quad (3.1)$$

(a) Para encontrar o máximo, a derivado com relação a  $x_1$  e  $x_2$ :

$$\begin{aligned} \frac{\partial p}{\partial x_1} &= \frac{2}{\pi x_0^2} \left( \frac{x_2 - x_1}{x_0} \right) \left( -\frac{1}{x_0} \right) e^{-\frac{(x_1^2 + x_2^2)}{x_0^2}} + \\ &+ \frac{1}{\pi x_0^2} \left( \frac{x_2 - x_1}{x_0} \right)^2 \left( -\frac{2x_1}{x_0^2} \right) e^{-\frac{(x_1^2 + x_2^2)}{x_0^2}} \\ &= \frac{2}{\pi x_0^2} e^{-\frac{(x_1^2 + x_2^2)}{x_0^2}} \frac{(x_1 - x_2)}{x_0^4} \left[ x_0^2 - x_1(x_1 - x_2) \right] \quad (3.2) \end{aligned}$$

A derivada com relação a  $x_2$  será análoga. Basta trocar  $x_1$  por  $x_2$ . Portanto a relação

$$\frac{\partial p}{\partial x_1} = 0 \quad e \quad \frac{\partial p}{\partial x_2} = 0 \quad (3.3)$$

são satisfeitas quando  $x_1 = x_2$  ou quando

$$x_0^2 - x_1(x_1 - x_2) = 0 \quad (3.4)$$

$$x_0^2 - x_2(x_2 - x_1) = 0 \quad (3.5)$$

O caso  $x_1 = x_2$  corresponde a um mínimo pois  $p(x_1, x_1) = 0$ .  
Resolvendo para o outro caso obtemos

$$x_1(x_1 - x_2) = x_0^2$$

$$x_2(x_1 - x_2) = -x_0^2$$

$$\frac{x_1}{x_2} = -1 \quad \text{ou} \quad x_1 = -x_2 \quad (3.6)$$

Além disso, de (3.4) temos

$$x_0^2 + x_2(-x_2 - x_2) = 0$$

$$x_2^2 = \frac{x_0^2}{2} \quad (3.7)$$

Portanto, os pontos de máximo vão ocorrer em

$$(x_1, x_2) = x_0 \left( \frac{1}{\sqrt{2}}, -\frac{1}{\sqrt{2}} \right) \text{ ou } x_0 \left( -\frac{1}{\sqrt{2}}, \frac{1}{\sqrt{2}} \right) \quad (3.8)$$

(b) Para encontrar  $p(x_1)$ , integramos sobre  $x_2$ :

$$\begin{aligned} p(x_1) &= \int_{-\infty}^{\infty} p(x_1, x_2) dx_2 = \frac{1}{\pi x_0^2} \int_{-\infty}^{\infty} dx_2 \left( \frac{x_1 - x_2}{x_0} \right)^2 e^{-\frac{(x_1^2 + x_2^2)}{x_0^2}} \\ &= \frac{1}{\pi x_0^2} e^{-x_1^2/x_0^2} \frac{1}{x_0^2} \int_{-\infty}^{\infty} dx_2 (x_1^2 + x_2^2 - 2x_1x_2) e^{-x_2^2/x_0^2} \quad (3.9) \end{aligned}$$

Essas são integrais Gaussianas. Temos

$$\int_{-\infty}^{\infty} dx_2 x_1^2 e^{-x_2^2/x_0^2} = x_1^2 \sqrt{\pi x_0^2} \quad (3.10)$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} dx_2 2x_1x_2 e^{-x_2^2/x_0^2} = 0 \quad (\text{por simetria}) \quad (3.11)$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} dx_2 x_2^2 e^{-ax_2^2} = -\frac{\partial}{\partial a} \int_{-\infty}^{\infty} dx_2 e^{-ax_2^2}$$

$$= -\frac{\partial}{\partial a} \left( \sqrt{\frac{\pi}{a}} \right)$$

$$= \frac{\sqrt{\pi}}{2a^{3/2}} \quad (3.12)$$

Fazendo  $a = 1/\kappa_0^2$  obtemos

$$\int_{-\infty}^{\infty} dx_2 \kappa_2^2 e^{-\kappa_2^2/\kappa_0^2} = \frac{\sqrt{\pi}}{2} \kappa_0^3 \quad (3.13)$$

Portanto (3.9) se torna

$$P(x_1) = \frac{1}{\pi \kappa_0^2} e^{-x_1^2/\kappa_0^2} \frac{1}{\kappa_0^2} \left[ x_1^2 \kappa_0 \sqrt{\pi} + \frac{\sqrt{\pi}}{2} \kappa_0^3 \right]$$

$$\therefore P(x_1) = \frac{1}{\sqrt{\pi} \kappa_0} e^{-x_1^2/\kappa_0^2} \left( \frac{x_1^2}{\kappa_0^2} + \frac{1}{2} \right) \quad (3.14)$$

A dist. marginal de  $x_2$  deve ser semelhante, por simetria

$$P(x_2) = \frac{1}{\sqrt{\pi} \kappa_0} e^{-x_2^2/\kappa_0^2} \left( \frac{x_2^2}{\kappa_0^2} + \frac{1}{2} \right) \quad (3.15)$$

As variáveis  $x_1$  e  $x_2$  serão independentes se

$$P(x_1, x_2) = P(x_1) P(x_2). \quad (3.16)$$

claramente isso não é verdade neste caso. Portanto as partículas são dependentes

(c)

$$p(x_1, x_2) = p(x_1 | x_2) p(x_2)$$

$$\Rightarrow p(x_1 | x_2) = \frac{p(x_1, x_2)}{p(x_2)}$$

Usando (3.1) e (3.15):

$$p(x_1 | x_2) = \frac{1}{\sqrt{\pi} \sigma_0} \left( \frac{x_2 - x_1}{\sigma_0} \right)^2 \frac{\sigma_0^2}{x_2^2 + \sigma_0^2 / 2} e^{-x_1^2 / \sigma_0^2}$$

$$= \frac{1}{\sqrt{\pi} \sigma_0} \frac{(x_2 - x_1)^2}{x_2^2 + \sigma_0^2 / 2} e^{-x_1^2 / \sigma_0^2}$$

## 5) Cumulantes da Poisson

Seja  $X \sim \text{Pois}(\lambda)$ . Então

$$\begin{aligned}\langle e^{isX} \rangle &= \sum_{k=0}^{\infty} e^{isk} e^{-\lambda} \frac{\lambda^k}{k!} = e^{-\lambda} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(\lambda e^{is})^k}{k!} \\ &= e^{-\lambda} e^{\lambda e^{is}}\end{aligned}$$

$$\therefore \langle e^{isX} \rangle = \exp[\lambda(e^{is} - 1)]$$

A função geradora de cumulantes será

$$C(s) = \ln \langle e^{isX} \rangle = \lambda(e^{is} - 1)$$

Para encontrar os cumulantes, expando  $C(s)$  em uma série de potências em  $s$ :

$$C(s) = \sum_{m=1}^{\infty} \frac{(is)^m \kappa_m}{m!}$$

Como

$$e^{is} - 1 = \sum_{m=1}^{\infty} \frac{(is)^m}{m!}$$

obtemos

$$C(s) = \sum_{m=1}^{\infty} \frac{(is)^m}{m!} \lambda$$

Portanto, concluímos que todos os cumulantes da Poisson tem o mesmo valor:

$$\underline{\kappa_m = \lambda} \quad \text{para } m=1, 2, 3, \dots$$

## 2) Distribuição mista

$$p(E) = \begin{cases} 0,2 \delta(E - E_0) & \text{se } E < 0 \\ 0,8 \frac{e^{-E/b}}{b} & \text{se } E > 0 \end{cases}$$

$$E_0 = 1,5 \text{ eV} \quad \text{e} \quad b = 1 \text{ eV}$$

$$\begin{aligned} \text{(a)} \quad P(E > 1 \text{ eV}) &= \int_1^{\infty} p(E) dE = \frac{0,8}{b} \int_1^{\infty} e^{-E/b} dE \\ &= \frac{0,8}{b} b e^{-1/b} \end{aligned}$$

Usando  $b = 1$  obtemos

$$P(E > 1 \text{ eV}) = \frac{0,8}{e} = 0,2943$$

$$\text{(b)} \quad \langle E \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} dE E p(E) = 0,2 (-E_0) + 0,8 \int_0^{\infty} dE E \frac{e^{-E/b}}{b}$$

Em aula vimos que se  $x \sim \text{Expo}(\lambda)$  então  $\langle x \rangle = 1/\lambda$

Portanto

$$\int_0^{\infty} dE \frac{E}{b} e^{-E/b} = b$$

$$\therefore \langle E \rangle = -0,2 E_0 + 0,8 b = 0,5 \text{ eV}$$



$$(c) \quad P(E < e) = ?$$

$$\bullet \text{ Se } e < -E_0 \text{ então } P(E < e) = 0$$

$$\bullet \text{ Se } -E_0 < e < 0 \text{ então } P(E < e) = 0,2$$

$$\bullet \text{ Se } e > 0 \text{ então}$$

$$P(E < e) = 0,2 + 0,8 \int_0^e dE \, f(E)$$

$$= 0,2 + \frac{0,8}{b} \int_0^e dE \, e^{-E/b}$$

$$= 0,2 + 0,8(1 - e^{-e/b})$$

