

# Lista 7 - Termodinâmica # 26/09/21

Olavio Cruz

1) A energia de um gás de Bósons e' depende por -

$$U = \int_0^{\infty} \epsilon g(\epsilon) \bar{n}_B(\epsilon) d\epsilon$$

$$4\pi V \int p^2 \frac{p^2}{2m}$$

$$dp = \frac{d\epsilon}{\sqrt{2m\epsilon}} \cdot 2m$$

$$= \int_0^{\infty} \epsilon \left( \frac{4\pi V (2m\epsilon)^{3/2}}{h^3} \right) \frac{1}{e^{\beta(\epsilon-\mu)} - 1} d\epsilon$$

$$= \int_0^{\infty} \frac{4\pi V (2m)^{3/2} \epsilon^{3/2} \epsilon}{h^3} \frac{1}{e^{\beta(\epsilon-\mu)} - 1} d\epsilon$$

$$= \frac{4\pi V (2m)^{3/2}}{h^3} \int_0^{\infty} \frac{\epsilon^{3/2}}{e^{\beta(\epsilon-\mu)} - 1} d\epsilon$$

$$= \frac{4\pi V (2m)^{3/2}}{h^3} (k_B T)^{5/2} \int_0^{\infty} \frac{x^3}{e^{-x} - 1} dx$$

A

O que temo,

$$U = A (k_B T)^{5/2}$$

Para  $T < T_c$ ,  $\mu = 0$  deixando

$$I = \int_0^\infty \frac{E^{3/2}}{e^{\beta E} - 1} dE$$

Retirando a contribuição  
do condensado de BE

O calor específico  $C_V$  é  $\left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V$

$$C_V = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V = A k_B^{5/2} \frac{5}{2} (T)^{3/2}$$

A pressão  $P$  é  $\left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_T$ ,

$$P = \frac{A}{V} (k_B T)^{5/2}$$

2) Em duas dimensões a densidade de  
estados  $g(E)$

$$\mathcal{N} = \frac{V}{h^2} \int_0^{2\pi} \int_0^p p \, dp \, d\theta \, dE = \frac{p}{m} dp \, dE$$

$$E = \frac{p^2}{2m}$$

$$p = \sqrt{2mE}$$

$$= \frac{2\pi V}{h^2} \int_0^{\sqrt{2mE}} \frac{\sqrt{2mE}}{\sqrt{2mE}} \frac{m}{\sqrt{2mE}} dE$$

$$g(\epsilon) = \frac{2\pi V m}{h^2} \epsilon \rightarrow A$$

O que leva à número médio de partículas  $N$

$$N = \int_0^{\infty} g(\epsilon) \overline{n}_{BE}(\epsilon) d\epsilon$$

$$= \int_0^{\infty} A \frac{1}{e^{\beta(\epsilon - \mu)} - 1} d\epsilon$$

Em  $T_c$ ,  $\mu = 0$ .

$$N_c = A \int_0^{\infty} \frac{1}{e^{\beta\epsilon} - 1} d\epsilon$$

Esso integral diverge seu resultado o que indica que em 2D não é possível obter o condensado de Bose-Einstein