

## Ficha nº 6 de Estado Sólido

Artur Palha nº 46724

15 de Abril de 2003

### Exercício 16

As expressões utilizadas para as distribuições de Fermi-Dirac e Bose-Einstein foram:

$$f_{F-D}(\epsilon) = \frac{1}{e^{\frac{\epsilon-\mu}{kT}} + 1} \longrightarrow \text{Fermi - Dirac}$$
$$f_{B-E}(\epsilon) = \frac{1}{e^{\frac{\epsilon-\mu}{kT}} - 1} \longrightarrow \text{Bose - Einstein}$$

Os gráficos das distribuições para as três temperaturas são apresentados na figura 1.

### Exercício 17

Sabe-se que:

$$C_V(T) = 3NkT$$

Como se pretende uma estimativa grosseira, pode-se considerar  $C_V(T) = \text{const.}$ . Logo:

$$dU = C_V dT$$

Assim:

$$\begin{aligned}\Delta U &= \Delta T C_V \\ &= \Delta T 3NkT_{\text{medio}} \\ &= 3Nk \times 323 \times 60 \\ &\simeq 2.33 \times 10^6 \text{ J}\end{aligned}$$

Como a energia gasta por kWh é 0.09 euros, isso dá:

$$\begin{aligned}\text{Custo} &= 0.09 \times \frac{2.33 \times 10^6}{3600 \times 10^3} \text{ euros} \\ &\simeq 0.058 \text{ euros}\end{aligned}$$

### Exercício 18

O número total de modos com um vector de onda menor ou igual a  $K$  é:

$$N = \left(\frac{V}{2\pi}\right)^3 \frac{4\pi K^3}{3}$$

A densidade de estado é, então:

$$\begin{aligned} D(\omega) &= \frac{dN}{d\omega} \\ &= \frac{VK^2}{2\pi^2} \frac{dK}{d\omega} \end{aligned} \tag{1}$$

Mas, do enunciado, sabe-se que:

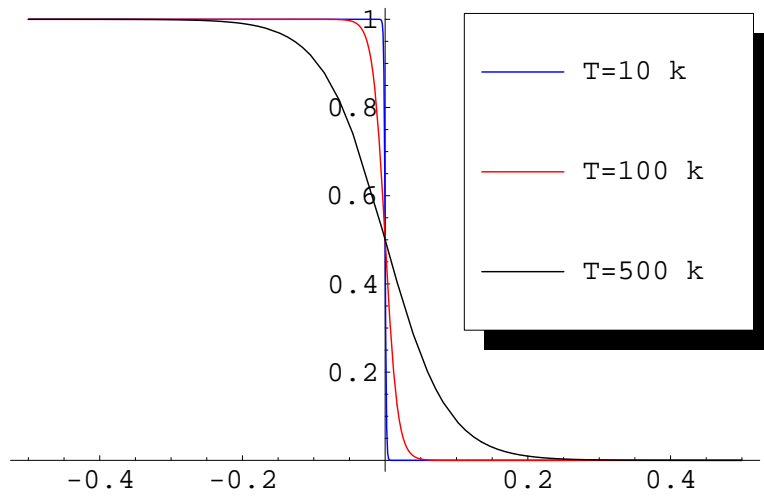
$$K = \pm \sqrt{\frac{\omega_0 - \omega}{A}}$$

Logo:

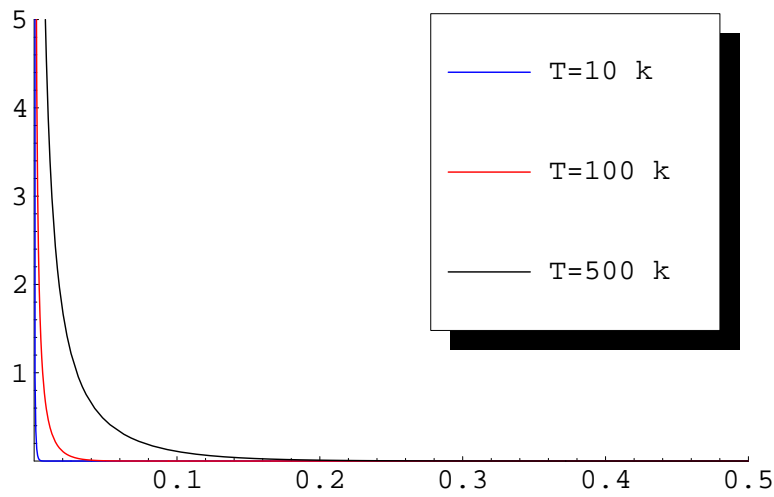
$$\frac{dK}{d\omega} = \mp \frac{1}{2AK}$$

Substituindo na equação 1 fica:

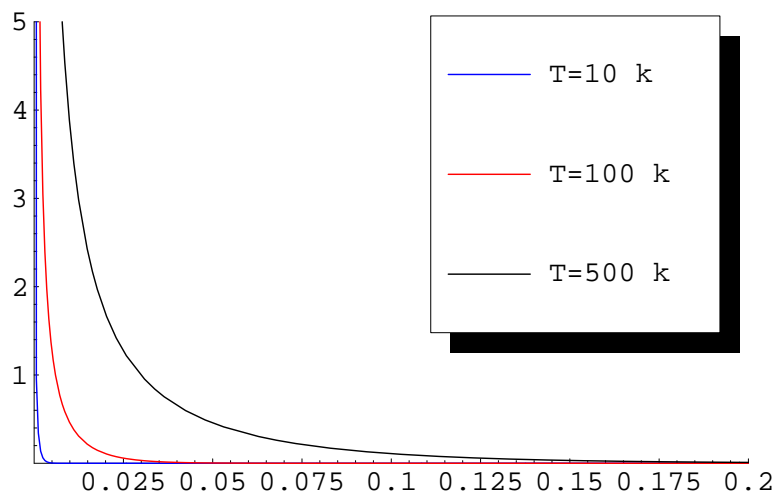
$$\begin{aligned} D(\omega) &= \mp \frac{VK^2}{2\pi^2} \frac{1}{2AK} \\ &= \mp \frac{VK}{4\pi^2 A} \\ &= \mp \frac{2\pi V}{(2\pi)^3} \sqrt{\frac{(\omega_0 - \omega)}{A}} \end{aligned}$$



(a) Fermi-Dirac



(b) Bose-Einstein (0-0.5)



(c) Bose-Einstein (0-0.2)

Figura 1: Distribuições de Fermi-Dirac e Bose Einstein para temperaturas  $T=10\text{k}$ ,  $100\text{k}$  e  $500\text{k}$ .