## Departamento de Física UNIVERSIDADE DE AVEIRO

## Modelação em Física Estatística

2018.06.07

2° teste

1. Considere um gás ideal de Fermi-Dirac, formado por N partículas, sem spin, de massa m, que se encontram numa caixa cúbica de lado L. Cada partícula ocupa estados de energia  $\varepsilon_{\vec{k}} = \frac{\hbar^2 k^2}{2m}$  com  $\vec{k} = \frac{2\pi}{I}(n_x, n_y, n_z), n_{x,y,z} = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$  O número de estados com energia entre  $\varepsilon$  e  $\varepsilon + d\varepsilon$ , é

dado por,  $g(\varepsilon)d\varepsilon = \frac{4\pi V m}{h^3} \sqrt{2m\varepsilon} d\varepsilon$ , onde V representa o volume da caixa.

a) Definindo a unidade de energia,  $u_E = \frac{h^2}{2 \, m \, L^2}$  e a unidade de temperatura  $u_T = u_E / k_B$  mostra que se pode escrever, nestas unidades, a energia de cada estado como  $\varepsilon_{\vec{k}} = n_x^2 + n_y^2 + n_z^2$ , a energia de Fermi como

$$\varepsilon_F = \left(\frac{3N}{4\pi}\right)^{2/3}$$
 e a temperatura de Fermi como,  $T_F = \left(\frac{3N}{4\pi}\right)^{2/3}$  .

b) Dá um argumento que mostre que a quantidade  $\int\limits_0^\infty \frac{\epsilon_F \, g\left(\epsilon\right) d\,\epsilon}{\exp(\beta(\epsilon-\mu)) + 1} \quad \text{deve ser independente da temperatura}$ 

quando o número de partículas e o volume está fixo apesar da temperatura aparecer explicitamente no parâmetro  $\beta$  e implicitamente no potencial químico  $\mu$  , que é função de N, V e T.

c) Usando o resultado da alínea b) mostra que  $C_V = \left(\frac{dE}{dT}\right)_{N,V} = \frac{d}{dT} \int_0^\infty \frac{(\varepsilon - \varepsilon_F) g(\varepsilon) d\varepsilon}{\exp(\beta(\varepsilon - \mu)) + 1}$ . Admitindo agora

que o potencial químico é independente da temperatura para  $T \ll T_F = \varepsilon_F / k_B$  e igual a  $\mu = \varepsilon_F$  mostra que

será uma boa aproximação escrever,  $C_V \sim \frac{g\left(\varepsilon_F\right)}{k_B T^2} \int\limits_0^\infty \frac{\left(\varepsilon - \varepsilon_F\right)^2 \exp\left(\beta\left(\varepsilon - \varepsilon_F\right)\right) d\varepsilon}{\left(\exp\left(\beta\left(\varepsilon - \varepsilon_F\right)\right) + 1\right)^2}$ . Tendo em conta que

$$\int_{0}^{\infty} \frac{x^2 e^x dx}{(e^x + 1)^2} = \frac{\pi^2}{3} \quad \text{mostra ainda que} \quad \frac{C_V}{N k_B} \sim \frac{\pi^2}{2} \frac{T}{T_F} \quad .$$

d) Usando as seguintes expressões válidas para  $T \ll T_F$  (1) energia total por partícula,

$$e(T) = \frac{3}{5} \varepsilon_F \left( 1 + \frac{5\pi^2}{12} \left( \frac{T}{T_F} \right)^2 \right)$$
; (2) capacidade térmica por partícula  $c_V(T) = k_B \frac{\pi^2}{2} \frac{T}{T_F}$ ; (3) potencial

químico  $\mu(T) = \varepsilon_F \left(1 - \frac{\pi^2}{12} \left(\frac{T}{T_F}\right)^2\right)$ , obtém as correspondentes quantidades nas unidades de energia e

temperatura definidas na alínea a).

e) Exprime as seguintes quantidades de um gás ideal clássico em termos das unidades de energia e temperatura definidas em a): (1) energia total por partícula de um gás ideal clássico,  $e_{GI}(T) = \frac{3}{2} k_B T$ ; (2) a capacidade

térmica por partícula 
$$c_{V,GI}(T) = k_B \frac{3}{2}$$
; (3) o potencial químico  $\mu_{GI}(T) = k_B T \ln \left( \frac{N}{V} \left( \frac{h}{\sqrt{2 \pi m k_B T}} \right)^3 \right)$ 

f) Obtém uma expressão que permita calcular o potencial químico  $\mu(T)$  a partir do conhecimento do número médio de partículas no estado de energia nula,  $n_0$  .

## 2.

- (a) Modifica a função GasBoseEinsteinv1.m criando a função GasFermiDiracv1.m para simular um gás ideal de Fermi-Dirac formado por N partículas, sem spin, de massa m, que se encontram numa caixa cúbica de lado L, a uma temperatura T. Note que precisa alterar a função em dois sítios apenas: (1) na construção do estado inicial do sistema (estado fundamenta) deve-se colocar uma partícula em cada estado, ocupando todos os estados de menor energia até colocar as N partículas. Repara que os estados não estão numerados em ordem crescente de energias (2) como cada estado só pode estar vazio ou ocupado por uma partícula haverá sempre N estados ocupados. Adicionalmente, a probabilidade de mudar uma partícula de estado será nula se o estado vizinho selecionado estiver ocupado e será exatamente igual à do caso Bose-Einstein se o estado vizinho estiver vazio.
- b) Modifica o programa GasBoseEinstein.m para calcular  $T_F$  e para simular o sistema para as temperaturas  $T=TF/20:T\max/40:T\max$ , com  $T_{max}=2\,T_F$ . Representa gráficamente os valores das quantidades físicas obtidos por simulação e os valores teóricos esperados para  $T\ll T_F$  e para  $T\gg T_F$ : Na figura 2 reresenta o número médio de partículas em cada estado em função da energia do estado; na figura 4 a energia média por partícula em função da temperatura; na figura 5 a capacidade térmica por partícula em função da temperatura e na figura 6 o potencial químico, em função da temperatura. Nota que o potencial químico da simulação deve ser obtido a partir de  $n_0$  de acordo com a expressão obtida em 1. f). Representa as expressões analíticas para  $T\ll T_F$  nas temperaturas Tt=[0.05:0.05:TF] e para  $T\gg T_F$  nas temperaturas Tt=[0.05:0.1:1.1\*Tmax].
- c) Apresenta os gráficos obtidos das simulações para N=200 e tmax=10000;