

Curso de Física Estatística
5ª Lista - 1º semestre 2012

Prof. Anna Chame

- (Reif 9.1) Considere um sistema consistindo de duas partículas, cada uma delas podendo estar em qualquer um de três estados quânticos, associados a energias 0, ϵ e 3ϵ . O sistema está em contato com um reservatório térmico a temperatura $T = (k_B\beta)^{-1}$
 - (a) Escreva uma expressão para a função de partição canônica Z se as partículas obedecem à estatística clássica de MB e são consideradas distinguíveis.
 - (b) Qual seria a expressão para Z se as partículas obedecessem a estatística de BE ?
 - (c) Qual seria a expressão para Z se as partículas obedecessem a estatística de FD ?
- Mostre que o número de maneiras de distribuir N bósons idênticos em K estados é dado por

$$I_B = \frac{(K + N - 1)!}{(K - 1)!N!}$$

Para férmions, mostre que este número é dado por

$$I_F = \frac{K!}{(K - N)!N!}$$

$(N \leq K)$

- (~ Salinas 8.3) Mostre que um gás ideal de férmions, contido em um volume V , obedece à equação de estado :

$$PV = \frac{2U}{3}$$

Para isso:

- obtenha uma expressão para a pressão P , usando a conexão do ensemble grande canônico com a termodinâmica.
 - Escreva uma expressão para a energia interna U como um somatório envolvendo os números de ocupação médios $\langle n_j \rangle$ de cada nível de energia de partícula única ϵ_j .
 - Desenvolva essas expressões. Para isso, no limite termodinâmico, transforme os somatórios em integrais em d^3k .
 - Transforme as integrais em k em integrais na variável $\epsilon = \frac{\hbar^2 k^2}{2m}$. Compare-as e mostre que $PV = \frac{2U}{3}$.
- Salinas 8.5 (Reif 9.4)

- Um gás ideal de N átomos de massa m está contido em um recipiente de volume V , a uma dada temperatura T . Calcule o potencial químico desse gás no limite clássico (sugestão: imponha que $N = \langle N \rangle$ no formalismo do ensemble grande canônico, usando a expressão da grande função de partição no limite clássico)
- Considere agora um "gás bidimensional", constituído por N_A partículas livres adsorvidas sobre uma superfície de área A . A energia de uma partícula adsorvida é dada por

$$\epsilon_A = \frac{\vec{p}^2}{2m} - \epsilon_0$$

onde \vec{p} é o momento (bidimensional) e $\epsilon_0 > 0$ é a energia de ligação que mantém a partícula presa á superfície .

No limite clássico, calcule o potencial químico μ_A do gás adsorvido .

- A condição de equilíbrio entre as partículas adsorvidas na superfície e as partículas do gás tridimensional pode ser expressa em termos dos respectivos potenciais químicos. Utilize essa condição para encontrar a densidade superficial de partículas adsorvidas em termos da temperatura e da pressão p exercida pelo gás envolvente.

- PROBLEMA EXTRA A SER ENTREGUE (Ver seção 9.3 Reif). Um gás ideal de N partículas idênticas, em um volume V , está em equilíbrio à temperatura T . A energia total do sistema E é dada por $E = \sum_j n_j \epsilon_j$, onde n_j é o número de ocupação do estado de partícula única de energia ϵ_j . O número de partículas $N = \sum_j n_j$ é fixo. Usando o ensemble canônico, re-obtenha a expressão já conhecida para o valor médio $\langle n_j \rangle$

(a) se as partículas do gás forem férmions.

(b) se as partículas do gás forem bósons.

$$\Xi = \sum_j e^{-\beta E_j + \beta \mu N_j}$$

$$\Xi = \sum_{n_j} e^{-\beta \sum_j n_j \epsilon_j + \beta \mu \sum_j n_j}$$

Para férmions (sinal +) ou bósons (sinal -):

$$\ln \Xi = \pm \sum_j \ln(1 \pm e^{-\beta(\epsilon_j - \mu)})$$

$$\langle n_j \rangle = \frac{1}{e^{\beta(\epsilon_j - \mu)} \pm 1}$$

$$\Phi = U - TS - \mu N = -k_B T \ln \Xi = -PV$$

$$N = \langle N \rangle = z \frac{\partial \ln \Xi(\beta, z)}{\partial z}$$

$$U = \langle E \rangle = - \frac{\partial \ln \Xi(\beta, z)}{\partial \beta}$$

Se $\epsilon_j = \epsilon_{(\vec{k}, \sigma)} = \frac{\hbar^2 \vec{k}^2}{2m}$ e gás em volume V ,

$$\sum_j f(j) \rightarrow \frac{\gamma V}{(2\pi)^3} \int d^3 k f(\vec{k})$$

($\gamma = 2s + 1$)

No limite clássico,

$$\ln \Xi_{cl} = \sum_j e^{-\beta(\epsilon_j - \mu)}$$

Para um gás ideal, no limite clássico:

$$\ln \Xi_{cl} = \sum_{\vec{k}, \sigma} e^{-\beta(\frac{\hbar^2 \vec{k}^2}{2m} - \mu)}$$