

UNIVERSIDADE DO ESTADO DE SANTA CATARINA – UDESC CENTRO DE CIÊNCIAS TECNOLÓGICAS – CCT DEPARTAMENTO DE FÍSICA – DFIS MECÂNICA ESTATÍSTICA – OMEE001

Aluno(a): Rodrigo Nascimento

Professor(a): Dr. César Lattes Capítulo(s) Ref.: I/II/III

Lista de Exercícios: 001 Data: 07/02/2023 Fase: LEF102-09U

AVALIAÇÃO – III

Resumo: Lorem ipsum dolor sit amet, qui minim labore adipisicing minim sint cillum sint consectetur cupidatat [1]

Palavras chave: Ensemble Grande Canônico; Gás Ideal Quântico; Formulação do Problema Estatístico e Estatísticas de Bose-Einstein e Fermi-Dirac; Aplicações.

Sumário

Problema 01	 	 1
REFERÊNCIAS	 	 3

Problema 1. Para o ensemble grande canônico

- a) Derive a função de partição.
- b) Obtenha a conexão com termodinâmica.

Solução 1. No ensemble grande canônico, o sistema S é posto em contato com um ambiente de temperatura e número de partículas fixos, de forma que S pode trocar energia e partículas com este ambiente, mantendo sempre o volume fixo. Os microestados acessíveis ao sistema com esta restrição, será denotado por j, de maneira que os valores médios de energia U e número de partículas N é simplesmente a probabilidade P_j de ocorrência destes estados

$$N = \sum_{j} N_{j} P_{j},\tag{1}$$

$$U = \sum_{j} E_{j} P_{j} \tag{2}$$

Na representação do grande potencial termodinâmico $\Phi = U - TS - \mu N$, com a entropia na forma dada por Shannon $S = -k_B \sum_j P_j \ln P_j$, a interpretação microscópica do grande potencial termodinâmico, será a soma sobre todos os microestados do grande ensemble canônico

$$\Phi = \sum_{j} (E_j + k_B T \ln P_j - \mu N_j) P_j$$
(3)

É necessário encontrar qual a distribuição de probabilidades que minimiza o grande pontencial termodinâmico. Constuíndo uma função de lagrange para Φ e impondo a condição de que P_j seja normalizável

$$\mathcal{L} = \Phi + \lambda \left[\sum_{j} P_{j} - 1 \right], \text{ desde que } \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \lambda} = 0$$

e

$$\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial P_j} = E_j + k_B T \left(1 + \ln P_j \right) - \mu N_j + \lambda = 0 \tag{4}$$

Resolvendo pra P_j

$$\ln P_{j} = -1 - \lambda \beta - \beta \left(E_{j} - \mu N_{j} \right)$$

$$P_{j} = e^{-1 - \lambda \beta} \exp \left[-\beta \left(E_{j} - \mu N_{j} \right) \right]$$
(5)

Da condição de normalização imposta decorre diretamente que

$$\sum_{J} P_{j} = 1 \Longrightarrow e^{-1-\lambda\beta} = \frac{1}{\sum_{j} \exp\left[-\beta \left(E_{j} - \mu N_{j}\right)\right]}$$
 (6)

escolhendo a constante de normalização convenientemente como sendo $1/\Xi$ obtemos

$$P_{j} = \frac{1}{\Xi} \exp\left[-\beta \left(E_{j} - \mu N_{j}\right)\right] \tag{7}$$

onde a função de partição do ensemble grande canônico é dada por

$$\Xi = \sum_{j} \exp\left[-\beta \left(E_{j} - \mu N_{j}\right)\right] \tag{8}$$

Para fazer a conexão com a termodinâmica, vamos reescrever a (8) fatorizando o termo relacionado ao número de partículas

$$\Xi = \sum_{N} e^{\beta \mu N} \sum_{j_n} e^{-\beta E_{j_n}} \tag{9}$$

mas

$$\sum_{j_n} e^{-\beta E_{j_n}} = Z_j \tag{10}$$

em que \mathbb{Z}_j é a função de partição canônica de maneira que

$$\Xi = \sum_{N} e^{\beta \mu N} Z_N \tag{11}$$

Introduzindo o termo Z_N na exponêncial e substituindo o somatório pelo seu termo máximo, encontramos

$$\Xi = \sum_{N} \exp\left[\beta \mu N + \ln Z_N\right] \sim \exp\left[-\beta \min_{N} \left(-k_B T \ln Z - \mu N\right)\right]$$
 (12)

identificamos a energia livre de Helmholtz $F = -k_BT \ln Z$ e notando que

$$F - \mu N = U - TS - \mu N$$

$$F - \mu N = \Phi$$
(13)

isto é

$$\Xi \longrightarrow e^{-\beta\Phi}$$
 (14)

e para um fluído puro

$$\Phi = \Phi(T, V, \mu) \to -\frac{1}{\beta} \ln \Xi(T, V, \mu) \tag{15}$$

a conexão com a termodinâmica se da por

$$\phi(T,\mu) = -\frac{1}{\beta} \lim_{V \to \infty} \frac{1}{V} \ln \Xi(T, V, \mu)$$
 (16)

Referências

1 SALINAS, S. R. A. **Introdução à Física Estatística**. [S.l.]: EDUSP, 2005. (Grad. Texts Contemp. Phys.). ISSN 0938-037X. ISBN 9788531403866. Citado na página 1.