

Lista 1 - Mecânica Estatística

Mateus Marques

25 de agosto de 2023

2) Oscilador harmônico clássico no ensemble microcanônico

(a) Temos que

$$\Gamma(E) = \int \frac{dp_1 dq_1}{2\pi\hbar} \dots \int \frac{dp_N dq_N}{2\pi\hbar} 1,$$

onde a integração é sobre o volume em que $H \leq E$, sendo

$$H = \sum_{i=1}^N \left(\frac{p_i^2}{2m} + \frac{m\omega^2 q_i^2}{2} \right).$$

Se mudarmos as variáveis $P_i^2 = \frac{p_i^2}{2m}$ e $Q_i^2 = \frac{m\omega^2 q_i^2}{2}$, o vínculo pode ser reescrito como

$$\sum_{i=1}^N (P_i^2 + Q_i^2) \leq (\sqrt{E})^2,$$

que define uma bola $2N$ -dimensional de raio $R = \sqrt{E}$ nas variáveis P_i, Q_i . Assim

$$\Gamma(E) = \int \frac{dP_1 dQ_1}{\pi\hbar\omega} \dots \int \frac{dP_N dQ_N}{\pi\hbar\omega} = \frac{1}{(\pi\hbar\omega)^N} V_{2N}(\sqrt{E}),$$

onde $V_n(R) = \frac{\pi^{n/2}}{(n/2)!} R^n$ (na minha notação $x!$ é a função Gamma) é o volume da bola n -dimensional de raio R (https://en.wikipedia.org/wiki/Volume_of_an_n-ball).

Portanto

$$\Gamma(E) = \frac{1}{(\pi\hbar\omega)^N} \frac{\pi^N}{N!} E^N = \frac{1}{N!} \left(\frac{E}{\hbar\omega} \right)^N.$$

A aproximação de Stirling que derivamos na Questão 1 é

$$N! = \sqrt{2\pi N} N^N e^{-N}.$$

Temos que

$$\log \Gamma(E) = N \log(E) - N \log(\hbar\omega) - \log N! \Rightarrow$$

$$\frac{D(E)}{\Gamma(E)} = \frac{d \log \Gamma(E)}{dE} = \frac{N}{E} \Rightarrow$$

$$D(E) \simeq \sqrt{\frac{N}{2\pi E^2}} \left(\frac{Ee}{N\hbar\omega} \right)^N.$$

(b) Falta calcular a entropia $S(E, N, V)$ para $N \rightarrow \infty$, temperatura $1/T = \left(\frac{\partial S}{\partial E} \right)_{V, N}$, pressão $P = -T \left(\frac{\partial S}{\partial V} \right)_{E, N}$ e potencial químico $\mu = T \left(\frac{\partial S}{\partial N} \right)_{E, V}$. O Eric falou pra discutir que $P = 0$ porque a entropia não depende do volume e também porque o potencial é harmônico, ou seja, a pressão não deforma o volume do sistema.

FALTA ITEM (b)

3) Transformada de Legendre

(a) Sendo $E(S)$ tal que o sinal de sua curvatura não mude, sem perda de generalidade $\frac{d^2 E}{dS^2} > 0$, temos que sua derivada $T = \frac{dE}{dS}$ é uma função crescente com S . Em particular, $T(S)$ é inversível. Assim, dado T , é possível achar os valores de $S(T)$ e $E(S(T))$ correspondentes resolvendo $\frac{dE}{dS} = T$ para S . Pela definição de F como o intercepto da tangente da curva $E(S)$ com o eixo E , é imediato a relação $E = F + \frac{dE}{dS} S$. Isso define $F(T) = E(S(T)) - TS(T)$ inequivocamente como função apenas de T .

(b) Pela própria definição de $T = \frac{dE}{dS}$, é imediato que $dE(S) = T(S) dS$. Agora, para a energia livre aplicamos regras de derivadas:

$$\frac{dF}{dT} = \cancel{\frac{dE}{dS} \frac{dS}{dT}} - S(T) - T \cancel{\frac{dS}{dT}} = -S(T) \Rightarrow \boxed{dF(T) = -S(T) dT}.$$

(c) Como $E(S, V)$ tem os sinais de curvatura definidos tanto para S quanto para V , definindo $T = \left(\frac{\partial E}{\partial S}\right)_V$ e $P = -\left(\frac{\partial E}{\partial V}\right)_S$, podemos resolver a primeira equação para S em função de T, V e a segunda para V em função de S, P . Isso define as funções $S(T, V)$ e $V(S, P)$.

- Mantendo V constante, define-se $F(T, V)$ como o intercepto da tangente de $E(S(T, V), V)$ com o eixo E , o que nos dá $\boxed{F(T, V) = E(S(T, V), V) - TS(T, V)}$.
- Mantendo S constante, define-se $H(S, P)$ como o intercepto da tangente de $E(S, V(S, P))$ com o eixo E . Assim $E = H + V\left(\frac{\partial E}{\partial V}\right)_S$ e temos que $\boxed{H(S, P) = E(S, V(S, P)) + PV(S, P)}$.

As diferenciais completas de $F(T, V)$ e $H(S, P)$ são dadas por

$$dF = \left(\frac{\partial F}{\partial T}\right)_V dT + \left(\frac{\partial F}{\partial V}\right)_T dV,$$

$$dH = \left(\frac{\partial H}{\partial S}\right)_P dS + \left(\frac{\partial H}{\partial P}\right)_S dP.$$

Calculando as derivadas:

$$\left(\frac{\partial F}{\partial T}\right)_V = \cancel{\left(\frac{\partial E}{\partial S}\right)_V \left(\frac{\partial S}{\partial T}\right)_V} - S - T \cancel{\left(\frac{\partial S}{\partial T}\right)_V} = -S.$$

$$\left(\frac{\partial F}{\partial V}\right)_T = \cancel{\left(\frac{\partial E}{\partial S}\right)_V \left(\frac{\partial S}{\partial V}\right)_T} + \overset{\boxed{-P}}{\left(\frac{\partial E}{\partial V}\right)_S} - T \cancel{\left(\frac{\partial S}{\partial V}\right)_T} = -P.$$

$$\left(\frac{\partial H}{\partial S}\right)_P = \overset{\boxed{T}}{\left(\frac{\partial E}{\partial S}\right)_V} + \cancel{\left(\frac{\partial E}{\partial V}\right)_S \left(\frac{\partial V}{\partial S}\right)_P} + P \cancel{\left(\frac{\partial V}{\partial S}\right)_P} = T.$$

$$\left(\frac{\partial H}{\partial P}\right)_S = \cancel{\left(\frac{\partial E}{\partial V}\right)_S \left(\frac{\partial V}{\partial P}\right)_S} + V + P \cancel{\left(\frac{\partial V}{\partial P}\right)_S} = V.$$

Isso estabelece que

$$\boxed{dF = -S dT - P dV},$$

$$\boxed{dH = T dS + V dP}.$$

5) Gás ideal

(a) **FAZER O ITEM (a)**

(b) $S = \int dS$ e ignorar o $\log\left(\frac{V}{N}\right)$.