

SISTEMAS DE MUITOS CORPOS

Curso de Engenharia Física Tecnológica

Série 5

1. Mostre que os momentos da distribuição de probabilidade $\rho(x) = e^{-\frac{x^2}{2\sigma}}$ são dados por $\langle x^{2n+1} \rangle = 0$, $\langle x^{2n} \rangle = (2n-1)!!\sigma^n$, $n = 0, 1, 2, \dots$. Interprete em termos do teorema de Wick.

2. a) Aplique o método de Laplace para o cálculo de um integral e obtenha a expansão

$$I(\epsilon) = \int e^{-\frac{1}{\epsilon}f(x)} dx \simeq e^{-\frac{1}{\epsilon}f(x_0)} \sqrt{\frac{2\pi\epsilon}{f''(x_0)}} \left[1 + \epsilon \left(-\frac{1}{8} \frac{f'''(x_0)}{(f''(x_0))^2} + \frac{5}{24} \frac{(f'''(x_0))^2}{(f''(x_0))^3} \right) + \dots \right].$$

b) Como aplicação concreta, obtenha a fórmula de Stirling

$$n! = \int_0^\infty dx e^{-x} x^n \simeq e^{-n+n \ln n} \sqrt{2\pi n} \left(1 + \frac{1}{12n} + \frac{1}{288n^2} + \dots \right).$$

c) Faça o gráfico das diferentes aproximações dadas pela fórmula de Stirling à função $\Gamma(x)$.

3. Obtenha a expansão em cumulantes

$$\begin{aligned} \langle e^{\lambda A} \rangle = \exp[& \lambda \langle A \rangle \\ & + \frac{1}{2} \lambda^2 (\langle A^2 \rangle - \langle A \rangle^2) \\ & + \frac{1}{6} \lambda^3 (\langle A^3 \rangle - 3 \langle A^2 \rangle \langle A \rangle + 2 \langle A \rangle^3) \\ & + \frac{1}{24} \lambda^4 (\langle A^4 \rangle - 4 \langle A^3 \rangle \langle A \rangle - 3 \langle A^2 \rangle^2 \\ & + 12 \langle A^2 \rangle \langle A \rangle^2 - 6 \langle A \rangle^4) \\ & + \dots] \end{aligned}$$

4. Usando o formalismo canônico obtenha

a) a periodicidade ou antiperiodicidade dos campos bosônicos ou fermiônicos no tempo imaginário, i.e. mostre que a função de Green $\mathcal{G}(\tau - \tau') = - \langle T_\tau \psi(\tau) \psi^\dagger(\tau') \rangle$ é (anti)periódica no tempo imaginário.

b) o teorema de Wick para temperatura nula,

c) o teorema de Wick para temperatura finita.

5. Obtenha a fórmula de soma de Euler-MacLaurin

$$\sum_{p=0}^N f(a+ph) = \frac{1}{h} \int_a^b f(x)dx + \frac{1}{2}(f(a)+f(b)) + \sum_{p=2}^{\infty} \frac{B_p}{p!} h^{p-1} (f^{(p-1)}(b) - f^{(p-1)}(a))$$

em que $h = \frac{a-b}{N}$ e B_p são os números de Bernoulli, definidos por

$$\frac{t}{e^t - 1} = \sum_{p=0}^{\infty} B_p \frac{t^p}{p!}$$

6. Considere uma partícula movendo-se no potencial $V(x)$. Defina o potencial efectivo $V_{eff}(x_f, t_f; x_i, t_i)$ por

$$\langle x_f | e^{-\frac{i}{\hbar}(\frac{p^2}{2m} + V(x))(t_f - t_i)} | x_i \rangle = \sqrt{\frac{m}{2\pi i \hbar (t_f - t_i)}} e^{\frac{i}{\hbar}(\frac{(x_f - x_i)^2}{t_f - t_i} - V_{eff}(t_f - t_i))}$$

Usando a teoria de perturbações dependentes do tempo dê a expressão de V_{eff} em primeira ordem de aproximação. Discuta qual das aproximações $V(\frac{1}{2}(x_f + x_i))$ ou $\frac{1}{2}(V(x_f) + V(x_i))$ é preferível, nomeadamente em aplicações numéricas.

7. Usando os métodos de Monte Carlo e da matriz de transferência, calcule numericamente:

a) a magnetização e a função de correlação de dois pontos do modelo de Ising a uma dimensão,

b) a energia e o calor específico de um oscilador harmónico quântico e clássico à temperatura T .