

Problema 1

Parte 1

Per bosoni, due o più particelle possono trovarsi nello stesso stato energetico.

E	stato (degenerazione)	degenerazione complessiva (g)
0	$ 0, 0, 0\rangle$ (1)	1
ε	$ \varepsilon, 0, 0\rangle$ $\left(\binom{3}{1} = 3\right)$	3
2ε	$ \varepsilon, \varepsilon, 0\rangle$ $\left(\binom{3}{2} = 3\right)$, $ 2\varepsilon, 0, 0\rangle$ $\left(\binom{3}{1} = 3\right)$	6
3ε	$ 2\varepsilon, \varepsilon, 0\rangle$ ($3! = 6$), $ \varepsilon, \varepsilon, \varepsilon\rangle$ (1)	7
4ε	$ 2\varepsilon, 2\varepsilon, 0\rangle$ $\left(\binom{3}{2} = 3\right)$, $ 2\varepsilon, \varepsilon, \varepsilon\rangle$ $\left(\binom{3}{2} = 3\right)$	6
5ε	$ 2\varepsilon, 2\varepsilon, \varepsilon\rangle$ $\left(\binom{3}{2} = 3\right)$	3
6ε	$ 2\varepsilon, 2\varepsilon, 2\varepsilon\rangle$ (1)	1

Parte 2

Per fermioni, le tre particelle devono tutte occupare necessariamente stati energetici diversi. Dato che ci sono solo 3 livelli energetici, ciascuna deve trovarsi in uno di questi.

E	stato (degenerazione)	degenerazione complessiva (g)
3ε	$ 0, \varepsilon, 2\varepsilon\rangle$ ($3! = 6$)	6

Problema 2

Parte 1

Sappiamo che per l'operatore \hat{a}^\dagger vale

$$\hat{a}^\dagger |n\rangle = \sqrt{n+1} |n+1\rangle$$

Questo significa che possiamo trovare un qualunque stato $|n\rangle$ applicando ripetutamente \hat{a}^\dagger

$$|n\rangle = \frac{(\hat{a}^\dagger)^n}{\sqrt{n!}} |0\rangle$$

Il corrispondente bra risulta essere

$$\langle n| = \langle 0| \left[\frac{(\hat{a}^\dagger)^n}{\sqrt{n!}} \right]^\dagger = \langle 0| \frac{\hat{a}^n}{\sqrt{n!}} \quad (1)$$

Attraverso la relazione di completezza possiamo scrivere $|\alpha\rangle$ come

$$|\alpha\rangle = \sum_n |n\rangle \langle n|\alpha\rangle$$

Sfruttando (1) troviamo

$$|\alpha\rangle = \sum_n |n\rangle \left\langle 0 \left| \frac{\hat{a}^n}{\sqrt{n!}} \right| \alpha \right\rangle = \sum_n |n\rangle \left\langle 0 \left| \frac{\alpha^n}{\sqrt{n!}} \right| \alpha \right\rangle = \sum_n \frac{\alpha^n}{\sqrt{n!}} |n\rangle \langle 0|\alpha\rangle = \langle 0|\alpha\rangle \sum_n \frac{\alpha^n}{\sqrt{n!}} |n\rangle$$

In questa espressione rimane da determinare $\langle 0 | \alpha \rangle$. Lo possiamo fare usando il fatto che $|\alpha\rangle$ deve essere necessariamente normalizzato, cioè

$$\langle \alpha | \alpha \rangle = 1$$

Il bra $\langle \alpha |$ è

$$\langle \alpha | = \langle 0 | \alpha \rangle^* \sum_{n'} \frac{(\alpha^*)^{n'}}{\sqrt{n'!}} |n'\rangle$$

Ora imponendo la condizione troviamo

$$\begin{aligned} 1 = \langle \alpha | \alpha \rangle &= \langle 0 | \alpha \rangle^* \langle 0 | \alpha \rangle \sum_n \sum_{n'} \frac{(\alpha^*)^{n'} \alpha^n}{\sqrt{n'!} \sqrt{n!}} \langle n' | n \rangle = \\ &= |\langle 0 | \alpha \rangle|^2 \sum_n \sum_{n'} \frac{(\alpha^*)^{n'} \alpha^n}{\sqrt{n'!} \sqrt{n!}} \delta_{n'n} = \\ &= |\langle 0 | \alpha \rangle|^2 \sum_n \frac{(\alpha^*)^n \alpha^n}{\sqrt{n!} \sqrt{n!}} = \\ &= |\langle 0 | \alpha \rangle|^2 \sum_n \frac{(|\alpha|^2)^n}{n!} = \\ &= |\langle 0 | \alpha \rangle|^2 \exp(|\alpha|^2) \\ \Rightarrow \quad |\langle 0 | \alpha \rangle| &= \exp\left(-\frac{|\alpha|^2}{2}\right) \end{aligned}$$

Abbiamo determinato $\langle 0 | \alpha \rangle$ a meno di un segno, ma questo non è fisicamente rilevante quindi possiamo assumere che

$$\langle 0 | \alpha \rangle = \exp\left(-\frac{|\alpha|^2}{2}\right)$$

e infine troviamo che

$$|\alpha\rangle = \exp\left(-\frac{|\alpha|^2}{2}\right) \sum_n \frac{\alpha^n}{\sqrt{n!}} |n\rangle$$

Parte 2

$$\begin{aligned} \langle 0 | \alpha \rangle &= \exp\left(-\frac{|\alpha|^2}{2}\right) \sum_n \frac{\alpha^n}{\sqrt{n!}} \langle 0 | n \rangle = \\ &= \exp\left(-\frac{|\alpha|^2}{2}\right) \frac{\alpha^0}{\sqrt{0!}} = \exp\left(-\frac{|\alpha|^2}{2}\right) \\ \Rightarrow \quad |\langle 0 | \alpha \rangle|^2 &= \exp(-|\alpha|^2) \end{aligned}$$

Parte 3

$$\begin{aligned} \langle n | \alpha \rangle &= \exp\left(-\frac{|\alpha|^2}{2}\right) \sum_{n'} \frac{\alpha^{n'}}{\sqrt{n'!}} \langle n | n' \rangle = \\ &= \exp\left(-\frac{|\alpha|^2}{2}\right) \frac{\alpha^n}{\sqrt{n!}} \\ \Rightarrow \quad |\langle n | \alpha \rangle|^2 &= \exp(-|\alpha|^2) \frac{|\alpha|^{2n}}{n!} \end{aligned}$$

Parte 4

$$\begin{aligned}
\langle \beta | \alpha \rangle &= \exp\left(-\frac{|\alpha|^2}{2}\right) \exp\left(-\frac{|\beta|^2}{2}\right) \sum_n \sum_{n'} \frac{(\beta^*)^{n'} \alpha^n}{\sqrt{n'!} \sqrt{n!}} \langle n' | n \rangle = \\
&= \exp\left(-\frac{|\alpha|^2}{2} - \frac{|\beta|^2}{2}\right) \sum_n \sum_{n'} \frac{(\beta^*)^{n'} \alpha^n}{\sqrt{n'!} \sqrt{n!}} \delta_{n'n} = \\
&= \exp\left(-\frac{|\alpha|^2}{2} - \frac{|\beta|^2}{2}\right) \sum_n \frac{(\beta^* \alpha)^n}{n!} = \\
&= \exp\left(-\frac{|\alpha|^2}{2} - \frac{|\beta|^2}{2}\right) \exp(\beta^* \alpha) = \\
&= \exp\left(-\frac{|\alpha|^2}{2} - \frac{|\beta|^2}{2} + \beta^* \alpha\right) \\
\Rightarrow |\langle \beta | \alpha \rangle|^2 &= \exp(-|\alpha|^2 - |\beta|^2 + \beta^* \alpha + \beta \alpha^*)
\end{aligned}$$

Problema 3**Parte 1**

In questo caso la dimensione dello spazio di Fock equivale a trovare il numero di possibili M -tuple di interi la cui somma è pari a N . Si può dimostrare che questo numero è dato da

$$\binom{N+M-1}{M}$$

Parte 2

Assumendo che $N = M$ la dimensione dello spazio di Fock diventa

$$\binom{N+M-1}{M} = \binom{2N-1}{N} \quad (2)$$

Possiamo manipolare questa espressione, trovando

$$\binom{2N-1}{N} = \frac{(2N-1)!}{N!(2N-1-N)!} = \frac{(2N-1)!}{N!(N-1)!} = \frac{(2N-1)!2N}{N!(N-1)!2N} = \frac{(2N)!}{2N!N!} = \frac{(2N)!}{2(N!)^2}$$

Se $N \gg 1$ possiamo sfruttare l'approssimazione di Stirling e otteniamo

$$\frac{(2N)!}{2(N!)^2} \simeq \frac{\sqrt{4\pi N} \left(\frac{2N}{e}\right)^{2N}}{2 \cdot 2\pi N \left(\frac{N}{e}\right)^{2N}} = \frac{2\sqrt{\pi N} \left(\frac{2N}{e}\right)^{2N}}{4\pi N \left(\frac{N}{e}\right)^{2N}} = \frac{(2N)^{2N}}{2\sqrt{\pi N} (N)^{2N}} = \frac{2^{2N}}{2\sqrt{\pi N}} = \frac{2^{2N-1}}{\sqrt{\pi N}} \quad (3)$$

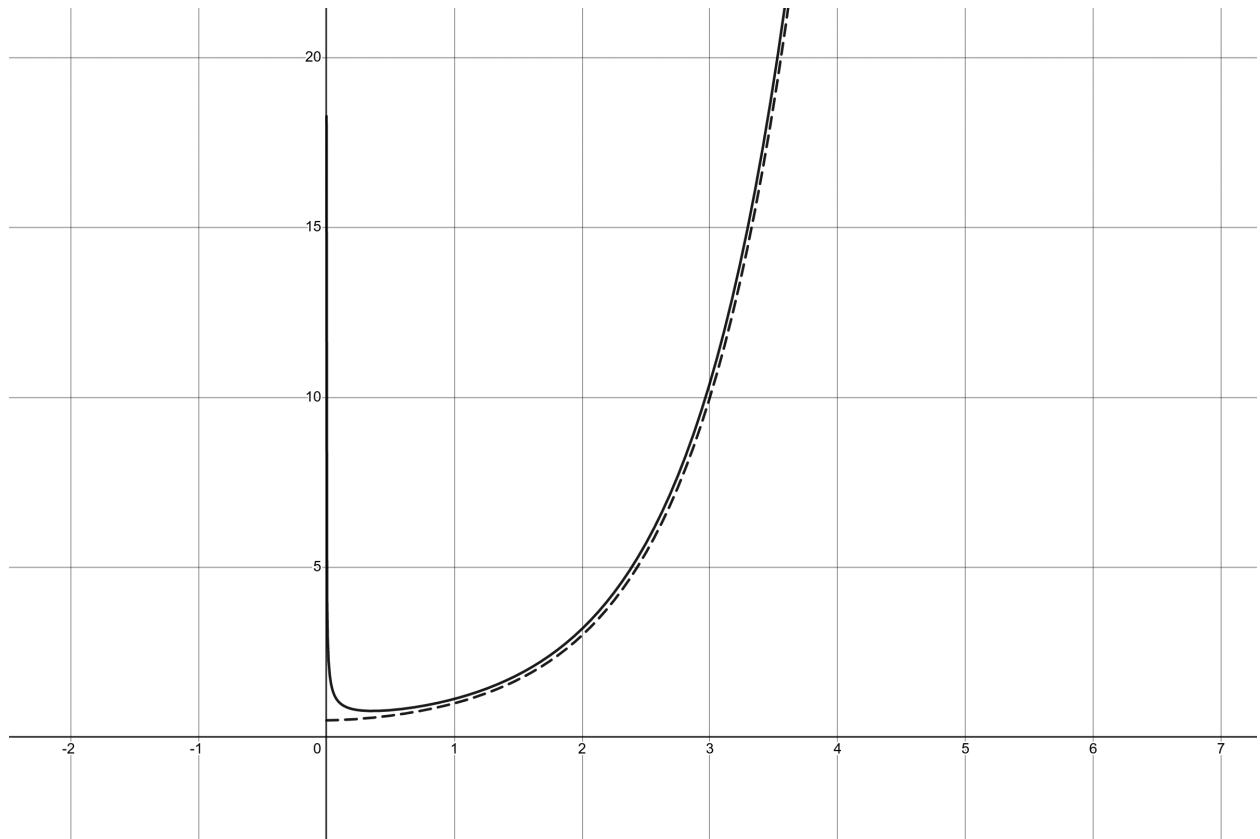


Figure 1: La linea continua è il grafico di (3) mentre quella tratteggiata è il grafico di (2)