

Notation

T.81

$|N, \varphi\rangle$ N : Nombre total de bosons
 φ : Phase relative

Etat à 1 particule

Il est commode d'utiliser l'écriture en seconde quantification pour assurer automatiquement la symétrisation

$|1, \varphi\rangle = \hat{c}^+ |0\rangle$ $|0\rangle$: Vide

$\hat{c}^+ = \alpha \hat{a}^+ + \beta e^{-i\varphi} \hat{b}^+$

$\hat{a}^+ (\hat{b}^+)$: Opérateurs création d'un boson dans l'état $|a\rangle$ ($|b\rangle$)

\hat{c}^+ : Opérateur création d'un boson dans l'état $\alpha |a\rangle + \beta e^{-i\varphi} |b\rangle$

(On suppose α et β réels et $\alpha^2 + \beta^2 = 1$)

Etat à N particules

$|N, \varphi\rangle = \frac{1}{\sqrt{N!}} (\hat{c}^+)^N |0\rangle =$

$\frac{1}{\sqrt{N!}} \sum_{n=0}^N \frac{N!}{n!(N-n)!} \alpha^{N-n} \beta^n e^{-in\varphi} (\hat{a}^+)^{N-n} (\hat{b}^+)^n |0\rangle$
 $\frac{1}{\sqrt{(N-n)!} \sqrt{n!}} |n_a=N-n, n_b=n\rangle$

Propriété des états $|N, \varphi\rangle$

T.82

$|N, \varphi\rangle = \sum_{n=0}^N \frac{N!}{(N-n)! n!} \alpha^{N-n} \beta^n e^{-in\varphi} |n_a=N-n, n_b=n\rangle$

- L'état $|N, \varphi\rangle$ ne se factorise pas en un produit d'un état du mode a par un état du mode b ("entangled state")
- Le nombre total de particules $N = n_a + n_b$ est bien défini, mais le nombre n_a de particules dans le mode a, et n_b dans le mode b ne sont pas bien définis

Caractérisation de la distribution des valeurs possibles de n_a et n_b

$\hat{N}_a = \hat{a}^+ \hat{a}$ $\hat{N}_b = \hat{b}^+ \hat{b}$

Opérateurs nombres de particules dans les états $|a\rangle$ et b

- Valeurs moyennes
 $\langle \hat{N}_a \rangle$ $\langle \hat{N}_b \rangle = N - \langle \hat{N}_a \rangle$
- Variances
 $\Delta N_a^2 = \langle \hat{N}_a^2 \rangle - \langle N_a \rangle^2 = \Delta N_b^2$

Calcul de $\langle \hat{N}_a \rangle$ et ΔN_a

T.83

$P(n_a) = |\langle n_a = n_a, n_b = N - n_a | N, \varphi \rangle|^2$
 $= \frac{N!}{n_a! (N - n_a)!} (\alpha^2)^{n_a} (\beta^2)^{N - n_a}$

Comme $\beta^2 = 1 - \alpha^2$, on trouve une distribution binomiale

$p = \alpha^2$: Probabilité de "tirer" a
 $1 - p = \beta^2$: Probabilité de "tirer" b

On en déduit

$\langle \hat{N}_a \rangle = N p = N \alpha^2$
 $\Delta N_a^2 = N p (1 - p) = N \alpha^2 \beta^2$
 $\hookrightarrow \Delta N_a = \alpha \beta \sqrt{N}$

Dispersion autour de la valeur moyenne $N \alpha^2$

- grande en valeur absolue $\Delta N_a \propto \sqrt{N}$
- faible en valeur relative $\frac{\Delta N_a}{\langle N_a \rangle} \propto \frac{1}{\sqrt{N}}$

Dispersion sur $\hat{N}_a - \hat{N}_b$

$\Delta(N_a - N_b) = \Delta N_a + \Delta N_b = 2 \Delta N_a = 2 \alpha \beta \sqrt{N}$

Matrices densités réduites des modes

a et b dans l'état de phase $|N, \varphi\rangle$ T.84

$\rho^{(a)} = \text{Tr}_b |N, \varphi\rangle \langle N, \varphi|$
 $= \sum_{n_b} \langle n_b | N, \varphi \rangle \langle N, \varphi | n_b \rangle$
 $= \sum_{n_a} \frac{N!}{n_a! (N - n_a)! n_a!} (\alpha^2)^{n_a} (\beta^2)^{N - n_a} |n_a\rangle \langle n_a|$
 $= \sum_{n_a} P(n_a) |n_a\rangle \langle n_a|$

$P(n_a) = \frac{N!}{(N - n_a)! n_a!} (\alpha^2)^{n_a} (1 - \alpha^2)^{N - n_a}$

Mélange statistique d'états où n_a a une valeur bien définie avec des poids $P(n_a)$

Pas de cohérences entre n_a et $n'_a \neq n_a$

On a de même

$\rho^{(b)} = \text{Tr}_a |N, \varphi\rangle \langle N, \varphi|$
 $= \sum_{n_b} \varphi(n_b) |n_b\rangle \langle n_b|$

$\varphi(n_b) = \frac{N!}{n_b! (N - n_b)!} (\beta^2)^{n_b} (\alpha^2)^{N - n_b}$