

Condensat dans un piège harmonique

$$V_{\text{ext}}(\vec{r}) = \frac{1}{2} m \omega_0^2 r^2$$

$$\sigma = \sqrt{\frac{\hbar}{m \omega_0}} = \text{Largeur de l'état fondamental}$$

Ordres de grandeur

R : Rayon du condensat

$$w = \frac{R}{\sigma}$$

$$E_{\text{cin}} \approx N \hbar \omega_0 \frac{1}{w^2}$$

$$E_{\text{piège}} \approx N \hbar \omega_0 w^2$$

$$E_{\text{inter}} \approx N \hbar \omega_0 \frac{1}{w^3} \chi$$

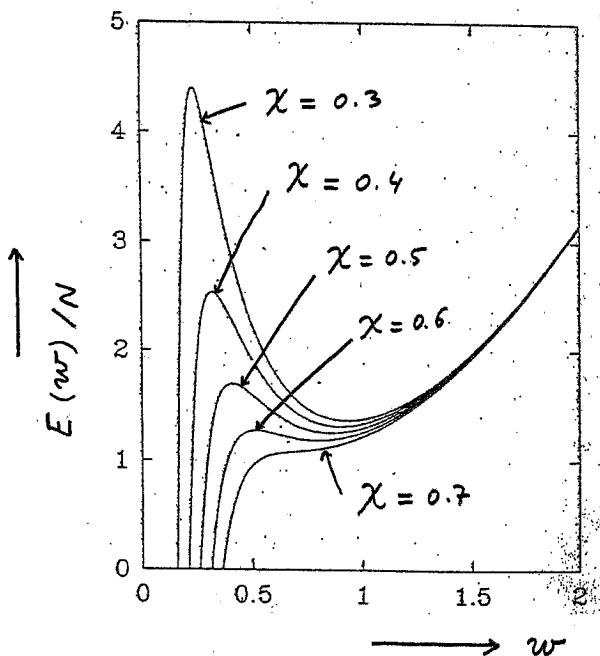
$$\text{Paramètre } \chi = \frac{a N}{\sigma}$$

$\chi \gg 1$ Interactions fortes

$\chi \ll 1$ Interactions faibles

Un condensat stable existe si

$E(w) = E_{\text{cin}} + E_{\text{piège}} + E_{\text{inter}}$ passe par un minimum quand w croît de 0 à $+\infty$

Longueur de diffusion $a < 0$ 

$E(w)$ n'a de minimum que pour $\chi < \chi_{\text{crit}}$

Longueur de diffusion $a > 0$

$E(w)$ a toujours un minimum

$$\chi \ll 1 \quad w_{\min} \approx 1 \quad R \approx 5$$

$$\chi \gg 1 \quad w_{\min} \propto \chi^{1/5} \quad R \approx 5 \chi^{1/5} \gg 5$$

Le condensat "gonfle" sous l'effet des répulsions entre atomes

Point important : Les interactions peuvent jouer un rôle important même si le milieu est dilué

$$l = R N^{-1/3} \quad \text{Distance entre atomes}$$

$$\frac{a}{l} = \frac{a}{R} N^{1/3} < \frac{a}{\sigma} N^{1/3} \quad \text{car } R \geq \sigma$$

$$\chi = \frac{a N}{\sigma}$$

Comme $N \gg 1$, on peut avoir à la fois

$$\frac{a}{\sigma} \ll 1 \quad \text{Milieu dilué}$$

$$\chi \gg 1 \quad \text{Interactions fortes}$$

$$\underline{\text{Exemple}} \quad \frac{a}{\sigma} = 10^{-4} \quad N = 10^6$$

$$\frac{a}{l} < 10^{-2} \ll 1 \quad \frac{a N}{\sigma} = 10^2 \gg 1$$

Limite de Thomas - Fermi

$$a > 0 \quad \chi \gg 1$$

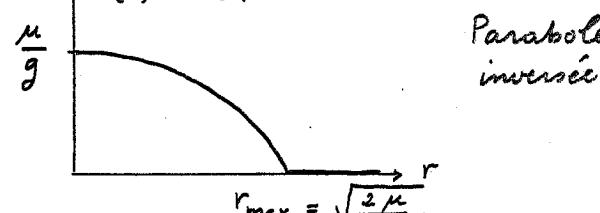
Le terme d'énergie cinétique est négligé dans l'équation de G.P. qui devient

$$\frac{1}{2} m \omega_0^2 r^2 \varphi(\vec{r}) + N g |\varphi(\vec{r})|^2 \varphi(\vec{r}) = \mu \varphi(\vec{r})$$

Comme $\varphi(\vec{r})$ est réel, on en déduit

$$[\varphi(\vec{r})]^2 = \frac{1}{g N} [\mu - \frac{1}{2} m \omega_0^2 r^2]$$

$$\uparrow n(r) = N |\varphi(r)|^2$$



Parabole inversée

$$r_{\max} = \sqrt{\frac{2 \mu}{m \omega_0^2}}$$

Expression de μ (à partir de $\int d^3r \varphi^2(r) = 1$)

$$\mu = \frac{\hbar \omega_0}{2} \left(15 \frac{a N}{\sigma} \right)^{2/5} = \frac{\hbar \omega_0}{2} (15 \chi)^{2/5} \gg \hbar \omega_0$$

$$\mu = \frac{\partial E(N)}{\partial N} \rightarrow E(N) = \frac{\hbar \omega_0}{2} \left(\frac{15 a}{\sigma} \right)^{2/5} \frac{N^{7/5}}{7/5}$$

$$\frac{E(N)}{N} = \frac{5}{7} \mu$$