

On augmente N tout en restant en dessous de la densité critique

N_0 reste négligeable, mais z croît et on ne peut plus négliger les termes $l > 1$ dans la série $\sum_{l=1}^{\infty}$

$G^{(1)}(\vec{r}-\vec{r}')$ est une somme de Gaussiennes de largeurs croissantes $\frac{\lambda_T}{\sqrt{\pi}}, \frac{\lambda_T\sqrt{2}}{\sqrt{\pi}}, \frac{\lambda_T\sqrt{3}}{\sqrt{\pi}}, \dots$. La largeur de $G^{(1)}(\vec{r}-\vec{r}')$ croît quand N croît.

On atteint le régime critique pour $\lambda_T^3 = 2.612$

On a alors $z = 1$. On peut toujours négliger N_0 qui n'a pas encore commencé à croître et faire $z = 1$ dans la série $\sum_{l=1}^{\infty}$

$$G_{crit}^{(1)}(\vec{r}-\vec{r}') = \frac{1}{\lambda_T^3} \sum_{l=1}^{\infty} \frac{1}{l^{3/2}} e^{-\frac{\pi(\vec{r}-\vec{r}')^2}{l\lambda_T^2}}$$

Courbe qui ne dépend plus que de λ_T

$$G_{crit}^{(1)}(\vec{r}, \vec{r}) = \frac{1}{\lambda_T^3} \sum_{l=1}^{\infty} \frac{1}{l^{3/2}} = \frac{2.612}{\lambda_T^3} = \rho_{crit}$$

On retrouve bien la valeur de la densité critique pour $G^{(1)}(\vec{r}, \vec{r}) = \rho(\vec{r})$

Comportement asymptotique de $G^{(1)}(\vec{r}-\vec{r}')$ pour $|\vec{r}-\vec{r}'| = s \gg \lambda_T$ T-42

Revenons à l'expression de $\langle n_k \rangle$

$$\langle n_k \rangle = \frac{z e^{-\beta \epsilon_k}}{1 - z e^{-\beta \epsilon_k}} \quad \epsilon_k = \frac{\hbar^2 k^2}{2m}$$

sans faire le développement en puissances de z

Comme $G^{(1)}(s)$ est la transformée de Fourier de $\langle n_k \rangle$, le comportement de $G^{(1)}(s)$ aux grands s est déterminé par celui de $\langle n_k \rangle$ aux petits k

$$\langle n_k \rangle = \frac{z}{e^{\beta \hbar^2 k^2 / 2m} - z} \approx_{k \rightarrow 0} \frac{z}{1 - z + \frac{\beta \hbar^2}{2m} k^2} = \frac{z}{\beta \hbar^2 / 2m} \frac{1}{k^2 + k_c^2}$$

$$k_c^2 = \frac{1-z}{\beta \hbar^2 / 2m} = \frac{4\pi(1-z)}{\lambda_T^2}$$

On en déduit

$$z < 1 \rightarrow G^{(1)}(s) \underset{s \gg \lambda_T}{\propto} \frac{e^{-s \frac{\sqrt{4\pi(1-z)}}{\lambda_T}}}{s}$$

$$z = 1 \rightarrow G_{crit}^{(1)}(s) \underset{s \gg \lambda_T}{\propto} \frac{1}{s}$$

Au dessus du seuil $z < 1$ T-43

La somme de la série de Gaussiennes $e^{-\pi s^2 / l \lambda_T^2}$ avec $l = 1, 2, 3, \dots$ tend vers une "courbe de Yukawa" en $\frac{e^{-\gamma s}}{s}$ avec $\gamma = \frac{\lambda_T}{\sqrt{4\pi(1-z)}}$

Quand on atteint le seuil $z = 1$

La somme de la série de Gaussiennes tend vers une courbe en $\frac{1}{s}$

Disparition de toute échelle de longueur (loi de puissance) dans la portée des corrélations spatiales

Etude numérique de $G_{crit}^{(1)}(s)$ T-44

(faite par Yvan Castin)

Comparaison de $G_{crit}^{(1)}(s)$ et de la Gaussienne la plus étroite ($l=1$) normalisées à la même valeur en $s=0$

