

Alcuni risultati ottenuti usando il modello a Shell

• Distribuzione di probabilità dei nucleoni.

La distribuzione di materia e' definita come :

$$\langle \psi | \sum_{i=1}^A \delta(\vec{r} - \vec{r}_i) | \psi \rangle \equiv \int d\vec{r}_1 \dots d\vec{r}_A \psi^*(\vec{r}_1 \dots \vec{r}_A) \sum_{i=1}^A \delta(\vec{r} - \vec{r}_i) \psi(\vec{r}_1 \dots \vec{r}_A) \equiv \rho(\vec{r}) .$$

~~$\rho(\vec{r})$ ha la stessa normalizzazione di ψ .~~ (Falso la ρ così definita è un indice qualsiasi della i , è normalizzata ad A)
 ψ e' lo stato fondamentale del nucleo.

Eq. 33 dice semplicemente di integrare su tutte le coordinate tranne una.

Sostituiamo ψ con la funzione d'onda di modello a shell

$$\bar{\Phi} = \frac{1}{\sqrt{A!}} \det \{ \phi_k \}$$

$$\langle \bar{\Phi} | \sum_i \delta(\vec{r} - \vec{r}_i) | \bar{\Phi} \rangle = \int d\vec{r}_1 \dots d\vec{r}_A \sum_i \begin{vmatrix} \phi_1^*(\vec{r}_1) & \dots & \phi_A^*(\vec{r}_1) \\ \vdots & & \vdots \\ \phi_1^*(\vec{r}_A) & \dots & \phi_A^*(\vec{r}_A) \end{vmatrix} \delta(\vec{r} - \vec{r}_i) \begin{vmatrix} \phi_1(\vec{r}_1) & \dots & \phi_A(\vec{r}_1) \\ \vdots & & \vdots \\ \phi_1(\vec{r}_A) & \dots & \phi_A(\vec{r}_A) \end{vmatrix} \frac{1}{A!}$$

$$= \sum_{k=1}^A \phi_k^*(\vec{r}) \phi_k(\vec{r}) = \sum_{j\mu} \phi_{j\mu}^*(\vec{r}) \phi_{j\mu}(\vec{r})$$

Dato che lavoriamo in un sistema a simmetria sferica,

$$\rho(\vec{r}) = \sum_{j\mu} R_j(r) \sum_{m_s} \langle l\mu \frac{1}{2} s | j m_s \rangle \frac{2}{\sqrt{2\pi}} Y_{l\mu}^*(\hat{r}) \chi_{s'}^{\dagger} R_j(r) \sum_{m_s'} \langle l\mu \frac{1}{2} s' | j m_s' \rangle \frac{2}{\sqrt{2\pi}} Y_{l\mu'}(\hat{r}) \chi_{s'}$$

$$= \sum_{j\mu} R_j^2(r) \sum_{m_s} \langle l\mu \frac{1}{2} s | j m_s \rangle^2 \frac{2}{\sqrt{2\pi}} Y_{l\mu}^*(\hat{r}) \frac{2}{\sqrt{2\pi}} Y_{l\mu}(\hat{r}) \delta_{s's} \delta_{\mu\mu'}$$

Non si può fare la somma su μ perché coinvolge χ .