

Quindi si ha:

$$\hat{H} = \sum_{\nu, \nu'} T_{\nu\nu'} a_{\nu}^{\dagger} a_{\nu'} + \frac{1}{4} \sum_{\mu, \mu', \nu, \nu'} \bar{V}_{\mu\nu\mu'\nu'} N \left[a_{\mu}^{\dagger} a_{\nu}^{\dagger} a_{\nu'} a_{\mu'} \right] + \\ + \sum_{\nu, \nu'} \bar{V}_{\nu\nu\nu\nu} N \left[a_{\nu}^{\dagger} a_{\nu} \right] + \frac{1}{2} \sum_{ij} \bar{V}_{ijij}$$

Adesso si usa:

$$N \left[a_{\nu}^{\dagger} a_{\nu'} \right] = a_{\nu}^{\dagger} a_{\nu'} - a_{\nu'}^{\dagger} a_{\nu}$$

quindi il termine

$$\sum_{\nu, \nu'} \bar{V}_{\nu\nu\nu\nu'} N \left[a_{\nu}^{\dagger} a_{\nu'} \right] = \sum_{\nu, \nu'} \bar{V}_{\nu\nu\nu\nu'} a_{\nu}^{\dagger} a_{\nu'} - \sum_{\nu, \nu'} \bar{V}_{\nu\nu\nu\nu'} a_{\nu'}^{\dagger} a_{\nu}$$

inserendo 20) in 19) si ha:

$$\hat{H} = \sum_{\nu, \nu'} \left(T_{\nu\nu'} + \sum_i \bar{V}_{\nu\nu\nu\nu'} \right) a_{\nu}^{\dagger} a_{\nu'} + \frac{1}{4} \sum_{\mu, \mu', \nu, \nu'} \bar{V}_{\mu\nu\mu'\nu'} N \left[a_{\mu}^{\dagger} a_{\nu}^{\dagger} a_{\nu'} a_{\mu'} \right] + \frac{1}{2} \sum_{ij} \bar{V}_{ijij}$$

Il termine a un corpo è quello che moltiplica $a_{\nu}^{\dagger} a_{\nu}$

$$h_{\nu\nu} = T_{\nu\nu} + \sum_i \bar{V}_{\nu\nu\nu\nu}$$

Supponiamo di lavorare in una base di funzioni $|\phi_{\nu}\rangle$ d'onda in cui $h_{\nu\nu}$ sia diagonale

$$\langle \nu | \hat{h} | \nu \rangle = \epsilon_{\nu} \quad \text{ovvero} \quad \hat{h} |\phi_{\nu}\rangle = \epsilon_{\nu} |\phi_{\nu}\rangle$$

L'hamiltoniana 23) produce le energie di singola particella. Eq. 21 diventa

$$\hat{H} = \sum_{\nu} \epsilon_{\nu} a_{\nu}^{\dagger} a_{\nu} - \frac{1}{2} \sum_{ij} \bar{V}_{ijij} + \frac{1}{4} \sum_{\mu, \mu', \nu, \nu'} \bar{V}_{\mu\nu\mu'\nu'} N \left[a_{\mu}^{\dagger} a_{\nu}^{\dagger} a_{\nu'} a_{\mu'} \right] \\ = \hat{H}_0 + \hat{V}_{res}$$