

e^-

e^-

Streuung

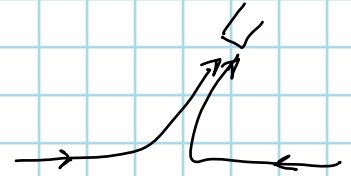
$$u_{s11} = \frac{1}{\sqrt{2}} (e^{i\vec{k}\vec{x}} \pm e^{-i\vec{k}\vec{x}}) + (f(\theta) \pm f(\pi-\theta)) \frac{e^{ikr}}{r} + \mathcal{O}\left(\frac{1}{r^2}\right)$$

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = |f(\theta) + f(\pi-\theta)|^2$$

QM

klassisch: $| \dots |^2 + | \dots |^2$

signalet



Detektor kann nicht unterscheiden

(r, θ, m)

$$|u\rangle = \begin{cases} u_s(\vec{x}) \chi_s & \text{signalet} \\ u_T(\vec{x}) \chi_T & \text{triplet} \end{cases}$$

$$\chi_s = \frac{1}{\sqrt{2}} (|\uparrow\downarrow\rangle - |\downarrow\uparrow\rangle)$$

$$\chi_T = \begin{cases} |\uparrow\uparrow\rangle \\ (|\uparrow\downarrow\rangle + |\downarrow\uparrow\rangle) / \sqrt{2} \\ |\downarrow\downarrow\rangle \end{cases}$$

einl

ausl



// ist ein signalet



// entw. sign. od triplet.

$$\left(\frac{d\sigma}{d\Omega}\right)_s = |f(\theta) + f(\pi-\theta)|^2$$

$$\left(\frac{d\sigma}{d\Omega}\right)_T = |f(\theta) - f(\pi-\theta)|^2$$

e^- sind Fermionen

$$(\varphi_1 \varphi_2)_{id} = -(\varphi_2 \varphi_1)_{id}$$

// Spinwert ist antisymm.

// Ortsvertausch muss symm. sein

$$|x_1 m_1 x_2 m_2\rangle_{\text{sym}} = -|x_1 m_2 x_2 m_1\rangle_{\text{sym}}$$

$$\xrightarrow{\text{Ferm}} = -|x_2 m_2 x_1 m_1\rangle_{\text{sym}}$$

unpolarisiert

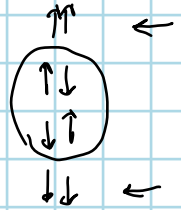
$$\left(\frac{d\sigma}{d\Omega}\right)_{\text{unpol}} = \frac{3}{4} \left(\frac{d\sigma}{d\Omega}\right)_T + \frac{1}{4} \left(\frac{d\sigma}{d\Omega}\right)_s$$

$$|f(\theta) \pm f(\pi - \theta)|^2 = |f(\theta)|^2 + |f(\pi - \theta)|^2 \pm \underbrace{(f(\theta) f^*(\pi - \theta) + f^*(\theta) f(\pi - \theta))}_{2 \cdot \text{Re } f(\theta) f^*(\pi - \theta)}$$

man findet die Korrektur ber. bei ungod. T.

$$2 \cdot \text{Re } f(\theta) f^*(\pi - \theta)$$

$$\left(\frac{d\sigma}{d\Omega} \right)_{\text{ungod}} = |f(\theta)|^2 + |f(\pi - \theta)|^2 - \text{Re } f(\theta) f^*(\pi - \theta)$$



Einsetzen in Coulomb Streuung

Im Interferenzterm kommt die Kor. f id. Teilchen vor!

Mott Streuung

$$f(\theta) = -\frac{\gamma}{2k \sin^2(\frac{\theta}{2})} e^{i(2\zeta_0 - \gamma \log \sin^2(\frac{\theta}{2}))}$$

$\frac{1}{r}$ Pot

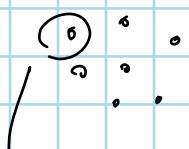
$$f(\pi - \theta) = -\frac{\gamma}{2k \cos^2(\frac{\theta}{2})} e^{i(2\zeta_0 - \gamma \log \cos^2(\frac{\theta}{2}))}$$

in Coulomb

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} \Big|_{\text{ungod}} = \frac{\gamma^2}{4k^2} \left(\frac{1}{\sin^4(\frac{\theta}{2})} + \frac{1}{\cos^4(\frac{\theta}{2})} - \frac{\cos(\gamma \log \tan^2(\frac{\theta}{2}))}{\sin^2(\frac{\theta}{2}) \cos^2(\frac{\theta}{2})} \right)$$

10.3 : Selbstkonsistente Felder + Hartree Fock

viele $e^- \rightarrow$ Festkern
 \rightarrow Atom mit $Z \gg 1$



man nimmt 1 e^- heraus und
 nimmt an es wäre im effektiven
 Potent. vom Rest

damit löst man dann die
 SGL f. 1 Teilchen und
 setzt es wieder rick ein -
 schaut ob das Pot. passt.

\rightarrow Hartree-Fock

Zuerst Hartree Verfahren

$e^- \quad \cdot e^-$

$$H = \sum_{i=1}^N (T_i + V_i) + \frac{1}{2} \sum_{i \neq j} W_{ij}$$

0 Kern

Wechselwirkungssterme

$$= \sum_{i=1}^N \left(\frac{\vec{p}_i^2}{2m} - \frac{Ze^2}{r_i} \right) + \frac{1}{2} \sum_{i \neq j} \frac{e^2}{|\vec{x}_i - \vec{x}_j|}$$

es gibt keine VW zw 3 Teilchen
(angenommen)

$$\sum_{i < j} \frac{e^2}{|\vec{x}_i - \vec{x}_j|}$$

Einbetten H

$$H = H^{(1)} + H^{(2)} \quad \text{--- WW H}$$

Hartree Variationsverfahren:

Familie an Wellenfunktionen

Produkte - Normierung - Einschr. auf Prod WF

$$|\psi\rangle = |\varphi_1(x)\rangle |\varphi_2(x)\rangle \dots |\varphi_n(x)\rangle$$

$$\text{Randbed: } \langle \varphi_i | \varphi_j \rangle = \delta_{ij} \quad \text{WF sind orthogonal}$$

Mit dem Lagrange-Multipl. wird die RB eingebaut
 ε_{ij}

$$\Rightarrow E(\varphi, \varepsilon_{ij}) = \langle \varphi | H | \varphi \rangle + \sum \varepsilon_{ij} (\delta_{ij} - \langle \varphi_i | \varphi_j \rangle)$$

Variation d. Energie

$$\frac{\delta E}{\delta \varepsilon_{ij}} = \delta_{ij} - \langle \varphi_i | \varphi_j \rangle = 0$$

$$\delta E = \dots$$

$$|\varphi_i\rangle \rightarrow |\varphi_i\rangle + \delta |\varphi_i\rangle$$