

Anwesenheitsübungen V

18. November bis 20. November

A5.1 Die Bornsche Näherung

Die Bornsche Näherung für die (elastische) Potentialstreuung lautet in erster Ordnung

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = \frac{2\pi m^2}{\hbar^4} \left| \int d^3r \frac{1}{(2\pi)^{\frac{3}{2}}} V(\vec{r}) e^{i\vec{r} \cdot (\vec{k}_i - \vec{k}_f)} \right|^2, \quad \text{wobei } |\vec{k}_f| = |\vec{k}_i| = k. \quad (*)$$

Kurz gesagt, ist der differentielle Wirkungsquerschnitt gegeben durch die Fouriertransformierte des Potentials, genommen beim Wert des Impulsübertrags. d.h.

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = \frac{2\pi m^2}{\hbar^4} |(\mathcal{F}V)(\vec{q})|^2, \quad \vec{q} = \vec{k}_i - \vec{k}_f.$$

Greife mit Hilfe des Tutors der Vorlesung vor und folgere (*) aus der Goldenen Regel.

- (1) Zeige für den Impulsübertrag, daß $|\vec{q}| = 2k \sin \frac{\vartheta}{2}$, wobei ϑ der Streuwinkel ist.
- (2) Führe für ein radialsymmetrisches Potential die Winkelintegration in (*) aus:

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = \frac{4m^2}{\hbar^4} \frac{1}{|\vec{q}|^2} \left| \int_0^\infty dr r V(r) \sin(|\vec{q}|r) \right|^2.$$

- (3) Betrachte ein Yukawapotential $V(r) = \frac{\kappa}{r} e^{-\frac{r}{r_0}}$. Zeige mit (2), daß

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = \left(\frac{\kappa}{4E \sin^2 \frac{\vartheta}{2} + \frac{\hbar^2}{2mr_0^2}} \right)^2.$$

- (4) Welche berühmte Formel ergibt sich in (3) im Grenzfall des Coulombpotentials? Kommt noch \hbar vor? Diskutiere das Verhalten bei Vorwärtsstreuung.
- (5) Zeige für ein Glockenpotential $V(r) = V_0 \exp(-\frac{r^2}{2r_0^2})$, daß

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = \frac{2\pi m^2 r_0^6 V_0^2}{\hbar^4} e^{-4k^2 r_0^2 \sin^2 \frac{\vartheta}{2}}.$$

Wie verhält sich dieser Streuquerschnitt für große Streuwinkel?

- (6) Zeige für einen kugelsymmetrischen Potentialtopf mit Tiefe V_0 und Radius r_0 :

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = \frac{m^2 V_0}{\pi \hbar^4} \frac{1}{|\vec{q}|^4} \left(r_0 \cos(|\vec{q}|r_0) - \frac{\sin(|\vec{q}|r_0)}{|\vec{q}|} \right)^2.$$

Wie verhält sich dieser Streuquerschnitt für große Energien?

- (7) Diskutiere $\frac{d\sigma}{d\Omega}$ in (3), (5) und (6) für kleine Energien ($kr_0 \ll 1$). Könnte man die Potentiale mit langsamen Projektilen unterscheiden? Was haben sie gemeinsam?
- (8) $V(\vec{r})$ sei das Coulombpotential einer Ladungsverteilung ϱ , d.h.

$$V(\vec{r}) = Q \int d^3r' \frac{\varrho(\vec{r}')}{|\vec{r} - \vec{r}'|}.$$

Zeige

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = \frac{32\pi^3 m^2 Q^2}{\hbar^4} \frac{1}{|\vec{q}|^4} |(\mathcal{F}\varrho)(\vec{q})|^2.$$

$|(\mathcal{F}\varrho)(\vec{q})|^2$ heißt *Formfaktor*. Was ergibt sich für eine Punktladung?

Hausaufgaben V

Abgabe vom 25. November bis 27. November in den Übungen

H5.1 Pion/Proton–Streuung

- (1) Berechne $\frac{d\sigma}{d\Omega}$ für die Überlagerung eines Yukawa- und eines Coulombpotentials:

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = \left(\frac{\kappa}{4E \sin^2 \frac{\vartheta}{2} + \frac{\hbar^2}{2mr_0^2}} + \frac{q_1 q_2}{4E \sin^2 \frac{\vartheta}{2}} \right)^2.$$

- (2) Was geschieht, wenn der Detektor in Vorwärtsrichtung ($\vartheta = 0$) steht?
 (3) Vergleiche die Beiträge des Coulombpotentials, des Yukawapotentials und des Interferenzterms in $\frac{d\sigma}{d\Omega}$ in Abhängigkeit von E für $\sin \frac{\vartheta}{2} > 0.1$, d.h. weg von der Vorwärtsrichtung. Es sei $\kappa = 0.07 \hbar c$, $r_0 = 1.4 \text{ fm}$, $mc^2 = 140 \text{ MeV}$, $q_1 = q_2 = e$.
 (8 Punkte)

H5.2 Streuung eines Elektrons an einem Wasserstoffatom

Das Atom befinde sich im Grundzustand. Betrachte zunächst elastische Streuung.

- (1) Berechne die Gesamt-Ladungsdichte für das Wasserstoffatom zu

$$\varrho(\vec{r}) = e\delta^{(3)}(\vec{r}) - \frac{e}{\pi r_0^3} e^{-\frac{2r}{r_0}}.$$

- (2) Berechne mittels A5.1.8 den differentiellen Wirkungsquerschnitt zu

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = \frac{4}{r_0^2} \frac{1}{|\vec{q}|^4} \left(1 - \frac{16}{(4 + |\vec{q}|^2 r_0^2)^2} \right)^2.$$

Nun sei die Streuung inelastisch, d.h. das Atom kann auf $|n\ell m\rangle$ angeregt werden.

- (3) Zeige durch Übertragung der Herleitung der Formel für den differentiellen Wirkungsquerschnitt für elastische Streuung auf den inelastischen Fall, daß

$$\begin{aligned} \frac{d\sigma}{d\Omega} = & \frac{2\pi m}{\hbar^2 |\vec{k}_i|} \int dk k^2 \delta \left(\frac{\hbar^2 |\vec{k}|^2}{2m} + E_{n\ell} - \frac{\hbar^2 |\vec{k}_i|^2}{2m} - E_{1s} \right) \\ & \times \left| \iint \frac{1}{(2\pi)^{\frac{3}{2}}} \psi_{n\ell m}^*(\vec{r}') \psi_{1s}(\vec{r}') \left(-\frac{e^2}{r} + \frac{e^2}{|\vec{r} - \vec{r}'|} \right) e^{i\vec{r} \cdot (\vec{k}_i - \vec{k})} d^3 r d^3 r' \right|^2. \end{aligned}$$

Dabei ist \vec{k}_i der Wellenzahlvektor des einlaufenden Teilchens.

- (4) Warum trägt das Potential des Atomkerns nicht zur inelastischen Streuung bei?
 (5) Zeige in (3) durch Anwendung des Faltungstheorems, daß

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = \frac{32\pi^3 m^2 e^4}{\hbar^4} \frac{|\vec{k}_f|}{|\vec{k}_i|} \frac{1}{|\vec{q}|^4} |(\mathcal{F}(\psi_{n\ell m}^* \psi_{1s}))(\vec{q})|^2 \quad \text{mit} \quad |\vec{k}_f|^2 = \frac{2m}{\hbar^2} \left(E_{1s} - E_{n\ell} + \frac{\hbar^2 |\vec{k}_i|^2}{2m} \right),$$

$$|\vec{q}|^2 = 2 \left(|\vec{k}_i|^2 + \frac{(E_{1s} - E_{n\ell})m}{\hbar^2} - \frac{|\vec{k}_i|}{\hbar} \sqrt{m \left(2(E_{1s} - E_{n\ell}) + \frac{\hbar^2 |\vec{k}_i|^2}{m} \right) \cos \vartheta} \right).$$

- (6) Berechne $\frac{d\sigma}{d\Omega}$ explizit für den Fall, daß das Atom in den Zustand $2s$ angeregt wird.
 (22 Punkte)