

Grundlegende Eigenschaften der Atomkerne:

- Begriffe der Streutheorie
- Fermis Goldene Regel & Wirkungsquerschnitt



Wiederholung: Rutherford-Streuung

Streuung punktförmiger geladener Kerne

Ablenktfunktion

$$\tan \frac{\theta}{2} = \frac{Z_1 Z_2 e^2}{4\pi\epsilon_0 m v^2} \frac{1}{b}$$

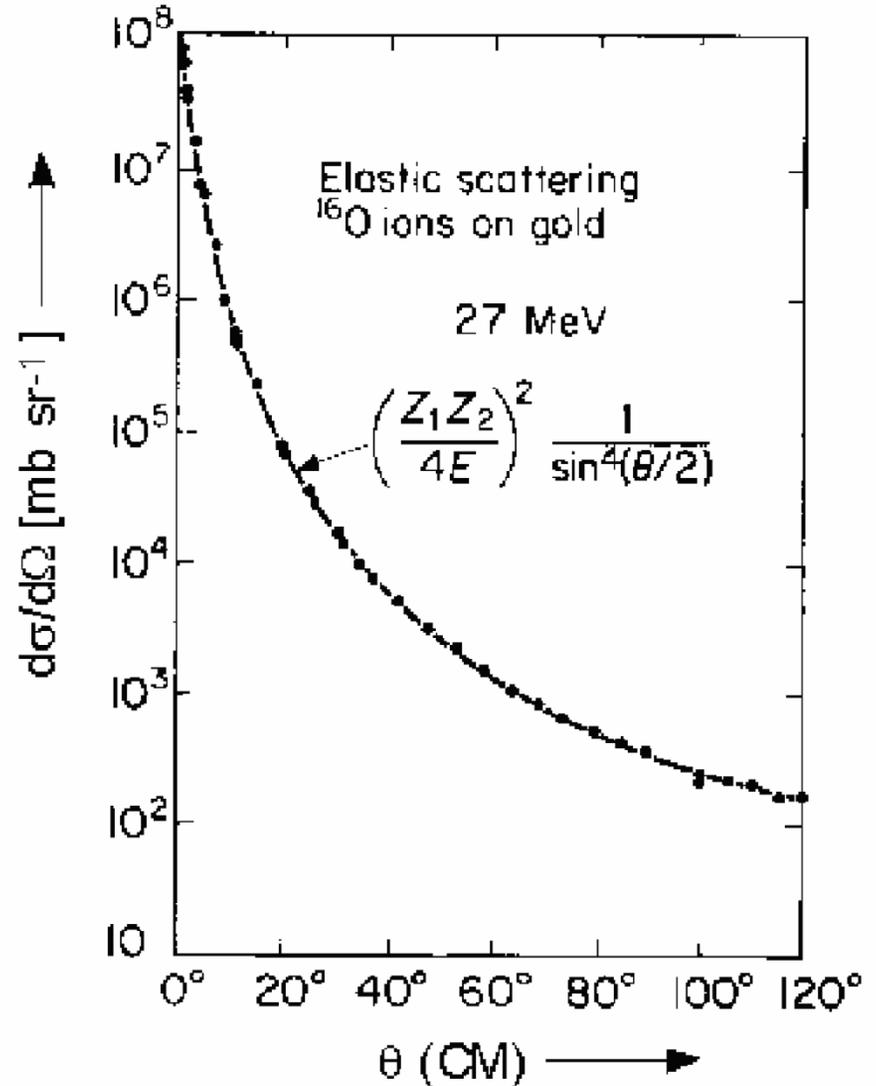
$$\tan \frac{\theta}{2} = \frac{Z_1 Z_2 \alpha \hbar c}{m v^2} \frac{1}{b}$$

Differentieller Wirkungsquerschnitt

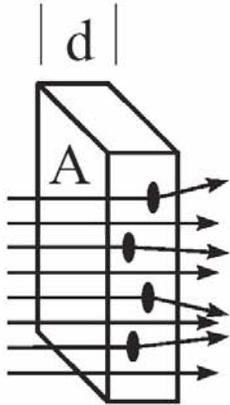
$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = \left| \frac{b}{\sin \theta} \cdot \frac{db}{d\theta} \right|$$

Rutherford-Streuung

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = \left(\frac{Z_1 Z_2 \alpha}{4E} \right)^2 \cdot \frac{1}{\sin^4 \frac{\theta}{2}}$$



Wirkungsquerschnitt



- n_a : Teilchendichte im Strahl
- N_a : Teilchenanzahl im Strahl
- v_a : Strahlgeschwindigkeit
- n_b : Streuzentrendichte im Target
- N_b : Streuzentrenanzahl im Target
- A : Querschnittsfläche des Targets
- d : Dicke des Targets

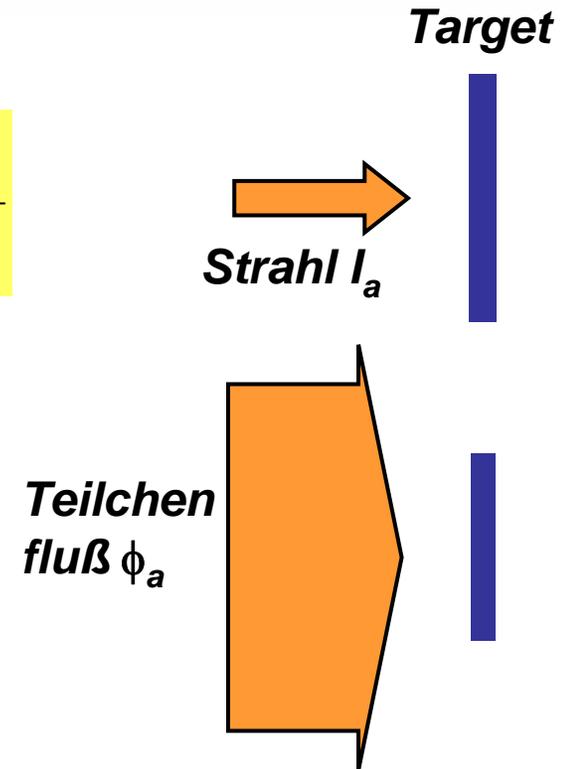
- $\dot{N}_a = I_a$: Teilchenstrom im Strahl = Teilchen/Zeit
- $\Phi_a = \dot{N}_a / A$: Teilchenfluß = Teilchen/Zeit · Fläche
- $N_b = n_b A d$
- $N_b^F = N_b / A$: Flächendichte der Streuzentren im Target
- Reaktionsrate im Target :
- $\dot{N} = \Phi_a N_b \sigma_b = I_a N_b^F \sigma_b$

$$\sigma = \frac{\text{Reaktionen/Zeit}}{\text{Strahlteilchen/Zeit} \cdot \text{Streuzentren/Fläche}} = \frac{\dot{N}}{\dot{N}_a \cdot N_b / A} = \frac{\dot{N}}{I_a \cdot N_b^F}$$

Bsp: Beschleunigerexperiment

$$\sigma = \frac{\text{Reaktionen/Zeit}}{\text{Strahlteilchen}/(\text{Zeit} \cdot \text{Fläche}) \cdot \text{Streuzentren}} = \frac{\dot{N}}{\Phi_a \cdot N_b}$$

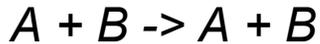
Bsp: Reaktorexperiment mit Neutrinos



Totaler, elastischer, inelastischer WQ

Bemerkung zu Streuprozessen:

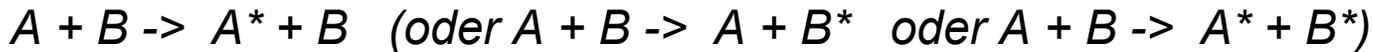
Elastische Streuung:



nur die Impulse der Reaktionspartner ändern sich

Damit ist der Wirkungsquerschnitt σ_{el} für elastische Reaktionen verknüpft.

Inelastische Streuung:



Die Endzustände sind nicht mehr die Eingangszustände. Die inelastischen Reaktionen teilen sich oft auf mehrere Reaktionskanäle auf.

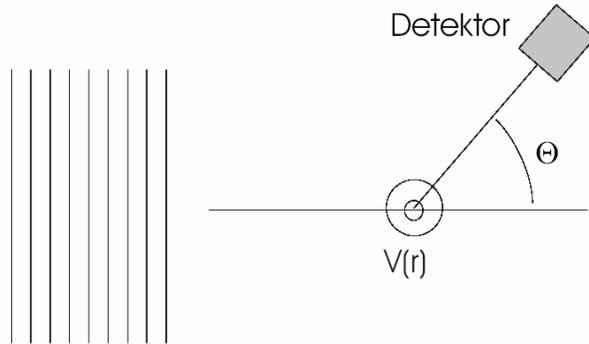
Damit ist der Wirkungsquerschnitt σ_{inel} für inelastische Reaktionen verknüpft.

Totale Wirkungsquerschnitt

$$\sigma_{tot} = \sigma_{el} + \sigma_{inel}$$

Summe von elastischem und inelastischem Wirkungsquerschnitt

Streutheorie - Kurze Einführung



Einlaufende ebene Welle $\vec{k} = (0,0,k)$

$$\Psi_{in}(\vec{r}) = A e^{i\vec{k}\vec{r}} = A e^{ikz}$$

Auslaufende Kugelwelle

$$\Psi_{str}(\vec{r}) = A f(\theta, \varphi) \frac{e^{ikr}}{r}, \quad r \rightarrow \infty$$

Gesamtwellenfunktion

$$\Psi_{str}(\vec{r}) = A (e^{ikz} + f(\theta, \varphi) \frac{e^{ikr}}{r})$$

A - Amplitude
 $f(\theta, \varphi)$ - Streuamplitude

Stromdichte der Welle

$$\vec{j}(\vec{r}) = \frac{\hbar}{2\mu i} \{ \Psi^* \nabla \Psi - (\nabla \Psi)^* \Psi \} = j_{in} \vec{e}_z$$

$$j_{in} = \frac{\text{Zahl der Teilchen}}{\text{Zeit} \cdot \text{Fläche}} = \frac{\hbar k}{\mu} |A|^2$$

$$j_{str} = \frac{\hbar k}{\mu} |A|^2 \frac{|f(\theta, \varphi)|^2}{r^2} = v |A|^2 \frac{|f(\theta, \varphi)|^2}{r^2}$$

Differentieller Wirkungsquerschnitt

$$d\sigma = \frac{j_{str} r^2 d\Omega}{j_{in}} \quad \frac{d\sigma}{d\Omega} = |f(\theta, \varphi)|^2$$

μ - Masse
 v - Geschwindigkeit

Streutheorie - Kurze Einführung

Berechnung des Wirkungsquerschnittes durch
Lösung der stationären Schrödinger - Gleichung

$$\left(-\frac{\hbar^2}{2\mu} \Delta + V(\vec{r}) \right) \Psi(\vec{r}) = E \Psi(\vec{r})$$

mit der asymptotischen Randbedingung: Auslaufende Kugelwelle

$$\Psi_{str}(\vec{r}) = A \left(e^{ikz} + f(\theta, \varphi) \frac{e^{ikr}}{r} \right), r \rightarrow \infty$$

Bei einem radial symmetrischen Potential, das nur vom Abstand r abhängt, besitzt die Lösung azimutale Symmetrie bezüglich der z-Achse, d.h. die Streuamplitude hängt nicht vom Azimutwinkel ab.

Berechnung des Wirkungsquerschnittes durch

$$d\sigma = \frac{\text{Zahl der pro Zeit in den Raumwinkel } d\Omega \text{ gestreuten Teilchen}}{\text{einfallende Stromdichte}}$$

$$= \frac{j_{str} r^2 d\Omega}{j_{in}} = |f(\theta, \varphi)|^2 d\Omega$$

differentieller Wirkungsquerschnitt

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = |f(\theta, \varphi)|^2$$

Lösung der stationären Schrödingergl.

-> **Wellenfunktion**

-> **Amplitude & Streuamplitude**

-> **differentieller Wirkungsquerschnitt**

Störungstheorie: Fermis Goldene Regel

Theoretische Bestimmung der Reaktionsrate

Reaktionsrate hängt von Art und Stärke des Wechselwirkungspotentials ab.
Hamiltonoperator H_{int} verknüpft bei einer Reaktion die Wellenfunktion Ψ_i des Anfangszustandes mit Ψ_f des Endzustandes.

Übergangsmatrixelement, Wahrscheinlichkeitsamplitude:

$$M_{fi} = \langle \Psi_f | H_{int} | \Psi_i \rangle = \int \Psi_f^* H_{int} \Psi_i dV$$

Reaktionsrate hängt von Anzahl der möglichen Endzustände ab.

Phasenraumvolumen eines Teilchens: $h^3 = (2\pi\hbar)^3$

Streuung in Volumen V und Impulsbereich zwischen p' und $p' + dp'$

Volumen im Impulsraum ist Kugelschale: $4\pi p'^2 dp'$

Zahl der möglichen Endzustände:

$$dn(p') = \frac{V \cdot 4\pi p'^2}{(2\pi\hbar)^3} dp'$$

Energie und Impuls sind verknüpft: $dE' = v' dp'$

Dichte der Endzustände im Energieintervall dE'

$$\rho(E') = \frac{dn(E')}{dE'} = \frac{V \cdot 4\pi p'^2}{v' (2\pi\hbar)^3}$$

Störungstheorie: Fermis Goldene Regel

Beziehung zwischen **Reaktionsrate** dem **Übergangsmatrixelement** und der **Dichte der Endzustände** ist durch **Fermis Goldene Regel** festgelegt:

$$W = \frac{2\pi}{\hbar} |M_{fi}|^2 \cdot \rho(E')$$

Experimentell ist die Reaktionsrate W die Anzahl der Reaktionen pro Zeit pro Targetteilchen und pro Zahl der einfallenden Teilchen.

W ist mit dem Wirkungsquerschnitt verbunden:

$$W = \frac{\dot{N}}{N_a N_b} = \frac{\Phi_a N_b \sigma_b}{N_a N_b} = \frac{n_a}{N_a} v_a \sigma_b = \frac{v_a \sigma_b}{V}$$

$V = \frac{N_a}{n_a}$: Volumen der Strahlteilchen

Für den Wirkungsquerschnitt gilt deshalb:

$$\sigma = \frac{2\pi}{\hbar \cdot v_a} |M_{fi}|^2 \cdot \rho(E') \cdot V$$

Störungstheorie: Fermis Goldene Regel

Fermis Goldene Regel

Reaktionsrate:

$$W = \frac{2\pi}{\hbar} |M_{fi}|^2 \rho(E')$$

Wirkungsquerschnitt:

$$\sigma = \frac{2\pi}{\hbar v_a} |M_{fi}|^2 \rho(E') V$$

Mit $W = \frac{\dot{N}(E')}{N_b \cdot N_a} = \frac{\sigma \cdot v_a}{V}$ V ist das Raumvolumen in dem sich die Strahlteilchen befinden.

Zur Erinnerung bei Zerfällen von instabilen Kernen (β -Zerfall), instabilen Teilchen, Anregungen von Teilchenresonanzen, Übergängen zwischen angeregten nuklearen Energiezuständen gilt:

$$W = \frac{1}{\tau} \quad \tau \text{ Lebensdauer, Energiebreite des Zustandes} \quad \Delta E = \frac{\hbar}{\tau}$$