

Scattering di Klein Gordon

Scattering di una particella di Klein Gordon | ①

Considera ora lo scattering di una particella di Klein Gordon da un centro di carica infinitamente pesante e verifica la congruenza con le formule di Rutherford per velori non relativistici.

- 1) Essendo la carica fissa non è possibile considerare la conservazione delle componenti della quantità di moto prima e dopo l'urto ma soltanto la componente ϕ cioè l'energia.
- 2) Per la carica fissa vale la conservazione dell'energia prima e dopo l'urto da cui si ricava la conservazione dell'energia prima e dopo l'urto delle particelle incidenti.

(2)

Alle corrente di transizione delle particelle
 fine sostituire la corrente di transizione densità

$$\vec{J} = (-iZe; \vec{0})$$

Il grafico va poi moltiplicato per $(2\pi)\delta(E''-E')$

$$\langle \phi_f | S'' | \phi_i \rangle = \frac{1}{2\sqrt{E''E'}} \underbrace{(2\pi)\delta(E''-E') \left[\frac{Ze^2}{q^2} (E''+E') \right]}_M$$

La probabilità di transizione per unità di
 tempo tra due stati discreti vale

$$W = \langle \phi_f | S'' | \phi_i \rangle^2 \frac{1}{T}$$

(3)

Ricordando che

$$[(2\pi) \delta(E'' - E')]^2 = T 2\pi \delta(E'' - E')$$

$$W = \frac{1}{4 V E'' E'} \left[\frac{Z e^2}{q^2} (E'' + E') \right]^2 2\pi \delta(E'' - E')$$

Per avere la Transizione tra due continui occorre moltiplicare per la densità di stati

$$\frac{V d^3 p''}{(2\pi)^3}$$

La sezione d'urto è definita come la probabilità per unità di tempo di transizione diviso il flusso di particelle incidenti.

Tale flusso vale $\frac{v_{\text{relative}}}{V}$

$$\text{Poiché } \vec{p} = \left(\frac{m}{\sqrt{1-v^2}} ; \frac{m \vec{v}}{\sqrt{1-v^2}} \right) = (E ; \vec{p}) \Rightarrow \vec{v} = \frac{\vec{p}}{E}$$

In definitiva

(4)

$$\frac{\sigma_{\text{relative}}}{V} = \frac{P'}{E'V}$$

$$d\sigma = \kappa \frac{V}{v_{\text{rel}}} \frac{V d^3 p''}{(2\pi)^3}$$

Sostituire e integrando in dE''

$$1) \kappa = \frac{1}{4V^2 E'' E'} \left[\frac{2e^2}{q^2} (E'' + E') \right]^2 2\pi \delta(E'' + E')$$

$$2) \frac{V}{v_{\text{rel}}} = \frac{VE'}{P'}$$

$$\frac{d^3 p''}{(2\pi)^3} = \frac{4\pi p''^2 dp''}{(2\pi)^3} \sin\theta d\theta = \frac{p''^2 dp'' d\Omega}{(2\pi)^3}$$

poiché $E^2 - p^2 = mc^2$ differenziando $E dE = p dp$

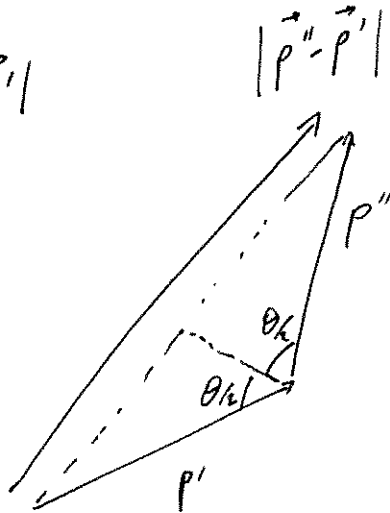
$$3) \frac{V d^3 p''}{(2\pi)^3} = V p'' \frac{E'' dE'' d\Omega}{(2\pi)^3}$$

Integral in dE''

$$\delta(E'' + E') = 1 \quad q = |\vec{p}'' - \vec{p}'|$$

$$E'' = E' \quad p'' = p'$$

$$q = 2 p' \sin \frac{\theta}{2}$$



$$1) W = \frac{1}{4 V^2 E'^2} \left[\frac{z^2 l^2}{q^2} 2 E' \right]^2 2\pi$$

$$2) \frac{V}{v_{rel}} = \frac{V E'}{p'}$$

the integrals in dE''

$$3) \frac{V d^3 p''}{(2\pi)^3} \rightarrow \frac{V p' E'}{(2\pi)^3} d\Omega$$

$$d\sigma = \frac{1}{4 V^2 E'^2} \frac{z^2 l^4}{q^4} \cancel{E'^2} 2\pi \frac{V E'}{p'} \frac{V p' E'}{(2\pi)^2} d\Omega$$

$$d\sigma = \frac{z^2 l^4}{q^4} E'^2 \frac{d\Omega}{(2\pi)^2}$$

$$d\sigma = \frac{z^2 \ell^4 E'^2 d\Omega}{(2\pi)^2 (2 p' \sin \frac{\theta}{2})^4} = \frac{z^2 \ell^4 E'^2 d\Omega}{(2\pi)^2 16 p'^4 \left(\sin \frac{\theta}{2}\right)^4} \quad (6)$$

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = \frac{z^2 \ell^4 E'^2}{(2\pi)^2 16 p'^4 \left(\sin \frac{\theta}{2}\right)^4}$$

per ritrovare le formule di Rutherford

considera che $\vec{v}_0 = \frac{\vec{P}}{E}$

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = \frac{z^2 \ell^4}{(2\pi)^2 16 p'^2 v_0^2 \left(\sin \frac{\theta}{2}\right)^4}$$

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = \frac{z^2 \ell^4}{4\pi^2 16 m_0^2 v_0^4 \left(\sin \frac{\theta}{2}\right)^4} =$$

$$= \frac{1}{4} \left(\frac{z \ell^2}{4\pi m_0 v_0^2} \right)^2 \frac{1}{\left(\sin \frac{\theta}{2}\right)^4} d\Omega$$

Nel caso le particelle incidenti non ne un
posizione: ma una particella α aggiunge nella formula

$$Z=2$$

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = \frac{1}{4} \left(\frac{zZ e^2}{4\pi m_0 v_0^2} \right)^2 \frac{1}{\left(\sin \frac{\theta}{2} \right)^4} d\Omega$$

dove $z=2$ (per particelle α)

$Z=79$ (atomi d'oro)