

Misure di scattering anelastico

Cosa si misura?

In esperimenti di scattering anelastico l'intensità viene registrata (generalmente) al variare di θ e E , ovvero i neutroni diffusi dal campione sono discriminati anche in base all'energia scambiata col sistema in studio.

Misurare l'intensità anche al variare dell'energia scambiata $E = E_0 - E_1$

RICHIEDE

la definizione *a priori* dell'energia dei neutroni incidenti (E_0), e la misura/scan dell'energia finale (E_1)

OPPURE

la definizione *a priori* dell'energia dei neutroni diffusi (E_1), e la variazione/scan dell'energia incidente (E_0)

2 classi distinte di spettrometri

(alcuni possono operare in entrambi i modi)

Geometria diretta

Geometria inversa

Scattering anelastico di neutroni

Qualche altra considerazione preliminare...

Nello scambio di energia con una sonda, un campione può “accettare” o “cedere” solo quanto si **accorda** con i suoi livelli energetici quantizzati o con quanti di vibrazione (e.g. fononi nei solidi, “pseudo-fononi” nei liquidi) o con altre forme quantizzate di possibili eccitazioni (e.g. rotoni nei superfluidi) governate dalla struttura, simmetria, proprietà e composizione specifica del sistema.

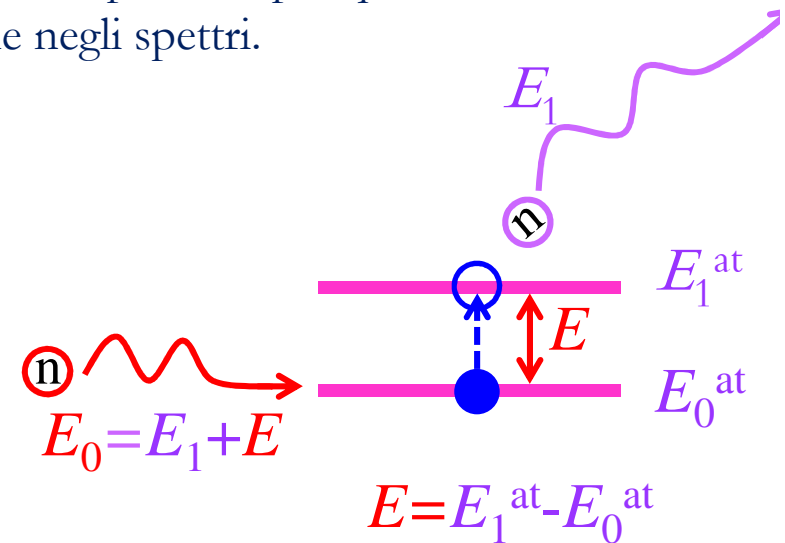
La risposta ad una sonda permette di risalire a queste proprietà fondamentali del sistema di interesse grazie ad un mero fenomeno di **risonanza**: quando la “sollecitazione” (scambio di energia con la sonda) si accorda con le energie delle eccitazioni possibili per quel dato sistema, la risposta è “massima” e si osservano strutture anelastiche negli spettri.

Una sonda con energia incidente E_0 molto maggiore degli scambi di energia (E) che si vogliono misurare richiede strumenti con una risoluzione in energia ΔE estremamente buona. Esempio: Raggi X

$$E_0 \sim 10 \text{ keV}, E \sim 10 \text{ meV} \Rightarrow \Delta E / E_0 \lesssim E / E_0 \sim 10^{-6}!!$$

I neutroni richiedono poteri risolutivi di gran lunga meno impegnativi da un punto di vista strumentale:

$$E_0 \sim 25 \text{ meV}, E \sim 10 \text{ meV} \Rightarrow \Delta E / E_0 \lesssim E / E_0 \sim 4 \cdot 10^{-1}!!$$



Scattering anelastico di neutroni: i fondamentali

Ma è possibile misurare qualsiasi scambio di energia e impulso?

La risposta è NO. Capiamo perché. Se si combinano le due leggi di conservazione si trova la relazione generale che lega Q e ω , attraverso l'angolo di scattering (considerato come parametro nelle varie curve mostrate sotto):

$$\omega_0 = \frac{\hbar k_0^2}{2m}$$

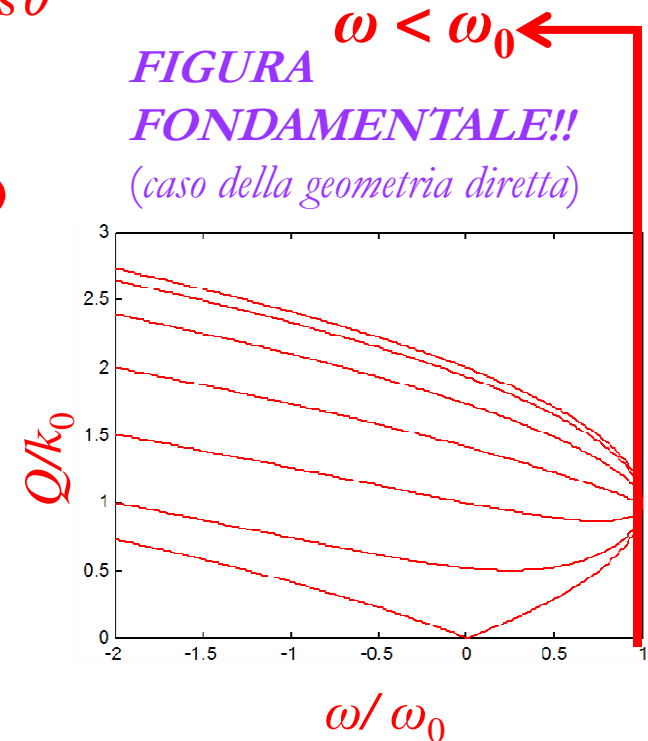
$$\frac{k_1}{k_0} = \sqrt{1 - \frac{\omega}{\omega_0}}$$

$$Q^2 = k_0^2 + k_1^2 - 2 k_0 k_1 \cos \theta$$

dalla conservazione dell'energia

dalla conservazione dell'impulso

$$\frac{Q}{k_0} = \sqrt{1 + \left(1 - \frac{\omega}{\omega_0}\right) - 2 \cos \theta \sqrt{1 - \frac{\omega}{\omega_0}}}$$



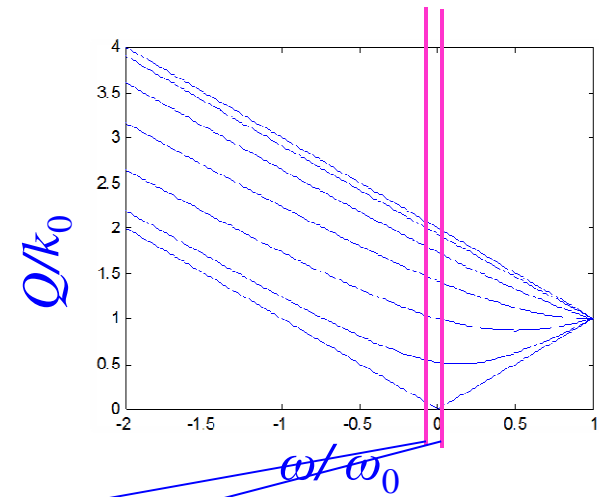
Una situazione simile vale, in unità ridotte, anche per i raggi X....

raggi X

$$\omega_0 = ck_0$$

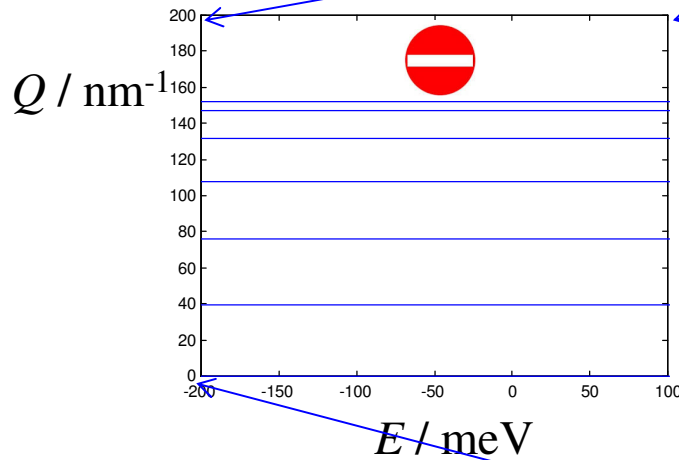
$$\frac{k_1}{k_0} = 1 - \frac{\omega}{\omega_0}$$

$$\frac{Q}{k_0} = \sqrt{1 + \left(1 - \frac{\omega}{\omega_0}\right)^2 - 2\cos\theta\left(1 - \frac{\omega}{\omega_0}\right)}$$



Ma in unità assolute la situazione è ben diversa fra le due sonde:

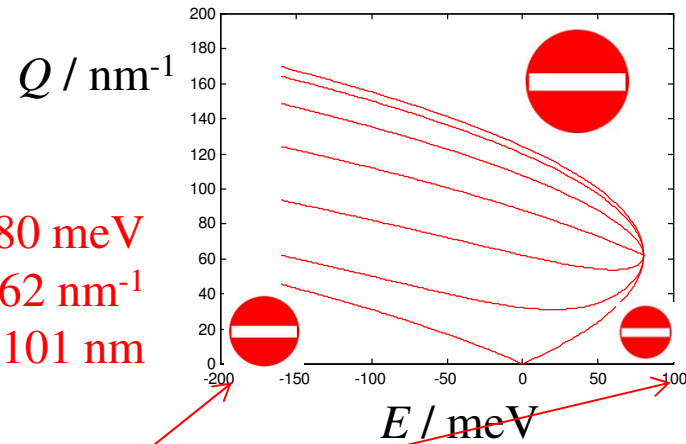
raggi X



$E_0=15 \text{ keV}$
 $k_0=76 \text{ nm}^{-1}$
 $\lambda_0=0.083 \text{ nm}$

$E_0=80 \text{ meV}$
 $k_0=62 \text{ nm}^{-1}$
 $\lambda_0=0.101 \text{ nm}$

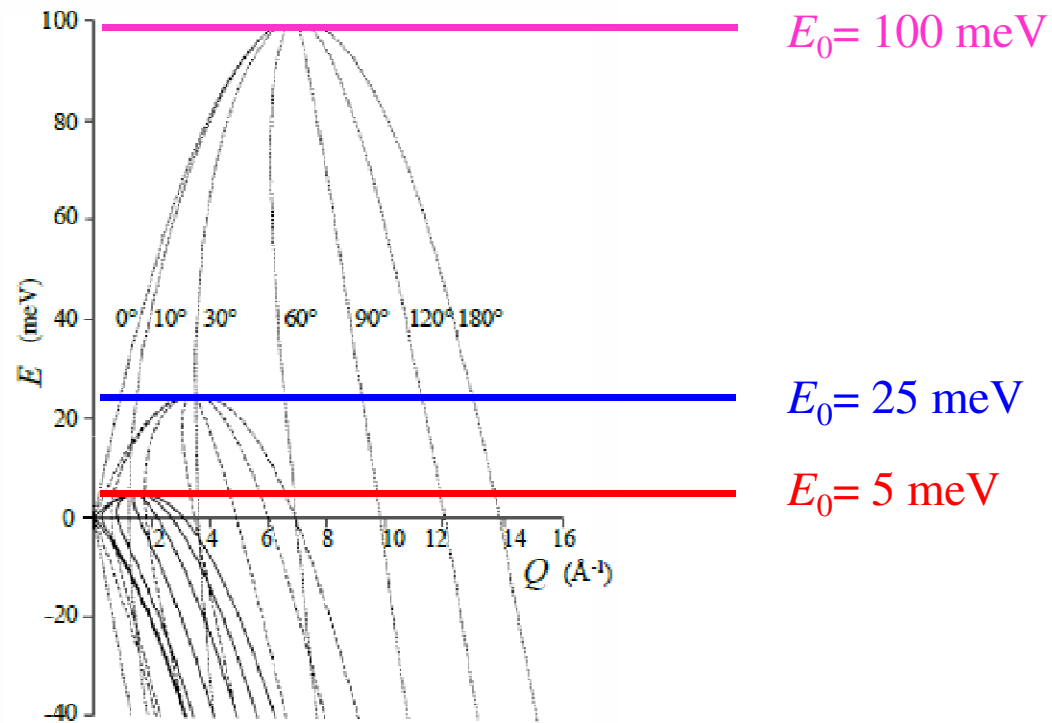
neutroni



STESSO
 range di E!!

Scattering anelastico di neutroni: i fondamentali

Ma aumentando l'energia incidente....



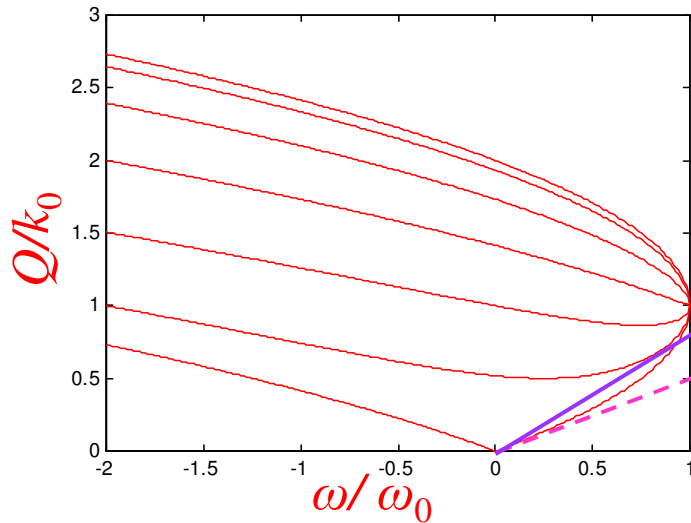
Aumentando l'energia incidente si mappano zone sempre più ampie del piano cinematico (Q, E), ma purtroppo “la coperta è corta”, infatti non può essere aumentata a piacere poiché ciò comporta un **peggioramento critico della risoluzione in energia** raggiungibile ed una riduzione netta della possibilità di osservare eccitazioni con energia e vita media (larghezza delle righe anelastiche) troppo piccole rispetto all'energia incidente.

Scattering anelastico di neutroni: i fondamentali

Esempio: condizioni per l'osservabilità di eccitazioni acustiche

In liquidi semplici non conduttori la frequenza dei modi collettivi segue, al di sotto di certi valori di Q (per es. per $Q < 3 \text{ nm}^{-1}$), la legge lineare prescritta dalla teoria idrodinamica: $\omega = c_s Q$, con c_s velocità adiabatica del suono.

Se non si sceglie opportunamente l'energia incidente in base al valore (presunto) di c_s si rischia di non osservare l'eccitazione: i neutroni devono essere sufficientemente energetici per eccitarla, i.e. la retta idrodinamica deve essere ben contenuta nella regione cinematica ammessa e quindi avere coefficiente angolare maggiore della tangente in $\omega=0$ alla curva per $\theta=0$:



$$\frac{Q}{k_0} = \sqrt{1 + \left(1 - \frac{\omega}{\omega_0}\right) - 2\sqrt{1 - \frac{\omega}{\omega_0}}} = \sqrt{\left(1 - \sqrt{1 - \frac{\omega}{\omega_0}}\right)^2} = 1 - \sqrt{1 - \frac{\omega}{\omega_0}}$$

$$\left. \frac{d\left(\frac{Q}{k_0}\right)}{d\left(\frac{\omega}{\omega_0}\right)} \right|_{\omega=0} = \text{coefficiente angolare} = \frac{1}{2} \Rightarrow \frac{Q}{k_0} = \frac{1}{2} \frac{\omega}{\omega_0}$$

$$\omega = c_s Q \Rightarrow \frac{\omega}{k_0} = \frac{c_s Q}{k_0} \Rightarrow \frac{Q}{k_0} = \left(\frac{1}{c_s k_0}\right) \omega = \left(\frac{\omega_0}{c_s k_0}\right) \frac{\omega}{\omega_0}$$

$$\left(\frac{\omega_0}{c_s k_0}\right) > \frac{1}{2} \Rightarrow c_s < \frac{2\omega_0}{k_0} = \frac{2E_0}{\hbar k_0} = \frac{mv_0^2}{mv_0} = v_0$$

$$c_s < v_0$$

Dynamical ranges and comparisons

