

## Meccanica Classica

STATO del sistema  $\leftrightarrow$  valore di un set di variabili  
dinamiche

Pto  $(\bar{p}, \bar{q})$  nello spazio delle fasi

Evolutione temporale:  
moto nello spazio degli stati (fasi)  
descritto da  $(\bar{p}(t), \bar{q}(t))$

Eq. della dinamica

$$\dot{p} = -\frac{\partial H}{\partial q} \quad \dot{q} = \frac{\partial H}{\partial p}$$

permette di predire  
la posizione della particella  
(e il valore di ogni  
altra variabile  
dinamica)

## Meccanica Quantistica:

STATO del sistema  $\leftrightarrow$  distribuzione statistica dei  
risultati di misura delle  
variabili dinamiche

FUNZIONE D'ONDA  $\psi(\bar{x})$

Evolutione temporale:  
moto nello spazio degli stati  
descritto da  $\psi(\bar{x}, t)$

Eq. della dinamica

$$i\hbar \frac{\partial \psi(\bar{x}, t)}{\partial t} = \left( -\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 + V(\bar{x}) \right) \psi(\bar{x}, t)$$

permette di predire  
la probab. di misurare  
la particella nelle  
posizioni  $x$ :  $|\psi(\bar{x})|^2$

$\psi(\bar{x})$  funzione a valori complessi

↓  
STATO  
del SISTEMA

$\psi(\bar{x})$  ci dà informazioni sulle distribut. statistiche  
della variabile dinamica  $X$

Restringiamoci per semplicità a una particella che vive in 1 dimensione,  
il cui stato è descritto dalla funzione d'onda  $\psi(x)$ .

La probabilità che la particella si trovi nell'intervallo  $\Delta$   
è data da

$$P(x \in \Delta) = \int_{\Delta} dx \underbrace{\kappa |\psi(x)|^2}_{\text{densità di probabilità}} \quad \kappa \in \mathbb{C}$$

$\kappa$  è f.c. la probabilità di trovare la particella  
in ~~qualsiv~~ valori di  $x$  è uguale a 1:

$$\kappa \underbrace{\int_{-\infty}^{+\infty} dx |\psi(x)|^2}_{\psi \in L^2(\mathbb{R})} = 1 \quad \Rightarrow \quad \kappa^{-1} = \int_{\mathbb{R}} dx |\psi(x)|^2 \equiv \|\psi\|^2$$

Affinché  $\psi$  rappresenti uno stato  
 $\psi$  dev'essere  $L^2$

• Densità di probab. è  $\frac{|\psi(x)|^2}{\|\psi\|^2}$

Se  $\psi$  è f.c.  $\|\psi\|^2 = 1$ ,  
allora  $\psi$  si dice  
funz. d'onda NORMALIZZATA

Notiamo che  $\psi(x)$  e  $e^{i\alpha(x)}\psi(x)$  sono due funtz. d'onda diverse che danno la stessa densità di probab.

Domanda:  $\psi(x)$  e  $e^{i\alpha(x)}\psi(x)$  descrivono lo stesso stato?

• Essendo  $\psi(x) \in L^2(\mathbb{R})$ , posso esprimerla in mezzo della TRASFORMATA DI FOURIER

$$\psi(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int dk \underbrace{e^{ikx}}_{\text{onda piana monocromatica}} \hat{\psi}(k)$$

cambiamo  
variab.  
intepret.  
 $k = p/\hbar$

che trasporta impulso  $p = \hbar k$

$$\psi(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int dp e^{ipx/\hbar} \underbrace{\frac{1}{\hbar^{1/2}} \hat{\psi}(p/\hbar)}_{\equiv \tilde{\psi}(p)}$$

$$\psi(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int dp e^{ipx/\hbar} \tilde{\psi}(p)$$

Sovrapposizione di onde a impulso definito con peso  $\tilde{\psi}(p)$

$$1 = \int |\psi(x)|^2 dx = \int |\tilde{\psi}(p)|^2 dp$$

$\tilde{\psi} \in L^2$

→ possiamo interpretare  $|\tilde{\psi}(p)|^2$  come dens. prob. delle distribut. degli impulsi

• Trasf. di Fourier è biunivoca  $\rightarrow$  è equivalente  
conoscere  $\psi(x)$  o  $\tilde{\psi}(p)$

-  $\tilde{\psi}(p)$  è la funtz. d'onda in rep.  $p$

-  $\psi(x)$  " " " " " " "  $x$

Possiamo tornare alle domande precedenti:

$\psi(x)$  e  $\psi(x)e^{i\alpha(x)}$  hanno trasf. d.F. diverse

$\rightarrow$  danno distribut. stat. in  $p$  diverse.

Rimangono due tipi di ambiguità (diverse  $\psi$  che danno lo stesso stato):

1) Se  $\psi$  e  $\psi'$  differiscono su un insieme di misura nulla, allora gli integrali del tipo  $\int_{\Delta} |\psi(x)|^2 dx$  non cambiano

2)  $\psi$  e  $\psi' = \beta \psi$   <sup>$\beta$  cost.</sup> danno le stesse distrib. stat.

$$\frac{|\psi|^2}{\|\psi\|^2} = \frac{|\beta\psi|^2}{\|\beta\psi\|^2}$$

$\rightarrow$  relazione di equiv.

$$\psi_1 \sim \psi_2 \text{ se } \exists \beta \text{ t.c. } \psi_2(x) = \beta \psi_1(x)$$

$\rightsquigarrow$  classi di equiv.

$$\hat{\psi} = \{ \beta \psi(x) \mid \beta \in \mathbb{C}, \beta \neq 0 \} \leftrightarrow \begin{array}{c} \text{STATO} \\ \text{del} \\ \text{SISTEMA} \end{array}$$

Per lavorare con gli stati (classi di equiv.) di solito

si sceglie un RAPPRESENTANTE della classe

(tipicam. rappresentante a norma unitaria,  
funct. d'onda normalizzate)

- $\psi \in L^2$ . Inoltre vogliamo che  $\psi$  si comporti come l'AMPIEZZA di un'onda, cioè che valga il PRINCIPIO di SOVRAPPOSIZIONE, cioè combin. lin. di funzioni d'onda dev'essere una funct. d'onda  $\rightsquigarrow \psi$  deve appartenere a uno SPAZIO VETTORIALE  $\rightsquigarrow L^2(\mathbb{R})$  è uno sp. vett.

•  $L^2(\mathbb{R})$  è uno SPAZIO DI HILBERT : sp. vett. (a dim.  $\infty$ )  
con un prodotto scalare hermitiano

$$(\psi, \phi) = \int dx \psi^*(x) \phi(x) = (\phi, \psi)^* \quad \psi, \phi \in \mathcal{H} = L^2(\mathbb{R})$$

$\uparrow$

Prodotto scalare permette di def. una norma:

$$\|\psi\|^2 = (\psi, \psi) = \int dx \psi^*(x) \psi(x) = \int dx |\psi(x)|^2$$