Notazione:
$$\sqrt{x} := \frac{1}{\sqrt{x}}$$

Basi generalizzate

$$|x\rangle = \xi_x(x) = \delta(x - x_0) \qquad \langle x_0 | x_0' \rangle = \delta(x_0 - x_0')$$

$$|p\rangle = v_p(x) = \sqrt[3]{2\pi\hbar} e^{\frac{ipx}{\hbar}} \qquad \langle p_0 | p_0' \rangle = \delta(p_0 - p_0')$$

Principio 6

$$|\psi\rangle \rightarrow |\psi'\rangle = \frac{P_{a_k} |\psi\rangle}{\sqrt{\langle \psi | P_{a_k} |\psi\rangle}}$$

Esiti misure e probabilità (Principio 4)

$$w(a_k) = \frac{|\langle a_k | \psi \rangle|^2}{||\psi||^2} \qquad w(a_k) = \sum_{i=1}^{d_k} \frac{|\langle a_{k,i} | \psi \rangle|^2}{||\psi||^2} \qquad dw(a) = \rho(a) da = \frac{|\langle a | \psi \rangle|^2}{||\psi||^2}$$

$$|\psi\rangle = \sum_{k=1}^{N} c_k |a_k\rangle \qquad |\psi\rangle = \sum_{k=1}^{N} \sum_{i=1}^{d_k} c_k^i |a_k\rangle \qquad |\psi\rangle = \int da \, c(a) |a\rangle$$

$$w(a_k) = \frac{|c_k|^2}{||\psi||^2} \qquad w(a_k) = \sum_{i=1}^{M} \frac{|c_k|^2}{||\psi||^2} \qquad \rho(a) = \frac{|c(a)|^2}{||\psi||^2}$$

Per trovare una base di autovettori comuni (sapendo già che gli operatori commutano, e se entrambi hanno degenerazioni):

- 1. Trovo autovalori e autovettori di $A \in B$;
- 2. Autovettori associati ad autovalori non degeneri sono automaticamente autovettori comuni;
- 3. Per autovettori associati ad autovalori degeneri, faccio la prova (applico B a un autovettore degenere di A);
- 4. Se è anche autovettore di B, sono a posto (è autovettore comune);
- 5. Se non lo è:
 - (a) Definisco un nuovo vettore come combinazione lineare degli autovettori della base dell'autospazio degenere in questione;
 - (b) Impongo che questo nuovo vettore sia autovettore di B;
 - (c) Risolvo il sistema di equazioni trovando i coefficienti della combinazione lineare;
 - (d) Per come è stato definito, questo vettore è autovettore sia di A che di B.

Per capire se un insieme di osservabili compatibili costituisce un ICOC:

- 1. Se gli osservabili sono compatibili, esiste una base comune di autovettori;
- 2. A ogni autovettore, associo una label costituita da una lista dei corrispondenti autovalori per ogni osservabile;
- 3. Se **ogni** *label* è unica, l'insieme è un ICOC.

Equazione di Schrödinger	Visuale di Schrödinger	Equazione di Heisenberg	Visuale di Heisenberg		Sistema conservativo
$-i\hbar \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \psi(t)\rangle = H(t) \psi(t)\rangle$	$\begin{cases} \psi(t)\rangle_S = U(\Delta t) \psi(t_0)\rangle_S \\ A_S(t) = A_S(0) \end{cases}$	$i\hbar \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} A_H(t) = [A_H, H]$	$\begin{cases} \psi(t)\rangle_H = \psi(t_0)\rangle_H \\ A_H(t) = U^{\dagger}(\Delta t)A_H(t_0)U(\Delta t) \end{cases}$		$U(t,t_0) = e^{-\frac{i}{\hbar}H(t-t_0)}$
Matrice densità	Stato puro	Stato misto	Proprietà generali		$N n\rangle = n n\rangle$
$ \rho(t) = \psi(t)\rangle \langle \psi(t) $	$\rho^2(t) = \rho(t)$	$ \rho(t) = \sum_{k} p_k \rho_k(t) $	$\rho^{\dagger}(t) = \rho(t)$	$\langle A \rangle_{\psi}(t) = Tr(\rho(t)A)$	$ a n\rangle = \sqrt{n} n-1\rangle$
$\rho_{pn}(t) = \langle u_p \rho(t) u_n \rangle = \bar{c}_n(t) c_p(t)$		Oscillatore armonico	$Tr(\rho(t)) = 1$	$i\hbar \frac{\mathrm{d}\rho(t)}{\mathrm{d}t} = [H(t), \rho(t)]$	$a^{\dagger} n\rangle = \sqrt{n+1} n+1\rangle$
Condizioni al contorno buche di potenziale		$H = \hbar\omega \left(N + \frac{1}{2} \right)$	$\hat{X} := \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} X$	$a = \sqrt[7]{2}(\hat{X} + i\hat{P})$	$[a, a^{\dagger}] = 1$
Continuità di ψ	Continuità di ψ'	$N = a^{\dagger}a$	$\hat{P} := \sqrt{m\hbar\omega}P$	$a^{\dagger} = \sqrt[7]{2}(\hat{X} - i\hat{P})$	$[N,a^{\dagger}]=a^{\dagger}$
nelle discontinuità di ${\bf V}$	nelle discontinuità finite di V	$u_n(x) = \left[\frac{1}{n!2^n} \left(\frac{1}{n!2^n}\right)\right]$	$\left(\frac{\hbar}{m\omega}\right)^n\right]^{\frac{1}{2}}\left(\frac{m\omega}{\pi\hbar}\right)^{\frac{1}{4}}\left[$	$\left[\frac{m\omega}{\hbar}x - \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}x}\right]^n e^{-\frac{m\omega}{\hbar}\frac{x^2}{2}}$	[N,a] = -a
Soluzioni buche di potenziale $(A, B \in \mathbb{C})$					
E > V:	E = V	E < V			
$\psi(x) = Ae^{ikx} + Be^{-ikx}$	$\psi(x) = A + Bx$	$\psi(x) = Ae^{\rho x} + Be^{-\rho x}$			

Stati

Principio 1	Funzione d'onda e densità di probabilità	Trasformata di Fourier	Basi generalizzate
$\mathcal{S} \mapsto \mathcal{H}$	$P(x) = \frac{ \psi(x) ^2}{ \psi(x) ^2}$	$\widetilde{\psi}(p) = \sqrt[\pi]{2\pi\hbar} \int dx \psi(x) e^{-\frac{ipx}{\hbar}}$	$ x\rangle = \xi_x(x) = \delta(x - x_0)$
$\Sigma \mapsto \hat{\psi} := \{\lambda \psi\rangle \lambda \in \mathbb{C} \backslash \{0\} \}$	$P(x) \ge 0, \int \mathrm{d}x P(x) = 1$	$P(p) = \frac{ \psi(p) ^2}{ \psi(p) ^2}$	$ p\rangle = v_p(x) = \sqrt[\pi]{2\pi\hbar} e^{\frac{ipx}{\hbar}}$
		117 (2711	$ \langle x_0 x_0' \rangle = \delta(x_0 - x_0') $ $ \langle p_0 p_0' \rangle = \delta(p_0 - p_0') $
			$\langle p_0 p_0' \rangle = \delta(p_0 - p_0')$

Osservabili

Posizione e impulso Principio 2 Principio 3 Principio 4
$$X\psi(x) = x\psi(x) \qquad \mathcal{A} \mapsto A \qquad A \mid a \rangle = a \mid a \rangle \qquad w(a_k) = \frac{|\langle a_k \mid \psi \rangle|^2}{||\psi||^2} \qquad w(a_k) = \sum_{i=1}^{d_k} \frac{|\langle a_{k,i} \mid \psi \rangle|^2}{||\psi||^2} \qquad \mathrm{d}w(a) = \rho(a) \, \mathrm{d}a = \frac{|\langle a \mid \psi \rangle|^2}{||\psi||^2}$$

$$P\psi(x) = -i\hbar \frac{\mathrm{d}\psi(x)}{\mathrm{d}x} \qquad \langle \mathcal{A} \rangle_{\Sigma} = \frac{\langle \psi \mid A \mid \psi \rangle}{\langle \psi \mid \psi \rangle} \qquad \sigma(\mathcal{A}) = \sigma(A) \qquad |\psi\rangle = \sum_{k=1}^{N} c_k \mid a_k \rangle \qquad |\psi\rangle = \sum_{k=1}^{N} \sum_{i=1}^{d_k} \frac{c_k^i}{|a_k \rangle} \qquad |\psi\rangle = \int \mathrm{d}a \, c(a) \mid a \rangle$$

$$[X, P] = i\hbar \qquad \Delta A = \sqrt{\langle A^2 \rangle - \langle A \rangle^2} \qquad w(a_k) = \frac{|c_k|^2}{||\psi||^2} \qquad w(a_k) = \sum_{i=1}^{d_k} \frac{|c_k^i|^2}{||\psi||^2} \qquad \rho(a) = \frac{|c(a)|^2}{||\psi||^2}$$

Proiettori e misure

Definizione di proiettore
$$(P, \mathcal{D}(P))$$
 Principio 6 Osservabili compatibili P è proiettore $\Leftrightarrow P^{\dagger} = P \wedge P^2 = P$ $|\psi\rangle \rightarrow |\psi'\rangle = \frac{P_{a_k}|\psi\rangle}{\sqrt{\langle\psi|P_{a_k}|\psi\rangle}}$ \mathcal{A}, \mathcal{B} compatibili $\Leftrightarrow [A,B] = 0$ $P_q = \sum_i |\varphi_i\rangle \langle \varphi_i|, \{|\varphi_i\rangle\}$ base ON di \mathcal{H}_q \mathcal{A}, \mathcal{B} compatibili \Leftrightarrow hanno una base di autovettori comuni Per trovare una base di autovettori comuni (sapendo già che gli operatori commutano, e se entrambi hanno degenerazioni):

- 1. Trovo autovalori e autovettori di $A \in B$;
- 2. Autovettori associati ad autovalori non degeneri sono automaticamente autovettori comuni;
- 3. Per autovettori associati ad autovalori degeneri, faccio la prova (applico B a un autovettore degenere di A);
- 4. Se è anche autovettore di B, sono a posto (è autovettore comune);
- 5. Se non lo è:
 - (a) Definisco un nuovo vettore come combinazione lineare degli autovettori della base dell'autospazio degenere in questione;
 - (b) Impongo che questo nuovo vettore sia autovettore di B;
 - (c) Risolvo il sistema di equazioni trovando i coefficienti della combinazione lineare;
 - (d) Per come è stato definito, questo vettore è autovettore sia di A che di B.

Per capire se un insieme di osservabili compatibili costituisce un ICOC:

- 1. Se gli osservabili sono compatibili, esiste una base comune di autovettori;
- 2. A ogni autovettore, associo una label costituita da una lista dei corrispondenti autovalori per ogni osservabile;
- 3. Se **ogni** *label* è unica, l'insieme è un ICOC.

Evoluzione temporale e trasformazioni unitarie

Equazione di Schrödinger Trasformazioni unitarie Operatore di evoluzione temporale Sistema conservativo
$$-i\hbar \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \left| \psi(t) \right\rangle = H(t) \left| \psi(t) \right\rangle \qquad \begin{cases} \left| \psi \right\rangle & \mapsto \left| \psi' \right\rangle = U \left| \psi \right\rangle \\ A & \mapsto A' = UAU^{\dagger} \end{cases} \qquad U(t,t_0) \left| \psi(t_0) \right\rangle = \left| \psi(t) \right\rangle \qquad U(t+\mathrm{d}t,t) = \mathbbm{1} - \frac{i}{\hbar}H(t)\mathrm{d}t \qquad U(t,t_0) = e^{-\frac{i}{\hbar}H(t-t_0)} \end{cases}$$
 Visuale di Heisenberg Equazione di heisenberg
$$\begin{cases} \left| \psi(t) \right\rangle_S = U(\Delta t) \left| \psi(t_0) \right\rangle_S \\ A_S(t) = A_S(0) \end{cases} \qquad \begin{cases} \left| \psi(t) \right\rangle_H = \left| \psi(t_0) \right\rangle_H \\ A_H(t) = U^{\dagger}(\Delta t) A_H(t_0) U(\Delta t) \end{cases} \qquad i\hbar \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} A_H(t) = \left[A_H, H \right]$$

Matrice densità

Stato puro Stato misto Proprietà (stato generico) SOLO PER STATI PURI
$$\rho(t) = |\psi(t)\rangle \, \langle \psi(t)| \qquad \{|\psi_k(t)\rangle\}, \ p_k \qquad \rho^\dagger(t) = \rho(t) \qquad \langle A\rangle_\psi(t) = Tr(\rho(t)A) \qquad \rho^2(t) = \rho(t)$$

$$\rho_{pn}(t) = \langle u_p | \, \rho(t) \, | \, u_n \rangle = \bar{c}_n(t) c_p(t) \qquad \rho(t) = \sum_k p_k \rho_k(t) \qquad Tr(\rho(t)) = 1 \qquad i\hbar \frac{\mathrm{d}\rho(t)}{\mathrm{d}t} = [H(t), \rho(t)] \qquad Tr(\rho^2(t)) = 1$$

Oscillatore armonico

Problema agli autovalori Definizioni utili Nuovo probl. autov. Autostati
$$H \mid \psi \rangle = E \mid \psi \rangle \qquad \hat{X} := \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} X \qquad a = \sqrt{2}(\hat{X} + i\hat{P}) \qquad N \mid \varphi_{\nu}^{i} \rangle = \nu \mid \varphi_{\nu}^{i} \rangle \qquad a \mid n \rangle = \sqrt{n} \mid n - 1 \rangle$$

$$H = \frac{P^{2}}{2m} + \frac{1}{2} m \omega^{2} X^{2} \qquad \hat{P} := \sqrt{m\hbar\omega} P \qquad a^{\dagger} = \sqrt{2}(\hat{X} - i\hat{P}) \qquad E_{\nu} = \hbar\omega \left(\nu + \frac{1}{2}\right) \qquad a^{\dagger} \mid n \rangle = \sqrt{n+1} \mid n+1 \rangle$$

$$Autofunzione n-esima \qquad \hat{H} = \frac{H}{\hbar\omega} = \frac{1}{2}(\hat{X}^{2} + \hat{P}^{2}) \qquad N = a^{\dagger}a \qquad \nu \in \mathbb{N} \qquad [N, a] = -a, \quad [N, a^{\dagger}] = +a^{\dagger}$$

$$u_{n}(x) = \left[\frac{1}{n!2^{n}} \left(\frac{\hbar}{m\omega}\right)^{n}\right]^{\frac{1}{2}} \left(\frac{m\omega}{\pi\hbar}\right)^{\frac{1}{4}} \left[\frac{m\omega}{\hbar}x - \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}x}\right]^{n} e^{-\frac{m\omega}{\hbar}\frac{x^{2}}{2}} \qquad [a, a^{\dagger}] = 1$$