Notazione: $\sqrt[-]{x} := \frac{1}{\sqrt{x}}$

Basi generalizzate		Esiti misure e probabilità (Principio 4)			
$\|x\rangle = \xi_x(x) = \delta(x - x_0)$	$\langle x_0 \| x_0' \rangle = \delta(x_0 - x_0')$	$w(a_k) = \frac{\|\langle a_k \| \psi \rangle\|^2}{\|\|\psi\|\|^2}$	$w(a_k) = \sum_{i=1}^{d_k} \frac{\|\langle a_{k,i} \| \psi \rangle\|^2}{\|\|\psi\|\|^2}$	$\mathrm{d}w(a) = \rho(a)\mathrm{d}a = \frac{\|\langle a \| \psi \rangle\|^2}{\|\|\psi\|\|^2}$	
$\|p\rangle = v_p(x) = \sqrt[-]{2\pi\hbar}\, e^{\frac{ipx}{\hbar}}$	$\langle p_0 \| p_0' \rangle = \delta(p_0 - p_0')$	$\|\psi\rangle = \sum_{k=1}^{N} c_k \|a_k\rangle$	$\|\psi\rangle = \sum_{k=1}^{N} \sum_{i=1}^{d_k} c_k^i \|a_k\rangle$	$\|\psi\rangle = \int \mathrm{d}a\, c(a) \|a\rangle$	
Principio 6	$\|\psi\rangle \to \|\psi'\rangle = \frac{P_{a_k} \|\psi\rangle}{\sqrt{\langle \psi \| P_{a_k} \| \psi \rangle}}$	$w(a_k) = \frac{\|c_k\|^2}{\|\|\psi\|\|^2}$	$w(a_k) = \sum_{i=1}^{d_k} \frac{\|c_k^i\|^2}{\|\|\psi\|\|^2}$	$\rho(a) = \frac{\|c(a)\|^2}{\|\|\psi\|\|^2}$	$P_{a_k} = \|a_k\rangle \langle a_k\|$

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 e 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	$N \|n\rangle = n \|n\rangle$
$\rho(t) = \|\psi(t)\rangle \langle \psi(t)\|$	$\rho^2(t) = \rho(t)$	$\rho(t) = \sum_k p_k \rho_k(t)$	$\rho^\dagger(t) = \rho(t)$ $\quad \langle A \rangle_\psi(t) = Tr(\rho(t) A)$	$a \|n\rangle = \sqrt{n} \|n-1\rangle$
$\rho_{pn}(t) = \langle u_p \| \rho(t) \|u_n\rangle = \bar{c}_n(t) c_p(t)$		Oscillatore armonico	$Tr(\rho(t)) = 1$ $\quad i\hbar \frac{\mathrm{d}\rho(t)}{\mathrm{d}t} = [H(t), \rho(t)]$	$a^\dagger \|n\rangle = \sqrt{n+1} \|n+1\rangle$
		$H = \hbar\omega \left(N + \frac{1}{2}\right)$	$\hat{X} := \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} X$ $\quad a = \sqrt[-]{2}(\hat{X} + i\hat{P})$	$[a, a^\dagger] = 1$
		$N = a^\dagger a$	$\hat{P} := \sqrt[-]{m\hbar\omega} P$ $\quad a^\dagger = \sqrt[-]{2}(\hat{X} - i\hat{P})$	$[N, a^\dagger] = a^\dagger$
		$u_n(x) = \left[\frac{1}{n! 2^n} \left(\frac{\hbar}{m\omega}\right)^n\right]^{\frac{1}{2}} \left(\frac{m\omega}{\pi\hbar}\right)^{\frac{1}{4}} \left[\frac{m\omega}{\hbar} x - \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}x}\right]^n e^{-\frac{m\omega}{\hbar} \frac{x^2}{2}}$		$[N, a] = -a$

Stati

Principio 1

$\mathcal{S} \mapsto \mathcal{H}$

$\Sigma \mapsto \hat{\psi} := \{\lambda \left|\psi\right\rangle \mid \lambda \in \mathbb{C}\backslash\{0\}\}$

Funzione d'onda e densità di probabilità

$P(x) = \frac{|\psi(x)|^2}{||\psi(x)||^2}$

$P(x) \geq 0, \quad \int \mathrm{d}x P(x) = 1$

Trasformata di Fourier

$\widetilde{\psi}(p) = \sqrt{2\pi\hbar} \int \mathrm{d}x \psi(x) e^{-\frac{ipx}{\hbar}}$

$P(p) = \frac{|\psi(p)|^2}{||\psi(p)||^2}$

Basi generalizzate

$\left|x\right\rangle = \xi_x(x) = \delta(x - x_0)$

$\left|p\right\rangle = v_p(x) = \sqrt{2\pi\hbar}\, e^{\frac{ipx}{\hbar}}$

$\left\langle x_0 | x_0' \right\rangle = \delta(x_0 - x_0')$

$\left\langle p_0 | p_0' \right\rangle = \delta(p_0 - p_0')$

Osservabili

Posizione e impulso

$X\psi(x) = x\psi(x)$

$P\psi(x) = -i\hbar \frac{\mathrm{d}\psi(x)}{\mathrm{d}x}$

$[X, P] = i\hbar$

Principio 2

$\mathcal{A} \mapsto A$

$\langle \mathcal{A} \rangle_\Sigma = \frac{\langle \psi | A | \psi \rangle}{\langle \psi | \psi \rangle}$

$\Delta A = \sqrt{\langle A^2 \rangle - \langle A \rangle^2}$

Principio 3

$A \left|a\right\rangle = a \left|a\right\rangle$

$\sigma(\mathcal{A}) = \sigma(A)$

Principio 4

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

$\left|\psi\right\rangle = \sum_{k=1}^{N} c_k \left|a_k\right\rangle$ | $\left|\psi\right\rangle = \sum_{k=1}^{N} \sum_{i=1}^{d_k} c_k^i \left|a_k\right\rangle$ | $\left|\psi\right\rangle = \int \mathrm{d}a\, c(a) \left|a\right\rangle$

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

Proiettori e misure

Definizione di proiettore $(P, \mathcal{D}(P))$

P è proiettore $\Leftrightarrow P^\dagger = P \wedge P^2 = P$

$P_q = \sum_i \left|\varphi_i\right\rangle \left\langle\varphi_i\right|$, $\{\left|\varphi_i\right\rangle\}$ base ON di $\mathcal{H}_q$

Principio 6

$\left|\psi\right\rangle \to \left|\psi'\right\rangle = \frac{P_{a_k} \left|\psi\right\rangle}{\sqrt{\langle \psi | P_{a_k} | \psi \rangle}}$

Osservabili compatibili

$\mathcal{A}, \mathcal{B}$ compatibili $\Leftrightarrow [A, B] = 0$

$\mathcal{A}, \mathcal{B}$ 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 e 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

$-i\hbar \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \left|\psi(t)\right\rangle = H(t) \left|\psi(t)\right\rangle$

Trasformazioni unitarie

$\begin{cases} \left|\psi\right\rangle & \mapsto \left|\psi'\right\rangle = U \left|\psi\right\rangle \\ A & \mapsto A' = UAU^\dagger \end{cases}$

Operatore di evoluzione temporale

$U(t, t_0) \left|\psi(t_0)\right\rangle = \left|\psi(t)\right\rangle \qquad U(t + \mathrm{d}t, t) = \mathbb{1} - \frac{i}{\hbar} H(t) \mathrm{d}t$

Sistema conservativo

$U(t, t_0) = e^{-\frac{i}{\hbar} H(t - t_0)}$

Visuale di Schrödinger

$\begin{cases} \left|\psi(t)\right\rangle_S = U(\Delta t) \left|\psi(t_0)\right\rangle_S \\ A_S(t) = A_S(0) \end{cases}$

Visuale di Heisenberg

$\begin{cases} \left|\psi(t)\right\rangle_H = \left|\psi(t_0)\right\rangle_H \\ A_H(t) = U^\dagger(\Delta t) A_H(t_0) U(\Delta t) \end{cases}$

Equazione di heisenberg

$i\hbar \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} A_H(t) = [A_H, H]$

Matrice densità

Stato puro

$\rho(t) = \left|\psi(t)\right\rangle \left\langle\psi(t)\right|$

$\rho_{pn}(t) = \left\langle u_p\right| \rho(t) \left|u_n\right\rangle = \bar{c}_n(t) c_p(t)$

Stato misto

$\{\left|\psi_k(t)\right\rangle\}, \ p_k$

$\rho(t) = \sum_k p_k \rho_k(t)$

Proprietà (stato generico)

$\rho^\dagger(t) = \rho(t) \qquad \langle A \rangle_\psi(t) = Tr(\rho(t) A)$

$Tr(\rho(t)) = 1 \qquad i\hbar \frac{\mathrm{d}\rho(t)}{\mathrm{d}t} = [H(t), \rho(t)]$

SOLO PER STATI PURI

$\rho^2(t) = \rho(t)$

$Tr(\rho^2(t)) = 1$

Oscillatore armonico

Problema agli autovalori

$H \left|\psi\right\rangle = E \left|\psi\right\rangle$

$H = \frac{P^2}{2m} + \frac{1}{2} m\omega^2 X^2$

Definizioni utili

$\hat{X} := \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} X \qquad a = \sqrt{2}(\hat{X} + i\hat{P})$

$\hat{P} := \sqrt{m\hbar\omega} P \qquad a^\dagger = \sqrt{2}(\hat{X} - i\hat{P})$

$\hat{H} = \frac{H}{\hbar\omega} = \frac{1}{2}(\hat{X}^2 + \hat{P}^2) \qquad N = a^\dagger a$

$[a, a^\dagger] = 1$

Nuovo probl. autov.

$N \left|\varphi_\nu^i\right\rangle = \nu \left|\varphi_\nu^i\right\rangle$

$E_\nu = \hbar\omega \left(\nu + \frac{1}{2}\right)$

$\nu \in \mathbb{N}$

Autostati

$a \left|n\right\rangle = \sqrt{n} \left|n - 1\right\rangle$

$a^\dagger \left|n\right\rangle = \sqrt{n + 1} \left|n + 1\right\rangle$

$[N, a] = -a, \quad [N, a^\dagger] = +a^\dagger$

Autofunzione n-esima

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