

- D2. Le due basi  $\{|a_k\rangle\}_{k=1}^N$  e  $\{|e_k\rangle\}_{k=1}^N$  sono connesse dalla trasformazione  $\hat{T}$ , ovvero  $|a_k\rangle = \hat{T}|e_k\rangle$ ,  $k \in \{1, 2, \dots, N\}$ , la matrice  $T$  rappresenta l'operatore  $\hat{T}$  rispetto alla base  $\{|e_k\rangle\}_{k=1}^N$ , si ha cioè  $\hat{T} \stackrel{e}{\leftarrow} T$ , quindi

$$|a_k\rangle = \hat{T}|e_k\rangle = T_k^j |e_j\rangle, \quad k \in \{1, 2, \dots, N\}.$$

Rispetto alla stessa base possiamo rappresentare i vettori della base degli autovettori, si ha

$$|a_k\rangle = a_{(k)}^j |e_j\rangle, \quad k \in \{1, 2, \dots, N\}.$$

Uguagliando le due espressioni del vettore  $|a_k\rangle$  delle relazioni precedenti, entrambe date da combinazioni dei vettori della stessa base, si ottiene l'identità tra i coefficienti omologhi

$$T_k^j = a_{(k)}^j, \quad j, k \in \{1, 2, \dots, N\},$$

che rappresenta la relazione che si voleva dimostrare.

- D3. Nel caso in cui vi sia degenerazione e quindi si abbiano solo  $M < N$  autovalori distinti  $\{\mu_j\}_{j=1}^M$ , con ordini di degenerazione  $\{m_j\}_{j=1}^M \subset \mathbb{N}$ , si hanno i raggruppamenti:

$$\mu_j = \alpha_{m_1+\dots+m_{j-1}+1} = \alpha_{m_1+\dots+m_{j-1}+1} = \dots = \alpha_{m_1+\dots+m_j}, \quad \forall j \in \{1, 2, \dots, M\}.$$

La rappresentazione spettrale diventa

$$\begin{aligned} \hat{A} &= \sum_{k=1}^N \alpha_k \hat{P}_{(k)} = \mu_1 (\hat{P}_{(1)} + \dots + \hat{P}_{(m_1)}) + \mu_2 (\hat{P}_{(m_1+1)} + \dots + \hat{P}_{(m_1+m_2)}) \\ &\quad + \dots + \mu_M (\hat{P}_{(N-m_M+1)} + \dots + \hat{P}_{(N)}) \\ &= \sum_{j=1}^M \mu_j \hat{Q}_{(j)}, \end{aligned}$$

dove gli operatori  $\{\hat{Q}_{(j)}\}_{j=1}^M$  sono proiettori in quanto **somme di proiettori ortogonali**. Inoltre coprono tutto lo spazio poiché lo loro somma coincide con la somma di tutti i proiettori  $\{\hat{P}_{(k)}\}_{k=1}^N$ .

- D4. Dato il polinomio  $p(x) = \sum_{h=0}^n p_h x^h$ , di grado  $n \in \mathbb{N}$  e con coefficienti complessi  $\{p_h\}_{h=0}^n \subset \mathbb{C}$ , l'operatore  $\hat{p}(\hat{A})$  sarà la combinazione

$$\hat{p}(\hat{A}) = \sum_{h=0}^n p_h \hat{A}^h.$$

Per calcolare le potenze intere di  $\hat{A}$  usiamo: la rappresentazione spettrale dell'operatore, l'ortogonalità e l'idempotenza dei proiettori, si ottiene quindi

$$\hat{A}^h = \left( \sum_{j=1}^M \mu_j \hat{Q}_{(j)} \right)^h = \sum_{j=1}^M \mu_j^h \hat{Q}_{(j)}^h = \sum_{j=1}^M \mu_j^h \hat{Q}_{(j)}.$$

Ne consegue che l'operatore polinomio ha la rappresentazione desiderata

$$\hat{p}(\hat{A}) = \sum_{j=1}^M \underbrace{\sum_{h=0}^n p_h \mu_j^h}_{p(\mu_j)} \hat{Q}_{(j)} = \sum_{j=1}^M p(\mu_j) \hat{Q}_{(j)}.$$

D5. Cerchiamo un polinomio  $q_k(x)$  tale che

$$q_k(\mu_j) = \delta_{kj}, \quad \forall k, j \in \{1, 2, \dots, N\},$$

ovvero si deve azzerare in corrispondenza degli  $(M-1)$  valori  $\mu_j$ , con  $j \in \{1, 2, \dots, k-1, k+1, \dots, M\}$ . Possiamo quindi definire un polinomio  $p_k(x)$  di grado  $(M-1)$  che abbia come zeri semplici gli autovalori richiesti e normalizzarlo per far sì che sia uguale ad uno in  $\mu_k$ , cioè

$$p_k(x) = \prod_{j \neq k} (x - \mu_j), \quad q_k(x) = \frac{p_k(x)}{p_k(\mu_k)} = \prod_{j \neq k} \frac{x - \mu_j}{\mu_k - \mu_j}.$$

L'operatore che si ottiene valutando il polinomio in  $\hat{A}$  coincide con il  $k$ -esimo proiettore  $\hat{Q}_{(k)}$ , come volevasi dimostrare, infatti

$$\hat{q}_k(\hat{A}) = \sum_{j=1}^M q_k(\mu_j) \hat{Q}_{(j)} = \sum_{j=1}^M \delta_{kj} \hat{Q}_{(j)} = \hat{Q}_{(k)}, \quad \forall k \in \{1, 2, \dots, M\}.$$

### Invarianti degli operatori diagonalizzabili

Consideriamo un operatore diagonalizzabile  $\hat{A} : E_N \rightarrow E_N$ , con autovalori  $\{\alpha_k\}_{k=1}^N$  e autovettori  $\{|a_k\rangle\}_{k=1}^M$ . L'insieme degli autovettori rappresenta una base dello spazio vettoriale  $E_N$ , rispetto alla quale l'operatore ha la rappresentazione diagonale

$$A_k^m = \alpha_k \delta_k^m \quad \implies \quad A = \begin{pmatrix} \alpha_1 & 0 & \dots & 0 \\ 0 & \alpha_2 & \dots & 0 \\ \vdots & \vdots & & \vdots \\ 0 & 0 & \dots & \alpha_N \end{pmatrix}.$$

Lo **spettro discreto** di un operatore, così come il **determinante** e la **traccia** sono **invarianti**, non dipendono, cioè, dalla rappresentazione e valgono le seguenti relazioni:

$$\text{Tr}(A) = \sum_{k=1}^N \alpha_k, \quad \det(A) = \prod_{k=1}^N \alpha_k.$$

Nel caso banale di un operatore di dimensione due, ovvero con range di dimensione due, le relazioni precedenti sono sufficienti a determinare gli autovalori.

L'operatore aggiunto  $\hat{A}^\dagger : E_N \rightarrow E_N$  dell'operatore diagonalizzabile  $\hat{A}$  ha gli stessi autovettori, mentre gli autovalori relativi sono i complessi coniugati di quelli di  $\hat{A}$ . Ciò si evince dalla rappresentazione spettrale di  $\hat{A}^\dagger$ , che si ottiene facendo l'aggiunto hermitiano della rappresentazione spettrale dell'operatore origina  $\hat{A}$

$$\hat{A}^\dagger = \left( \sum_{k=1}^N \alpha_k \hat{P}_{(k)} \right)^\dagger = \sum_{k=1}^N \alpha_k^* \hat{P}_{(k)},$$

ne consegue che, avendo gli stessi proiettori, gli autovettori sono gli stessi, mentre gli autovalori sono i complessi coniugati, si hanno quindi le equazioni agli autovalori

$$\hat{A}^\dagger |a_k\rangle = \alpha_k^* |a_k\rangle.$$

## 2.28 Operatori normali

Un operatore limitato  $\hat{A}$  si dice **normale**  $\stackrel{\text{def.}}{\iff} [\hat{A}, \hat{A}^\dagger] = 0$ , cioè se commuta con il suo aggiunto.

**Teorema sugli operatori normali.** Un operatore limitato  $\hat{A} : E_N \rightarrow E_N$  ammette un insieme ON di autovettori  $\{|u_k\rangle\}_{k=1}^N \iff$  è un operatore normale.

**Dim.:** ( $\implies$ ) Sia  $\{|a_k\rangle\}_{k=1}^N$  un insieme ON di autovettori di  $\hat{A}$  con autovalori  $\{\alpha_k\}_{k=1}^N$ , si hanno quindi, per lo stesso operatore  $\hat{A}$  e per il suo aggiunto  $\hat{A}^\dagger$ , le equazioni agli autovalori

$$\hat{A}|a_k\rangle = \alpha_k|a_k\rangle, \quad \hat{A}^\dagger|a_k\rangle = \alpha_k^*|a_k\rangle, \quad \forall k \in \{1, 2, \dots, N\}.$$

Consideriamo l'azione dell'operatore commutatore sui vettori  $\{|a_k\rangle\}_{k=1}^N$ , che rappresentano una base ON di  $E_N$ ,

$$\begin{aligned} [\hat{A}, \hat{A}^\dagger]|a_k\rangle &= \hat{A}\hat{A}^\dagger|a_k\rangle - \hat{A}^\dagger\hat{A}|a_k\rangle \\ &= \alpha_k^*\hat{A}|a_k\rangle - \alpha_k\hat{A}^\dagger|a_k\rangle \\ &= \alpha_k^*\alpha_k|a_k\rangle - \alpha_k\alpha_k^*|a_k\rangle = |0\rangle, \quad \forall k \in \{1, 2, \dots, N\}, \end{aligned}$$

ovvero l'operatore commutatore è nullo.

**Dim.:** ( $\impliedby$ ) Dimostriamo solo il caso in cui non c'è degenerazione, ovvero si hanno  $N$  autovalori distinti. Avendo per ipotesi che l'operatore  $\hat{A}$  è normale si dimostra che esiste un insieme ON di autovettori. Sia  $\{|a_k\rangle\}_{k=1}^N$  l'insieme degli autovettori di  $\hat{A}$  con autovalori  $\{\alpha_k\}_{k=1}^N$ , si ha quindi

$$\hat{A}|a_k\rangle = \alpha_k|a_k\rangle, \quad \forall k \in \{1, 2, \dots, N\}.$$

Per ipotesi il commutatore di  $\hat{A}$  e  $\hat{A}^\dagger$  è nullo quindi,  $\forall k \in \{1, 2, \dots, N\}$ ,

$$\begin{aligned} |0\rangle &= [\hat{A}, \hat{A}^\dagger]|a_k\rangle = \hat{A}\hat{A}^\dagger|a_k\rangle - \hat{A}^\dagger\hat{A}|a_k\rangle = \hat{A}\hat{A}^\dagger|a_k\rangle - \alpha_k\hat{A}^\dagger|a_k\rangle \\ &\quad \downarrow \\ &= \hat{A}\hat{A}^\dagger|a_k\rangle - \alpha_k\hat{A}^\dagger|a_k\rangle. \end{aligned}$$

Ciò implica che gli  $N$  vettori  $\hat{A}^\dagger|a_k\rangle$  sono autovettori di  $\hat{A}$  relativi agli stessi autovalori  $\{\alpha_k\}_{k=1}^N$ , sono cioè proporzionali agli omologhi dell'insieme  $\{|a_k\rangle\}_{k=1}^N$ . Esiste un insieme di coefficienti  $\{\rho_k\}_{k=1}^N$ , tale che

$$\hat{A}^\dagger|a_k\rangle = \rho_k|a_k\rangle, \quad \forall k \in \{1, 2, \dots, N\},$$

questa è l'equazione agli autovalori per  $\hat{A}^\dagger$ , che ha quindi gli stessi autovettori di  $\hat{A}$ . Dimostriamo che gli autovalori di  $\hat{A}^\dagger$  sono i complessi coniugati di quelli di  $\hat{A}$ . Consideriamo, per l'operatore  $\hat{A}$ , l'equazione per il generico,  $k$ -esimo, autovalore in forma duale e moltiplichiamo, a destra, per il ket  $|a_k\rangle$ , mentre, per l'aggiunto  $\hat{A}^\dagger$ , l'equazione "diretta" e moltiplichiamo a sinistra per il bra  $\langle a_k|$ ,

$$\begin{aligned} \langle a_k|\hat{A}^\dagger &= \alpha_k^*\langle a_k| & \hat{A}^\dagger|a_k\rangle &= \rho_k|a_k\rangle \\ \langle a_k|\hat{A}^\dagger|a_k\rangle &= \alpha_k^*\langle a_k|a_k\rangle & \langle a_k|\hat{A}^\dagger|a_k\rangle &= \rho_k\langle a_k|a_k\rangle, \end{aligned}$$

sottraendo membro a membro e sfruttando la condizione:  $|a_j\rangle \neq |0\rangle$  e quindi  $\langle a_j|a_j\rangle > 0$ ,  $\forall j \in \{1, 2, \dots, N\}$ , si ha

$$0 = (\alpha_k^* - \rho_k)\langle a_k|a_k\rangle \implies \alpha_k^* = \rho_k, \quad \forall k \in \{1, 2, \dots, N\}.$$

In definitiva gli operatori  $\hat{A}$  e  $\hat{A}^\dagger$  hanno gli stessi autovettori  $\{|a_k\rangle\}_{k=1}^N$  con autovalori, rispettivamente,  $\{\alpha_k\}_{k=1}^N$  e  $\{\alpha_k^*\}_{k=1}^N$ . Dalle due equazioni agli autovalori  $k$ -esima e  $j$ -esima,  $\forall k, j \in \{1, 2, \dots, N\}$ , moltiplicate rispettivamente per  $\langle a_j|$  e  $\langle a_k|$  si ottengono le identità

$$\begin{aligned} \hat{A}|a_k\rangle &= \alpha_k|a_k\rangle & \hat{A}^\dagger|a_j\rangle &= \alpha_j^*|a_j\rangle \\ \langle a_j|\hat{A}|a_k\rangle &= \alpha_k\langle a_j|a_k\rangle & \langle a_k|\hat{A}^\dagger|a_j\rangle &= \alpha_j^*\langle a_k|a_j\rangle. \end{aligned}$$

Sottraiamo alla prima la complessa coniugata della seconda

$$0 = (\alpha_k - \alpha_j)\langle a_j|a_k\rangle, \quad \forall k, j \in \{1, 2, \dots, N\},$$

avendo che  $\alpha_k \neq \alpha_j$  se  $k \neq j$ , si ottiene la condizione di ortogonalità desiderata

$$\langle a_j|a_k\rangle = \delta_{jk}\langle a_j|a_j\rangle, \quad \forall k, j \in \{1, 2, \dots, N\}.$$

Infine, possiamo normalizzare i vettori  $|a\rangle_k$  definendo i vettori

$$|u_k\rangle = \frac{|a_k\rangle}{\sqrt{\langle a_k|a_k\rangle}},$$

che costituiscono l'insieme ON  $\{|u_k\rangle\}_{k=1}^N$ .

#### Esempi di operatori normali

- Gli **operatori hermitiani** sono operatori normali, sia  $\hat{H}$  hermitiano

$$[\hat{H}, \hat{H}^\dagger] = [\hat{H}, \hat{H}] = 0.$$

- Gli **operatori unitari** sono anch'essi operatori normali, infatti, sia  $\hat{U}$  unitario, quindi tale che:  $\hat{U}\hat{U}^\dagger = \hat{U}^\dagger\hat{U} = \hat{I}$ , allora

$$[\hat{U}, \hat{U}^\dagger] = \hat{U}\hat{U}^\dagger - \hat{U}^\dagger\hat{U} = \hat{I} - \hat{I} = 0.$$

#### Rappresentazione spettrale con basi ortonormali

Sia  $\hat{A} : E_N \rightarrow E_N$  un operatore normale che, quindi, ammette un insieme ON di autovettori  $\{|a_k\rangle\}_{k=1}^N$ , che rappresenta una base di  $E_N$  e verifica la relazione di completezza

$$\sum_{k=1}^N |a_k\rangle\langle a_k| = \hat{I}.$$

Si ha allora che

$$\hat{A} = \hat{A}\hat{I} = \hat{A} \sum_{k=1}^n |a_k\rangle\langle a_k| = \sum_{k=1}^n \hat{A}|a_k\rangle\langle a_k| = \sum_{k=1}^n \lambda_k |a_k\rangle\langle a_k|.$$

Questa è la rappresentazione spettrale dell'operatore normale  $\hat{A}$ , l'insieme dei proiettori ortogonali è quindi

$$\{\hat{P}_{(k)} = |a_k\rangle\langle a_k|\}_{k=1}^N.$$

### 2.28.1 Funzione di un operatore

La nozione di funzione di un operatore o funzione operatoriale generalizza quella di polinomio operatoriale già visto. Consideriamo una funzione  $f(z)$  analitica nell'origine e quindi ivi sviluppabile in serie di Taylor con raggio di convergenza  $R$ , che si ottiene con la formula di Cauchy-Hadamard, cioè

$$f(z) = \sum_{k=0}^{\infty} f_k z^k, \quad |z| < R = \left( \limsup_{k \rightarrow \infty} |f_k|^{1/k} \right)^{-1}.$$

Generalizzando quanto visto per un polinomio, si ha che la funzione operatoriale dell'operatore  $\hat{A} : E_N \rightarrow E_N$  è, almeno formalmente esprimibile con una serie analoga,

$$\hat{f}(\hat{A}) = \sum_{k=0}^{\infty} f_k \hat{A}^k,$$

con l'ovvia condizione di convergenza:  $\|\hat{A}\| < R$ . Consideriamo il caso in cui  $\hat{A}$  sia diagonalizzabile allora, valgono, per lo stesso operatore e per la sua potenza  $h$ -esima, con  $h \in \mathbb{N}$ , le rappresentazioni spettrali

$$\hat{A} = \sum_{j=1}^M \mu_j \hat{Q}_{(j)}, \quad \hat{A}^h = \sum_{j=1}^M \mu_j^h \hat{Q}_{(j)}.$$

Se gli  $M$  autovalori distinti  $\{\mu_j\}_{j=1}^M$ , sono tali da verificare la condizione

$$|\mu_j| < R, \quad \forall j \in \{1, 2, \dots, M\},$$

allora la funzione operatoriale è

$$\hat{f}(\hat{A}) = \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{k=0}^n f_k \hat{A}^k = \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{k=0}^n f_k \sum_{j=1}^M \mu_j^k \hat{Q}_{(j)} = \sum_{j=1}^M \underbrace{\lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{k=0}^n f_k \mu_j^k}_{f(\mu_j)} \hat{Q}_{(j)} = \sum_{j=1}^M f(\mu_j) \hat{Q}_{(j)}.$$

L'operatore  $\hat{f}(\hat{A})$  ha gli stessi autovettori di  $\hat{A}$ , gli autovalori, invece, sono le immagini tramite  $f(z)$  di quelli dello stesso operatore  $\hat{A}$ . Ovvero si hanno le equazioni agli autovalori

$$\hat{A}|a_j\rangle = \mu_j|a_j\rangle \quad \Longrightarrow \quad \hat{f}(\hat{A})|a_j\rangle = f(\mu_j)|a_j\rangle, \quad \forall j \in \{1, 2, \dots, N\}.$$

### 2.29 Osservabili in Meccanica Quantistica

In meccanica quantistica si definiscono **osservabili** di un sistema fisico tutte le proprietà dello stesso sistema, come: l'energia, il momento, la posizione, ecc., che possono essere **misurate**, ovvero, cui è possibile associare **quantità reali**. Le osservabili sono "rappresentate" da **operatori hermitiani** che agiscono su **spazi di Hilbert**.

Sia  $\hat{H} : E_N \rightarrow E_N$  un operatore hermitiano, quindi normale, e  $\{|\phi_k\rangle\}_{k=1}^N$  una base ON dello spazio vettoriale  $E_N$  composta da autovettori di  $\hat{H}$ , con autovalori  $\{\lambda_k\}_{k=1}^N$ , quindi:

$$\hat{H}|\phi_k\rangle = \lambda_k|\phi_k\rangle, \quad \langle\phi_k|\phi_j\rangle = \delta_j^k, \quad \forall k, j \in \{1, 2, \dots, N\}.$$

Gli autovalori sono gli unici risultati possibili della misura della grandezza corrispondente all'operatore  $\hat{H}$  effettuata su un dato sistema fisico.

Se il sistema fisico si trova in uno stato generico caratterizzato dal vettore  $|\psi\rangle \in E_N$ , l'ampiezza di probabilità di ottenere il valore  $\lambda_k$  da una misura della grandezza caratterizzata dall'operatore  $\hat{H}$ , ovvero di far **collassare il sistema nell'autostato**  $|\phi_k\rangle$  **corrispondente di**  $\hat{H}$ , coincide con la componente,  $c^k = \langle \phi_k | \psi \rangle$ , "lungo"  $|\phi_k\rangle$  del vettore  $|\psi\rangle$ . In generale, se indichiamo con  $|\psi_i\rangle$  e  $|\psi_f\rangle$  due possibili stati per uno stesso sistema, l'ampiezza di probabilità,  $\mathcal{A}(i \rightarrow f)$ , di transizione  $|\psi_i\rangle \rightarrow |\psi_f\rangle$  è data da:  $\mathcal{A}(i \rightarrow f) = \langle \psi_f | \psi_i \rangle$  e la probabilità si ottiene come modulo quadro, cioè

$$P(i \rightarrow f) = |\langle \psi_f | \psi_i \rangle|^2.$$

Questa quantità è reale e, normalizzando ad uno gli stati  $|\psi_i\rangle$  e  $|\psi_f\rangle$ , si ha, come è naturale aspettarsi, che la probabilità è limitata superiormente dalla "certezza",  $P = 1$ , infatti

$$P(i \rightarrow f) = |\langle \psi_f | \psi_i \rangle|^2 \leq \|\psi_i\|^2 \|\psi_f\|^2 = 1.$$

Ne consegue che la probabilità che il sistema passi da uno stato generico  $|\psi\rangle$  ad un autostato  $|\phi_k\rangle$  di  $\hat{H}$ , in cui, cioè, il valore della grandezza fisica associata è ben definito e uguale all'autovalore corrispondente  $\lambda_k$ , è

$$P(\psi \rightarrow \phi_k) = |\langle \phi_k | \psi \rangle|^2 = |c^k|^2.$$

La probabilità di ottenere uno qualsiasi dei possibili valori  $\{\lambda_k\}_{k=1}^N$  deve essere uno, ovvero la certezza, infatti, grazie alla relazione di completezza della base ON  $\{|\phi_k\rangle\}_{k=1}^N$  e alla normalizzazione di  $|\psi\rangle$ , si ha

$$\sum_{k=1}^N |c^k|^2 = \sum_{k=1}^N \langle \psi | \phi_k \rangle \langle \phi_k | \psi \rangle = \langle \psi | \psi \rangle = 1.$$

Si chiama **valore di aspettazione** di una data osservabile,  $\hat{H}$ , in uno stato  $|\psi\rangle$  la quantità

$$\langle \hat{H} \rangle_\psi \equiv \langle \psi | \hat{H} | \psi \rangle = \langle \phi_j | \hat{H} | \phi_k \rangle c^{j*} c^k = \langle \phi_j | \phi_k \rangle c^{j*} c^k \lambda_k = \sum_{k=1}^N |c^k|^2 \lambda_k.$$

Si può interpretare come una media di tutti i valori possibili pesata con le probabilità di occorrenza. Se l'operatore  $\hat{H}$  è hermitiano i valori di aspettazione sono reali.