



Quantum control and resource theories

Giovanni GRAMEGNA

ATTIVITÀ DEL PRIMO ANNO

17 ottobre 2018

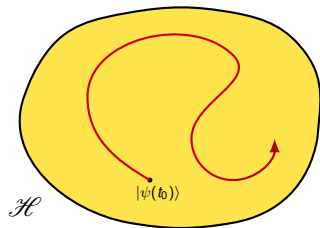
Dynamically induced superselection rules

L'evoluzione di un sistema è generata dalla sua Hamiltoniana H .

Quantum
Control

Formule
prodotto

Resource
theories



Dynamically induced superselection rules

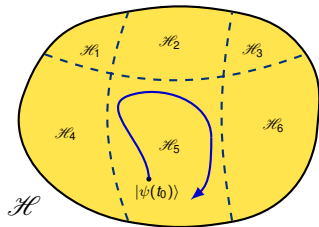
L'evoluzione di un sistema è generata dalla sua Hamiltoniana H .

- Obiettivo: indurre regole di superselezione nella dinamica che permettano di ottenere una evoluzione controllata

$$H \rightarrow H_Z = \sum_{\mu} P_{\mu} H P_{\mu}, \quad \mathcal{H} = \bigoplus_{\mu} \mathcal{H}_{\mu}, \quad \mathcal{H}_{\mu} = P_{\mu} \mathcal{H}$$

dove P_{μ} sono i proiettori sui sottospazi di superselezione: $P_{\mu} \mathcal{H} = \mathcal{H}_{\mu}$.

Due tecniche di controllo:



Dynamically induced superselection rules

Quantum
Control

Formule
prodotto

Resource
theories

L'evoluzione di un sistema è generata dalla sua Hamiltoniana H .

- Obiettivo: indurre regole di superselezione nella dinamica che permettano di ottenere una evoluzione controllata

$$H \rightarrow H_Z = \sum_{\mu} P_{\mu} H P_{\mu}, \quad \mathcal{H} = \bigoplus_{\mu} \mathcal{H}_{\mu}, \quad \mathcal{H}_{\mu} = P_{\mu} \mathcal{H}$$

dove P_{μ} sono i proiettori sui sottospazi di superselezione: $P_{\mu} \mathcal{H} = \mathcal{H}_{\mu}$.

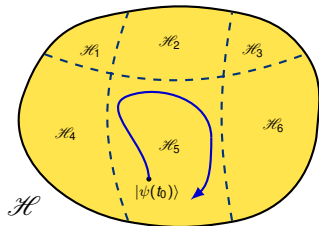
Due tecniche di controllo:

- **Strong continuous coupling**

Accoppiare il sistema con un potenziale di controllo V :

$$H \rightarrow H + KV$$

con $V = \sum_{\mu} \lambda_{\mu} P_{\mu}$ e $K \rightarrow \infty$.



Dynamically induced superselection rules

Quantum
Control

Formule
prodotto

Resource
theories

L'evoluzione di un sistema è generata dalla sua Hamiltoniana H .

- Obiettivo: indurre regole di superselezione nella dinamica che permettano di ottenere una evoluzione controllata

$$H \rightarrow H_Z = \sum_{\mu} P_{\mu} H P_{\mu}, \quad \mathcal{H} = \bigoplus_{\mu} \mathcal{H}_{\mu}, \quad \mathcal{H}_{\mu} = P_{\mu} \mathcal{H}$$

dove P_{μ} sono i proiettori sui sottospazi di superselezione: $P_{\mu} \mathcal{H} = \mathcal{H}_{\mu}$.

Due tecniche di controllo:

- **Strong continuous coupling**

Accoppiare il sistema con un potenziale di controllo V :

$$H \rightarrow H + KV$$

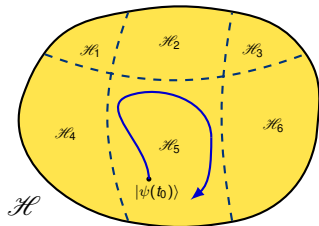
con $V = \sum_{\mu} \lambda_{\mu} P_{\mu}$ e $K \rightarrow \infty$.

- **Bang-Bang decoupling**

Applicare impulsi istantanei ad alta frequenza al sistema:

$$U_n(t) = \left(U_{\text{kick}} e^{-i \frac{t}{n} H} \right)^n$$

con $U_{\text{kick}} = \sum_{\mu} e^{-i \lambda_{\mu}} P_{\mu}$ e $n \rightarrow \infty$.



Dynamical decoupling

Evoluzione impulsata:



Kick Unitario

$$U_{\text{kick}} = \sum_{\mu} e^{-i\lambda_{\mu}} P_{\mu}$$

Quantum
Control

Formule
prodotto

Resource
theories

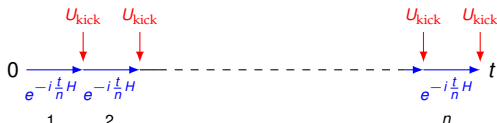
Dynamical decoupling

Quantum
Control

Formule
prodotto

Resource
theories

Evoluzione impulsata:



Kick Unitario

$$U_{\text{kick}} = \sum_{\mu} e^{-i\lambda_{\mu}} P_{\mu}$$

Idea del metodo: supponendo che $U_{\text{kick}}^m = \mathbb{I}$ per qualche $m \in \mathbb{N}$, per $n = km$ si avrà che:

$$U_n(t) = e^{-i \frac{t}{n} H_{n-1}} \dots e^{-i \frac{t}{n} H_1} e^{-i \frac{t}{n} H_0}$$

dove:

$$H_{\ell} = U_{\text{kick}}^{\dagger \ell} H U_{\text{kick}}^{\ell}$$

è l'Hamiltoniana "ruotata" con il kick

Dynamical decoupling

Quantum
Control

Formule
prodotto

Resource
theories

Evoluzione impulsata:



Kick Unitario

$$U_{\text{kick}} = \sum_{\mu} e^{-i\lambda_{\mu}} P_{\mu}$$

Idea del metodo: supponendo che $U_{\text{kick}}^m = \mathbb{I}$ per qualche $m \in \mathbb{N}$, per $n = km$ si avrà che:

$$U_n(t) = e^{-i \frac{t}{n} H_{n-1}} \dots e^{-i \frac{t}{n} H_1} e^{-i \frac{t}{n} H_0}$$

dove:

$$H_{\ell} = U_{\text{kick}}^{\dagger \ell} H U_{\text{kick}}^{\ell}$$

è l'Hamiltoniana "ruotata" con il kick

Dynamical decoupling

Evoluzione impulsata:



Kick Unitario

$$U_{\text{kick}} = \sum_{\mu} e^{-i\lambda_{\mu}} P_{\mu}$$

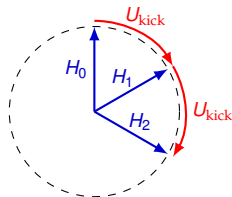
Idea del metodo: supponendo che $U_{\text{kick}}^m = \mathbb{I}$ per qualche $m \in \mathbb{N}$, per $n = km$ si avrà che:

$$U_n(t) = e^{-i \frac{t}{n} H_{n-1}} \dots e^{-i \frac{t}{n} H_1} e^{-i \frac{t}{n} H_0}$$

dove:

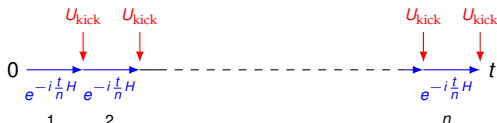
$$H_{\ell} = U_{\text{kick}}^{\dagger \ell} H U_{\text{kick}}^{\ell}$$

è l'Hamiltoniana "ruotata" con il kick



Dynamical decoupling

Evoluzione impulsata:



Kick Unitario

$$U_{\text{kick}} = \sum_{\mu} e^{-i\lambda_{\mu}} P_{\mu}$$

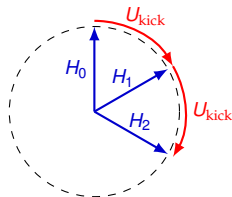
Idea del metodo: supponendo che $U_{\text{kick}}^m = \mathbb{I}$ per qualche $m \in \mathbb{N}$, per $n = km$ si avrà che:

$$U_n(t) = e^{-i\frac{t}{n}H_{n-1}} \dots e^{-i\frac{t}{n}H_1} e^{-i\frac{t}{n}H_0}$$

dove:

$$H_{\ell} = U_{\text{kick}}^{\dagger \ell} H U_{\text{kick}}^{\ell}$$

è l'Hamiltoniana “ruotata” con il kick



Si sta realizzando una sorta di “media effettiva”:

$$\bar{H} = \frac{1}{n} \sum_{\ell=0}^{n-1} H_{\ell} = \frac{1}{n} \sum_{\ell=0}^{n-1} U_{\text{kick}}^{\dagger \ell} H U_{\text{kick}}^{\ell} = \dots = \sum_{\mu} P_{\mu} H P_{\mu} = H_Z \quad (n = km)$$

$[H_Z, U_{\text{kick}}] = 0$, solo la parte diagonale nel kick sopravvive nel limite, mentre $H_{od} = H - H_Z$ (che soddisfa $[H_{od}, U_{\text{kick}}] \neq 0$) viene mediata a zero.

Accoppiamento continuo

$$U_K(t) = e^{-it(KV+H)} = e^{-itKV} e^{-itHz} + \mathcal{O}\left(\frac{1}{K}\right), \quad K \rightarrow \infty$$

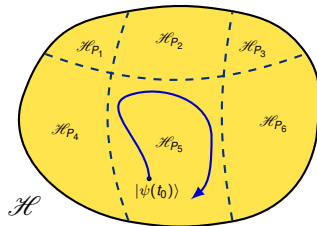
Evoluzione impulsata

$$U_n(t) = \left(e^{-itV} e^{-i\frac{t}{n}H} \right)^n = e^{-itnV} e^{-itHz} + \mathcal{O}\left(\frac{1}{n}\right), \quad n \rightarrow \infty$$

Si possono confrontare considerando una situazione intermedia

Situazione intermedia

$$U_{n,K}(t) = \left(e^{-i\frac{t}{n}KV} e^{-i\frac{t}{n}H} \right)^n$$



Accoppiamento continuo

$$U_K(t) = e^{-it(KV+H)} = e^{-itKV} e^{-itHz} + \mathcal{O}\left(\frac{1}{K}\right), \quad K \rightarrow \infty$$

Evoluzione impulsata

$$U_n(t) = \left(e^{-itV} e^{-i\frac{t}{n}H}\right)^n = e^{-itnV} e^{-itHz} + \mathcal{O}\left(\frac{1}{n}\right), \quad n \rightarrow \infty$$

Si possono confrontare considerando una situazione intermedia

Situazione intermedia

$$U_{n,K}(t) = \left(e^{-i\frac{t}{n}KV} e^{-i\frac{t}{n}H}\right)^n$$

Formula di Trotter ($n \rightarrow \infty$):

$$\left(e^{\frac{A}{n}} e^{\frac{B}{n}}\right)^n = e^{A+B} + \mathcal{O}\left(\frac{1}{n}\right)$$

Casi particolari:

- $K(n) = K_0 \Rightarrow$ Caso continuo
- $K(n) = n \Rightarrow$ Evoluzione impulsata
- $K(n) = n^\alpha$, $0 < \alpha < 1$ situazione intermedia

Risultati analitici $K_\alpha(n) = n^\alpha$

Utilizzando una tecnica simile al controllo impulsato:

Controllo per $K_\alpha(n)$ $0 < \alpha < 1$

$$\left(e^{-i\frac{t}{n}K_\alpha(n)V} e^{-i\frac{t}{n}H} \right)^n - e^{-it(K_\alpha(n)V+H_Z)} = O\left(\frac{1}{K_\alpha(n)}\right) \quad n \rightarrow \infty$$

Sappiamo inoltre che:

Strong Continuous Coupling

$$e^{-it(K_\alpha(n)V+H)} - e^{-it(K_\alpha V+H_Z)} = O\left(\frac{1}{K_\alpha(n)}\right) \quad n \rightarrow \infty$$

Mettendo insieme i due risultati otteniamo:

Formula prodotto generalizzata $0 < \alpha < 1$

$$\left(e^{-i\frac{t}{n}K_\alpha(n)V} e^{-i\frac{t}{n}H} \right)^n - e^{-it(K_\alpha(n)V+H)} = O\left(\frac{1}{K_\alpha(n)}\right) \quad n \rightarrow \infty$$

Trotter H.F., Proc. Amer. Math. Soc. **10**, 545-551 (1959)

Feynman R.P., Reviews of Modern Physics. **20**, 367-387 (1948)

- Una **Resource Theory** è definita da restrizioni sul set di operazioni che è possibile effettuare su di un sistema.

- *Free states*: ottenibili con le operazioni permesse
- *Resource states*: non ottenibili con le operazioni permesse.

Scopo: determinazione di leggi che regolino la conversione tra resource states

- **Noisy operations.** Operazioni permesse: $\rho \in \mathcal{S}(\mathcal{H}_1) \mapsto \mathcal{E}(\rho) \in \mathcal{S}(\mathcal{H}_2)$ del tipo:

$$\mathcal{E}(\rho) = \text{Tr}_b \left[U \left(\rho \otimes \frac{\mathbb{I}_a}{d_a} \right) U^\dagger \right]$$

ovvero è possibile:

- Aggiungere stati uniformi di dimensioni arbitrarie
- Effettuare trasformazioni unitarie sul sistema complessivo
- Scartare qualsiasi sottosistema (marginalizzare)

Lo stato uniforme è l'unico *free state*, qualsiasi stato non uniforme è una risorsa.

- Conversioni esatte \Leftrightarrow **Maggiorazione**, ovvero: $\rho \xrightarrow{\mathcal{N}} \sigma \Leftrightarrow \lambda(\rho) \succ \lambda(\sigma)$ dove:

$$x \succ y \iff \sum_{k=1}^{\ell} x_k^\downarrow \geq \sum_{k=1}^{\ell} y_k^\downarrow \quad \forall \ell = 1, \dots, n$$

Tale relazione ha importanza anche nella resource theory dell'entanglement.

Resource theory dell'entanglement:

- Operazioni permesse: comunicazione classica e operazioni locali sugli stati di sistemi multipartiti (LOCC operations)
- Free states: stati separabili, es: $|\Psi\rangle = |\chi\rangle \otimes |\varphi\rangle$
- Resource states: stati entanglati, es: $|\Psi\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|\chi_1\rangle \otimes |\varphi_1\rangle + |\chi_2\rangle \otimes |\varphi_2\rangle)$

Si trova¹ che la conversione *deterministica* è determinata dalla maggiorazione:

$$|\psi\rangle \rightarrow |\phi\rangle \iff \lambda(\Psi) \prec \lambda(\Phi),$$

dove $\lambda(\Psi) = \lambda(\text{Tr}_B[|\Psi\rangle\langle\Psi|])$.

Per una conversione non deterministica, la probabilità di successo è data da²:

$$P(\Psi \rightarrow \Phi) = \min_{\ell=1, \dots, n} \frac{\sum_{k=\ell}^n \lambda_k^\downarrow(\Psi)}{\sum_{k=\ell}^n \lambda_k^\downarrow(\Phi)}$$

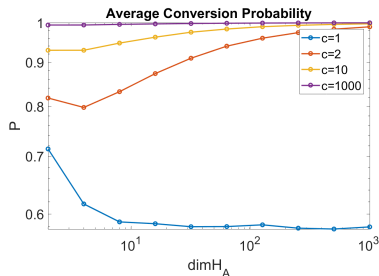
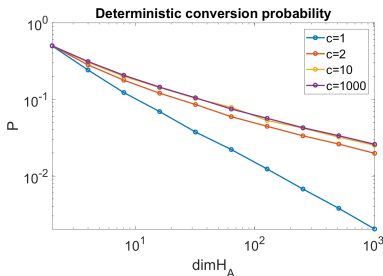
¹Nielsen M.A., Phys. Rev. Lett. **83**, 436-439 (1999)

²Vidal G., Phys. Rev. Lett. **83**, 1046-1049 (1999)

Considerati $|\Psi\rangle, |\Phi\rangle \in \mathcal{H}_A \otimes \mathcal{H}_B$ estratti uniformemente con la misura unitariamente invariante (Haar), ci chiediamo:

- Probabilità di conversione deterministica ($P(\Psi \rightarrow \Phi) = 1$)
- Probabilità media di successo in una conversione non deterministica ($\langle P(\Psi \rightarrow \Phi) \rangle$).

Risultati numerici:



$$c = \frac{\dim \mathcal{H}_B}{\dim \mathcal{H}_A}$$

Cunden F.D., Facchi P., Florio G., Gramegna G. (in preparation)

- 13–15 Dicembre 2017, **Statistical Mechanics & Field Theory**, Bari;
- 19–24 Febbraio 2018, **Mathematical Challenges in Quantum Mechanics**, Roma;
- 24–25 Marzo 2018, **Current Problems in Theoretical Physics**, Vietri sul Mare (SA);
- 5–12 Giugno 2018, **Seminario Nazionale di Fisica Nucleare e Subnucleare “Francesco Romano”**, Otranto (LE);
- 25–29 Giugno 2018, **Information Geometry, Quantum Mechanics and Applications**, San Rufo (SA), con presentazione del talk “Continuous and Pulsed Quantum Control”;
- 17–20 Settembre 2018, **Italian Quantum Information Science conference**, Catania, con presentazione del poster “Continuous and Pulsed Quantum Control”.

- Prof.ssa D'Orazio, **Management and knowledge of European research model and promotion of research results** (completato);
- Prof.ssa White, **How to prepare a technical speech in English** (completato);
- Prof. Diacono, **Programing with Python for Data Science** (completato);
- Prof. Cafagna, **Introduction to C++ programming** (esame finale da conseguire);
- Prof. Gonnella, **Linear Stability analysis** (non ancora completato);
- Prof. Pascazio, **Differential equations and physical phenomena** (esame finale da conseguire);
- Prof. Facchi, **States, observables and Evolution** (completato);
- Prof. Pepe, **Atom-photon interactions** (completato).

Grazie per l'attenzione.