

---

## Generalización de operadores de Kraus en sistemas de $N$ partículas

En sistema de  $N$  partículas en el que se realiza una medición de un observable de la forma  $A_1 \otimes A_2 \otimes \dots \otimes A_N$ , sin embargo por ruido del entorno se produce un error en el aparato de medición y confunde los resultados. Ahora, existe una probabilidad de una identificación errónea. Por ejemplo puede realizarse la medición de  $A_2 \otimes A_1 \otimes \dots \otimes A_N$  con cierta probabilidad  $p_2$ . Sin embargo, es posible que la partículas experimenten un intercambio de cierta forma tal que la medición que se produzca sea una de las  $N!$  permutaciones en las que se puede configurar el operador original. En este caso el valor esperado de la medición será el promedio de los valores esperados ponderado por probabilidad de que se produzca alguna medición del observable erróneo.

La operación difusa se puede redefinir para un sistema de  $N$  partículas de forma más general como

$$\mathcal{F}(\rho) = \sum_{\Pi_i \in \mathcal{S}} p_i \Pi_i \rho \Pi_i^\dagger \quad (1)$$

donde  $\mathcal{S}$  es un subconjunto del grupo simétrico de  $n$  partículas y  $\sum_{i=1}^{N!} p_i = 1$ .

Ahora que se generaliza el operador difuso, puede utilizarse para obtener el valor esperado de esta medición para el sistema de  $N$  partículas

$$\begin{aligned} \left\langle \bigotimes_{i=1}^N A_i \right\rangle_{\mathcal{F}(\rho)} &= \text{Tr} \left( \mathcal{F}(\rho) \bigotimes_{i=1}^N A_i \right) \\ &= \sum_{\Pi_j \in \mathcal{S}} p_j \text{Tr} \left( \Pi_j \rho \Pi_j^\dagger \bigotimes_{i=1}^N A_i \right). \end{aligned} \quad (2)$$

## Medidas POVM en sistemas de varias partículas

*RR: ¿Cómo deberían ser las medidas POVM? Ahora el operador de permutación no es hermítico, POVM y los operadores de Kraus cambian ligeramente.*

Antes se describió el mapeo que puede realizarse con las medidas POVM, el cual será conveniente para proporcionar la probabilidad de cada posible salida de la medición. En un sistema de dos partículas se propuso intuitivamente un conjunto de efectos, en los cuales a los operadores proyección se les aplicaba el operador difuso para dos partículas.

La generalización más partículas es distinta puesto que los operadores de permutación no son hermíticos para  $N > 3$ , por lo que no pueden ser la aplicación del operador difuso como se definió en la ecuación (1). Sin embargo, se hace uso del valor esperado de una medición difusa. Usando la propiedad cíclica de la traza, el valor esperado de la medición difusa puede escribirse también como

$$\left\langle \bigotimes_{i=1}^N A_i \right\rangle_{\mathcal{F}(\rho)} = \sum_{\Pi_j \in \mathcal{S}} \text{Tr} \left( \Pi_j^\dagger \bigotimes_{i=1}^N A_i \Pi_j \rho \right). \quad (3)$$

Notemos que aunque los operadores de permutación no son hermíticos, pero el operador difuso

---

33 sí lo es

$$34 \quad \mathcal{F}^\dagger(\rho) = \left( \sum_{\Pi_j \in S} p_j \Pi_j \rho \Pi_j^\dagger \right)^\dagger = \sum_{\Pi_j \in S} p_j \left( \Pi_j \rho \Pi_j^\dagger \right)^\dagger = \sum_{\Pi_j \in S} p_j (\Pi_j^\dagger)^\dagger \rho \Pi_j^\dagger = \mathcal{F}(\rho).$$

35 Por lo tanto los efectos ya no pueden ser la aplicación del operador difuso a los operadores  
36 de proyección, si no que pueden escribirse como

$$37 \quad \{E_{\lambda_i}\}_{\lambda_i \in \Lambda} = \left\{ \sum_{\Pi_j \in S} p_j \Pi_j^\dagger P_{\lambda_i} \Pi_j \right\}_{\lambda_i \in \Lambda}, \quad (4)$$

38 donde  $P_{\lambda_i}$  es el operador de proyección correspondiente a cada vector propio que tiene asociado  
39 el valor propio  $\lambda_i \in \Lambda$ . El valor propio  $\lambda_i$  es el producto de los  $a_{jk}$ , donde es el  $k$ -ésimo valor  
40 propio correspondiente al observable  $A_j$ . Es fácilmente comprobable que estos operadores  $E_{\lambda_i}$   
41 son hermíticos, cumplen con la propiedad de completitud y son positivos.

42 Para obtener el estado posterior a la medición se requiere utilizar la descomposición de los  
43 efectos en operadores de Kraus  $\{K_{\lambda_i}\}$ . Para mediciones difusas en sistema de  $N$  partículas, de  
44 nuevo se propone inicialmente utilizar la raíz cuadrada de los efectos

$$45 \quad K_{\lambda_i} = \sqrt{\sum_{\Pi_j \in S} p_j \Pi_j^\dagger P_{\lambda_i} \Pi_j}, \quad (5)$$

46 esto se puede realizar debido a la positividad de los efectos. De nuevo, esta descomposición no  
47 es única y el estado posterior de la medición dependerá de como se implementen las medidas  
48 POVM en el laboratorio.

49 **RR: En esta sección me gustaría pensar en otras implementaciones de los operadores de**  
50 **Kraus**

## 51 Instrumentos cuánticos en sistemas de $N$ partículas

52 En esta parte también se consideran las dos alternativas de instrumentos cuánticos.

53 La primera alternativa es el instrumento en el que las partículas se intercambian y luego  
54 se aplica una medición proyectiva

$$55 \quad \mathcal{I}_1(\rho) = \sum_{\lambda_i \in \Lambda} P_{\lambda_i} \otimes P_{\lambda_i} \mathcal{F}(\rho) P_{\lambda_i}, \quad (6)$$

56 donde  $P_{\lambda_i}$  son los operadores de proyección y  $\lambda_i \in \Lambda$  son los valores propios del observable.

El valor esperado del resultado de la medición modelado con este instrumento puede

calcularse de la siguiente manera

$$\begin{aligned}
\left\langle \bigotimes_{i=1}^N A_i \right\rangle_{\mathcal{I}_1} &= \text{Tr} \left( \left[ \left( \bigotimes_{i=1}^N A_i \right) \otimes \mathbb{1} \right] \mathcal{I}_1 \right) \\
&= \text{Tr} \left( \left[ \left( \bigotimes_{i=1}^N A_i \right) \otimes \mathbb{1} \right] \sum_{\lambda_j \in \Lambda} P_{\lambda_j} \otimes P_{\lambda_j} \mathcal{F}(\rho) P_{\lambda_j} \right) \\
&= \sum_{\lambda_j \in \Lambda} \text{Tr} \left( \left( \bigotimes_{i=1}^N A_i \right) P_{\lambda_j} \right) \text{Tr} (P_{\lambda_j} \mathcal{F}(\rho) P_{\lambda_j}) \\
&= \sum_{\lambda_j \in \Lambda} \text{Tr} \left( \sum_{\lambda_k, \lambda_l \in \Lambda} \lambda_k P_{\lambda_k} P_{\lambda_l} \right) \text{Tr} (P_{\lambda_j} \mathcal{F}(\rho) P_{\lambda_j}) \\
&= \sum_{\lambda_j \in \Lambda} \text{Tr} (\lambda_j P_{\lambda_j}) \text{Tr} (P_{\lambda_j} \mathcal{F}(\rho) P_{\lambda_j}) \\
&= \sum_{\lambda_j \in \Lambda} \lambda_j \text{Tr} (P_{\lambda_j} \mathcal{F}(\rho))
\end{aligned}$$

con lo que se puede concluir que el valor esperado correspondiente a este instrumento es

$$\left\langle \bigotimes_{i=1}^N A_i \right\rangle_{\mathcal{I}_1} = \text{Tr} \left( \bigotimes_{i=1}^N A_i \mathcal{F}(\rho) \right), \quad (7)$$

el mismo que el valor esperado correcto (2).

La segunda alternativa es igualmente generalizable para un sistema de  $N$  partículas como

$$\mathcal{I}_2(\rho) = \sum_{\lambda_i \in \Lambda} \mathcal{F}(P_{\lambda_i}) \otimes P_{\lambda_i} \rho P_{\lambda_i}, \quad (8)$$

en esta alternativa se interpreta una confusión en la lectura de los resultados.

Con esta alternativa el valor esperado se calcula como

$$\begin{aligned}
\left\langle \bigotimes_{i=1}^N A_i \right\rangle_{\mathcal{I}_2} &= \text{Tr} \left( \left[ \left( \bigotimes_{i=1}^N A_i \right) \otimes \mathbb{1} \right] \mathcal{I}_2 \right) \\
&= \text{Tr} \left( \left[ \left( \bigotimes_{i=1}^N A_i \right) \otimes \mathbb{1} \right] \sum_{\lambda_j \in \Lambda} \mathcal{F}(P_{\lambda_j}) \otimes P_{\lambda_j} \rho P_{\lambda_j} \right) \\
&= \sum_{\lambda_j \in \Lambda} \text{Tr} \left( \bigotimes_{i=1}^N A_i \mathcal{F}(P_{\lambda_j}) \right) \text{Tr} (P_{\lambda_j} \rho).
\end{aligned}$$

finalmente el valor esperado es

$$\left\langle \bigotimes_{i=1}^N A_i \right\rangle_{\mathcal{I}_2} = \sum_{\lambda_j \in \Lambda} \text{Tr} \left( \bigotimes_{i=1}^N A_i \mathcal{F}(P_{\lambda_j}) \right) \text{Tr} (P_{\lambda_j} \rho). \quad (9)$$

Este valor esperado no corresponde a (2) por lo que análogamente se tiene una proposición más general para la equivalencia de estos instrumentos en sistema de  $N$  partículas.

67 **Proposición 0.1.** Para todo estado inicial  $\rho$ , los instrumentos cuánticos 6 y 8 son equivalentes  
 68 si y solo si

$$69 \quad \left\langle \lambda_j \left| \Pi_l^\dagger \bigotimes_{i=1}^N A_i \Pi_l \right| \lambda_k \right\rangle = 0, \forall j \neq k \text{ y } \forall \Pi_l \in \mathcal{S}$$

70 *Demostración.* ( $\Rightarrow$ ) Suponiendo que para todo estado inicial  $\rho$  los valores esperados de los  
 71 instrumentos son iguales

$$72 \quad \text{Tr} \left( \bigotimes_{i=1}^N A_i \mathcal{F}(\rho) \right) = \sum_{\lambda_j \in \Lambda} \text{Tr} \left( \bigotimes_{i=1}^N A_i \mathcal{F}(P_{\lambda_j}) \right) \text{Tr}(P_{\lambda_j} \rho)$$

73 o bien,

$$74 \quad \text{Tr} \left( \sum_{k \in \mathcal{S}} p_k \Pi_k^\dagger \bigotimes_{i=1}^N A_i \Pi_k \rho \right) = \sum_{\lambda_j \in \Lambda} \text{Tr} \left( \sum_{k \in \mathcal{S}} p_k \Pi_k^\dagger \bigotimes_{i=1}^N A_i \Pi_k P_{\lambda_j} \right) \text{Tr}(P_{\lambda_j} \rho).$$

75 Aplicando la linealidad de la traza,

$$76 \quad \text{Tr} \left( \sum_{k \in \mathcal{S}} p_k \Pi_k^\dagger \bigotimes_{i=1}^N A_i \Pi_k \rho \right) = \text{Tr} \left( \sum_{\lambda_j \in \Lambda} \text{Tr} \left( \sum_{k \in \mathcal{S}} p_k \Pi_k^\dagger \bigotimes_{i=1}^N A_i \Pi_k P_{\lambda_j} \right) P_{\lambda_j} \rho \right),$$

77 de ello

$$78 \quad \text{Tr} \left( \left( \sum_{k \in \mathcal{S}} p_k \Pi_k^\dagger \bigotimes_{i=1}^N A_i \Pi_k - \sum_{\lambda_j \in \Lambda} \text{Tr} \left( \sum_{k \in \mathcal{S}} p_k \Pi_k^\dagger \bigotimes_{i=1}^N A_i \Pi_k P_{\lambda_j} \right) P_{\lambda_j} \right) \rho \right) = 0$$

79 para todo estado inicial  $\rho$  entonces

$$80 \quad \sum_{\Pi_k \in \mathcal{S}} p_k \Pi_k^\dagger \bigotimes_{i=1}^N A_i \Pi_k - \sum_{\lambda_j \in \Lambda} \text{Tr} \left( \sum_{\Pi_k \in \mathcal{S}} p_k \Pi_k^\dagger \bigotimes_{i=1}^N A_i \Pi_k P_{\lambda_j} \right) P_{\lambda_j} = 0,$$

81 de esta última ecuación se deduce que para cada  $j$  se puede ver que

$$82 \quad \Pi_k^\dagger \bigotimes_{i=1}^N A_i \Pi_k - \sum_{\lambda_l \in \Lambda} \text{Tr} \left( \Pi_k^\dagger \bigotimes_{i=1}^N A_i \Pi_k P_{\lambda_j} \right) P_{\lambda_j} = 0.$$

83 Si el primer término se escribe en la base de los vectores propios del observable que se  
 84 desea medir

$$85 \quad \sum_{\lambda_j, \lambda_k \in \Lambda} \text{Tr} \left( \Pi_l^\dagger \bigotimes_{i=1}^N A_i \Pi_l |\lambda_j\rangle \langle \lambda_k| \right) |\lambda_j\rangle \langle \lambda_k| - \sum_{\lambda_j \in \Lambda} \text{Tr} \left( \Pi_l^\dagger \bigotimes_{i=1}^N A_i \Pi_l P_{\lambda_j} \right) P_{\lambda_j} = 0,$$

$$\sum_{\lambda_j \neq \lambda_k \in \Lambda} \text{Tr} \left( \Pi_l^\dagger \bigotimes_{i=1}^N A_i \Pi_l |\lambda_j\rangle \langle \lambda_k| \right) |\lambda_j\rangle \langle \lambda_k| = 0,$$

86 finalmente por la independencia lineal de los operadores

$$87 \quad \text{Tr} \left( \Pi_l^\dagger \bigotimes_{i=1}^N A_i \Pi_l |\lambda_j\rangle\langle\lambda_k| \right) = \left\langle \lambda_j \left| \Pi_l^\dagger \bigotimes_{i=1}^N A_i \Pi_l \right| \lambda_k \right\rangle = 0, \forall j \neq k, \forall \Pi_l \in \mathcal{S}.$$

88 ( $\Leftarrow$ ) Suponiendo que se cumple que

$$89 \quad \left\langle \lambda_j \left| \Pi_l^\dagger \bigotimes_{i=1}^N A_i \Pi_l \right| \lambda_k \right\rangle = 0, \forall j \neq k, \forall \Pi_l \in \mathcal{S},$$

90 se puede escribir a la permutación  $l$  como una combinación lineal de los operadores de proyección

$$91 \quad \Pi_l^\dagger \bigotimes_{i=1}^N A_i \Pi_l = \sum_{\lambda_k \in \Lambda} d_{lk} P_k.$$

92 Entonces en el valor esperado (9)

$$\begin{aligned} \left\langle \bigotimes_{i=1}^N A_i \right\rangle_{\mathcal{I}_2} &= \sum_{\lambda_j \in \Lambda} \text{Tr} \left( \sum_l p_l \sum_{\lambda_k \in \Lambda} d_{lk} P_{\lambda_k} P_{\lambda_j} \right) \text{Tr} (P_{\lambda_j} \rho) \\ &= \sum_{\lambda_j \in \Lambda} \sum_l p_l d_{lj} \text{Tr} (P_{\lambda_j}) \\ &= \sum_l p_l \text{Tr} \left( \sum_{\lambda_j \in \Lambda} d_{lj} P_{\lambda_j} \rho \right) \\ &= \sum_l p_l \text{Tr} \left( \Pi_l^\dagger \bigotimes_{i=1}^N A_i \Pi_l \rho \right) \\ &= \text{Tr} \left( \bigotimes_{i=1}^N A_i \mathcal{F}(\rho) \right) = \left\langle \bigotimes_{i=1}^N A_i \right\rangle_{\mathcal{I}_1} \end{aligned}$$

94

■

## 95 Observables degenerados en mediciones difusas

96 Cuando se tienen observables  $A_j$  que tienen degeneración, **RR:** *¿Cambia la descripción*  
 97 *de los mediciones difusas?* Los operadores POVM se obtienen con la misma idea del valor  
 98 esperado. Sin embargo los operadores de proyección de los observable serán distintos por la  
 99 degeneración. En el caso en el que el observable  $A_j$  sea degenerado y el valor propio  $a_j$  tenga  
 100 un grado  $g$  de degeneración, el operador de proyección correspondiente será la suma de los  
 101 operadores de los  $g$  vectores propios asociados

$$102 \quad P_{a_j} = \sum_{i=1}^g P_i^{(a_j)}.$$

---

103 Los operadores del Observable conjunto ahora será para el caso simple  $N = 2$

104 
$$P_{a_j, b_k} = \sum_{i=1}^{g_{a_j}} P_i^{(a_j)} \otimes \sum_{l=1}^{g_{b_k}} P_l^{(b_k)} = \sum_{i,l} P_i^{(a_j)} \otimes P_l^{(b_k)}.$$

105 Los efectos son simplemente

106 
$$\{E_{j,k}\} = \left\{ \mathcal{F}_{2p} \left( \sum_{i,l} P_i^{(a_j)} \otimes P_l^{(b_k)} \right) \right\}$$

107 y la implementación de los operadores de Kraus es análoga.

108 Para el caso de  $N > 3$ , la notación es más complicada sin embargo la idea es la misma.  
109 La clave debe estar en el valor esperado y los operadores de proyección. Supongamos que se  
110 desea medir el observable  $\bigotimes_{i=1}^N A_i$  y se obtiene la salida  $\lambda_j$ , de las  $d^N$  salidas posibles, entonces  
111 denotamos a  $\lambda_j^i$  como el autovalor correspondiente al observable  $A_i$  en la salida  $j$ . Entonces es  
112 posible escribir los operadores de proyección del observable usando esta notación

113 
$$P_{\lambda_j} = \bigotimes_{i=1}^N \left( \sum_{k=1}^{g_j^{(i)}} P_k^{(\lambda_j^i)} \right),$$

114 en este caso  $g_j^{(i)}$  es el grado de degeneración de  $\lambda_j^i$ . Los efectos son análogos a la ecuación (4).

## 115 Observables no factorizables en mediciones difusas

116 *RR: ¿Cómo se puede describir completamente una medición de un observable que no es*  
117 *factorizable? ¿Cómo son las salidas en el sistema clásico? ¿La descripción de las mediciones*  
118 *difusas es muy diferente a la de Observables factorizables, en qué se diferencia? ¿Cómo se aplica*  
119 *el operador difuso?*

120 Para observables, de dimensión  $d^N$  los cuales no pueden escribirse como un producto  
121 tensorial de  $N$  observables, es decir que si  $\mathcal{O}$  es un observable no factorizable no puede escribirse  
122 como  $\bigotimes_{i=1}^N A_i$ . Sin embargo siempre es posible escribirlo como una combinación lineal de los  
123 operadores de la base.

## 124 Casos particulares de mediciones difusas

125 *RR: En esta sección se desea ilustrar ejemplos de sistemas de  $N$  partículas en los que se*  
126 *realicen mediciones difusas y poderlos describir completamente. Un caso particular podría ser*  
127 *el de una cadena de iones en una recta o en una fila donde solo puedan intercambiarse con sus*  
128 *vecinos. O una cadena en una circunferencia.*

129 *RR: ¿Cómo cambia cuando tenemos una circunferencia o una fila de iones? ¿Cómo es el*  
130 *valor esperado? ¿Cuál es el operador difuso? ¿Cómo se describe estas mediciones?*