

# Note di scattering

Bruno Bucciotti

July 15, 2019

## Abstract

Imposto la descrizione formale dello scattering. Faccio riferimento ad alcuni risultati della lezione 6 del corso di Paffuti di scattering.

## 1 Richiami

Ricordo alcune cose descritte approfonditamente da Paffuti.

### 1.1 Matrice $S$

Lo scopo della matrice  $S$  è fornire l'ampiezza di probabilità per un dato processo di scattering. Per specificare input e output desideriamo utilizzare stati che abbiano un comportamento facile sotto evoluzione libera. Ad esempio, un pacchetto con posizione e impulso abbastanza ben definiti. Dunque gli stati liberi etichettano il processo di scattering, ma l'ampiezza va poi calcolata facendo evolvere (da chiarire fra poco) secondo l'hamiltoniana interagente.

### 1.2 Operatori di Moller

Ho lo stato libero in ingresso. Per "convertirlo" in quello interagente lo faccio evolvere indietro nel tempo secondo l'hamiltoniana libera e poi lo riporto avanti nel tempo con l'hamiltoniana interagente (notare l'analogia con lo scattering classico). In formule ho

$$\Omega_+ = \lim_{t \rightarrow -\infty} U^\dagger(t) U_0(t)$$

Analogamente uno stato in uscita va fatto evolvere avanti nel tempo con l'hamiltoniana libera, poi riportato indietro con quella interagente.

$$\Omega_- = \lim_{t \rightarrow \infty} U^\dagger(t) U_0(t)$$

In termini di questi operatori la matrice di scattering  $S$  è definita come

$$S = \Omega_-^\dagger \Omega_+$$

### 1.3 Interaction picture

C'è un legame fra la matrice  $S$  e la rappresentazione di interazione, che richiamo ora.

Definiamo

$$|\psi_I\rangle(t) = U_0^\dagger(t)|\psi\rangle(t)$$

che si dimostra evolvere con l'hamiltoniana

$$H_I(t) = U_0^\dagger(t)V(t)U_0(t)$$

Si verifica anche che

$$|\psi_I\rangle(t) = U_I(t)|\psi_I\rangle(0), \quad U_I(t) = U_0^\dagger(t)U(t)$$

così come

$$|\psi_I\rangle(0) = U^\dagger(t)U_0(t)|\psi_I\rangle(t)$$

Concludendo si osserva che

$$S = \Omega_-^\dagger \Omega_+ = U_I(\infty, 0)U_I(0, -\infty) = U_I(\infty, -\infty)$$

Poiché  $U_I$  fa evolvere  $|\psi_I\rangle$ , che abbiamo detto evolve con l'hamiltoniana  $H_I$ , si ha infine

$$S = T \exp \left( -i \int_{-\infty}^{\infty} H_I(t) dt \right)$$

## 2 Calcolare la matrice S

Molte cose saranno date senza dimostrazione.

### 2.1 Teorema di Wick

Questo teorema consente di trasformare un prodotto t-ordinato in una somma di prodotti normalmente ordinati. Il teorema afferma

$$T(\phi_1\phi_2..\phi_n) =: \phi_1\phi_2..\phi_n : + : \overline{\phi_1\phi_2}..\phi_n : + (\text{cyc}) + : \overline{\phi_1\phi_2}\overline{\phi_3\phi_4}..\phi_n : + (\text{cyc}) + \dots$$

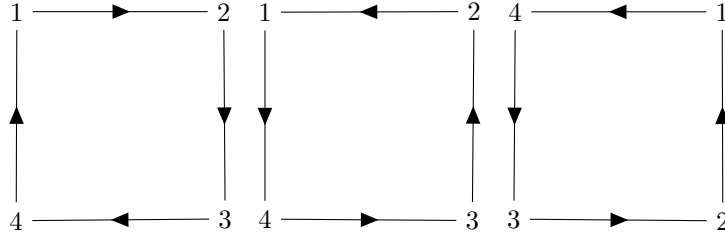
Supponiamo per esempio che  $H_I(t) = \int g f(t) \psi^* \psi \phi d^3x$ . Allora l'esponentiale t-ordinato della formula di Dyson  $T \exp(-ig \int f(t) \psi^* \psi \phi d^4x)$  avrà al suo interno termini come  $\frac{(-ig)^2}{2!} \int f(t_1)f(t_2) T(\psi_1^* \psi_1 \phi_1 \psi_2^* \psi_2 \phi_2) d^4x_1 d^4x_2$  (si noti che  $T$  è lineare). Il teorema di Wick ci aiuta a valutare tali termini.

## 2.2 Diagrammi di Wick

Non ci serve scrivere l'espansione algebrica dei vari termini normalmente ordinati, possiamo associare a ciascun termine un diagramma di Wick (corrispondenza biunivoca). Dunque ad esempio  $T(\psi_1^* \psi_1 \phi_1 \psi_2^* \psi_2 \phi_2)$  si scrive come la somma di tutti i diagrammi di Wick a due vertici.

Per disegnare un diagramma di Wick, iniziare disegnando il giusto numero di vertici, in base al numero di parametri che entrano nell'integrale. Collegare poi i vertici seguendo le contrazioni. Due diagrammi sono uguali (e dunque compaiono una sola volta nello sviluppo) se e solo se sono ottenuti contraendo gli stessi vertici con gli stessi altri.

## 2.3 Molteplicità



Il primo e il secondo diagramma sono diversi, poichè i collegamenti sono diversi. Al contrario, il secondo e il terzo sono uguali. D'altra parte tutti e tre, se valutiamo l'integrale corrispondente, danno lo stesso risultato (per 2 e 3 è banale, non lo è per 1 e 2). Possiamo e vogliamo dunque raggruppare i vari diagrammi, se il loro contributo è uguale. Diremo che due diagrammi hanno lo stesso pattern se i loro integrali, sebbene forse si scrivano diversamente, diventano uguali rinominando i vertici (cioè facendo un cambio di variabili). Quindi 1 e 2 hanno lo stesso pattern e il cambio di variabili che manda un integrale nell'altro consiste nello scambiare  $x_2$  e  $x_4$  come variabili di integrazione.

Quanti diagrammi di  $n(D)$  vertici ci sono di un dato pattern?  $\frac{n(D)!}{S(D)}$ , dove  $S(D)$  conta, per un dato diagramma  $D$ , in quanti modi si possono rietichettare i vertici in modo tale che, seguendo le stesse prescrizioni riguardo ai collegamenti fra vertici, i collegamenti finali risultino uguali (come in 2 e 3). In pratica rietichetto in tutti i modi possibili ( $n(D)!$ ) e quoziento per quelli che portano alla stessa cosa.

Dunque per ogni pattern scrivo l'integrale :  $O(D)$  : e il contributo di tutti i diagrammi con quel pattern si può riassumere come  $\frac{n(D)!}{S(D)} \frac{O(D)}{n(D)!} (n(D)!)$  a denominatore viene dall'espansione dell'esponenziale).

Riassumendo, la matrice di scattering  $S$  è data dalla somma del contributo associato ad ogni possibile pattern, pesato con un fattore  $\frac{1}{S(D)}$ .

## 2.4 Diagrammi connessi vs generici

### Intermezzo: Normal ordering

Normal ordering è definito sull'algebra libera degli operatori  $a, a^\dagger$ , cioè combinazioni lineari di stringhe ordinate di simboli  $a, a^\dagger$ . L'algebra che abbiamo in testa (quella con le relazioni di commutazione canoniche, CCR) è quella che quozienta  $aa^\dagger - a^\dagger a - 1 \sim 0$ . In pratica se ho due operatori  $A, B$  uguali nell'algebra CCR, non è necessariamente vero che  $:A := B:$ . E' vero solo se  $A = B$  nell'algebra libera. Con questa accortezza, l'operazione di normal ordering è lineare.

Prendiamo un pattern disconnesso  $D$ , scomponibile in diagrammi connessi  $D_i$  ciascuno presente  $n_i$  volte. Allora l'integrale  $O(D)$  si fattorizza nel prodotto degli integrali associati ai singoli pattern. Nota bene: il contributo di interesse è  $:O(D):$ , l'operatore normalmente ordinato associato a  $O(D)$ . L'idea è di riscrivere l'operatore  $O(D)$  in un modo equivalente  $O_2(D)$  (senza mai applicare le regole di commutazione canoniche) e considerare l'operatore normalmente ordinato associato  $O_2(D)$ .

$$\frac{O(D)}{S(D)} = \prod_i \frac{1}{n_i!} \left( \frac{O(D_i)}{S(D_i)} \right)^{n_i}$$

Il prodotto corre sulla lista di diagrammi connessi esistenti. I fattori  $S(D_i)$  a dividere vengono dalla possibilità di permutare le etichette all'interno di un singolo pattern connesso. Inoltre se un dato pattern connesso compare  $n_i$  volte, posso scambiare le etichette "in blocco" fra due qualsiasi tali pattern connessi e anche questo dà lo stesso diagramma.

Abbiamo chiarito in 2.3 che  $S$  è data dalla somma di tutti i pattern, pesati con un fattore  $\frac{1}{S(D)}$ . Un pattern è caratterizzato univocamente dalla sequenza  $\{n_i\}$  che descrive quante copie di ogni pattern connesso compaiono. La somma è dunque

$$\begin{aligned} \sum_{n_1=0}^{\infty} \sum_{n_2=0}^{\infty} \dots \sum \frac{O(D_{n_1, n_2, \dots})}{S(D_{n_1, n_2, \dots})} &= \sum_{n_1=0}^{\infty} \sum_{n_2=0}^{\infty} \dots \sum \prod_{i=1}^{\infty} \frac{1}{n_i!} \left( \frac{O(D_i)}{S(D_i)} \right)^{n_i} \\ &= \prod_{i=1}^{\infty} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} \left( \frac{O(D_i)}{S(D_i)} \right)^n = \prod_{i=1}^{\infty} \exp \left( \frac{O(D_i)}{S(D_i)} \right) = \exp \left( \sum_{i=1}^{\infty} \frac{O(D_i)}{S(D_i)} \right) \end{aligned}$$

Notare che non abbiamo mai usato le regole di commutazione canoniche CCR, dunque possiamo prendere il normal ordering ad ambo i lati. Si ha che

$$S =: \exp \left( \sum_{i=1}^{\infty} \frac{O(D_i)}{S(D_i)} \right) :$$