

1 Preliminares: espacio de Hilbert de 1-partícula, espacio de Fock

- Dadas dos funciones f_1 y f_2 de las componentes espaciales k^i del cuádrivector $(\omega(k), k)$ (con $\omega(k) \equiv \sqrt{m^2 + k^2}$ ($m \neq 0$)), verifique que la integral $(f_1, f_2) \equiv \int f_1^*(k) f_2(k) \frac{d^3 k}{\omega(k)}$ es invariante de Lorentz.
- Espacio de Hilbert de estados de "1-partícula"** Considere el estado $a_k^\dagger |0\rangle$ siendo $|0\rangle$ el vacío y a_k^\dagger el operador de creación del campo escalar neutro de Klein-Gordon.
 - Muestre que este es autoestado del operador momento del campo.
 - Halla la expresión del producto interno entre $a_k^\dagger |0\rangle$ y $a_{k'}^\dagger |0\rangle$.
 - Considere ahora dos funciones de R^3 f_1 y f_2 . Halle el producto interno entre los estados: $\int f_1(k) a_k^\dagger \frac{d^3 k}{\sqrt{\omega(k)}} |0\rangle$ y $\int f_2(k) a_k^\dagger \frac{d^3 k}{\sqrt{\omega(k)}} |0\rangle$ y exprese el resultado como una integral que involucre a f_1 y f_2 . Compare este producto interno con el del ejercicio 1.
 - Usando el producto interno previamente definido, escriba la expresión del producto interno entre estados genéricos de 2-partículas.
- Muestre que para todo estado $|\xi_n\rangle$ correspondiente a n -partículas, el valor de expectación de $\langle \xi_n | \hat{\Phi}(x) | \xi_n \rangle$ es igual a cero. Como construiría entonces un estado $|\xi\rangle$ tal que el valor de expectación de $\langle \xi | \hat{\Phi}(x) | \xi \rangle$ sea igual a una función del espacio-tiempo $\Phi(x)$ no-nula? (ayuda: recuerde la construcción de estado análogos en el caso del oscilador armónico)
- Usando la definición del operador de carga Q para un campo de Klein-Gordon complejo, muestre que los estados $|p^+\rangle \equiv a_p^\dagger |0\rangle$ y $|p^-\rangle \equiv b_p^\dagger |0\rangle$ tienen autovalor de Q de signos opuestos.
- Definiendo $\Psi_{(p)}^+(x) \equiv \langle p^+ | \hat{\Phi}^\dagger(x) | 0 \rangle$ y $\Psi_{(p)}^-(x) \equiv \langle p^- | \hat{\Phi}(x) | 0 \rangle$:
- muestre que las funciones Ψ_p^\pm satisfacen la ecuación de Klein-Gordon. Cuales son las frecuencias de estas soluciones?
 - Halle el valor medio del operador momento del campo en el estado $\hat{\Phi}(x) | 0 \rangle$ en términos de la función Ψ y justifique la interpretación de esta como función de onda en el espacio de momentos.

2 Función de 2 puntos, conmutador, propagador

- Considere el campo a tiempo cero suavizado por una función espacial $\hat{\Phi}_0(h) \equiv \int \hat{\Phi}(x, 0) h(x) d^3 x$.
 - Halle la expresión de $\hat{\Phi}_0(h)$ como integral en los momentos de la transformada de Fourier espacial \hat{h} .
 - Usando las reglas de conmutación de los operadores de creación y aniquilación, calcule el producto interno entre un estado $\hat{\Phi}_0(h_1) |0\rangle$ y $\hat{\Phi}_0(h_2) |0\rangle$ y compare con el producto interno definido en el ejercicio 1.
 - Recupere a partir de la expresión anterior la expresión de $\langle 0 | \hat{\Phi}(x, 0) \hat{\Phi}(y, 0) | 0 \rangle$.
- Halle la expresión de la *función de dos puntos* $\langle 0 | \hat{\Phi}(x) \hat{\Phi}(y) | 0 \rangle$ donde ahora x y y son puntos del espacio tiempo arbitrarios como integral en los momentos
- Halle ahora la expresión del conmutador $[\hat{\Phi}(x), \hat{\Phi}(y)]$ como una integral en los momentos.
- Condición de microcausalidad** Muestre que el conmutador anterior es cero para x y y espacialmente separados, es decir para $(x - y)^2 < 0$.

11. **Idea de demostración del teorema spin-estadística.** Suponga ahora que los operadores de creación y aniquilación satisfacen reglas de anti-conmutación. Muestre que el anticonmutador es diferente de cero para puntos espacialmente separados. (Sugerencia: considere los puntos x e y a tiempos iguales, escriba esta como un integral en los momentos y muestre que no es posible que la integral sea cero trabajando la expresión a fin de relacionarla con funciones de Bessel modificadas).
12. Calcule los conmutadores $[\hat{\Phi}(x), \hat{\Phi}^\dagger(y)]$ y $[\hat{\Phi}(x), \hat{\Phi}(y)]$ para un campo de Klein-Gordon complejo. Halle también la función de 2 puntos $\langle 0 | \hat{\Phi}(x)\hat{\Phi}^\dagger(y) | 0 \rangle$
13. **Propagador del oscilador armónico cuántico** Considere la cuantización canónica de un oscilador armónico unidimensional X de frecuencia ω (y masa $m = 1$ por simplicidad).
- (a) Calcule la función de dos variables $\langle 0 | \hat{X}(t_1)\hat{X}(t_2) | 0 \rangle$ siendo \hat{X} el operador posición en la representación de Heisenberg, t_1 y t_2 dos instantes arbitrarios y $|0\rangle$ el estado de vacío.
- (b) Muestre que la función $i \langle 0 | T(\hat{X}(t_1)\hat{X}(t_2)) | 0 \rangle$ (donde $T(\dots)$ significa que los operadores dentro del paréntesis deben estar ordenados temporalmente) es una función de Green del operador diferencial $\partial_t^2 + \omega^2$.

14. (a) Calcule

$$\langle 0 | T(\hat{\Phi}(x)\hat{\Phi}(y)) | 0 \rangle$$

escribiendo $\hat{\Phi}$ en términos de a_k y a_k^\dagger . Demuestre que es igual a la transformada de Fourier de

$$\frac{i}{p^2 - m^2 + i\epsilon}, \quad (\epsilon \rightarrow 0)$$

Vea las distintas formas de esquivar los polos que hay y cuál es la correcta (dada por $i\epsilon$).

- (b) Halle una expresión analógica para el propagador del oscilador armónico del ejercicio anterior

3 Contracción de Wick y funciones de n-puntos

15. Considere una familia de operadores A, B, C, \dots que sean combinación lineal de operadores de creación y aniquilación del oscilador armónico. Definiendo $\overline{A.B} \equiv \langle 0 | AB | 0 \rangle$, muestre las siguientes relaciones:
- (a) $AB = :AB: + \overline{A.B}$ (el segundo término debe entenderse como un múltiplo de la identidad)
- (b) $ABC = :ABC: + A.\overline{B.C} + B.\overline{A.C} + C.\overline{A.B}$
16. A partir de las relaciones anteriores, escriba $ABCD$ en términos de productos normalmente ordenados. Formule la ley general para un producto arbitrario de operadores.
17. Como colorario, muestre que $\langle 0 | A_1 A_2 \dots A_{2n+1} | 0 \rangle$ es cero. Muestre entonces que la función de n-puntos $\langle 0 | \hat{\Phi}(x_1) \dots \hat{\Phi}(x_{2n+1}) | 0 \rangle = 0$
18. **Orden temporal** Suponga ahora que los operadores anteriores están indexados por un índice real t . Definiendo el orden temporal T como es usual, muestre que
- (a) $:T(A_{t_1} B_{t_2} \dots): = :A_{t_1} B_{t_2} \dots:$. Sugerencia: antes de hacer una cuenta, piense lo que significa esta relación y concluya que es absolutamente trivial.
- (b) Usando lo anterior muestre que la descomposición de $T(ABC\dots YZ)$ en productos normalmente ordenados sigue la misma regla pero utilizando ahora la contracción con orden temporal.