

5.4. El isomorfismo entre los espacios de Fock

Recordemos:

$$B \xrightarrow{\psi} \tilde{A}$$

hom. de álgebra

esp. de Fock bosónico

$$B \quad \mathbb{C} [x_1, x_2, \dots]$$

esp. de Fock fermiónico

$$\tilde{A} \quad \tilde{F} = \bigoplus_{m \geq 0} \mathbb{C} \langle \underline{m} \rangle$$

\underline{m} diag. de Majorana

A través de \mathcal{L} podemos
ver a \widetilde{F} como un \mathcal{B} -módulo

y afirmamos que

$F_{\mathcal{L}}$ como

\mathcal{B} -módulo es isomorfo a $\mathbb{C}[x_1, \dots, x_n]$

Por definición los operadores

$$H_n := \sum_{j \in \mathbb{Z} + 1/2} \psi_{-j} \psi_{j+n}^*$$

tienen carga 0 (y energía $-n$)

en particular ; $H_m \cdot \tilde{F}_e \subset \tilde{F}_e$

$$\left(\tilde{F} = \bigoplus_{\ell \in \mathbb{Z}} \tilde{F}_\ell \right) \quad \forall m, \ell$$

Por eso podemos esperar que

$$\tilde{F}_\ell \xrightarrow{\sim} \mathbb{C}[x_1, x_2, \dots]$$

Para tratar todos estos casos
simultáneamente consideramos

$$\begin{aligned} \mathbb{C}[z, z^{-1}, x_1, x_2, \dots] \\ = \bigoplus_{\ell \in \mathbb{Z}} z^\ell \mathbb{C}[x_1, x_2, \dots] \end{aligned}$$

↑
isom. de esp. vec.

Definimos el operador

$$\underline{H}(x) := \sum_{n=1}^{\infty} x_n H_n$$

$$\in \mathbb{C}[x_1, x_2, \dots] \hat{=} \mathcal{A}$$

Notemos que $H(x)|\ell\rangle = 0 \quad \forall \ell \in \mathbb{Z}!$

porque en realidad

$$H_n |\ell\rangle = 0 \quad \forall n, \ell \quad (!)$$

↙
 $n > 0$

$$\therefore \psi_{-j} \psi_{j+n}^* |Q\rangle = 0$$

Como los H_n ($n \in \mathbb{N}$)

conmutan entre ellos

$$\exp(H(x)) = \sum \frac{x_1^{m_1} x_2^{m_2} \dots x_e^{m_e}}{m_1! m_2! \dots m_e!} H_1^{m_1} \dots H_e^{m_e}$$

y lo vemos

$$H_n^e |u\rangle = 0 \quad \forall Q \Rightarrow 0$$

es decir $\exp(H(x)) |u\rangle$

esta bien definida para todo

$$|u\rangle \in \tilde{\mathcal{F}}.$$

de hecho

$$\exp(H(x))|u\rangle \in \mathbb{C}[x_1, x_2, \dots] \otimes \tilde{\mathcal{F}}$$

con todo esto definimos

$$\phi: \tilde{\mathcal{F}} \rightarrow \mathbb{C}[z^{\pm 1}, x_1, x_2, \dots]$$

$$|u\rangle \mapsto \sum_{Q \in \mathbb{Z}} z^{-Q} \langle Q | \exp(H(x)) | u \rangle$$

Observamos que

$$\phi(\mathcal{F}_Q) \in z^Q \mathbb{C}[x_1, x_2, \dots]$$

porque $\exp(H(x))\mathbb{F}_Q \subseteq \mathbb{F}_Q$

y la definición del producto escalar,

Teorema (Isomorfismo de espacios de Fock)

El mapeo

$$\phi: \mathbb{F} \longrightarrow \mathbb{C}[z^{\pm 1}, x_1, x_2, \dots]$$

$$|u\rangle \longrightarrow \sum_{c \in \mathbb{Z}} z^{-c} \langle c | \exp(H(x)) | u \rangle$$

es un isomorfismo de \mathbb{C} -esp. vectoriales.

Si damos a \mathbb{F} una estructura de \mathbb{B} -módulo a través de $\iota: \mathbb{B} \rightarrow \tilde{\mathbb{A}}$ (ver 5.3)

entonces, ϕ es un isomorfismo de \mathbb{B} -módulos

Más explícitamente tenemos

$$(5.17) \quad \phi(H_n|u\rangle) = \begin{cases} \frac{\partial}{\partial x_n} \phi(|u\rangle) & \text{si } n > 0 \\ -n x_n \phi(|u\rangle) & \text{si } n \leq 0 \end{cases}$$

Dem. ϕ es claramente \mathbb{C} -lineal

Antes de verificar que ϕ es un isom. de \mathbb{C} -esp. vect. verificamos

(5.17), es decir verificamos

que ϕ es un homom. de \mathcal{B} -módulos

Observamos primeiro que

$$H_m \cdot H_n = H_n \cdot H_m \text{ se } m, n > 0$$

$$\left(\Leftrightarrow [H_m, H_n] = 0 \right), \text{ Por isso,}$$

para $n > 0$

$$\frac{\partial}{\partial x_n} \langle e | \exp(H(x)) | u \rangle$$

$$= \langle e | \frac{\partial}{\partial x_n} \exp \left(\sum_{j=1}^D x_j \cdot H_j \right) | u \rangle$$

$$= \langle e | \exp \left(\sum_{j=1}^D x_j \cdot H_j \right) H_n | u \rangle$$

lo cual demuestra el primer caso ($n > 0$) de 5.17)

Por otro lado,

$$\langle Q | \exp(H(x)) H_{-n} | u \rangle$$

$$= \langle Q | \underbrace{\exp(H(x)) H_{-n} \exp(-H(x))}_{(?)}, \exp(H(x)) | u \rangle$$

Ahora usando $[H(x), H_{-n}] = n \times n$

vemos que

$$\text{rec. } \text{Ad}(B)(M) := [B, M]$$

Resumiendo nuestro cálculo vemos

$$\langle \ell | \exp(H(x)) H_{-n} | u \rangle$$

$$= \langle \ell | (H_{-n} + n x_n) \exp(H(x)) | u \rangle$$

$$\stackrel{!}{=} n x_n \langle \ell | \exp(H(x)) | u \rangle$$

porque $\langle \ell | H_{-n} = 0 \quad \forall \ell \in \mathbb{Z}$

(similar a $\langle H_n | \ell \rangle = 0 \quad n \in \mathbb{N}_+$
arriba)

\therefore Ya establecimos (5.17).

• Ahora verificamos que ϕ es
supravezativo:

Como $H(x)|e\rangle = 0$ (ver arriba)

$$\exp(H(x))|e\rangle = |e\rangle$$

$$\Rightarrow \phi(|e\rangle) = z^e$$

En vista de (5.17) vemos que

al aplicar a $|e\rangle$ un

monomio en los H_{-n} s

o potencias cualquier monomio

de $\mathbb{C}[z^{\pm 1}, x_1, x_2, \dots]$
salvo un escalar.

$\therefore \phi$ es suprayectivo.

o Falta ver que ϕ es inyectivo
eso es un argumento de
grado que relegamos a las
ejercicios : Ej. 5.5.

$$\phi \left(\begin{array}{c} \frac{1}{2} H_{-1} H_{-2} \\ \frac{1}{2} \end{array} \mid \text{vac} \right) = x_1 x_2$$

Ojos, Mas a lo lento veremos que
las imágenes de los diag. de
Maya bajo ϕ son esencialmente
los polinomios de Schur

Ejemplo Queremos ver que
pasa bajo ϕ con los diagramas de
Maya, por lo menos en algunos
casos:

Recordamos

$$H(x) := \sum_{n=1}^{\infty} x_n t_n \quad \gamma \quad \text{Ous}$$

relaciones

$$[H_m, \psi_m] = \psi_{m+n}$$

$$[H_m, \psi_n^*] = -\psi_{m+n}^*$$

$$\Rightarrow [H(x), \psi(z)] = \xi(x, z) \psi(z)$$

$$[H(x), \psi^*(z)] = -\xi(x, z) \psi^*(z)$$

$$\text{donde } \xi(x, z) = \sum_{n=1}^{\infty} z^n x_n$$

$$\psi^{(*)}(\mathfrak{g}) = \sum_{\mathfrak{Q} \in \mathfrak{Q} + 1/2} \psi_{\mathfrak{Q}}^{(*)} \mathfrak{Q}^{-\mathfrak{Q} - 1/2}$$

Por eso podemos calcular de forma similar a la dem. del Teorema (o del Ej. 3.3)

$$\begin{aligned} e^{H(x)} \psi(\mathfrak{g}) e^{-H(x)} &= \exp(\operatorname{ad}(H(x)) \psi(\mathfrak{g}))^{(*)} \\ &= \psi(\mathfrak{g}) + [H(x), \psi(\mathfrak{g})] + \frac{1}{2} [H(x), [H(x), \psi(\mathfrak{g})]] \\ &\quad + \dots \\ &= \psi(\mathfrak{g}) + \xi(x, \mathfrak{g}) \psi(\mathfrak{g}) + \frac{1}{2} \xi(x, \mathfrak{g})^2 \psi(\mathfrak{g}) + \dots \end{aligned}$$

$$= \exp\left(\xi(x, \mathcal{Q})\right) \psi(\mathcal{Q}). \quad (5.19)$$

$$\int \mathcal{Q}^H(x) \psi^*(\mathcal{Q}) \mathcal{Q}^{-H(x)} = \dots = e^{-\xi(x, \mathcal{Q})} \psi^*(\mathcal{Q})$$

Above, can

$$e^{\xi(x, \mathcal{Q})} = \sum \frac{1}{n_1! n_2! \dots n_Q!} x_1^{n_1} x_2^{n_2} \dots x_Q^{n_Q} \dots x_1^{n_1+2n_2+\dots+n_Q}$$

using implicitly

$$\exp(a_1 + a_2 + \dots + a_Q) = 1 + (a_1 + \dots + a_Q)$$

$$+ \dots + p_0(\underline{x}) z^0 + \dots$$

Con esos extremos de (5.19)

$$e^{H(x)} \psi_n e^{-H(x)} = \sum_{j=0}^{\infty} \psi_{n+j} p_j(\underline{x})$$

$$\psi_n e^{-H(x)} = \sum_{j=0}^{\infty} \psi_{n-j} p_j(-\underline{x})$$

Con todo eso podemos calcular

$$\phi(\psi_m | \text{vac}) = \sum_{l \in \mathbb{Z}} z^{-l} \langle l | e^{H(x)} \psi_m | \text{vac} \rangle$$

$$= \sum_{l \in \mathbb{Z}} z^l \langle -l | e^{H(x)} \psi_m e^{-H(x)} e^{H(x)} | \text{vac} \rangle$$

$$= \sum_{l \in \mathbb{Z}} z^l \langle -l | \sum_{j=0}^{\infty} \mu_j(x) \psi_{j+n} | \text{vac} \rangle$$

convergence $\eta = 1$

$$= z \left(\sum_{j=0}^{\infty} \mu_j(x) \psi_{j+n} | \text{vac} \rangle \right)$$

