

Zad. 1 (ćwiczenia 10)

środa, 25 stycznia 2017 16:58

4. Rozpatrujemy układ fermionowy o jednym orbitalu, który może być nieobsadzony (stan $|0\rangle$) lub obsadzony (stan $|1\rangle = a^\dagger|0\rangle$). Pokazać, że najbardziej ogólne przekształcenie kanoniczne operatorów a i a^\dagger : $a, a^\dagger \rightarrow a', a'^\dagger$ spełniające warunki $[a', a'^\dagger]_+ = 1$, $(a')^2 = 0$, $(a'^\dagger)^2 = 0$ jest równoważne obrotowi w przestrzeni spinowej.

Wsk.: wprowadzić przyporządkowanie:

$$\sigma_x = a + a^\dagger, \quad \sigma_y = i(a - a^\dagger), \quad \sigma_z = 2a^\dagger a - 1,$$

gdzie σ_i , $i = x, y, z$ macierze Pauliego.

Najogólniejsza postać transformacji

jest wielomianem o powyższej postaci:

$$\begin{cases} a' = u a + v a^\dagger + w a^\dagger a + q \\ a'^\dagger = u^* a^\dagger + v^* a + w^* a^\dagger a + q^* \end{cases}$$

Prze transformowane operatory winny spełniać

warmunki: $(a')^2 = (a'^\dagger)^2 = 0$

$$\begin{aligned} (a')^2 &= uv(1 - a^\dagger a) + uva(1 - a^\dagger a) + uqa + \\ &+ uv a^\dagger a + vqa^\dagger + vw a^\dagger(1 - a^\dagger a) + \\ &+ v^2 a^\dagger a(1 - a^\dagger a) + qwa^\dagger a + qua + qva^\dagger + \\ &+ qwa^\dagger a + q^2 = 0 \end{aligned}$$

Przy a mamy: $uv - uv + w^2 + qw + qw = 0$
 $\Rightarrow 2q + w = 0$

Przy a^\dagger mamy:

$$vq + vw + qv = 0 \Rightarrow 2q + w = 0$$

Przy a mamy:

$$uw + uq + qu = 0 \Rightarrow 2q + w = 0$$

Przy 1 mamy:

$$q^2 + uw = 0$$

czyli

$$q = \pm i\sqrt{uw} \quad w = -2q$$

Kolejny warunek

$[a, a^\dagger] = 1 \Rightarrow$ $\begin{matrix} \text{żmienne,} \\ \text{ale ujęto skomplikowane} \\ \text{rachunki} \end{matrix}$ $\Rightarrow |u| + |w| = 1$

wykonujemy wskazywane:

$$a = (\sigma_x - i\sigma_y)/2, \quad a^\dagger = (\sigma_x + i\sigma_y)/2$$

$$a^\dagger a = \left(\frac{\sigma_x + i\sigma_y}{2} \right) \left(\frac{\sigma_x - i\sigma_y}{2} \right) = \frac{1}{4} \left[\underset{1}{\sigma_x^2} + \underset{1}{\sigma_y^2} - i\sigma_x\sigma_y + i\sigma_y\sigma_x \right] =$$

$$\Rightarrow \frac{1}{4} (2 + 2\sigma_z) \Rightarrow \sigma_z = 2a^\dagger a - 1$$

$$\sigma_i \sigma_j = \delta_{ij} \mathbb{1} + i \epsilon_{ijk} \sigma_k$$

$$[\sigma_i, \sigma_j]_+ = 2 \delta_{ij} \mathbb{1}$$

$$e^{\frac{i \vec{\alpha} \cdot \vec{\sigma}}{2}} \sigma_\alpha e^{-\frac{i \vec{\alpha} \cdot \vec{\sigma}}{2}} = \sum_{\beta} R_{\alpha\beta} \sigma_\beta = \sigma'_\alpha$$

↑
ortogonalna
macierz
obrotu

Zatem σ'_α - zachowuje relacje antykomutacji

$$e^{i \vec{\alpha} \cdot \vec{\sigma}} = \mathbb{1} \cos \alpha + i \frac{\vec{\alpha} \cdot \vec{\sigma}}{|\vec{\alpha}|} \sin \alpha =$$

$$= \left(\cos \alpha - \alpha_z \sin \frac{i}{|\vec{\alpha}|} \right) + \alpha \left(\frac{i}{|\vec{\alpha}|} (\alpha_x + i \alpha_y) \right) \sin \alpha +$$

$$+ \alpha^\dagger \left(\frac{i}{|\vec{\alpha}|} (\alpha_x - i \alpha_y) \right) \sin \alpha + \frac{2i}{|\vec{\alpha}|} \sin \alpha \alpha^\dagger \alpha$$

↑
co wideł, że będzie prowadzi do postulowanej transformacji