

BÖLÜM 6

ÖZDEŞ PARÇACIKLAR

Parçacık 1 $\rightarrow |k'\rangle$ SDÖTK için tam küme kolektifinde
 " 2 $\rightarrow |k''\rangle$

$|k'\rangle |k''\rangle$ 2 parçacığın durum keti

↑ ↑
 1. 2. parçacığı gösterir.
 ↓ ↓

$|k''\rangle |k'\rangle$ de yazabiliriz.

$k' \neq k''$ için bu iki matematiksel olarak farklı değişkenler. Gerçekten ortogonaldir.

Bu iki parçacık sistemi üzerinde bir ölçüm yaptığımızı düşünelim. Birisi için k' diğeri için k'' elde edilmiştir olsun. Bununla birlikte $|k'\rangle |k''\rangle$ mi $|k''\rangle |k'\rangle$ mi durum keti ya da değil bunu bilmiyoruz. Tüm kettler, ölçüm yapıldığında özdeğerler özdeş bir kümeyle gelince

$$c_1 |k'\rangle |k''\rangle + c_2 |k''\rangle |k'\rangle$$

biçiminde olurlar. Bu durumu "degeneratif" olarak biliriz.

Tek parçacık durumunun aksine, Gözlenebilirlik bir tam kümeyle özdeğerleri belirlenmesi durum keti tamamen belirlenemeliği için değişikliğe degeneratif böyle bir güçte etkiler.

Permutasyon simetrisi

$$P_{12} |k' \rangle |k'' \rangle = |k'' \rangle |k' \rangle$$

↓
perm. op. lü

$$P_{12} = P_{21} \quad P_{12}^2 = 1$$

P_{12} : k' 'lü 1. parç. $\rightarrow$ k'' 'lü 1. parçaya
 k'' " 2. " $\rightarrow$ k' " 2. " olur.

○
1 ile 2 değiştirilip ediliyor.

Örn. $\vec{S}_1 \cdot \vec{S}_2$ de
↑ ↑
1. 2. elekt. m. spin

İkisini zıt örnekte bir durum gösterilebilir.

$$A_1 |a' \rangle |a'' \rangle = a' |a' \rangle |a'' \rangle$$

$$A_2 |a' \rangle |a'' \rangle = a'' |a' \rangle |a'' \rangle$$

1. ve 2. zıt gösterilebilir.

$$P_{12} A_1 P_{12}^{-1} P_{12} |a' \rangle |a'' \rangle = a' P_{12} |a' \rangle |a'' \rangle$$

$$= P_{12} A_1 P_{12}^{-1} |a'' \rangle |a' \rangle = a' |a'' \rangle |a' \rangle$$

Bu nedenle $P_{12} A_1 P_{12}^{-1} = A_2$ ile uyumludur.

P_{12} gözlenebilirlik parçacık etiketlerini değiştirir.

$$H = \frac{\vec{p}_1^2}{2m} + \frac{\vec{p}_2^2}{2m} + V_{\text{cift}}(|\vec{x}_1 - \vec{x}_2|) + V_{\text{ext}}(\vec{x}_1) + V_{\text{ext}}(\vec{x}_2)$$

$$P_{12} H P_{12}^{-1} = H \quad \text{çünkü} \quad [H, P_{12}] = 0$$

○

herket sbt.!

$$\pm 1 \text{ özdeğeri. } (P_{12}^2 = 1)$$

2 parçacık keti $\begin{cases} \text{sim.} \\ \text{anti-sim.} \end{cases}$

○ P_{12} 'nin özketleri ile israr ediyorsak, iki özel kombinasyon,

$$|k'k''\rangle_+ \equiv \frac{1}{\sqrt{2}} (|k'\rangle |k''\rangle + |k''\rangle |k'\rangle)$$

$$|k'k''\rangle_- \equiv \frac{1}{\sqrt{2}} (|k'\rangle |k''\rangle - |k''\rangle |k'\rangle)$$

$$S_{12} \equiv \frac{1}{2} (P_{12} + 1) \quad A_{12} \equiv \frac{1}{2} (1 - P_{12})$$

simetrikler

antisimetrikler

4

$S_{12}(A_{12}) \rightarrow |k' \rangle |k'' \rangle$ 'müneyfi bir diğer kombinasyonu
uygulanmış olduğu için aynı sim. (antich.)
olacaktır.

$$\left\{ \begin{matrix} S_{12} \\ A_{12} \end{matrix} \right\} [C_1 |k' \rangle |k'' \rangle + C_2 |k'' \rangle |k' \rangle]$$

○ $= \frac{1}{2} (C_1 |k' \rangle |k'' \rangle + C_2 |k' \rangle |k'' \rangle)$

$$\pm \frac{1}{2} (C_1 |k'' \rangle |k' \rangle + C_2 |k' \rangle |k' \rangle)$$

$$= \frac{C_1 \pm C_2}{2} (|k' \rangle |k'' \rangle \pm |k'' \rangle |k' \rangle)$$

Çok parçacık durumu genelleştirilebilir.

○ $D_{ij} |k' \rangle |k'' \rangle \dots |k^i \rangle |k^{i+1} \rangle \dots |k^j \rangle \dots$

$$= |k' \rangle |k'' \rangle \dots |k^j \rangle |k^{i+1} \rangle \dots |k^i \rangle \dots$$

$$D_{ij}^2 = 1$$

öz değeri (± 1)

$$[D_{ij}, P_{kl}] \neq 0$$

Üç özdeş parçacık sistemi

$$3! = 6 \quad |k' > k'' > k''' >$$

bizimle her münfer. $\therefore$ 6 farklı dejenere-
liğin var. Tamamen sim. ya da tamamen anti-sim. olu-
şunda ısrar edersin;

$$\begin{aligned} |k' k'' k''' \rangle_{\pm} &\equiv \frac{1}{\sqrt{6}} \left\{ |k' > k'' > k''' \rangle \pm |k'' > k' > k''' \rangle \right. \\ &+ |k'' > k''' > k' \rangle \pm |k''' > k'' > k' \rangle \\ &\left. + |k''' > k' > k'' \rangle \pm |k' > k''' > k'' \rangle \right\} \quad k' \neq k'' \neq k''' \end{aligned}$$

burada P_{12}, P_{13}, P_{23} 2- e, 3- lü simetrik operatörler

6 başımlı her biri var. Tamamen sim. ya da tamamen
anti-sim. 4 adet başımlı her biri var. P_{123} e bakalım.

$$P_{123}(|k' > k'' > k''' \rangle) = |k'' > k''' > k' \rangle$$

$$P_{123} = P_{12} P_{13}$$

$$P_{12} P_{13} (|k' > k'' > k''' \rangle) =$$

$k' \neq k'' \neq k'''$ değil de aynı çağrışım olursa,

tamamen antisim. durum olarak. Sim. olan,

$$|k' k' k''\rangle = \frac{1}{\sqrt{3}} \left(|k' k' k''\rangle + |k' k'' k'\rangle + |k'' k' k'\rangle \right)$$

○ $\sqrt{\frac{2!}{3!}}$ olarak normalize.

$$\sqrt{\frac{N_1! N_2! \dots N_n!}{N!}}$$

N_i

$|k''\rangle$ her selim
sırası.

6.2. Simetrisyen Dostları.

Herhangi tamamen sim. ya da anti-sim. durumları, tercih edip etmediğini tartışarak, N örneği parçacık içeren sistemler ya tamamen sim. ya da anti-sim. dir. (parçacık çiftleri ağışlığı altında)

Bose-Einstein (BE)

Fermi-Dirac (FD)

$$P_{ij} |N \text{ örneği Bose}\rangle = + |N \text{ örneği Bose}\rangle$$

$$P_{ij} |N \text{ örneği fermi}\rangle = - |N \text{ örneği fermi}\rangle$$

Yarım-tamsayılı gir par. - Fermiyela
tam sayılı 4 4 - Bosonlar.

$^3\text{He} \rightarrow$ fermiyon e^- ya da proton gibi

$^4\text{He} \rightarrow$ boson $\pi^\pm, \pi^0$ meseler gibi

2 fermiyonlu sistem için,

$$\frac{1}{\sqrt{2}} (|k' \rangle |k'' \rangle - |k'' \rangle |k' \rangle) \text{ başka seçeneç yok.}$$

bosonlar için

Pauli Dışlama İlmi

$$|k' \rangle |k' \rangle, |k'' \rangle |k'' \rangle \quad \frac{1}{\sqrt{2}} (|k' \rangle |k'' \rangle + |k'' \rangle |k' \rangle)$$

3. seçeneç var.

Maxwell-Boltzmann ist. dış kısıtlama yok!

$$|k' \rangle |k'' \rangle, |k'' \rangle |k' \rangle, |k' \rangle |k' \rangle, |k'' \rangle |k'' \rangle$$

bu şekilde dramatik farklılık var.

6.3. İki elektron sistemi

$$D_{12} \rightarrow (-1) \text{ özdeğeri.}$$

$\vec{X}_1, \vec{X}_2, m_{s_1}, m_{s_2}$ temel kuantalar.

$$\psi = \sum_{m_{s_1}} \sum_{m_{s_2}} C(m_{s_1}, m_{s_2}) \langle \vec{X}_1, m_{s_1}; \vec{X}_2, m_{s_2} | \alpha \rangle$$

○ $[\vec{S}_{\text{tot}}, H] \neq 0 \Rightarrow$ enerji özfonk. olan $\vec{S}_{\text{tot}}$ ile
bir özfonk. u aynı zamanda bulunamaz.

$$\psi = \phi(\vec{X}_1, \vec{X}_2) \chi$$

$$\chi(m_{s_1}, m_{s_2}) = \begin{cases} \frac{1}{\sqrt{2}} (\chi_{+-} + \chi_{-+}) & \text{triplet (simetrik)} \\ \chi_{--} & \\ \frac{1}{\sqrt{2}} (\chi_{+-} - \chi_{-+}) & \text{singlet (antisimetrik)} \end{cases}$$

$$\chi_{+} \rightarrow \chi \quad (m_{s_1} = \frac{1}{2} \quad m_{s_2} = -\frac{1}{2})$$

$$\langle \vec{x}_1, m_{s_1}; \vec{x}_2, m_{s_2} | P_{12} | \alpha \rangle = \langle \vec{x}_2, m_{s_2}; \vec{x}_1, m_{s_1} | \alpha \rangle$$

FD istativität

$$\langle \vec{x}_1, m_{s_1}; \vec{x}_2, m_{s_2} | \alpha \rangle = - \langle \vec{x}_2, m_{s_2}; \vec{x}_1, m_{s_1} | \alpha \rangle$$

alternativ gezeigt:

$$\circ P_{12} = P_{12}^{\text{un}} P_{12}^{\text{sp}} \quad \swarrow$$

$$P_{12}^{\text{sp}} = \frac{1}{2} \left(1 + \frac{4}{\hbar^2} \vec{S}_1 \cdot \vec{S}_2 \right)$$

$$\vec{S}_1 \cdot \vec{S}_2 = \begin{cases} \hbar^2/4 & \text{triplet} \\ -3\hbar^2/4 & \text{singlet} \end{cases}$$

$$\circ |\alpha\rangle \rightarrow P_{12} |\alpha\rangle$$

$$\phi(\vec{x}_1, \vec{x}_2) \rightarrow \phi(\vec{x}_2, \vec{x}_1)$$

$$\chi(m_{s_1}, m_{s_2}) \rightarrow \chi(m_{s_2}, m_{s_1})$$

unverändert beim Vertauschen (antisym.) spin Vertauschen (antisym.) (sym.) (sym.)

$$|\phi(\vec{x}_1, \vec{x}_2)|^2 d^3\vec{x}_1 d^3\vec{x}_2 = X, \text{ aivande merkerlennu? } d^3x,$$

hainn elemannda 1 elektronun, $d^3\vec{x}_2$ hainnde 2 elektronun balma slawlye,

Spin-bajinlitye yole de,

$$\left[-\frac{\hbar^2}{2m} \vec{\nabla}_1^2 + \frac{\hbar^2}{2m} \vec{\nabla}_2^2 + V_{\text{ext}}(\vec{x}_1) + V_{\text{ext}}(\vec{x}_2) \right] \psi = E \psi$$

ayrlasset.

$\omega_A(\vec{x}_1) \omega_D(\vec{x}_2) \times$ spin for. 'a bidehne co'vinder miz var.

$$\phi(\vec{x}_1, \vec{x}_2) = \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\omega_A(\vec{x}_1) \omega_D(\vec{x}_2) \pm \omega_A(\vec{x}_2) \omega_D(\vec{x}_1) \right)$$

spin sing.

spin triplet.

blonkik;

$$\frac{1}{2} \left\{ |\omega_A(\vec{x}_1)|^2 |\omega_D(\vec{x}_2)|^2 + |\omega_A(\vec{x}_2)|^2 |\omega_D(\vec{x}_1)|^2 \right. \\ \left. \pm 2 \operatorname{Re} [\omega_A(\vec{x}_1) \omega_D(\vec{x}_2) \omega_A^*(\vec{x}_2) \omega_D^*(\vec{x}_1)] \right\} d^3x_1 d^3x_2$$

deji3-blur y qulige.

elektronlar spin-triplet durumunda olduqlarında aynı noktada 2. elektron bulunma olasılığı sıfır. Elektronlar, spinleri triplet durumunda ise bir diğerkde bulunmaya mecbur değillerdir. Tersine, singlet durumunda ieler, değışik-tenlik yoğunluğunun varlığında dolayı aynı noktada bulunmalarının olasılığı sıfır.

