

Kvantfysikens principer

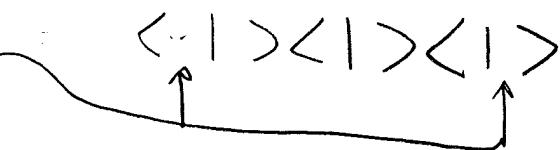
Identiska partiklar

Läs kompendiet s. 34–36, Feynman 3-4, 4-1

Repetition (och fortättning på rötnörvningen)

Skall vi addera amplituderna innan eller efter vi tar absolutbeloppet?

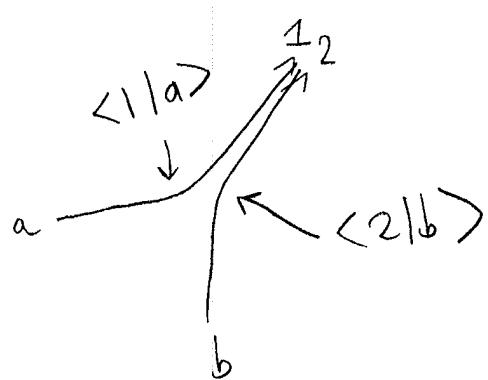
(Viktigt därför att $|y_1 + y_2|^2 = |y_1|^2 + |y_2|^2 + \text{[interferens-term]}$, alltså inte samma!)

"Extrema tillstånd" 

Om det är olika extrema tillstånd kan amplituderna inte interferera, se uppg. 3-P3
så då skall vi addera efter. $(|y_1|^2 |y_2|^2)$

Kan de interferera och vi inte har "vilken-väg-information", då skall vi addera före.
 $(|y_1 + y_2|^2)$

Tillstånd med två identiska bosoner



$$P = |\langle 1|a \rangle \langle 2|b \rangle|^2$$

(jfr. sannolikheter
för oberoende händelser:
 $P(a, b) = P(a) P(b)$)

$$= \underbrace{|\langle 1|a \rangle|^2}_{=: a_1} \underbrace{|\langle 2|b \rangle|^2}_{=: b_2}$$

$$P(\text{någon partikel}) = |a_1|^2 |b_2|^2 + |a_2|^2 |b_1|^2$$

$$1 \rightarrow 2 : \quad a_1 = a_2 = :a \\ b_1 = b_2 = :b$$

$$\Rightarrow P = |a|^2 |b|^2 + |a|^2 |b|^2 = 2 |a|^2 |b|^2$$

$$\text{bosoner: } P = |a_1 b_2 + a_2 b_1|^2$$

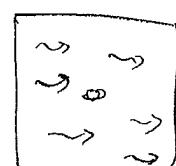
$$1 \rightarrow 2 : \quad P = |ab + ab|^2 = 4 |a|^2 |b|^2$$

- Feynman:
- samma resultat om $1 = 2$
 - för in partiklar:

$$P_n(\text{bosoner}) = n! P_n(\text{skiljbara})$$

"bosoner är sociala"

→ stimulerad
emission



många
⇒ ännu fler
LASTR

(2)

Kap 4-5: tentauppg. 080823 uppg. 6
"ultraviolet katastrof"

Fermioner och periodiska systemet

$$P = |a_1 b_2 - a_2 b_1|^2$$

$$1 \rightarrow 2 \Rightarrow P \rightarrow |ab - ab|^2 = 0$$

Fermioner kan inte vara fler än en i samma tillstånd

— Pauli principen

("degenereringstryck")

förförklarar neutrinstjärnor (Kap. 14)

och per. systemet

men först: Spinn

(nästa gång)

Kvantfysikens principer

Läs kompendium s. 34-36 (identiska partiklar)

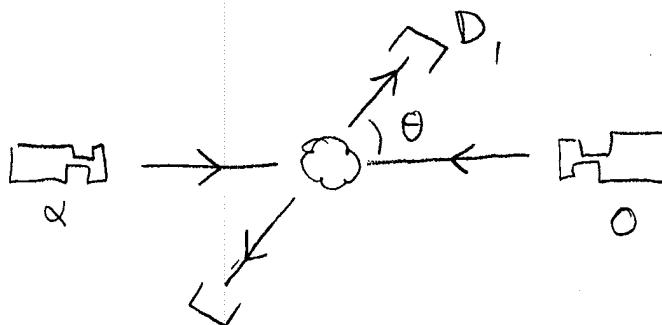
Identiska partiklar

först: vanliga icke-identiska partiklar (t.ex. α , O)

antaq lågenrgi (inget slår sönder)
inga magn. fält (tap. 5)

α -partikel
(He-kärnor)

Syretäma



D_2 → läget bestämt
av rörelsmängden
bevarande (ritat
i masscentrumssystemet,
där $\vec{P}_{\text{tot}} = \vec{P}_\alpha + \vec{P}_O = 0$
både före och efter)

Möjligheter:

"direkt"

a) α i D_1 , O i D_2

b) α i D_2 , O i D_1

c) inget i D_1 ,

inget i D_2

"utbyter"

Uppenbarligen beror förekomsten av alt. c på
detektornas bredd $\Delta\theta$. Om $\Delta\theta = \pi$ fångar
vi alltid in alla! Det är inte det vi är intresserade
av, utan vi vill bestämma sannolikhetstjälken

$$\text{tjälk} = \frac{\text{sannolikhet}}{\Delta\theta} \quad \text{räkna som förrut: } \frac{\text{antal i } \Delta\theta}{\text{totalt antal}}$$

som vi betecknar med P .

④

$$P(\text{nägon partikel i } D_1) = |f(\theta)|^2 + |f(\pi - \theta)|^2 = P(\theta)$$

directt utbytes

star cirkel
= Start
 $P(\theta)$

stämmer med experiment ✓

Nu: identiska partiklar bärre. α

(notera: fungerar inte för två)

se kompendiet

8

R

biljardboll

$$\left| \langle \alpha \in D_1 | \alpha \in S_1 \rangle + \langle \alpha \in D_2 | \alpha \in S_1 \rangle \right|^2 = |f(\theta) - f(\pi - \theta)|^2 \quad \checkmark \quad (\times)$$

Men: vet inte säkert att

$$\langle \alpha \in D_2 | \alpha \in S_1 \rangle = f(\pi - \theta)$$

bara att

$$\left| \langle \alpha \in D_2 | \alpha \in S_1 \rangle \right|^2 = |f(\pi - \theta)|^2$$

sä mörste
vihat +
som i (x) ?

Experiment med e^- istället för α :

$$P\left(\frac{\pi}{2}\right) = 0$$

→ antag att det betyder

$$P(\theta) = |f(\theta) - f(\pi - \theta)|^2$$

för då blir alltid $P\left(\frac{\pi}{2}\right) = 0$ oavsett $f(\theta)$



"fermioner"

"Mer om detta senare, nu "bosoner"
(t.ex. α , γ , ...)

5