

NORGES TEKNISK-NATURVITENSKAPELIGE
UNIVERSITET
INSTITUTT FOR FYSIKK

Faglig kontakt under eksamen:
Navn: Kåre Olaussen
Telefon: 9 36 52

Eksamen i fag 74327 RELATIVISTISK KVANTEMEKANIKK

Lørdag 15. mai 1999

Tid: 09:00—14:00

Tillatte hjelpemidler: (Alternativ B): Godkjent lommekalkulator.
K. Rottman: *Matematisk formelsamling*.
Barnett and Cronin: *Mathematical Formulae*.
Øgrim: *Størrelser og enheter i fysikken*

Dette eksamenssettet er på 3 sider pluss et generelt vedlegg på 2 sider.

Oppgave 1:

a) Tegn, dersom prosessene er mulige i *QED*, Feynman-diagrammene for alle bidrag av laveste ikke-trivielle orden for prosessene:

1. $e^+e^- \rightarrow \mu^+\mu^-$
2. $e^+\mu^- \rightarrow e^-\mu^+$
3. $e^+e^- \rightarrow \mu^+\mu^-\gamma$
4. $e^-e^- \rightarrow e^-e^-$
5. $\mu^- \rightarrow \mu^-e^+e^-$
6. $\mu^-\gamma \rightarrow \mu^-e^+e^-$
7. $\gamma\gamma \rightarrow \gamma\gamma$

b) Se nå i litt mer detalj på Möller spredning, $e^-e^- \rightarrow e^-e^-$.

1. Tegn Feynman-diagrammene for alle bidrag av laveste ikke-trivielle orden for denne prosessen. Påfør diagrammet alle nødvendige impulser og indekser. Anta at de innkommende elektronene har kvantetall p_i, s_i , $i = 1, 2$, og de utgående elektronene kvantetall p'_f, s'_f , $f = 1, 2$. Innfør videre $q = p_1 - p'_1$ og $q' = p_1 - p'_2$.
2. Bruk Feynman-reglene i vedlegget til å skrive ned de tilhørende algebraiske uttrykkene for spredningsamplituden $\mathcal{M}_{fi}$.

3. For å beregne det upolariserte spredningsstverrsnittet trenger vi blant annet det midlede amplitudekvadratet

$$|\overline{\mathcal{M}}_{fi}|^2 \equiv \frac{1}{4} \sum_{\{s_i, s'_f\}} \mathcal{M}_{fi} \mathcal{M}_{fi}^* \quad (1)$$

der summen går over alle spinntilstandene til de innkommende og utgående partiklene. Uttrykket over kan omskrives til en sum over spor av γ -matriser. Vis at ett av leddene i denne summen kan skrives på formen

$$\mathcal{F}(q) \times \text{Tr} \{ \gamma^\mu (\not{p}_1 + m_e) \gamma^\nu (\not{p}'_1 + m_e) \} \text{Tr} \{ \gamma_\mu (\not{p}_2 + m_e) \gamma_\nu (\not{p}'_2 + m_e) \}, \quad (2)$$

og bestem funksjonen $\mathcal{F}(q)$.

4. Beregn produktet av sporene over,

$$Q \equiv \text{Tr} \{ \gamma^\mu (\not{p}_1 + m_e) \gamma^\nu (\not{p}'_1 + m_e) \} \text{Tr} \{ \gamma_\mu (\not{p}_2 + m_e) \gamma_\nu (\not{p}'_2 + m_e) \}. \quad (3)$$

Uttrykk svaret ved skalarprodukt mellom de involverte firer-impulsene.

Oppgave 2:

Fourier-utviklingen for et fritt, reellt Klein Gordon felt (definert ved Lagrangetettheten $\mathcal{L} = \frac{1}{2} \partial_\mu \varphi \partial^\mu \varphi - \frac{1}{2} m^2 \varphi^2$) lyder

$$\varphi(x) = \int \frac{d^3 k}{(2\pi)^{3/2}} \sqrt{\frac{1}{2\omega_k}} \left[a(\mathbf{k}) e^{-ikx} + a^\dagger(\mathbf{k}) e^{ikx} \right]. \quad (4)$$

- Skriv ned den tilsvarende Fourier-utviklingen for den kanonisk konjugerte impulstettheten $\pi_\varphi(x) \equiv \pi(x)$.
- Det er vanlig å dekomponere disse feltene i positiv frekvens, $\varphi^{(+)}(x)$, $\pi^{(+)}(x)$, og negativ frekvens, $\varphi^{(-)}(x)$, $\pi^{(-)}(x)$ deler. Beskriv denne dekomposisjonen.
- Beregn vakuum-forventningsverdien

$$\langle 0 | \varphi(x) \pi(y) | 0 \rangle. \quad (5)$$

Uttrykk svaret som en kommutator mellom noen av feltene $\varphi^{(\pm)}(x)$, $\pi^{(\pm)}(y)$.

- Vi ser så på en generell én-partikkel tilstand

$$|f\rangle = \int d^3 k f(\mathbf{k}) a^\dagger(\mathbf{k}) |0\rangle \equiv \varphi_f^{(-)} |0\rangle. \quad (6)$$

Skriv ned det tilsvarende uttrykket for $\langle f |$. Hvilken betingelse må $f(\mathbf{k})$ oppfylle for at denne tilstanden skal være normert, $\langle f | f \rangle = 1$? (Vakuum-tilstanden antas å være normert, $\langle 0 | 0 \rangle = 1$.)

- Beregn matrise-elementene

$$\Phi_f(x) = \langle 0 | \varphi(x) | f \rangle, \quad \Pi_f(y) = \langle 0 | \pi(y) | f \rangle. \quad (7)$$

Vis at svarene kan uttrykkes som kommutatorer mellom noen av feltene $\varphi^{(\pm)}(x)$, $\pi^{(\pm)}(y)$, og $\varphi_f^{(\pm)}$.

f) Beregn forventningsverdien (når $\langle f | f \rangle = 1$)

$$\langle f | \varphi(x) \pi(y) | f \rangle - \langle 0 | \varphi(x) \pi(y) | 0 \rangle. \quad (8)$$

Tips: Svaret kan uttrykkes ved funksjonene $\Phi_f(x)$, $\Pi_f(y)$ og deres kompleks konjugerte.

Oppgave 3:

I denne oppgaven skal du analysere en variant av det fri elektromagnetiske felt, definert ved Lagrangetettheten

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2} \mathbf{E}^2 - \frac{1}{2} \mathbf{B}^2 + \theta \mathbf{E} \cdot \mathbf{B}, \quad (9)$$

der $\mathbf{E}$ og $\mathbf{B}$ kan uttrykkes ved vektorpotensialet $\mathbf{A}$ som

$$\mathbf{E} = -\dot{\mathbf{A}} = -\frac{\partial}{\partial t} \mathbf{A}, \quad \mathbf{B} = \nabla \times \mathbf{A}. \quad (10)$$

I første del av oppgaven skal θ regnes som en konstant dimensjonsløs parameter. Det regnes hele tiden med naturlige enheter, dvs. der $\hbar = c = \epsilon_0 = \mu_0 = 1$.

a) Finn den kanoniske konjugerte impulstettheten Π_A til feltet $\mathbf{A}$.

b) I en kanonisk kvantisering av denne teorien, hva skal lik tid (equal time) kommutatoren

$$[\dot{A}^j(\mathbf{x}, 0), A^k(\mathbf{y}, 0)]$$

være?

c) Finn den tilhørende Hamiltontettheten $\mathcal{H}$ for denne modellen.

d) Bruk de generelle Euler-Lagrange ligningene til å finne bevegelsesligningene for $\mathbf{A}$ -feltet.

e) Anta nå at θ er tidsavhengig, $\theta = \mu t$, der μ er konstant parameter. Hvilken massedimensjon må μ ha?

f) Hva blir bevegelsesligningene for $\mathbf{A}$ -feltet i dette tilfellet?

1 Sammenheng mellom amplitude $\mathcal{M}_{fi}$ og tverrsnitt σ

$$d\sigma = \frac{|\mathcal{M}_{fi}|^2}{4\sqrt{(p_1 \cdot p_2)^2 - m_1^2 m_2^2}} (2\pi)^4 \delta^{(4)}(p_1 + p_2 - \sum_i p'_i) \prod_{i=1}^n \frac{d^3 p'_i}{(2\pi)^3 2E'_i} \quad (11)$$

2 Noen Feynmanregler for $-i\mathcal{M}_{fi}$:

1. Utgående partikler			2. Innkommende partikler		
Type partikler	Grafisk symbol	Algebraisk uttrykk	Type partikler	Grafisk symbol	Algebraisk uttrykk
$e^-, \mu^-, \dots$	 p, s	$\bar{u}(p, s)$	$e^-, \mu^-, \dots$	 p, s	$u(p, s)$
$e^+, \mu^+, \dots$	 p, s	$v(p, s)$	$e^+, \mu^+, \dots$	 p, s	$\bar{v}(p, s)$
γ (foton)	 k, r	$e_\mu(k, r)^*$	γ (foton)	 k, r	$e_\mu(k, r)$
Uladet spinn=0	 k	1	Uladet spinn=0	 k	1

3. Propagatorer			4. Vekselvirkningsknuter		
Type partikler	Grafisk symbol	Algebraisk uttrykk	V.virkning $\mathcal{L}_{int}$	Grafisk symbol	Algebraisk uttrykk
$e^\pm, \mu^\pm, \dots$		$\frac{i(\not{p} + m)}{p^2 - m^2 + i\epsilon}$	$e\bar{\psi}\gamma^\mu\psi A_\mu$		$ie\gamma^\mu$
γ (foton)		$\frac{-i\eta_{\mu\nu}}{k^2 + i\epsilon}$	$-\frac{1}{3!}\mu\varphi^3$		$-i\mu$
Uladet spinn-0		$\frac{i}{k^2 - m^2 + i\epsilon}$	$-\frac{1}{4!}\lambda\varphi^4$		$-i\lambda$

- i) Konservering av firer-impuls i hver knute.
- ii) Integrasjon $\int \frac{d^4 q}{(2\pi)^4}$ over hver ubestemt impuls.
- iii) Faktor -1 for hver lukket fermionsløyfe.
- iv) Relativt minustegn mellom diagrammer som adskiller seg ved ombytte av to fermioner.
- v) Kombinatorisk faktor $1/S$, der S er diagrammets symmetritall.

3 Noen fullstendighetsrelasjoner

Dirac partikler, Dirac antipartikler, og fotoner :

$$\sum_{s=1}^2 u(p, s) \bar{u}(p, s) = \not{p} + m, \quad \sum_{s=1}^2 v(p, s) \bar{v}(p, s) = \not{p} - m \quad (12)$$

$$\sum_{r=1}^2 e_{\mu}(k, r) e_{\nu}^{*}(k, r) = -\eta_{\mu\nu} + \text{irrelevante ledd} \quad (13)$$

4 Dirac's γ -matriser

4.1 Standardrepresentasjonen

$$\gamma^0 = \begin{pmatrix} I & 0 \\ 0 & -I \end{pmatrix}, \quad \vec{\gamma} = \begin{pmatrix} 0 & \vec{\sigma} \\ -\vec{\sigma} & 0 \end{pmatrix}, \quad (14)$$

der I er en 2×2 enhetsmatrise, og σ er Pauli-matrisene,

$$\sigma^x = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad \sigma^y = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \quad \sigma^z = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}. \quad (15)$$

som oppfyller den algebraiske relasjonen

$$\sigma^i \sigma^j = \delta^{ij} + i\epsilon^{ijk} \sigma^k, \text{ dvs. at } (\sigma \cdot \mathbf{a})(\sigma \cdot \mathbf{b}) = \mathbf{a} \cdot \mathbf{b} + i\sigma \cdot (\mathbf{a} \times \mathbf{b}) \quad (16)$$

4.2 Algebraiske relasjoner

$$\{\gamma^{\mu}, \gamma^{\nu}\} = 2\eta^{\mu\nu} \implies \not{p}\not{p} = p^2 \quad (17)$$

$$\gamma^{\mu}\gamma^{\nu}\gamma_{\mu} = -2\gamma^{\nu} \implies \gamma_{\mu}\not{p}\gamma^{\mu} = -2\not{p} \quad (18)$$

$$\gamma^{\mu}\gamma^{\nu}\gamma^{\lambda}\gamma_{\mu} = 4\eta^{\nu\lambda} \implies \gamma_{\mu}\not{p}\not{q}\gamma^{\mu} = 4(pq) \quad (19)$$

$$\gamma^{\mu}\gamma^{\nu}\gamma^{\lambda}\gamma^{\sigma}\gamma_{\mu} = -2\gamma^{\sigma}\gamma^{\lambda}\gamma^{\nu} \implies \gamma_{\mu}\not{p}\not{q}\not{r}\gamma^{\mu} = -2\not{r}\not{q}\not{p} \quad (20)$$

4.3 Noen spor-uttrykk

$$\text{Tr } 1 = 4 \quad (21)$$

$$\text{Tr } \gamma^{\mu} = 0 \quad (22)$$

$$\text{Tr } \gamma^{\mu}\gamma^{\nu} = 4\eta^{\mu\nu} \implies \text{Tr } \not{p}\not{q} = 4(pq) \quad (23)$$

$$\text{Tr } \gamma^{\mu}\gamma^{\nu}\gamma^{\lambda} = 0 \quad (24)$$

$$\text{Tr } \gamma^{\mu}\gamma^{\nu}\gamma^{\lambda}\gamma^{\sigma} = 4(\eta^{\mu\nu}\eta^{\lambda\sigma} - \eta^{\mu\lambda}\eta^{\nu\sigma} + \eta^{\mu\sigma}\eta^{\nu\lambda}) \quad (25)$$

$$\implies \text{Tr } \not{p}\not{q}\not{r}\not{s} = 4(pq)(rs) - 4(pr)(qs) + 4(ps)(qr)$$