



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

### Eksamen i SIF40AQ RELATIVISTISK KVANTEMEKANIKK

Fredag 25. januar 2002  
09:00–14:00

Tillatte hjelpemidler: Alternativ C

Typegodkjent kalkulator, med tomt minne (i henhold til liste utarbeidet av NTNU).

K. Rottman: *Matematisk formelsamling* (alle språkutgaver).

Schaum's Outline Series: *Mathematical Handbook of Formulas and Tables*.

Sensur legges ut på fagets webside, <http://bohr.phys.ntnu.no/~kolausen/SIF40AQ>, så snart den er klar

Dette oppgavesettet er på 3 sider, pluss et vedlegg på 2 sider.

#### Oppgave 1

- a) Tegn, i de tilfeller dette er mulig i kvante-elektrodynamikk (*QED*), Feynman diagrammene for alle bidrag av laveste ikke-trivielle orden for prosessene nedenfor. For noen tilfeller eksisterer det Feynman diagram, men prosessen er likevel ikke mulig i vakuum. Angi slike tilfeller, og forklar kort hva som gjør prosessen umulig.

1.  $e^+\gamma \rightarrow e^+\gamma$

2.  $e^+\gamma \rightarrow e^+\gamma\gamma$

3.  $e^+\mu^- \rightarrow e^-\mu^+$

4.  $e^+\mu^- \rightarrow e^+\mu^-$

5.  $e^+e^- \rightarrow \mu^+\mu^-$

6.  $e^- \rightarrow e^-\mu^+\mu^-$

7.  $\gamma\gamma \rightarrow \gamma$

8.  $\gamma\gamma \rightarrow \gamma\gamma$

9.  $\gamma\gamma \rightarrow \gamma\gamma\gamma$

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

1. Tegn Feynman-diagrammene for alle bidrag av laveste ikke-trivielle orden for denne prosessen. Påfør diagrammene alle nødvendige impulser og indekser. Anta at det innkommende (resp. utgående) elektronet har kvantetall  $p, s$  (resp.  $p', s'$ ), og at det innkommende (resp. utgående) fotonet har kvantetall  $k, r$  (resp.  $k', r'$ ). Innfør videre  $q = p + k$  og  $q' = p - k'$ .
2. Bruk Feynman-reglene i vedlegget til å skrive ned de tilhørende algebraiske bidragene til spredningsamplituden  $\mathcal{M}_{fi}$ .
3. Benytt "naturlige enheter" (der  $\hbar = c = \varepsilon_0 = \mu_0 = 1$ ) og anta at prosessen betraktes fra et koordinatsystem der det innkommende fotonet har frekvens  $\omega$ , dvs. at  $k = (\omega, 0, 0, \omega)$ , og spres mot et elektron som opprinnelig er i ro, dvs. at  $p = (m, 0, 0, 0)$ . Bruk konservering av energi og bevegelsesmengde til å bestemme frekvensen  $\omega'$  til det utgående fotonet som funksjon av fotonets spredningsvinkel  $\vartheta$ .
4. Bruk dimensjonsanalyse og kvalitativ informasjon fra Feynman diagrammene til å anslå størrelsesorden til det totale spredningstverrsnittet i det spesialtilfellet at det innkommende fotonet har svært lav frekvens,  $\omega \ll m$ . Dvs., bestem hvilken algebraisk kombinasjon av fysiske parametre tverrsnittet da må avhenge av, og regn ut størrelsen på denne kombinasjonen i vanlige SI-enheter.
5. Det differensielle spredningstverrsnittet for Compton spredning kan skrives på formen,

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = K |\mathcal{M}_{fi}|^2, \quad (1)$$

der  $\mathcal{M}_{fi}$  er spredningsamplituden fra underpunkt 2 og  $d\Omega = \sin\vartheta d\vartheta d\varphi$ . Bruk informasjon i vedlegget til å finne et eksplisitt uttrykk for faktoren  $K$ .

6. Det upolariserte tverrsnittet framkommer ved at vi midler over spinntilstandene  $(r, s)$  til de innkommende partiklene, og summerer over spinntilstandene  $(r', s')$  til de utgående partiklene. Amplitudekvadratet  $\sum_{r s r' s'} |\mathcal{M}_{fi}|^2$  kan da uttrykkes som en sum av spor over  $\gamma$ -matriser (med prefaktorer). Finn denne summen. Du trenger ikke å regne ut sporene.

### Oppgitt:

Planck's konstant	$\hbar = 1.054\,572\,66(63) \times 10^{-34} \text{ J s}$
Lyshastigheten	$c = 299\,792\,458 \text{ m s}^{-1}$
Elektronets masse	$m = 9.1096 \times 10^{-31} \text{ kg}$
Finstrukturkonstanten	$\alpha = e^2/4\pi\varepsilon_0\hbar c = 1/137.035\,989\,5(61)$

**Oppgave 2**

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

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

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

$$\mathbf{E} = -\dot{\mathbf{A}} = -\frac{\partial}{\partial t} \mathbf{A}, \quad \mathbf{B} = \nabla \times \mathbf{A}. \quad (3)$$

I første del av oppgaven skal  $\theta$  regnes som en konstant dimensjonsløs parameter. Det regnes hele tiden med naturlige enheter, dvs. der  $\hbar = c = \varepsilon_0 = \mu_0 = 1$ .

- a) Finn den kanoniske konjugerte impulstettheten  $\Pi_{\mathbf{A}}$  til feltet  $\mathbf{A}$ .
- b) I en kanonisk kvantisering av denne teorien, hva skal lik tid (equal time) kommutatoren

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

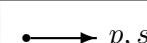
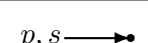

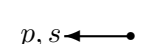




være?

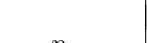


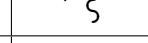


- c) Finn den tilhørende Hamiltontettheten  $\mathcal{H}$  for denne modellen.
- d) Bruk de generelle Euler-Lagrange ligningene til å finne bevegelsesligningene for  $\mathbf{A}$ -feltet.
- e) Anta nå at  $\theta$  er tidsavhengig,  $\theta = \mu t$ , der  $\mu$  er konstant parameter. Hvilken massedimensjon må  $\mu$  ha?
- f) Hva blir bevegelsesligningene for  $\mathbf{A}$ -feltet i dette tilfellet?

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

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

### 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
$e^-, \mu^-, \dots$		$\bar{u}(p, s)$	$e^-, \mu^-, \dots$		$u(p, s)$
$e^+, \mu^+, \dots$		$v(p, s)$	$e^+, \mu^+, \dots$		$\bar{v}(p, s)$
$\gamma$ (foton)		$e_\mu(k, r)^*$	$\gamma$ (foton)		$e_\mu(k, r)$
Uladet spinn-0		1	Uladet spinn-0		1

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

- 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

$$\sum_{s=1}^2 u(p, s) \bar{u}(p, s) = \not{p} + m, \quad \sum_{s=1}^2 v(p, s) \bar{v}(p, s) = \not{p} - m \quad (5)$$

$$\sum_{r=1}^2 e_\mu(k, r) e_\nu^*(k, r) = -\eta_{\mu\nu} + \text{irrelevante ledd} \quad (6)$$

### 4 Dirac's $\gamma$ -matriser

#### 4.1 Standardrepresentasjonen

$$\gamma^0 = \begin{pmatrix} I & 0 \\ 0 & -I \end{pmatrix}, \quad \vec{\gamma} = \begin{pmatrix} 0 & \boldsymbol{\sigma} \\ -\boldsymbol{\sigma} & 0 \end{pmatrix}, \quad (7)$$

der  $I$  er en  $2 \times 2$  enhetsmatrise, og  $\boldsymbol{\sigma}$  er Pauli-matrisene,

$$\sigma^x = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad \sigma^y = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \quad \sigma^z = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}. \quad (8)$$

som oppfyller den algebraiske relasjonen

$$\sigma^i \sigma^j = \delta^{ij} + i\epsilon^{ijk} \sigma^k, \text{ dvs. at } (\boldsymbol{\sigma} \cdot \mathbf{a})(\boldsymbol{\sigma} \cdot \mathbf{b}) = \mathbf{a} \cdot \mathbf{b} + i\boldsymbol{\sigma} \cdot (\mathbf{a} \times \mathbf{b}) \quad (9)$$

#### 4.2 Algebraiske relasjoner

$$\{\gamma^\mu, \gamma^\nu\} = 2\eta^{\mu\nu} \implies \not{p} \not{p} = p^2 \quad (10)$$

$$\gamma^\mu \gamma^\nu \gamma_\mu = -2\gamma^\nu \implies \gamma_\mu \not{p} \gamma^\mu = -2\not{p} \quad (11)$$

$$\gamma^\mu \gamma^\nu \gamma^\lambda \gamma_\mu = 4\eta^{\nu\lambda} \implies \gamma_\mu \not{p} \not{q} \gamma^\mu = 4(pq) \quad (12)$$

$$\gamma^\mu \gamma^\nu \gamma^\lambda \gamma^\sigma \gamma_\mu = -2\gamma^\sigma \gamma^\lambda \gamma^\nu \implies \gamma_\mu \not{p} \not{q} \not{r} \gamma^\mu = -2\not{r} \not{q} \not{p} \quad (13)$$

#### 4.3 Noen spor-uttrykk

$$\text{Tr } 1 = 4 \quad (14)$$

$$\text{Tr } \gamma^\mu = 0 \quad (15)$$

$$\text{Tr } \gamma^\mu \gamma^\nu = 4\eta^{\mu\nu} \implies \text{Tr } \not{p} \not{q} = 4(pq) \quad (16)$$

$$\text{Tr } \gamma^\mu \gamma^\nu \gamma^\lambda = 0 \quad (17)$$

$$\text{Tr } \gamma^\mu \gamma^\nu \gamma^\lambda \gamma^\sigma = 4(\eta^{\mu\nu} \eta^{\lambda\sigma} - \eta^{\mu\lambda} \eta^{\nu\sigma} + \eta^{\mu\sigma} \eta^{\nu\lambda}) \quad (18)$$

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