

Faglig kontakt under eksamen:

Prof. Kåre Olaussen

Tlf. 3652

EKSAMEN I FAG 74327 RELATIVISTISK KVANTEMEKANIKK

Torsdag 1. juni 1989

Tid: kl. 0900-1300

Tillatte hjelpeemidler (Alternativ B):

Godkjent lommekalkulator tillatt

Rottmann: Mathematische Formelsammlung

Øgrim: Størrelser og enheter i fysikken

Oppgave 1 (Vekselvirkende uladete Klein-Gordon partikler).

En enkel modell for uladete Klein-Gordon (dvs. spinn-0) partikler er defi-
nert ved Lagrangetettheten

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2}(\partial_\mu \varphi)(\partial^\mu \varphi) - \frac{1}{2}m^2\varphi^2 - g_3\varphi^3 - g_4\varphi^4,$$

der vi har valgt enheter slik at $\hbar = c = 1$.

- i) Feynmanreglene for den fri delen av denne modellen er gitt i ved-
legget. Angi hvilke vekselvirkningknuter vi vil få med denne La-
grangetettheten, og deres tilhørende algebraiske uttrykk.

I den resterende delen av denne oppgaven skal vi se på 2-partikkels-2-par-
tikkels spredningsprosesser i denne modellen.

- ii) La først $g_4 = 0$ og $g_3 \neq 0$. Tegn alle Feynmandiagram for laveste ordens
(i g_3) ikke-forsvinnende bidrag til spredningsamplituden, og skriv
ned de tilhørende algebraiske uttrykkene.
- iii) Når partiklene kolliderer med svart stor totalenergi i massesenter-
systemet, men med fast impulsoverføring i massesentersystemet, dvs.
i grensen $s \rightarrow \infty$ med t fast, vil ett av Feynmandiagrammene i pkt.ii)
ha det dominerende bidraget til spredningsamplituden. Angi hvilket.

- iv) La så $g_3 = 0$ og $g_4 \neq 0$. Tegn alle Feynmandiagram for laveste ordens (i g_4) ikke-forsvinnende bidrag til spredningsamplituden, og skriv ned de tilhørende algebraiske uttrykkene.
- v) Finn, til laveste ikke-forsvinnende orden i g_4 , det totale spredningstverrsnittet for modellen i pkt.iv). Sammenhengen mellom spredningsamplitude og spredningstverrsnitt er gitt i vedlegget.

Oppgave 2 (QED).

I denne oppgaven er det forutsatt en standard QED-modell for fotoner og leptoner.

- i) Tegn, der det er mulig, Feynmandiagrammene for laveste ordens bidrag til prosessene

$$e^+ e^- \rightarrow e^+ e^-, \quad e^+ e^- \rightarrow \mu^+ \mu^-, \quad e^+ e^- \rightarrow \gamma\gamma,$$
$$e^+ e^- \rightarrow \gamma, \quad e^+ \mu^- \rightarrow e^+ \mu^-, \quad e^+ \mu^- \rightarrow \gamma\gamma.$$

I de to siste punktene skal du se på prosessen $e^+ e^- \rightarrow e^+ e^-$ til laveste ikke-forsvinnende orden:

- ii) Tegn Feynmandiagrammene, og skriv ned de tilhørende algebraiske bidragene til spredningsamplituden.
- iii) Det midlere amplitudekvaratet for denne prosessen,

$$\overline{|M_{fi}|^2} = \frac{1}{4} \sum_{s_1, s_2, s'_1, s'_2} |M_{fi}(s_1, s_2; s'_1, s'_2)|^2,$$

kan reduseres til et algebraisk uttrykk som involverer spor over gamma-matriser. Utfør denne reduksjonen. (Du trenger ikke å beregne sporene).

VEDLEGG TIL EKSAMEN I FAG 74327 RELATIVISTISK KVANTEMEKANIKK

Noen av de nedenforstående opplysningene kan muligens være til nytte ved eksamensbesvarelsen.

I. Sammenheng mellom spredningsamplitude og tverrsnitt

For en 2-partikkels → 2-partikkels kollisjonsprosess i massesentersystemet er sammenhengen mellom differensielt spredningstverrsnitt $d\sigma$ og spredningsamplitude M_{fi} gitt ved

$$d^2\sigma = \frac{1}{64\pi^2(p_1^0 + p_2^0)^2} \frac{p'}{p} |M_{fi}|^2 d^2\Omega,$$

(der $p = |\vec{p}_1|$, $p' = |\vec{p}'_1|$) når man bruker normering og Feynmanregler for M_{fi} som under.

II. Feynmanregler

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

3. Propagatorer			4. Spredningsknuter		
Type partikler	Grafisk symbol	Algebraisk uttrykk	Teoretisk modell	Grafisk symbol	Algebraisk uttrykk
e^-, μ^-, \dots	$\bullet \xrightarrow{p} \bullet$	$\frac{i(p+m)}{p^2 - m^2 + i\epsilon}$	QED	$\bullet \xrightarrow{\mu} \bullet$	$-ie\gamma^\mu$
γ (foton)	$\mu \sim \nu$	$\frac{-i\eta^{\mu\nu}}{k^2 - i\epsilon}$	φ^3 -teori		
Uladet spinn-0	$\bullet \xrightarrow{k} \bullet$	$\frac{i}{k^2 - m^2 + i\epsilon}$	φ^4 -teori		

5. Faktor $-i$ for å gå fra S -matrise til amplitude, faktor -1 for hver lukket fermion-sløyfe, relativ faktor -1 mellom diagrammer som adskiller seg ved ombytte av ytre fermion-linjer.
6. $\int \frac{d^4 q_1}{(2\pi)^4}$ for hver firer-impuls q_1 som ikke er fiksert ved energi-impuls konservering.

III. Fullstendighetsrelasjoner

$$\sum_{s=1}^2 u(p, s)_\alpha \bar{u}(p, s)_\beta = (p+m)_{\alpha\beta}, \quad \sum_{s=1}^2 v(p, s)_\alpha \bar{v}(p, s)_\beta = (p-m)_{\alpha\beta},$$

$$\sum_{s=1}^2 e^\mu(k, s) e^\nu(k, s)^* = -\eta^{\mu\nu} + irrelevante ledd.$$

IV. γ -matrisene

1. Eksplisitt representasjon (standard-representasjonen):

$$\gamma^0 = \begin{pmatrix} I & 0 \\ 0 & -I \end{pmatrix}, \quad \vec{\gamma} = \begin{pmatrix} 0 & \vec{\sigma} \\ -\vec{\sigma} & 0 \end{pmatrix}, \quad \vec{\alpha} = \gamma^0 \vec{\gamma} = \begin{pmatrix} 0 & \vec{\sigma} \\ \vec{\sigma} & 0 \end{pmatrix}, \quad \beta = \gamma^0 = \begin{pmatrix} I & 0 \\ 0 & -I \end{pmatrix},$$

der Pauli-matrisene er $\sigma^x = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$, $\sigma^y = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$ og $\sigma^z = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$.

2. Algebraiske relasjoner:

$$(\gamma^\mu, \gamma^\nu) = \gamma^\mu \gamma^\nu + \gamma^\nu \gamma^\mu = 2\eta^{\mu\nu}, \quad \gamma_\mu \gamma_\lambda \gamma^\mu = -2\gamma_\lambda, \quad \gamma_\mu \gamma_\lambda \gamma_\sigma \gamma^\mu = 4\eta_{\lambda\sigma},$$

$$\gamma_\mu \gamma_\lambda \gamma_\sigma \gamma_\rho \gamma^\mu = -2\gamma_\rho \gamma_\sigma \gamma_\lambda, \quad \gamma^0 \gamma_\mu^\dagger \gamma^0 = \gamma_\mu.$$

3. Noen spor av gamma-matriser:

$$\text{Tr } 1 = 4, \quad \text{Tr } \gamma_\mu = 0, \quad \text{Tr } \gamma_\mu \gamma_\nu = 4\eta_{\mu\nu}, \quad \text{Tr } \gamma_\mu \gamma_\nu \gamma_\lambda = 0,$$

$$\text{Tr } \gamma_\mu \gamma_\nu \gamma_\lambda \gamma_\sigma = 4(\eta_{\mu\nu} \eta_{\lambda\sigma} - \eta_{\mu\lambda} \eta_{\nu\sigma} + \eta_{\mu\sigma} \eta_{\nu\lambda}).$$