

UNIVERSITETET I TRONDHEIM  
NORGES TEKNISKE HØGSKOLE  
INSTITUTT FOR FYSIKK

Faglig kontakt under eksamen:  
Professor Asle Sudbø  
Tlf: 93403

EKSAMEN I FAG 74436 KVANTETEORIEN FOR FASTE STOFFER

30. august 1995

kl. 0900-1500

Tillatte hjelpebidrifter: Barnett and Cronin: Mathematical Formulae

Rottmann: Mathematische Formelsammlung

**Oppgave 1** (Teller 20%)

Den enkleste type superledende gap-funksjon  $\Delta(\epsilon)$  bestemmes i BCS teorien fra ligningen

$$\Delta(\epsilon) = VN(\epsilon_F) \int_{-\omega_c}^{\omega_c} d\epsilon' \Delta(\epsilon') \chi(\epsilon')$$
$$\chi(\epsilon) = \frac{\tanh(\beta E/2)}{2E}$$

hvor  $\epsilon$  er eksitasjons spekteret for den ikke-vekselvirkende elektron-gassen målt fra Fermi-nivået  $\epsilon_F$ ,  $N(\epsilon_F)$  er tettheten av én-partikkel tilstander på Fermi-nivå,  $E = \sqrt{\epsilon^2 + \Delta^2}$ ,  $\beta = 1/k_B T$ , og  $V$  er en svak effektiv attraktiv vekselvirkning mellom elektroner.  $\omega_c$  er en energi som er mye mindre enn  $\epsilon_F$ .

- a) Finn et eksplisitt uttrykk for  $\Delta$  ved  $T = 0$  når  $VN(\epsilon_F) \ll 1$ . Finn også et uttrykk for kritisk temperatur  $T_c$  for systemet når  $VN(\epsilon_F) \ll 1$ , der  $T_c$  er den høyeste verdi av temperaturen  $T$  som tillater en ikke-triviell løsning  $\Delta \neq 0$  av gap-ligningen. Hva blir  $\Delta(T = 0)/k_B T_c$ ?
- b) Forklar hva Meissner effekten er, og hvordan en gap-funksjon  $\Delta \neq 0$  gir opphav til Meissner-effekten.
- c) Forklar ved et enkelt fysisk bilde hvordan en svak elektron-fonon kobling gir opphav til en effektiv svak tiltrekkende vekselvirkning mellom elektroner. Hvordan kan denne svake tiltrekningen overkompensere en sterk Coulomb-repulsjon?

**Oppgave 2** (Teller 40%)

- a) Skriv ned et uttrykk for Feynman-diagrammet

$$K(\mathbf{q}, \omega) =$$

når det går en total impuls  $\mathbf{q}$  og frekvens  $\omega$  gjennom diagrammet fra venstre mot høyre.  
(Diagrammet beskriver, i en enkel approksimasjon, par-susceptibiliteten i et metall).

b) Utfør den indre frekvens-summasjonen, og vis at svaret kan skrives på formen

$$K(\mathbf{q}, \omega) = \sum_{\mathbf{k}} \left[ \frac{[1 - n(e_{\mathbf{k}-\mathbf{q}})] [1 - n(e_{\mathbf{k}})]}{\omega - e_{\mathbf{k}} - e_{\mathbf{k}-\mathbf{q}} + i\eta} - \frac{n(e_{\mathbf{k}-\mathbf{q}}) n(e_{\mathbf{k}})}{\omega - e_{\mathbf{k}} - e_{\mathbf{k}-\mathbf{q}} - i\eta} \right]$$

hvor  $n(e_{\mathbf{k}}) = 1 - \theta(e_{\mathbf{k}} - e_F)$ ,  $e_F$  er energien til Fermi-nivået, og  $\eta$  er en infinitesimal positiv størrelse.

c) Se på tilfellet  $\omega = 0$ ,  $\mathbf{q} > 0$  hvor en kan bruke at  $K(\mathbf{q}, \omega)$  er reell (skal ikke vises). Vis at

$$K(\mathbf{q} \rightarrow 0, \omega = 0) = - \sum_{\mathbf{k}} \frac{1 - 2n(e_{\mathbf{k}})}{2e_{\mathbf{k}}}$$

Bruk dette resultatet også for temperatur  $T > 0$  til å beregne  $K(\mathbf{q} \rightarrow 0, \omega = 0)$  som funksjon av  $T$ .

Hint: Konverter den indre impuls-summasjonen til et energi-integral

$$\sum_{\mathbf{k}} \rightarrow N(e_F) \int_{-\omega_0}^{\omega_0} de$$

hvor  $\omega_0$  beskriver et tynt energi-skall rundt Fermi-nivå.  $N(e_F)$  er én-partikkels tetthet av tilstander på Fermi-nivå. Energier er målt relativt Fermi-nivå. Bruk også at for  $T > 0$  har vi

$$n(e_{\mathbf{k}}) = \frac{1}{2} [1 - \tanh(\frac{\beta e_{\mathbf{k}}}{2})]; \quad \beta = 1/k_B T$$

e) En par-susceptibilitet  $\tilde{K}(\mathbf{q}, \omega)$  som er renormalisert av mange-partikkels effekter kan finnes ved en resummasjon til uendelig orden i perturbasjons teori, av diagrammet i oppgave a)

$$\tilde{K}(\mathbf{q}, \omega) = \frac{K(\mathbf{q}, \omega)}{1 - VK(\mathbf{q}, \omega)}$$

hvor  $V < 0$  er en effektiv koblingskonstant, som beskriver svak attraksjon mellom elektroner. Ved hvilken temperatur divergerer  $\tilde{K}(\mathbf{q}, \omega)$ , og hva signaliserer denne divergensen?

### Oppgave 3 (Teller 40%)

Et vekselvirkende mange-partikkels system har en Hamilton-operator gitt ved

$$H = H_0 + V$$

Egenstilstandene og egenverdiene til  $H_0$  forutsettes eksakt kjent, mens  $V$  er en perturbasjon som gjør at problemet ikke lenger kan løses eksakt.

- a) Angi generelt tidsutviklingen til en tilstand  $|\psi(t)\rangle$  og en operator  $\hat{O}(t)$  i vekselvirkningsbildet.
- b)  $S$ -matrisen (evolusjons-operatoren) til et mangepartikkel system er definert ved dens virkning på en mangepartikkel tilstand  $|\psi(t)\rangle$ , ved ligningen

$$|\psi(t)\rangle = S(t, t') |\psi(t')\rangle$$

Vis at i vekselvirkningsbildet er  $S(t, t')$  løsningen av integral ligningen

$$S(t, t') = 1 - i \int_{t'}^t dt_1 \hat{V}(t_1) S(t_1, t') \quad (1)$$

Vis at et formelt eksakt uttrykk for  $S(t, t')$  er gitt ved

$$S(t, t') = 1 + \sum_{m=1}^{\infty} \frac{(-1)^m}{m!} \int_{t'}^t dt_1 \dots \int_{t'}^t dt_m T[\hat{V}(t_1) \dots \hat{V}(t_m)]$$

hvor  $T$  er en tidsordningsoperator.

- c) Innfør perturbasjonen  $V$  adiabatisk, og la  $|\phi\rangle$  betegne eksakt egentilstand til det uperturberte systemet,  $|\phi\rangle = |\psi(-\infty)\rangle$ . Én-partikkel Green's funksjonen  $G(\lambda; t - t')$  er definert ved

$$G(\lambda; t - t') = -i \langle \Psi(0) | T[\hat{c}_{\lambda}(t') \hat{c}_{\lambda}^{\dagger}(t)] | \psi(0) \rangle$$

hvor  $\lambda$  er et vilkårlig sett med kvantetall som beskriver én-partikkel tilstander, og operatorene  $\hat{c}_{\lambda}(t)$  er definert i Heisenberg-bildet. Vis at

$$\begin{aligned} \hat{c}_{\lambda}(t) &= S(0, t) c_{\lambda}(t) S(t, 0) \\ \hat{c}_{\lambda}^{\dagger}(t) &= S(0, t) c_{\lambda}^{\dagger}(t) S(t, 0) \end{aligned}$$

hvor operatorene  $c_{\lambda}(t)$  er definert i vekselvirkningsbildet. Vis dermed at et formelt eksakt perturbasjonsteori uttrykk for Green's funksjonen er gitt ved (siden  $S$  har en perturbasjonsutvikling)

$$G(\lambda; t - t') = \frac{-i \langle \phi | T[c_{\lambda}(t) c_{\lambda}^{\dagger}(t') S(\infty, -\infty)] | \phi \rangle}{\langle \phi | S(\infty, -\infty) | \phi \rangle}$$

hvor en kan bruke at

$$\langle \phi | = \frac{\langle \phi | S(\infty, -\infty)}{\langle \phi | S(\infty, -\infty) | \phi \rangle}$$

- d) Angi et matematisk kriterium for når en perturbasjons teori til lav orden i  $V$  for  $S$  og  $G$  forventes å være gyldig. Anta at  $H_0$  beskriver et paramagnetisk metall, mens  $H$  forventes å beskrive en antiferromagnetisk isolator. Hvor pålitelig er da en perturbasjonsteori til endelig orden i  $V$  for  $S$  og  $G$ ? Begrunn svaret.

#### Oppgave 4 (Teller 20%)

- a) Dyson's ligning for én-fermion Green's funksjonen i et vekselvirkende fermion system gir resultatet

$$G(\mathbf{k}, \omega) = \frac{1}{\omega - e_{\mathbf{k}} - \Sigma(\mathbf{k}, \omega)}$$

hvor selvenergien  $\Sigma = \Sigma_R + i\Sigma_I$  generelt er en kompleks størrelse. Det kan antas at fermionene vekselvirker med Coulomb-krefter.  $e_{\mathbf{k}}$  er eksitasjonsenergien til fermionene i det ikke-vekselvirkende tilfellet. Hvilke typer Feynman-diagrammer bidrar til perturbasjonsutviklingen for  $G$  og  $\Sigma$ ?

- b) Vis at  $G(\mathbf{k}, \omega)$  kan skrives på formen

$$G(\mathbf{k}, \omega) \approx \frac{z_{\mathbf{k}}}{\omega - \tilde{e}_{\mathbf{k}} + i/\tau_{\mathbf{k}}}$$

når dempningseffekter ikke er altfor store, og vis at  $z_{\mathbf{k}}$ ,  $\tilde{e}_{\mathbf{k}}$ , og  $\tau_{\mathbf{k}}$  er bestemt ved

$$\begin{aligned} \tilde{e}_{\mathbf{k}} &= e_{\mathbf{k}} + \Sigma_R(\mathbf{k}, \tilde{e}_{\mathbf{k}}) \\ z_{\mathbf{k}} &= (1 - \Gamma(\mathbf{k}, \tilde{e}_{\mathbf{k}}))^{-1} \\ \tau_{\mathbf{k}}^{-1} &= -\Sigma_I(\mathbf{k}, \tilde{e}_{\mathbf{k}})z_{\mathbf{k}} \\ \Gamma(\mathbf{k}, \tilde{e}_{\mathbf{k}}) &= \partial \Sigma_R(\mathbf{k}, \omega) / \partial \omega |_{\omega=\tilde{e}_{\mathbf{k}}} \end{aligned}$$

- c) Hvilken egenskap ved et vekselvirkende mangepartikkkel system karakteriserer en såkalt Fermi-væske? Kvante-wirer og enkelte organiske ledere er eksempler på essensielt én-dimensjonale vekselvirkende elektron systemer. Et slikt system postuleres å ha en én-fermion Green's funksjon gitt ved ( $T=0$ )

$$G(\mathbf{k}, \omega) = \frac{\theta(e_k - e_F)}{\omega_c^\alpha (\omega - e_k + i\delta)^{1-\alpha}}$$

hvor  $\alpha = \sinh^2(V)$ ,  $V$  er en koblings-konstant som beskriver vekselvirkningen mellom elektronene,  $\omega_c$  er en karakteristisk energi-skala for systemet, og  $e_k$  er en-partikkkel eksitasjonsspekteret for frie elektroner. Er dette systemet en Fermi-væske for  $V \neq 0$ ? Begrunn svaret, men det er ikke nødvendig med detaljert regning.

Følgende er oppgitt:

$$\int_0^\infty dx \frac{\ln x}{\cosh^2 x} = \ln C$$

hvor  $C$  er en rent numerisk konstant som kan antas kjent.

$$\begin{aligned}\theta(x) &= 1 - \theta(-x) \\ &= 1; \quad x > 0 \\ &= 0; \quad x < 0\end{aligned}$$

Noen Feynman regler for konstruksjon av diagrammer:

i) Med hver linje , assosier en faktor

$$G_0(\mathbf{k}, \omega) = \frac{\theta(e_{\mathbf{k}} - e_F)}{\omega - e_{\mathbf{k}} + i\delta} + \frac{\theta(e_F - e_{\mathbf{k}})}{\omega - e_{\mathbf{k}} - i\delta}$$

hvor  $\delta$  er en infinitesimal positiv størrelse.

ii) Integrer over indre impulser og frekvenser.

iii) Energi og impuls-bevarelse i hvert vertex.

iv) Prefaktor i et diagram av orden  $2M$  :

$$i^M (2s+1)^F (-1)^F$$

hvor  $F$  er antall lukkede fermion-løkker i diagrammet, og  $s$  er spinnet til fermionet beskrevet av  $G_0$ .