

## ESTRUCTURA DE LA MATERIA 2

### CURSO DE VERANO DE 2014

#### GUÍA 7: SUPERCONDUCTIVIDAD. TEORÍAS FENOMENOLÓGICAS Y BCS.

1.

- (a) Mostrar que  $f_n(T, 0) - f_s(T, 0) = [H_c(T)]^2 / (8\pi)$ , siendo  $f_n$ ,  $f_s$  las energías libres de las fases normal y superconductor, respectivamente.
- (b) Sobre la base de la teoría de Ginzburg–Landau, analizar el comportamiento de  $H_c(T)$  cerca de  $T_c$ .
- (c) Mostrar que la diferencia de calor específico entre el estado normal y el superconductor puede expresarse:  $c_n - c_s = [H_c(0)]^2 (t - 3t^3) / 2\pi T_c$ , donde  $t = T/T_c$ .

2.

- (a) Mostrar que de la teoría de Ginzburg–Landau se predice la ecuación de London para la corriente superconductor, indentificando  $|\psi|^2 = n_s$ , siendo  $n_s$  la densidad de “portadores superconductores”.
- (b) Teniendo en cuenta la teoría microscópica, ¿cuál sería la relación que vincula la carga efectiva  $e^*$  del funcional de Ginzburg–Landau y la carga  $e$  de un electrón?

3. Derivar y resolver las ecuaciones de Ginzburg–Landau para una interfase superconductor-normal. Suponer que la interfase es el plano  $x = 0$ .

4. Teoría BCS

- (a) Probar que la función de onda del estado fundamental de la teoría BCS:

$$|\Phi\rangle = \prod_{\mathbf{k}} [1 + g_{\mathbf{k}} c_{\mathbf{k},\uparrow}^\dagger c_{-\mathbf{k},\downarrow}^\dagger] |0\rangle,$$

puede escribirse alternativamente como un estado coherente:

$$|\Phi\rangle = \exp \left[ \sum_{\mathbf{k}} g_{\mathbf{k}} c_{\mathbf{k},\uparrow}^\dagger c_{-\mathbf{k},\downarrow}^\dagger \right] |0\rangle.$$

- (b) Probar las siguientes expresiones:

$$\begin{aligned} \langle \Phi | \Phi \rangle &= \prod_{\mathbf{k}} [1 + |g_{\mathbf{k}}|^2]^{1/2} = N^2 \\ b_{\mathbf{k}} &= \frac{1}{N^2} \langle \Phi | c_{-\mathbf{k},\downarrow} c_{\mathbf{k},\uparrow} | \Phi \rangle = \frac{g_{\mathbf{k}}}{1 + |g_{\mathbf{k}}|^2} \\ b_{\mathbf{k}}^* b_{\mathbf{k}'} &= \frac{1}{N^2} \langle \Phi | c_{\mathbf{k},\uparrow}^\dagger c_{-\mathbf{k},\downarrow}^\dagger c_{-\mathbf{k}',\downarrow} c_{\mathbf{k}',\uparrow} | \Phi \rangle \\ \sum_{\sigma} n_{\mathbf{k}\sigma} &= g_{\mathbf{k}} b_{\mathbf{k}}^* + g_{-\mathbf{k}} b_{-\mathbf{k}}^*. \end{aligned}$$

- (c) Mostrar que los valores de  $b_{\mathbf{k}}$  que minimizan la energía del estado fundamental del Hamiltoniano BCS satisfacen

$$b_{\mathbf{k}} = \frac{g_{\mathbf{k}}}{1 + |g_{\mathbf{k}}|^2},$$

y encontrar una expresión para  $g_{\mathbf{k}}$  en función de los parámetros del Hamiltoniano. Identificar la función del gap  $\Delta_{\mathbf{k}}$  y notar que debe calcularse de manera autoconsistente.

- (d) Escribir la ecuación autoconsistente para  $\Delta_{\mathbf{k}}$  y evaluar este parámetro en el caso de una densidad de estados constante.

5. Considerar el Hamiltoniano BCS.

- (a) Mostrar que los operadores de Bogoliubov  $\gamma_{\mathbf{k},\alpha}, \gamma_{\mathbf{k},\alpha}^\dagger$  satisfacen reglas de conmutación fermiónicas.
- (b) Calcular la ecuación del gap y obtener una expresión para la temperatura crítica en el caso de una densidad de estados constante.
- (c) Calcular el calor específico y analizar el comportamiento a bajas temperaturas. Comparar con el comportamiento a  $T > T_c$ .

6. El superconductor  $\text{MgB}_2$  fue descubierto recientemente y tiene una  $T_c \sim 40\text{K}$  [Nature 410, 63, (2004)]. Este compuesto tiene dos bandas que cruzan el nivel de Fermi y hay indicios que la superconductividad está originada en el mecanismo electrón-fonón. Un buen punto de partida en la teoría microscópica de este material es un Hamiltoniano tipo BCS con dos bandas:

$$H = \sum_{\mathbf{k}\sigma} \xi_{\mathbf{k}}^{(1)} a_{\mathbf{k}\sigma}^\dagger a_{\mathbf{k}\sigma} + \sum_{\mathbf{k}\sigma} \xi_{\mathbf{k}}^{(2)} b_{\mathbf{k}\sigma}^\dagger b_{\mathbf{k}\sigma} - \sum_{\mathbf{k},\mathbf{k}'} V_{\mathbf{k},\mathbf{k}'} a_{\mathbf{k}\uparrow}^\dagger a_{-\mathbf{k}\downarrow}^\dagger a_{-\mathbf{k}'\downarrow} a_{\mathbf{k}'\uparrow} \\ - \sum_{\mathbf{q},\mathbf{q}'} U_{\mathbf{q},\mathbf{q}'} b_{\mathbf{q}\uparrow}^\dagger b_{-\mathbf{q}\downarrow}^\dagger b_{-\mathbf{q}'\downarrow} b_{\mathbf{q}'\uparrow} - \sum_{\mathbf{k},\mathbf{q}'} J_{\mathbf{k},\mathbf{q}'} \left( a_{\mathbf{k}\uparrow}^\dagger a_{-\mathbf{k}\downarrow}^\dagger b_{-\mathbf{q}'\downarrow} b_{\mathbf{q}'\uparrow} + hc \right),$$

con:

$$\begin{aligned} V_{\mathbf{k},\mathbf{k}'} &= V, |\xi_{\mathbf{k}}^1| < \omega_D, & V_{\mathbf{k},\mathbf{k}'} &= 0, |\xi_{\mathbf{k}}^1| \geq \omega_D \\ U_{\mathbf{q},\mathbf{q}'} &= U, |\xi_{\mathbf{k}}^2| < \omega_D, & U_{\mathbf{q},\mathbf{q}'} &= 0, |\xi_{\mathbf{k}}^2| \geq \omega_D \\ J_{\mathbf{k},\mathbf{q}'} &= J, |\xi_{\mathbf{k}}^1|, |\xi_{\mathbf{k}}^2| < \omega_D, & J_{\mathbf{k},\mathbf{q}'} &= 0, |\xi_{\mathbf{k}}^1|, |\xi_{\mathbf{k}}^2| \geq \omega_D. \end{aligned}$$

- (a) Derivar las ecuaciones para el gap.
- (b) Discutir la posibilidad de dos transiciones de fase, considerando que para este compuesto:  $U \sim J \sim V/3$ .