

מבוא למצב מוצק תשפ"ג: תרגיל בית 2

1. נתונה מתכת שבה שני סוגי נושאי מטען: אלקטרונים ו'חורים'. לאלקטרונים מסה m_e , זמן רלקסציה τ_e , מטען $q_e = -e$ וצפיפות n_e ; לחורים מסה m_h , זמן רלקסציה τ_h , מטען $q_h = e$ וצפיפות n_h . במתכת כזו, הגדרת המוליכות או ההתנגדות נעשית ביחס לזרם הכולל של נושאי מטען במתכת,

$$\mathbf{J} = n_e q_e \mathbf{v}_e + n_h q_h \mathbf{v}_h$$

בהינתן שדה חשמלי DC, מה תהיה המוליכות החשמלית?

2. נתונה מתכת שנמצאת בטמפרטורה אחידה T ומתוארת על-ידי מודל דרודה. בהינתן צפיפות אלקטרונים שתלויה במיקום, $n(\mathbf{r})$, הראו שמתקיים הקשר הבא בין צפיפות הזרם \mathbf{J} לבין גרדיאנט צפיפות האלקטרונים (m היא מסת האלקטרון):

$$\mathbf{J} = \frac{e\tau}{m} k_B T \cdot \nabla n$$

הקשר הכללי $\frac{\mathbf{J}}{-e} = -D \nabla n$ עם $D > 0$ נקרא חוק Fick, והזהות $D = \tau k_B T / m$ נקראת קשר איינשטיין.

הדרכה: בדומה לפיתוח שהוצג בכיתה בו מצאנו את המקדם Q המתאר את אפקט זיבק, התחילו ממודל אפקטיבי חד-מימדי וכתבו את הזרם בכל נקודה כממוצע הזרמים שמגיעים משני הכיוונים:

$$J_x(x) = -\frac{e}{2} [n(x - v_x \tau) v_x - n(x + v_x \tau) v_x]$$

3. נתונה מתכת הנמצאת תחת שדה מגנטי קבוע ואחיד $\mathbf{H}_0 = H_0 \hat{z}$ ושדה חשמלי $\mathbf{E}(t) = \mathbf{E}(\omega) e^{-i\omega t}$ הניצב ל- \mathbf{H}_0 , כאשר $\mathbf{E}(\omega)$ הוא וקטור קבוע בזמן. נתון כי השדה החשמלי מקוטב מעגלית

$$E_y(\omega) = iE_x(\omega), \quad E_z(\omega) = 0$$

(א) בעזרת משוואת התנועה של מודל דרודה, הראו שצפיפות הזרם מקיימת את המשוואה הבאה :

$$\tau \frac{d\mathbf{J}}{dt} = -\mathbf{J}(t) + \sigma_D \mathbf{E}(t) - \omega_c \tau (\mathbf{J}(t) \times \hat{z})$$

כאשר $\sigma_D = \frac{ne^2\tau}{m}$ היא מוליכות דרודה לזרם DC ו- $\omega_c = \frac{eH_0}{mc}$ היא תדירות הציקולטרון. מצורת המשוואה נוכל להסיק כי $J_z(t) = 0$, כלומר הזרם זורם רק במישור xy .

(ב) הציבו פתרון מהצורה $\mathbf{J}(t) = \mathbf{J}(\omega) e^{-i\omega t}$ (כאשר הווקטור $\mathbf{J}(\omega)$ תלוי אולי ב- ω , אבל לא ב- t), והראו שמתקיים הקשר

$$\mathbf{J} = \frac{\sigma_D}{1 - i(\omega - \omega_c)\tau} \mathbf{E}$$

4. נתונה מתכת עליה פועל שדה מגנטי חיצוני קבוע ואחיד $\mathbf{H}_0 = H_0 \hat{z}$.

(א) הראו כי למשוואות מקסוול במתכת (שימו לב ש- \mathbf{H} הוא השדה המגנטי הכולל בבעיה, ולא רק השדה החיצוני \mathbf{H}_0)

$$\nabla \cdot \mathbf{E} = \nabla \cdot \mathbf{H} = 0, \quad \nabla \times \mathbf{E} = -\frac{1}{c} \frac{\partial \mathbf{H}}{\partial t}, \quad \nabla \times \mathbf{H} = \frac{4\pi}{c} \mathbf{J} + \frac{1}{c} \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t}$$

יש פתרון מהצורה

$$E_x = E_0 e^{i(kz - \omega t)}, \quad E_y = iE_x, \quad E_z = 0$$

וזאת בתנאי שמתקיים $k^2 c^2 = \epsilon(\omega) \omega^2$ עם המקדם הדיאלקטרי

$$\epsilon(\omega) = 1 - \frac{\omega_p^2}{\omega} \cdot \frac{1}{\omega - \omega_c + i/\tau}$$

כאשר הגדרנו $\omega_p^2 = 4\pi n e^2 / m$.

(ב) מצאו את יחס הנפיצה $\omega(k)$ תחת הנחה של שדה בתדירות נמוכה ($\omega \ll \omega_c$) ושל שדה מגנטי חזק ($1 \ll \omega_c \tau$). תוכלו להשתמש בעובדה שבמתכות סטנדרטיות, גם עבור שדה מגנטי חזק יחסית $\omega_c \ll \omega_p$ יתקיים.