

سام نصيغ جسم الصلب / ١٤ /
قسم الفيزياء - السنة الثالثة

السؤال الأول: (20 درجة)

- لو كان تاج التوزع f في حال عدم وجود أي حقول أو مؤثرات خارجية ، وعند تطبيق حقول كهربائية E سوف تتحرك الإلكترونات حركة جماعية ويصبح توزع السرعة الجديد f حيث أن :

$$1 \ll f - f_0$$

وفي حالة المستقرة أي بعد انقضاء زمن طويل بالنسبة لزمن الاسترخاء t_m يكون

$$\frac{\partial f}{\partial t} = 0$$

وتصبح معادلة بولتزمان :

$$\frac{-e E_x}{m} \cdot \frac{\partial f}{\partial v_x} + v_x \frac{\partial f}{\partial x} = - \frac{f - f_0}{t_m}$$

بالإصلاح للمعادلة السابقة نجد :

$$f = f_0 - t_m \left(- \frac{e E_x}{m} \cdot \frac{\partial f_0}{\partial v_x} + v_x \frac{\partial f_0}{\partial x} \right) \dots \textcircled{1}$$

وبما أن يكون الكهربائي μ فإن f تاج للطاقة ودرجة الحرارة والتي تكون الكهربائي μ

$$\frac{\partial f_0}{\partial x} = \frac{\partial f_0}{\partial \mu} \cdot \frac{\partial \mu}{\partial x} + \frac{\partial f_0}{\partial T} \cdot \frac{\partial T}{\partial x}$$

إذا لم يكن هناك تدرج حراري أي $\frac{\partial T}{\partial x} = 0$! إذن $\frac{\partial \mu}{\partial x} = 0$ عندئذ تصبح المعادلة (1) بالشكل:

$$f = f_0 - t_m \left(- \frac{e E_x}{m} \cdot \frac{\partial f_0}{\partial v_x} \right)$$

وهو التوزيع المستقر بوجود حقول كهربائية.

تكون عديمة كثافة التيار:

$$J_x = - \int e v_x (f - f_0) \cdot dv_x dv_y dv_z = 0 \cdot E_x$$

$$= - \int \frac{E_x \cdot e^2}{m} \cdot t_m \cdot v_x \frac{\partial f_0}{\partial v_x} dv_x dv_y dv_z \Rightarrow$$

$$\mathcal{J} = - \int \frac{\lambda \cdot e^2 \cdot v_x}{m \cdot v_x} \frac{\partial f_0}{\partial v_x} dv_x dv_y dv_z \quad \text{--- (2)}$$

طبيعة كروية في الفراغ الحر.

$$\frac{4}{3} \pi S^2$$

نصف قطر الكرة S ومماسكها ds فتكون مجزأة

عندئذ تصبح المعادلة (2) بالشكل:

$$\mathcal{J} = \frac{4\pi \cdot e^2}{3m} \int_0^a \lambda \cdot S^2 \cdot \left(- \frac{\partial f_0}{\partial v_x} \right) \cdot ds$$

$$f_0 = n \cdot \left(\frac{m}{2\pi K_B T} \right)^{\frac{3}{2}} \cdot \frac{[-m(v_x^2 + v_y^2 + v_z^2)/2K_B T]}{e} \cdot e^{-\dots}$$

$$\Rightarrow \mathcal{J} = \frac{4 \cdot e^2 \cdot \lambda \cdot n}{3 (2 \pi m \cdot k_B T)^{1/2}}$$

السؤال الثاني: (18 درجة)

- عتلى سيمى الـ إلكترون من مغادرة سطح بلعدن حيت أن يتحقق الشرطان .

$$E \geq \phi + E_f$$

$$p_x \geq p_{x_0} = \left(\frac{\phi + E_f}{2m} \right)^{1/2}$$

ولكننى عامل لودنكاسى عند حاجز الـ بلعدن ويكون احتمال أن يغادر إلكترون
صائياً $1 - r(p_x)$ حيث $r(p_x)$ هو عامل لودنكاسى وأن p_x مركبة الدفع
لنقرض أن عدد الإلكترونات التى تتراوح مركبة دفعها ضمنى بلعدن بين (p_x) و
 $(p_x + dp_x)$ هو $n(p_x) dp_x$ وبالتالى فإن عدد الإلكترونات
التي تصل إلى وصلة السطح في واحدة الزمن هو:
 $V_x n(p_x) dp_x$ وتكون كثافة التيار:

$$\mathcal{J} = \frac{e}{2m} \int_{p_{x_0}}^{\infty} p_x n(p_x) [1 - r(p_x)] dp_x$$

حيث:

$$n(p_x) dp_x = \frac{2}{h^3} \cdot \frac{dp_y dp_z}{1 + e^{E - E_f / k_B T}}$$

نصف في عازلة J نجد :

$$J = - \frac{e}{2m} \int_{p_x}^{\infty} (1-r) p_x \cdot \frac{2}{h^3} e^{(-p_x^2/2m kT)} \frac{E_F/kT}{e^{E_F/kT}} dp_x$$

$$= \frac{e}{2m} \cdot \frac{2}{h^3} \cdot e^{-\phi/kT} (1-r) \cdot 4\pi m^2 \cdot k^2 T^2$$

$$\int_0^{\infty} x \cdot e^{-a^2 x^2} dx = \frac{\pi}{a^2} \Rightarrow$$

$$J = \frac{4\pi \cdot e m \cdot k^2}{h^3} T^2 (1-r) \cdot e^{-\phi/kT}$$

$$= A (1-r) \cdot T^2 \cdot e^{-\phi/kT}$$

وهي تمثل عازلة كثافة تيار الجهد الحراري :

- العوامل التي تتعلق بالجهد الحراري :

١) الاختلاف الصغير في تابع العمل بين مستوي بلوري ومستوي آخر.

٢) متعلق تابع العمل بدرجة الحرارة .

٣) تكون سطح صغير احتمال الجهد

٤) وجود شحنة فراغية سالبة قرب سطح المعدن تزيد تابع العمل .

السؤال الثالث: (20 درجة)

- ان سلوك الإلكترون في نموذج الإلكترون الحر، يقترب من وصفه بمعادلة درودت.

$$\left[\frac{-\hbar^2}{2m} \nabla^2 + U(r) \right] \psi(r) = E \cdot \psi(r)$$

تتضمن صيغة بلوخ أن حلول معادلة شرودنجر ذات الطاقة تكافئة لبلورية هي بشكل جيد بلوجة المستوية e^{ikr} حيث $U_k(r)$ دوري الذي له دور شبكة نقع .

$$\psi_k(r) = U_k(r) \cdot e^{ikr}$$

$$U_k(r) = U_k(r + T)$$

لنبرهن أن الصيغة الوحيدة لبلورية الطاقة تكافئة للبلورية في البلورة شتيع أن

تأخذ الشكل

$$\psi_k(r) = U_k(r) \cdot e^{ikr}$$

وأن هذا الشكل يحقق معادلة شرودنجر، إذا عوضنا كل r بـ $r + T_n$ في معادلة شرودنجر وبما أن تأخذ الطاقة دوري طان لنقاط r و $r + T_n$ مكانة متزايدة ويمكن أن ينطبق الشكل لبلورية $\psi(r)$ على $\psi(r + T_n)$ الدورية ثابتة C .

$$\psi(r + T_n) = C \cdot \psi(r) \quad (3)$$

لنفرض عددة C بـ T_n فإذا أمكننا اختيار T_n, T_{n+1} على التوالي تقابلي، المتزويان C, C' فإن لدينا حاصل لياوي المجموع $T_n + T_{n+1}$ والمتزويان حاصل لياوي طياء C, C'

حالات أخرى

حيث:

$$C = e^{ikT_n} \quad \dots (4)$$

أي أننا أدخلنا في المعاد الذي بعد واحد لتجريب ؛ وفي هذه الحالة يبقى كل من e والمعامل الموهبي متغيراً عند تزايد T_n بصورة دورية مبدئية.

وبعوض (4) في (3) نجد:

$$\psi(r+T_n) = e^{ikT_n} \cdot \psi(r) \quad \dots (5)$$

$$\psi(r) = e^{-ikT_n} \cdot \psi(r+T_n) = e^{ikr} \cdot U_k(r)$$

$$U_k(r) = e^{-ik(r+T_n)} \cdot \psi(r+T_n) \quad \dots (6)$$

من (5) و (6) نجد:

$$\begin{aligned} U_k(r+T_m) &= e^{-ik(r+T_n+T_m)} \cdot \psi(r+T_n+T_m) \\ &= e^{-ik(r+T_n)} \cdot \psi(r+T_n) = U_k(r) \end{aligned}$$

من هذا نستنتج أن $U_k(r)$ لا يتغير على n وهكذا فإن المعامل الموهبي.

$$\psi_k(r) = U_k(r) \cdot e^{ikr}$$

حوالاه تابع بلوغ:

١) له شكل الموجة الجارية المستوية لكنه يحوي e^{ikr} .

٢) متركز في البلورة كلها وليس متركزاً في عقدة معينة أي لا يخص ذرة معينة من البلورة ولهذا نسميها كامل البلورة.

سوال 12) (عبد)

$$V_d = \frac{e E t_m}{m} \quad \dots \text{---} (1)$$

$$\rho = \frac{N \cdot e^2 t_m}{m} \Rightarrow t_m = \frac{\rho \cdot m}{N \cdot e^2} \Rightarrow$$

$$\frac{e t_m}{m} = \frac{\rho}{N \cdot e} \quad \dots \text{---} (2)$$

معوضه مع 1) خذ :

$$V_d = \frac{\rho \cdot E}{N \cdot e} \quad \dots \text{---} (3)$$

$$E = \frac{V}{l} = \frac{IR}{l} = \frac{I}{l} \cdot \frac{\rho l}{S} = \frac{I \cdot \rho}{S} \quad \dots \text{---} (4)$$

معوضه (4) مع (3) خذ :

$$V_d = \frac{\rho}{N \cdot e} \left(\frac{I}{\rho \cdot S} \right) = \frac{I}{N \cdot e \cdot S}$$

$$V_d = \frac{5}{5 \times 10^{28} \times 1.6 \times 10^{-19} \times \pi (10^{-3})^2} = 1.99 \times 10^{-4} \text{ m/sec}$$

1) دمج