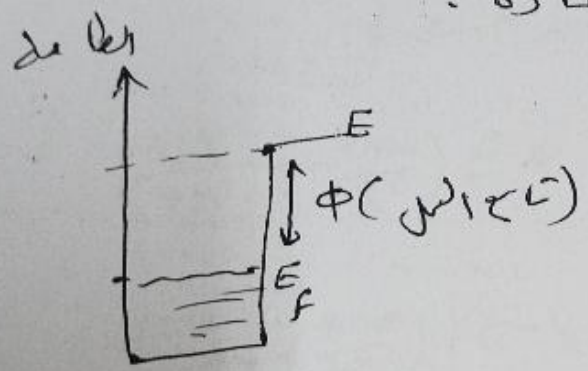


٧/٤

سم نصيب مقر فيزياء الكيمياء طلب ١١
 سنة ثالثة فيزياء الفصل الثاني للعام ٢٠٢٤
 ٢٠٢٥

السؤال الأول (٣٥ ن)

٥- اهدأ- الالكترونات بريدت عند امتلاك الالكترونات طاقة كافية كافية
 (٥) تمكنت من احياءها جزائريون الناتج من الايونات
 والمزوع من سطح المعدن.
 - تابع العمل: هو مقدار الطاقة اللازمة لرفع الالكترونات من سوية
 مُدعى خارج المادة.

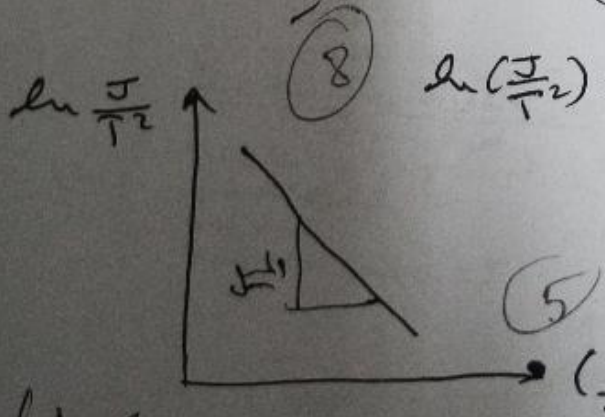


$\Phi = E - E_f$ (7)

- تعطى معادلة أينشتاين في ضوء ديبرمان بالبرية:

$J = AT^2 e^{-\frac{\Phi}{kT}}$ (5)

برسم المقدار $\ln(\frac{J}{T^2})$ بدلالة $(\frac{1}{T})$ بعد انخذ لغارتم المتبادر



$\ln(\frac{J}{T^2}) = \ln A - \frac{\Phi}{k} \frac{1}{T}$ (8)

مقدار $\ln(\frac{J}{T^2})$ يتغير مع $\frac{1}{T}$ فقط مستقيم ميله هو المقدار $-\frac{\Phi}{k}$

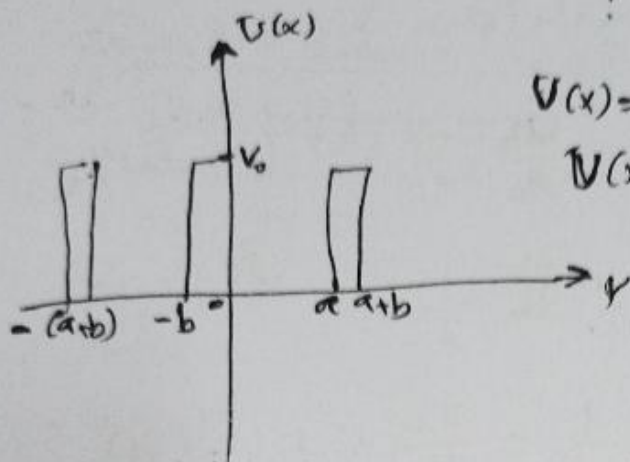
بعد سحب ميل المستقيم من المقياس

مقدار $\ln(\frac{J}{T^2})$ يتغير مع $(-\frac{\Phi}{k})$

مقدار $\ln(\frac{J}{T^2})$ يتغير مع Φ (تابع العمل) ك ثابت بولدمر هو صواب العبارة

حالات الشابي (درجته)

مع فرض أن شابي يكون الشارة من شكل مستطيل وعمده محدود وعرضه b ودور P من الشكل:



$V(x) = 0, 0 < x < a$

$V(x) = V_0, -b < x < 0$ (5)

من معادله شرودينجر لاكتدمر راسية ψ في حيز

$\frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} + (\frac{2m}{\hbar^2}) E \psi = 0, 0 < x < a$ (5)

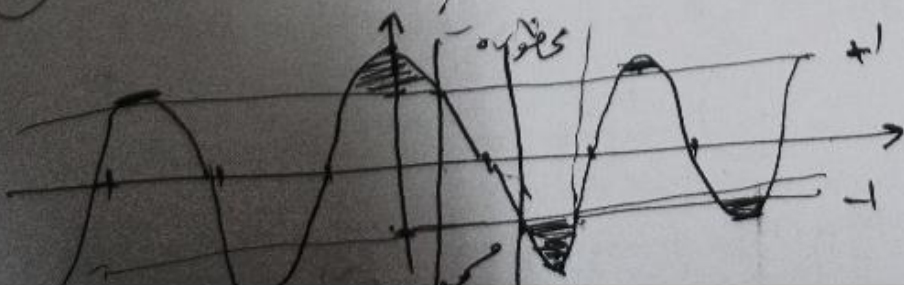
$\frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} + (\frac{2m}{\hbar^2}) (E - V_0) \psi = 0, -b < x < 0$

هل هذه المعادلات عبارة عن \sin و \cos في حيز مستطيل
 $\psi(x) = U(x) e^{ikx}$ (5)

بعد التعرف وجملة المعادلات السابقة نحصل على المعادلات التالية

$P \frac{\sin \alpha a}{\alpha a} + \delta_{\gamma} \alpha a = \delta_{\gamma} k a$ (5)

يرجع الظرف $\frac{\sin \alpha a}{\alpha a}$ المعادلة الأخيرة ببلالة αa (منه) نستطيع تحديد مناطق كميته
 والطاقة المستمرة والمنفصلة ما طرفا منه $\delta_{\gamma} k a = \pm 1$ (5)



(5)

حركة الإلكترونات داخل مسبار الطاقة تختلف من مركزها عند الحركة
 - لدينا، في سبب الكمونات الدورانية الدائرية في البلورة. (2)

$$v = v_g = \frac{d\omega}{dk} \quad , \quad v = \frac{E}{\hbar} \quad (\text{مسار المجموع})$$

$$v = \frac{1}{\hbar} \frac{dE}{dk} = \frac{dE}{dp} \quad (I)$$

$$a = \frac{dv}{dt} = \frac{1}{\hbar} \frac{d}{dt} \left(\frac{dE}{dk} \right) \quad (3)$$

موجب فواصل الحركة في المسار لدينا:

$$dE = dA = F \cdot dl = F \cdot v \cdot dt$$

$$\frac{dE}{dt} = F \cdot v \quad (3)$$

$$a = \frac{1}{\hbar} \frac{d}{dk} \left(\frac{dE}{dt} \right) \quad (2)$$

$$a = \frac{F}{\hbar} \frac{dv}{dk}$$

استفادنا المعادلة (I) بالبيز لـ k حبة:

$$\frac{dv}{dk} = \frac{1}{\hbar} \frac{d^2E}{dk^2}$$

$$a = \frac{F}{\hbar^2} \frac{d^2E}{dk^2} \Rightarrow F = \frac{1}{\frac{1}{\hbar^2} \frac{d^2E}{dk^2}} \cdot a$$

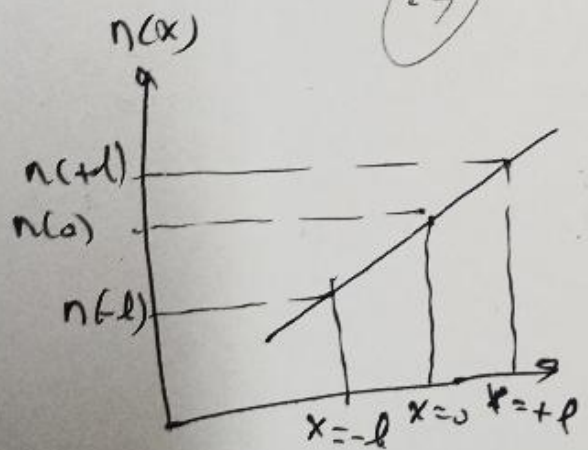
بمقارنة هذه المعادلة الأخيرة مع قانون نيوتن الثاني $F = ma$ نستنتج ان:

$$m^* = \frac{\hbar^2}{\frac{d^2E}{dk^2}} \quad (2)$$

وهو ما نطلق عليه اسم الكتلة الفعالة.

في الرابع (20 د.ا.م)
 يعرف نيترا - الانتشار بأنه انتقال جزيئات الشحنة بواسطة الناقل من المنطقة ذات التركيز المرتفع هذه الى التركيز المنخفض فضاء اتجاه محدد.

لحساب هذا التيار يتم حساب التدفق الكهربائي للالكترونات من خلال دائرة السلك المقطوع نصف الناقل في دائرة واحدة في اتجاه التدفق الالكتروني في السلك في الاتجاه المعاكس لتيار $x=0$ بالاجزاء $(+x)$ يعطى



$$\Phi_n = \frac{1}{2} v_d [n(-l) - n(+l)]$$

نفس $n(x)$ في $x=0$ نفس العادلة

$$\Phi_n = \frac{1}{2} v_d \left[n(0) - \left(\frac{dn}{dx} \right) l - n(0) + \left(\frac{dn}{dx} \right) l \right]$$

$$\Phi_n = -v_d l \frac{dn}{dx} \quad (2)$$

كل إلكترون e يتحرك في اتجاه التيار $J = -e \Phi_n$ (3)

$$J = e v_d l \frac{dn}{dx}$$

كل إلكترون e يتحرك في اتجاه التيار $J = e D_n \frac{dn}{dx}$ (5)
 معدل انتشار الالكترونات $D_n = v_d l$

$$J = e D_n \frac{dn}{dx}$$

ملاحظة: يجب ان تكون العلاقة بالتيار للشحوب p و n نفس الشيء