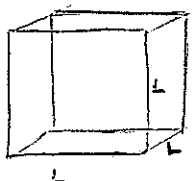


# אנרגטיקה אטומית

בבעיה אנרגטית אטומית המיוצגת על ידי פונקציית הגל  $\psi$  (שהיא פונקציית גל של חלקיקים)  $H = H(p, q, \lambda)$ ,  $\lambda = \hbar^{-1}$ ,  $\frac{\Delta \lambda}{\lambda} \ll 1$  (כאשר  $\Delta \lambda$  הוא סטיית גודל  $\lambda$  מהערך הממוצע  $\lambda_0$ ) אז  $I = \frac{1}{2m\hbar} p(q, E, \lambda) \approx \text{const}$  כלומר  $E$  ו- $p$  קבועים בקירוב. לפיכך, אנרגטיקה אטומית היא קירוב של אנרגטיקה קלאסית.

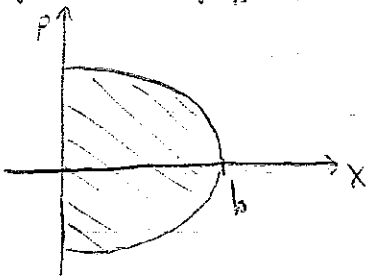
האנרגיה  $E$  היא פונקציה של  $\lambda$  ו- $p$ .  $W = \frac{\partial E(\lambda, p)}{\partial \lambda}$   $\lambda$  הוא המרחק בין חלקיקים.

גורמים המאופיינים על ידי  $\lambda$  ו- $p$  הם:  $\lambda = \frac{h}{p}$  (אורך הגל) ו- $E = \hbar \omega$  (אנרגיה).  
 נניח קובייה עם אורך צד  $L$ . אורך הגל  $\lambda$  הוא  $\lambda = \frac{L}{n}$  (כאשר  $n$  הוא מספר החלקיקים).  
 אנרגיה קינטית  $E_k \sim \frac{1}{2} m v^2 \sim \frac{1}{2} m \left(\frac{h}{m\lambda}\right)^2 \sim \frac{1}{2} \frac{h^2}{m\lambda^2}$ .  
 אנרגיה פוטנציאלית  $E_p \sim \frac{1}{2} m \omega^2 L^2 \sim \frac{1}{2} m \left(\frac{E}{\hbar}\right)^2 L^2 \sim \frac{1}{2} \frac{m E^2 L^2}{\hbar^2}$ .  
 נניח  $E_p \sim E_k$   $\Rightarrow \frac{1}{2} \frac{m E^2 L^2}{\hbar^2} \sim \frac{1}{2} \frac{h^2}{m\lambda^2}$   $\Rightarrow E \sim \frac{h^2}{m L^2}$ .  
 נניח  $E_p \ll E_k$   $\Rightarrow \frac{1}{2} \frac{m E^2 L^2}{\hbar^2} \ll \frac{1}{2} \frac{h^2}{m\lambda^2}$   $\Rightarrow E \ll \frac{h^2}{m L^2}$ .  
 נניח  $E_k \ll E_p$   $\Rightarrow \frac{1}{2} \frac{h^2}{m\lambda^2} \ll \frac{1}{2} \frac{m E^2 L^2}{\hbar^2}$   $\Rightarrow E \gg \frac{h^2}{m L^2}$ .



נניח קובייה עם אורך צד  $L$ . אורך הגל  $\lambda$  הוא  $\lambda = \frac{L}{n}$  (כאשר  $n$  הוא מספר החלקיקים).  
 אנרגיה קינטית  $E_k \sim \frac{1}{2} m v^2 \sim \frac{1}{2} m \left(\frac{h}{m\lambda}\right)^2 \sim \frac{1}{2} \frac{h^2}{m\lambda^2}$ .  
 אנרגיה פוטנציאלית  $E_p \sim \frac{1}{2} m \omega^2 L^2 \sim \frac{1}{2} m \left(\frac{E}{\hbar}\right)^2 L^2 \sim \frac{1}{2} \frac{m E^2 L^2}{\hbar^2}$ .  
 נניח  $E_p \sim E_k$   $\Rightarrow \frac{1}{2} \frac{m E^2 L^2}{\hbar^2} \sim \frac{1}{2} \frac{h^2}{m\lambda^2}$   $\Rightarrow E \sim \frac{h^2}{m L^2}$ .  
 נניח  $E_p \ll E_k$   $\Rightarrow \frac{1}{2} \frac{m E^2 L^2}{\hbar^2} \ll \frac{1}{2} \frac{h^2}{m\lambda^2}$   $\Rightarrow E \ll \frac{h^2}{m L^2}$ .  
 נניח  $E_k \ll E_p$   $\Rightarrow \frac{1}{2} \frac{h^2}{m\lambda^2} \ll \frac{1}{2} \frac{m E^2 L^2}{\hbar^2}$   $\Rightarrow E \gg \frac{h^2}{m L^2}$ .

התנאי של קבוע המומנטום הקינטי:  $H = \frac{p^2}{2m} + mgx$  (האנרגיה הכוללת היא קבוע)



בנקודה  $x$  כלשהי, המהירות  $v$  היא  $v = \sqrt{2g(h-x)}$ .  
 המומנטום הקינטי  $p = mv = m\sqrt{2g(h-x)}$ .  
 האנרגיה הכוללת  $E = mgh$  (בנקודה  $x=h$ ,  $p=0$ ).

$$I = \frac{1}{2\pi} \int p dx = \frac{1}{2\pi} \int_0^h m \sqrt{2g(h-x)} dx = \frac{1}{2\pi} \int_0^h m \sqrt{2g} y dy = \frac{m\sqrt{2g}}{2\pi} \frac{h^{3/2}}{3/2} = \frac{\sqrt{2}}{3\pi} m g^{1/2} h^{3/2}$$

האנרגיה  $E$  היא קבועה.  $E = mgh$ .  
 המומנטום הקינטי  $I \propto (g+h)^{1/2} h^{3/2} = \text{const}$ .  
 נגזרת  $I$  לפי  $h$ :  $(g+h)^{1/2} h^{3/2} = g^{1/2} h_0^{3/2}$ .  
 $h = h_0 \left(\frac{g}{g+h}\right)^{2/3}$

האנרגיה  $E$  היא קבועה.  $E = mgh$ .  
 $I = \left(\frac{mgh}{2\pi}\right)^{3/2} m^{-1/2} g^{-1/2} \frac{\sqrt{2}}{3\pi} = E^{3/2} m^{-1/2} (g+h)^{-1/2} \frac{\sqrt{2}}{3\pi} \leftarrow I \sim E^{3/2}$  כל  $I \sim h^{3/2}$ !

$$E = I^{2/3} m^{1/3} (g+h)^{2/3} \left(\frac{3\pi}{\sqrt{2}}\right)^{2/3}$$

$$W = \frac{\partial E}{\partial I} = \frac{2}{3} \left(\frac{3\pi}{\sqrt{2}}\right)^{2/3} I^{1/3} m^{1/3} (g+h)^{2/3}$$