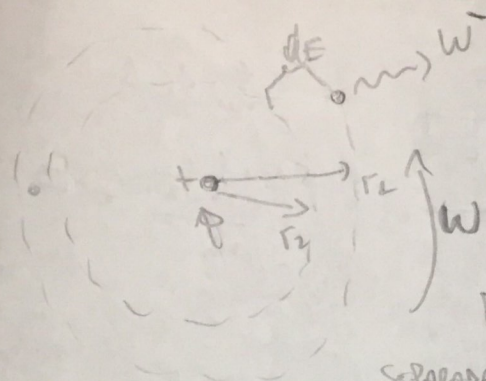


4.

- DEMOSTRAR, A TRAVÉS DE ARGUMENTOS FÍSICOS Y MATEMÁTICOS, QUE EL MOMENTO ANGULAR CUANTIZADO DE BOHR, SE CUMPLE A RÉGIMEN CLÁSICO (EN EL RÉGIMEN CLÁSICO)
- SEGÚN EL PRINCIPIO DE CORRESPONDENCIA DE BOHR, LA TEORÍA CLÁSICA DE MAXWELL (CARGAS ELÉCTRICAS CON FRECUENCIA f EMITEN ONDAS DE LUZ DE FRECUENCIA f) Y LA CONDICIÓN CUÁNTICA DE EMISIÓN $\Delta E = h f$ EN LA TEORÍA DE BOHR DEBEN CUMPLIRSE DE FORMA SIMULTÁNEA PARA EL CASO DE ÓRBITAS EXTREMADAMENTE GRANDES



UTILIZAMOS W DE PARA LA TRANSICIÓN ENTRE 2 GRANDES ÓRBITAS.

r_1 y r_2 SON RADIOS GRANDES SEPARADAS POR UNA CANTIDAD DE

$$W = 2\pi f$$

QUEREMOS ENCONTRAR UNA RELACIÓN ENTRE LA ENERGÍA TOTAL DEL ÁTOMO Y LA MAGNITUD DEL MOMENTO ANGULAR; YA QUE LA ENERGÍA RADIADA EN EL RÉGIMEN CLÁSICO, DEBERÍA CONducIR A UNA CUANTIZACIÓN DEL MOMENTO ANGULAR (LO QUE QUEREMOS DEMOSTRAR)

$$\Rightarrow E = -\frac{Ke^2}{2r} \quad (1) \quad L = m_e v r \quad \wedge \quad K \frac{e^2}{r^2} = \frac{m_e v^2}{r}$$

$$m_e K e^2 r = m_e v^2 r^2$$

$$r = \frac{L^2}{m_e K e^2} \quad (2)$$

COMBINANDO (1) y (2) $\Rightarrow E = -\frac{Ke^2}{2} \frac{m_e K e^2}{L^2} = -\frac{K^2 e^4 m_e}{2 L^2}$

41
 → OBSERVEMOS COMO CAMBIA LA ENERGÍA CUANDO EL ELECTRÓN IRADIA, EN TÉRMINOS DEL MOMENTO ANGULAR

$$\frac{dE}{dL} = \frac{me \kappa^2 e^4}{L^3}$$

Obs: $K = me \omega r^2 = me \omega \frac{L^2}{me \kappa^2 e^4}$

$$\Rightarrow L^3 = \frac{\kappa^2 e^4 me}{\omega}$$

$$\frac{dE}{dL} = \frac{me \kappa^2 e^4}{\frac{\kappa^2 e^4 me}{\omega}} = \omega \Rightarrow dE = \omega dL$$

AHORA CUANDO MIRAMOS Y HACEMOS LA APROXIMACIÓN DE QUE LA ENERGÍA EMITIDA EN LA TRANSICIÓN DEL ELECTRÓN, ES SEÑALADA PURAMENTE AL FOTÓN $\Rightarrow dE = \hbar \omega'$

$$\Rightarrow \hbar \omega' = \omega dL$$

Obs: RECORDAR QUE ω ES CTE PARA ESTA TRANSICIÓN

→ EN ESTE PUNTO UTILIZAMOS EL PRINCIPIO DE CORRESPONDENCIA Y DECIMOS QUE, A LA ESCALA EN LA QUE SUCEDE ESTA TRANSICIÓN, LA TEORÍA DE MAXWELL SE VALE

$$\Rightarrow \omega' = \omega !$$

$$\therefore \hbar \omega = \omega dL \Rightarrow dL = \hbar$$

\rightarrow el cambio de L en una transición entre grandes orbitas adyacentes siempre es \hbar

\Rightarrow la magnitud de L para un electrón en una órbita específica es:

$$L = n\hbar$$

5.- DETERMINAR LA LONGITUD DE ONDA DE DE BROGLIE EN UN HAZ DE ELECTRONES PRODUCIDO POR UN ACCELERADOR DE 10^9 [eV]

$$10^9 \text{ [eV]} = 10^3 \text{ [MeV]} \gg 0,5 \text{ [MeV]} \quad \rightarrow \text{ENERGÍA EN REPOSO DEL ELECTRÓN}$$

Esto significa que el electrón es puesto a velocidades relativistas

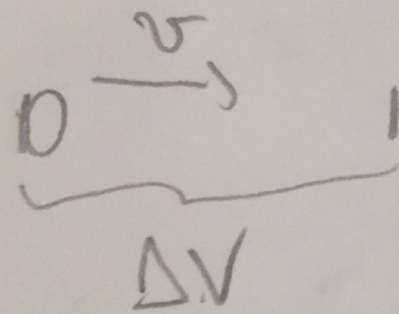
$$E = \sqrt{m^2 c^4 + p^2 c^2} \rightarrow E^2 - m^2 c^4 = p^2 c^2$$

$$p = \frac{1}{c} (E^2 - m^2 c^4)^{1/2}, \text{ pero como decimos } E \gg m c^2$$

$$\Rightarrow p \approx \frac{1}{c} E \quad \Rightarrow \lambda = \frac{h}{p} \approx \frac{hc}{E}$$

5 | THE MOUNTAIN Una partícula de carga q y masa m es acelerada
A PARTIR DEL REPOSO A TRAVÉS DE UNA DIF. DE POT.

Pequeña V . Encuentre λ de De Broglie



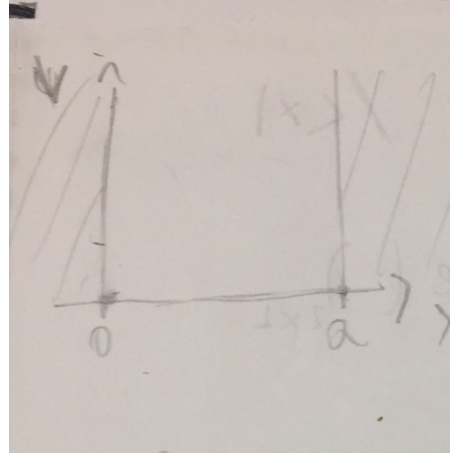
→ Como V es pequeño \Rightarrow la partícula es no relativista
→ $\Delta U = q \Delta V$, como la energía se conserva

$$\Delta U = \Delta K$$

$$\therefore K = \frac{1}{2} m v^2 = qV = \frac{1}{2} \frac{p^2}{m} \Rightarrow p = \sqrt{2mqV}$$

Finalmente $\lambda = \frac{h}{p} = \frac{h}{\sqrt{2mqV}}$

DETERMINAR LA FUNCIÓN DE ONDA,
Y LA ENERGÍA DE UN POZOPOT. DE PAREDES
INFINITAS



$$\psi(x) = \begin{cases} \psi(x) = 0 & x \leq 0 \text{ infinitas} \\ \psi(x) = 0 & x \geq a \end{cases}$$

$$V = \begin{cases} 0 & 0 < x < a \\ \infty & \text{otro} \end{cases}$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \psi(x) = E \psi(x) \quad \hat{V} + \frac{\hat{p}^2}{2m} = \hat{H}$$

$$\frac{d^2}{dx^2} \psi(x) = -\frac{2mE}{\hbar^2} \psi(x) \quad \hat{V} + \frac{\hat{p}^2}{2m} = \hat{H}$$

$$\frac{d^2}{dx^2} \psi(x) = -K^2 \psi(x) \quad \hat{V} + \frac{\hat{p}^2}{2m} = \hat{H}$$

$$\frac{d^2}{dx^2} \psi(x) = -K^2 \psi(x) \rightarrow \text{TAMBIÉN RESOLVER LA EC. DIFERENCIAL}$$

$$\psi(x) = A e^{Kx} + B e^{-Kx}$$

$$\psi(x) = A \cos(Kx) + B \sin(Kx)$$

$$\psi(0) = 0 = A' \cos(0 \cdot K) + B \sin(0 \cdot K)$$

$$0 = A'$$

$$\psi(x) = C \sin(Kx)$$

$$\psi = \underbrace{C}_{C \neq 0} \sin(Ka) \rightarrow n\pi = Ka, \text{ con } n \in \mathbb{N}$$

$$\frac{n\pi}{a} = K \quad (\text{mayores que } 0)$$

$$\boxed{\psi(x) = C \sin\left(\frac{n\pi}{a} x\right)} \rightarrow \text{TAPOA, ENCONTRAR } C$$

$$K^2 = \frac{2mE}{\hbar^2} \Rightarrow \boxed{E = \frac{\hbar^2}{2m} \frac{\pi^2}{a^2} n^2}$$