

Cap. 41 - Sunway - Mecânica Quântica

Embora a noção de quantização admitida por Bohr seja correta, o modelo de Bohr tem serias limitações. Por ex, não explica os espectros dos átomos complexos, nem prevê detalhes como as variações das intensidades das linhas espectrais e a divisão de certas raíes espectrais quando em condições particulares controladas em laboratório; o modelo também não explica como os átomos interagem mutuamente e como estas interações afetam as propriedades físicas e químicas da matéria.

Mecânica Quântica (ou mecânica ondulatória) → desenvolvida entre 1925 e 1926 por Schrodinger, Heisenberg e outros

41.1 - Fótons e ondas eletromagnéticas

A explicação de fenômenos como o efeito fotovoltaico e o efeito Compton contribuí com indícios convincentes a favor do conceito corpúscular (fótons) da luz  $\Rightarrow$  luz as interage e a matéria comporta-se como constituída por partículas de energia  $h\nu$  e momento  $\frac{h}{\lambda}$ . Como pode a luz ser considerada 1 fóton se ela exibe propriedades ondulatórias?  
 $\downarrow$   
interferência e difração

A luz é onda ou partícula?

A resposta depende do fenômeno particular que se observa. Devemos aceitar os 2 modelos e admitir que a verdadeira natureza da luz não pode ser descrita mediante 1 único modelo clássico. Porém é importante reconhecer que o mesmo feixe de luz que pode ejetar fotoelétrons de 1 metal também pode ser difratado por 1 rede. A teoria dos fótons e a teoria ondulatória da luz complementam-se mutuamente.

A mecânica quântica atribui à luz uma natureza + fluida e + flexível <sup>total</sup> que 1 analogia clássica sobre "colisões de bolas de bilhar" ou "ondas que se quebram na praia", exigindo que o modelo corpuscular e o modelo ondulatório da luz sejam necessários e complementares.

Todas as formas de radiação eletromagnética podem ser descritas a partir de 2 pontos de vista. Num extremo as ondas e.m. descrevem uma figura de interferência global formada por 1 grande número de fótons (ondas c/ baixa frequência => pequena energia => captos de rádio (por ex) precisa de 1 n.º muito grande de fótons p/ provocar sinal perceptível o que praticamente inviabiliza a manifestação corpuscular!). No outro extremo, a descrição do fóton é natural ao tratarmos de fótons de energia muito alta com 1 muito curto (ex. absor. atômica R-X).

Por isso, a luz tem uma dual natureza: exibe  
características ondulatórias e características corpusculares. (106)

#### 4.1.2 - As propriedades ondulatórias das partículas

Mais desconcertante ainda é o fato de, sob certas circunstâncias, partículas como os  $e^-$  também evidenciam características ondulatórias.

Louis V. de Broglie (1923) postulou que: "em virtude de os fótons terem características ondulatórias e corpusculares, talvez todas as formas de matéria tenham propriedades ondulatórias e também corpusculares." → ideia revolucionária sem confirmação experimental na época!!!

De acordo

conforme De Broglie, os  $e^-$  tem também a natureza dupla de partícula e onda; a acompanhando cada  $e^-$  havia uma onda (não uma onda eletromagnética!) que guiava as "pilóticas" os  $e^-$  através do espaço.

→ ler discurso de De Broglie prêmio Nobel 1929.

↓ 9856

Vemos <sup>mt.R</sup> que a relação entre a energia e o momento de 1 fóton, que tem massa de repouso nula, é  $p = \frac{E}{c}$

que a energia de 1 fóton é:

$$E = h\nu = \frac{hc}{\lambda} \quad (4.1.1)$$

Então, o momento do fóton é:

$$p = \frac{E}{c} = \frac{hc}{c\lambda} = \frac{h}{\lambda} \quad (4.1.2)$$

Vemos assim, que o comp. de onda do fóton pode ser calculada pelo seu momento  $\lambda = \frac{h}{p}$ . De Broglie sugeriu que:

as partículas materiais de momento  $p$  devem também ter propriedades ondulatórias e 1 comp. de onda determinados.

Uma vez que o momento de 1 partícula de massa  $m$  e veloc.  $v$  é  $p = mv$ , o comp. de onda de de Broglie da partícula

$$\lambda = \frac{h}{p} = \frac{h}{mv} \quad (4.1.3)$$

Além disso, em analogia c/o fóton, de Broglie postulou que as frequências das ondas de matéria (ondas associadas a partículas de massa de repouso  $m_0$ )

obedeçam à relação de Einstein  $E = h\nu$ , de Planck. (108)

$$\nu = \frac{E}{h} \quad (4.4)$$

A dupla natureza da matéria é evidente nestas 2 equações isto é, cada eq. contém conceitos corpusculares ( $m$  e  $\underline{v}$ ) e conceitos ondulatórios ( $\lambda$  e  $\nu$ ). O fato de estas relações estarem experimentalmente estabelecidas para os fótons torna muito + fácil a aceitação de hipótese de de Broglie.

De Broglie percebeu que as teorias ondulatórias da matéria resolve elegantemente o problema dos órbitas de Bohr (porquê certos energias (e porquê as prop. físicas dos átomos de elementos não variam c/a infinita variedade de velocidades iniciais dos e- em cada átomo?)) mediante a interferência.

Como foi visto anteriormente, uma corda de guitarra dedilhada, apesar de estar inicialmente sujeita a 1 ampla diversidade de ds, no estado inicial, só suportará continuamente ondas estacionárias que tenham nodos em cada ponto da corda. Qualquer vibração livre da corda é constituída pela superposição de diversas ondas estacionárias. O mesmo

raciocínio pode ser aplicado a ondas de matéria dos  $e^-$  que descreve 1 átomo em torno de 1 núcleo. No ds os

estados possíveis do  $e^-$  são ordens estacionárias, cada (105)  
 qual com seu  $\lambda$ ,  $v$  e  $E$ . As figuras das ordens estacionárias  
 remanescentes explicam portanto a identidade da natureza  
 de todos os átomos de  $H$  mesmo elemento e mostram que os  
 átomos se assemelham muito + as cores de  $H$  também c/modos  
 discretos de vibrações que a sistemas solares em miniatura

→ fig 45.1 = onda estacionária do  $e^-$  num átomo de  $H$  c/n=3  
 Bohr

Para explicar a quantização de Bohr do momento angular,  
 basta admitir que as órbitas permitidas do modelo de Bohr  
 aparecem em virtude de as ondas de matéria dos  $e^-$  constituí-  
 rem ondas estacionárias quando  $l$  não inteiro de  $l\lambda$  se  
 ajustam exatamente à circunferência de  $l$  órbita. Então:

$$n\lambda = 2\pi r$$

→ raio da órbita.

$$\text{Como } \lambda = \frac{h}{mv} \Rightarrow n \frac{h}{mv} = 2\pi r \text{ ou:}$$

$$mvr = n\hbar \rightarrow \text{quantização do momento angular de Bohr!}$$

Note que impo-se assim  $l$  cond. de contorno p/ as ondas estacio-  
 nárias e que est elas tem frequências discretas correspondentes:  
 as  $l\lambda$  permitidas.

Se  $n d \neq 2\pi r$ , não é possível que se forme 1 figura de 110  
onda estacionária sobre a órbita circular fechada (fig 4.1).  
Também, com  $\lambda = \frac{h}{mv}$  vemos que a condição de onda  
estacionária acarreta a quantização das energias.

### Experiência de Davisson - Germer

3 anos depois da proposta de De Broglie, em 1927, C. J. Davisson  
e L. H. Germer, conseguiram medir o  $\lambda$  dos  $e^-$ , confirmando De Broglie  
= difração de  $e^-$  espalhados por átomos de monocristais.

No mesmo ano G. P. Thomson observou figuras de difração  
de  $e^-$  fazendo passar 1 feixe de  $e^-$  através de películas  
delgadas de Au.

exemplos pg ~~480~~ 58