

Universidad Nacional de Río Negro

Física Moderna A - 2017

- **Unidad** 02 – Los inicios de la MC
- **Clase** 5/27(U02CO2) Espectros y átomos
- **Fecha** 28 Marzo 2017
- **Cont** Espectros y átomos
- **Cátedra** Asorey
- **Web**

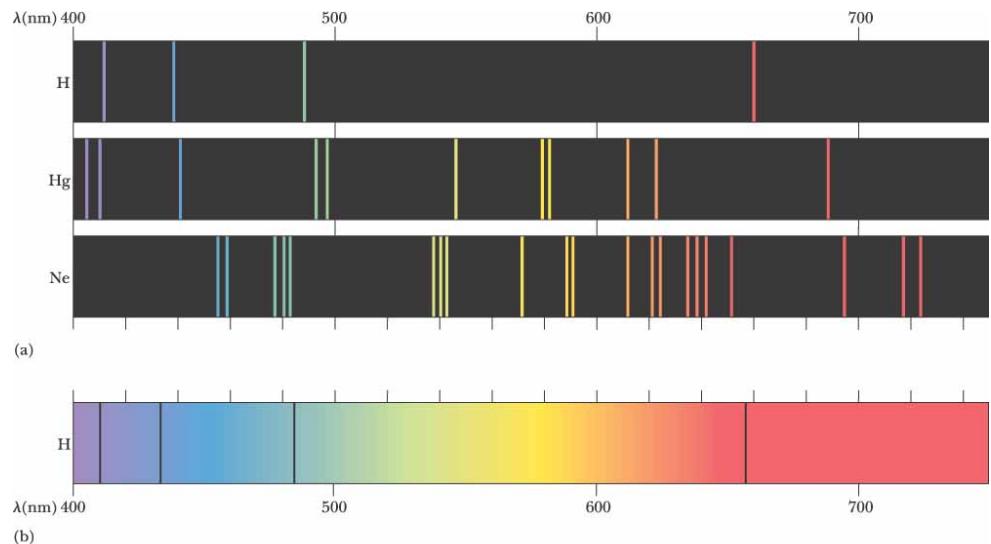
<https://github.com/asoreyh/unrn-moderna-a>



“Los átomos se comportan como átomos, nada más”.
John Gribbin

Unidad 2: Los inicios de la mecánica cuántica

Martes 21 de marzo al Martes 04 de abril



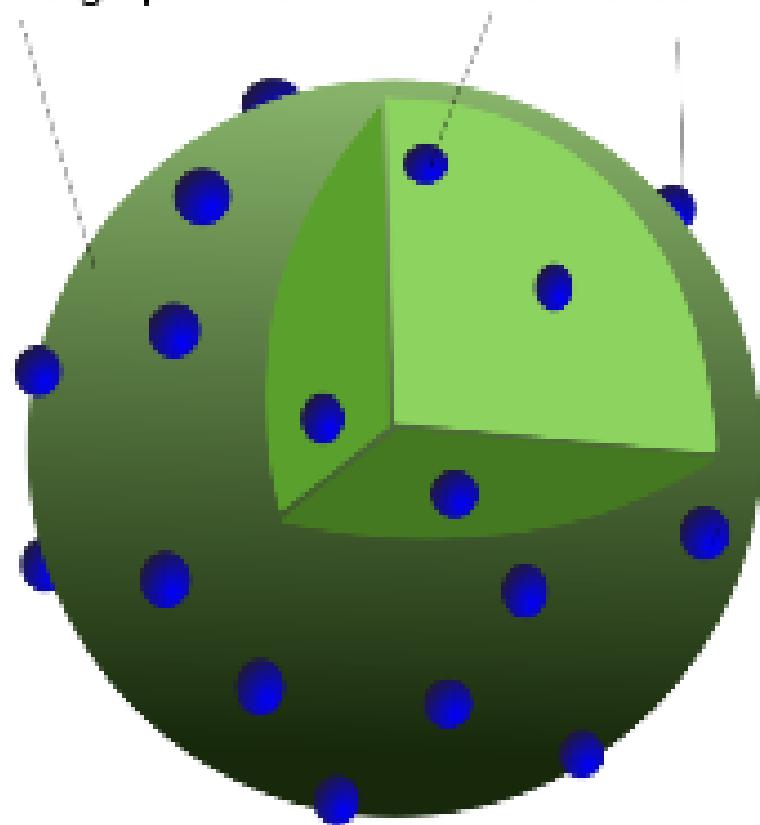
©2004 Thomson - Brooks/Cole

- Los espectros atómicos y la estructura del átomo. Modelos de Thomson y Rutherford, **aciertos y desaciertos**. Cuantización de Bohr-Sommerfeld. **El modelo atómico de Bohr**. El principio de correspondencia. La hipótesis de de Broglie. Difracción de ondas de materia. Dualidad onda-corpúsculo.

Modelo de Thomson

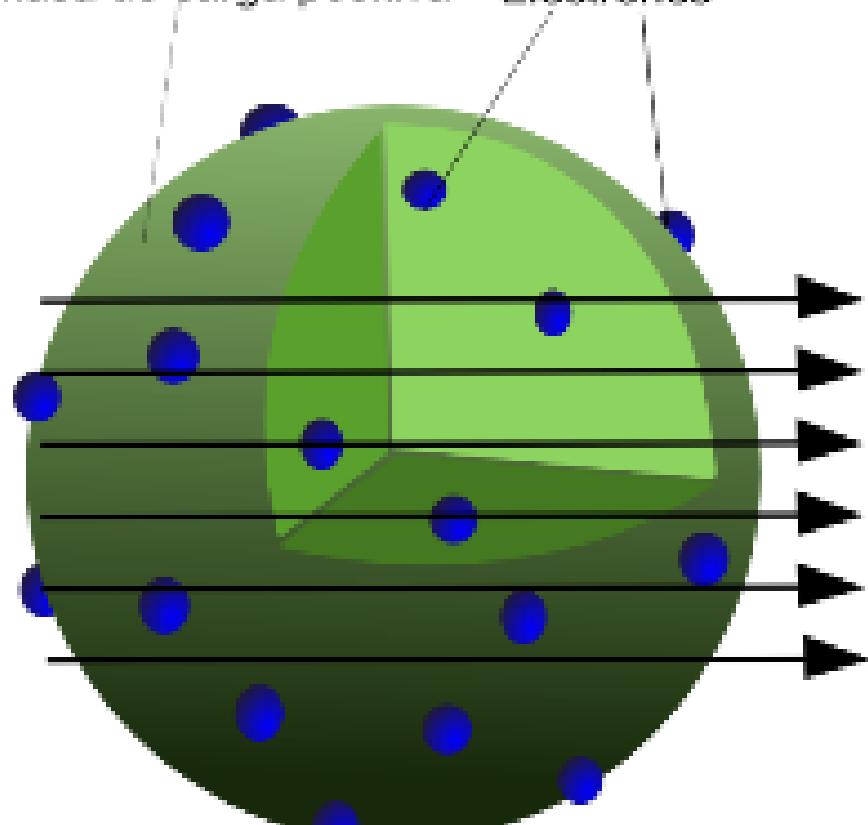
Masa de carga positiva

Electrones

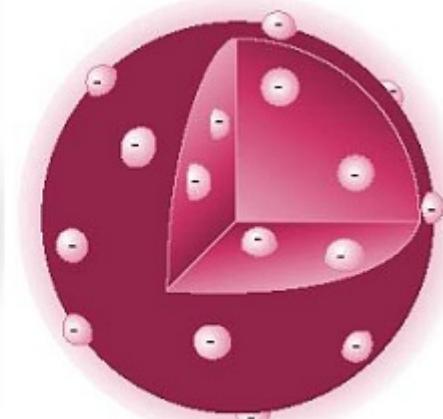


Masa de carga positiva

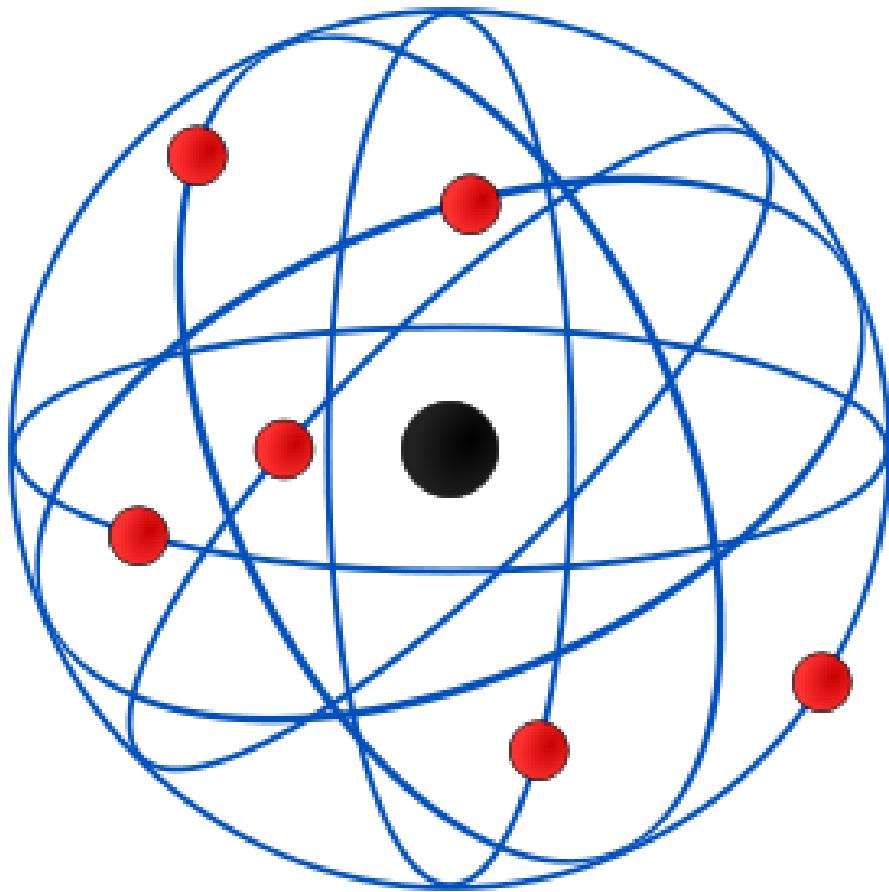
Electrones



- El budín de pasas



El modelo de Rutherford



- El núcleo atómico: la carga positiva del átomo está localizada en una pequeña región central
- Los electrones (negativos) “orbitan” en torno a este núcleo positivo



El tamaño del núcleo



- Si un el núcleo atómico sería como la cabeza de un alfiler (radio ~ 1 mm) ...
- ...dónde estarían los electrones
- Algunos números:

- Radio nuclear:

$$R = r_0 A^{1/3}, \text{ para el hidrógeno, } R \approx 1.2 \text{ fm} = 1.2 \times 10^{-15} \text{ m}$$

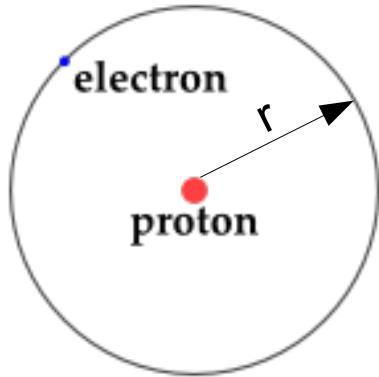
- Radio átomico:

$$a_0 = \frac{4\pi\epsilon_0\hbar^2}{m_e c^2} = 5.29 \times 10^{-11} \text{ m} \approx 0.05 \text{ nm}$$

→ los electrones estarían a 44 metros

Modelo del átomo de Rutherford

- Rutherford describe a su modelo atómico como un modelo planetario. El caso más sencillo → hidrógeno



$$F_c = \frac{mv^2}{r}, \quad \text{y} \quad F_e = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{e^2}{r^2}$$

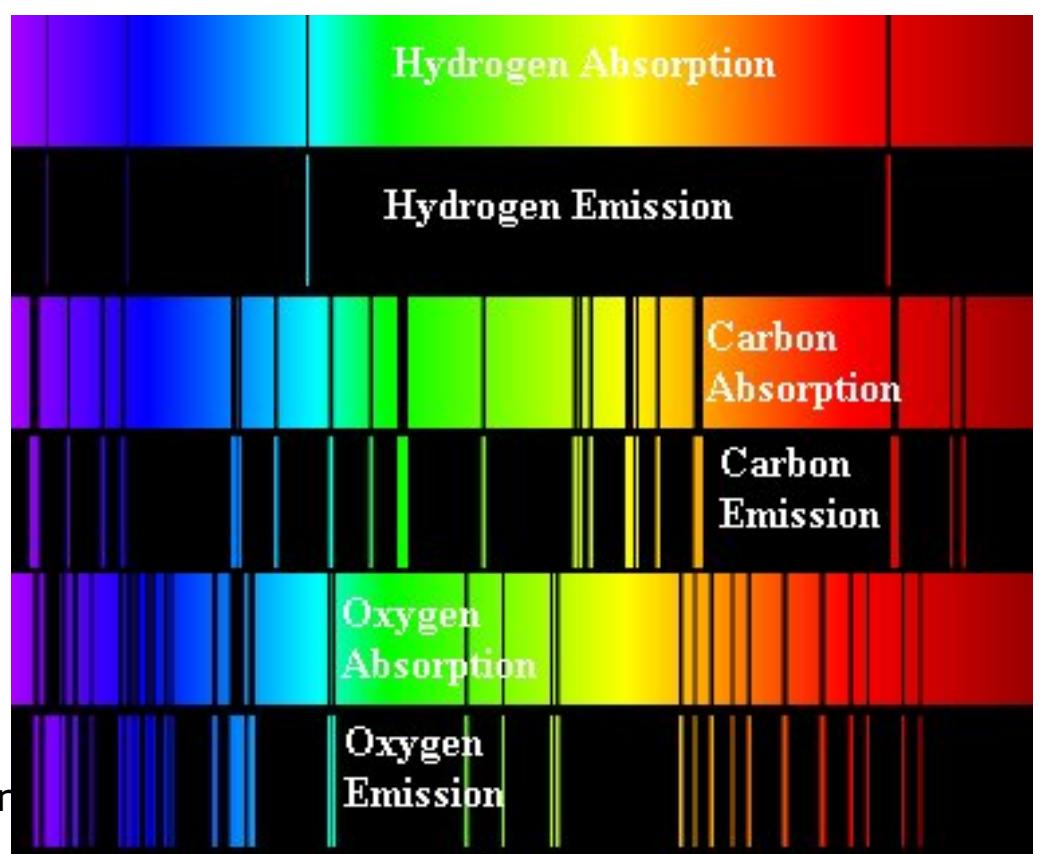
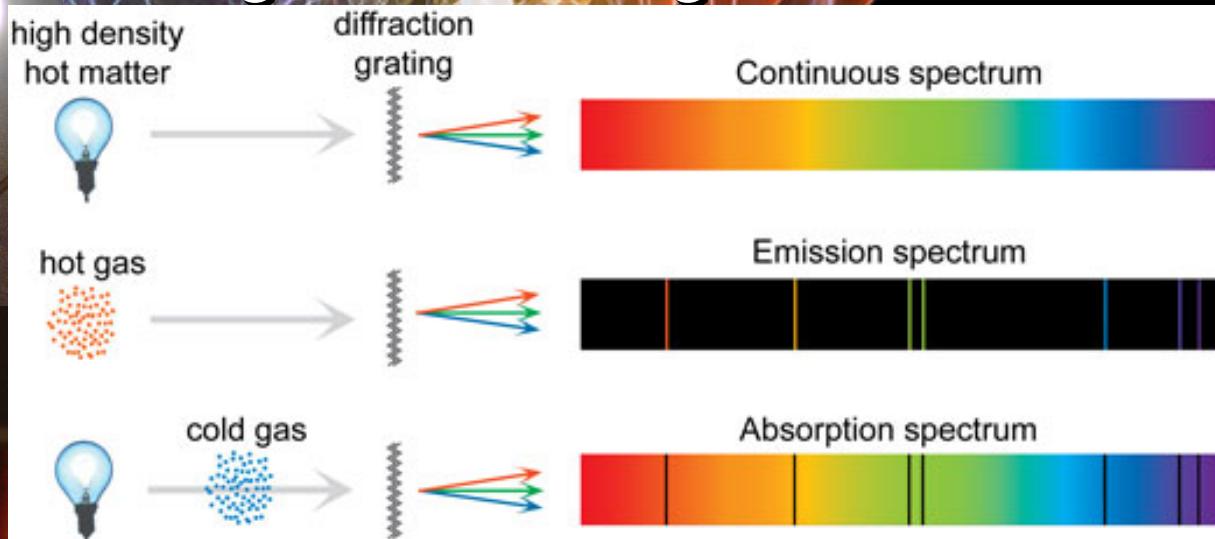
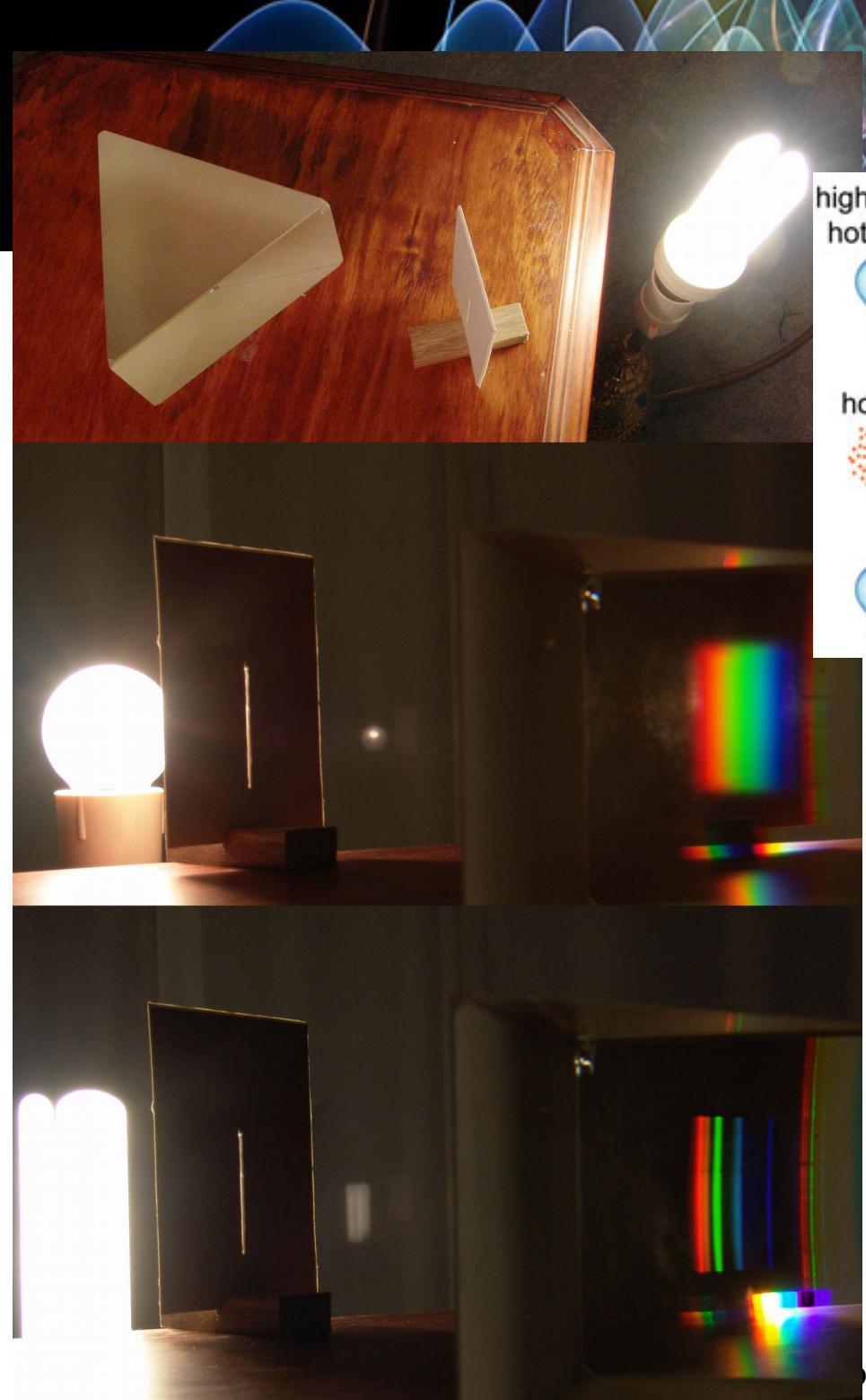
$$F_c = F_e \rightarrow v = \frac{e}{\sqrt{4\pi\epsilon_0 mr}}$$

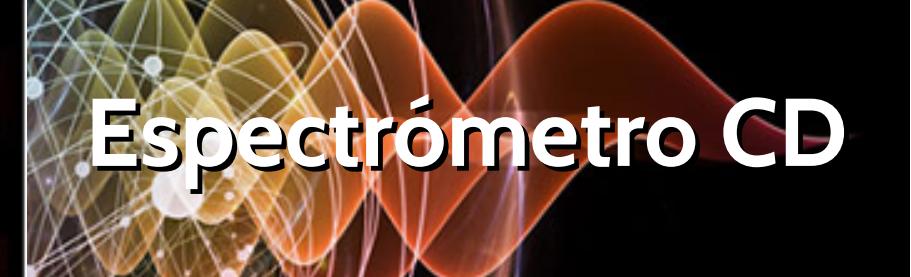
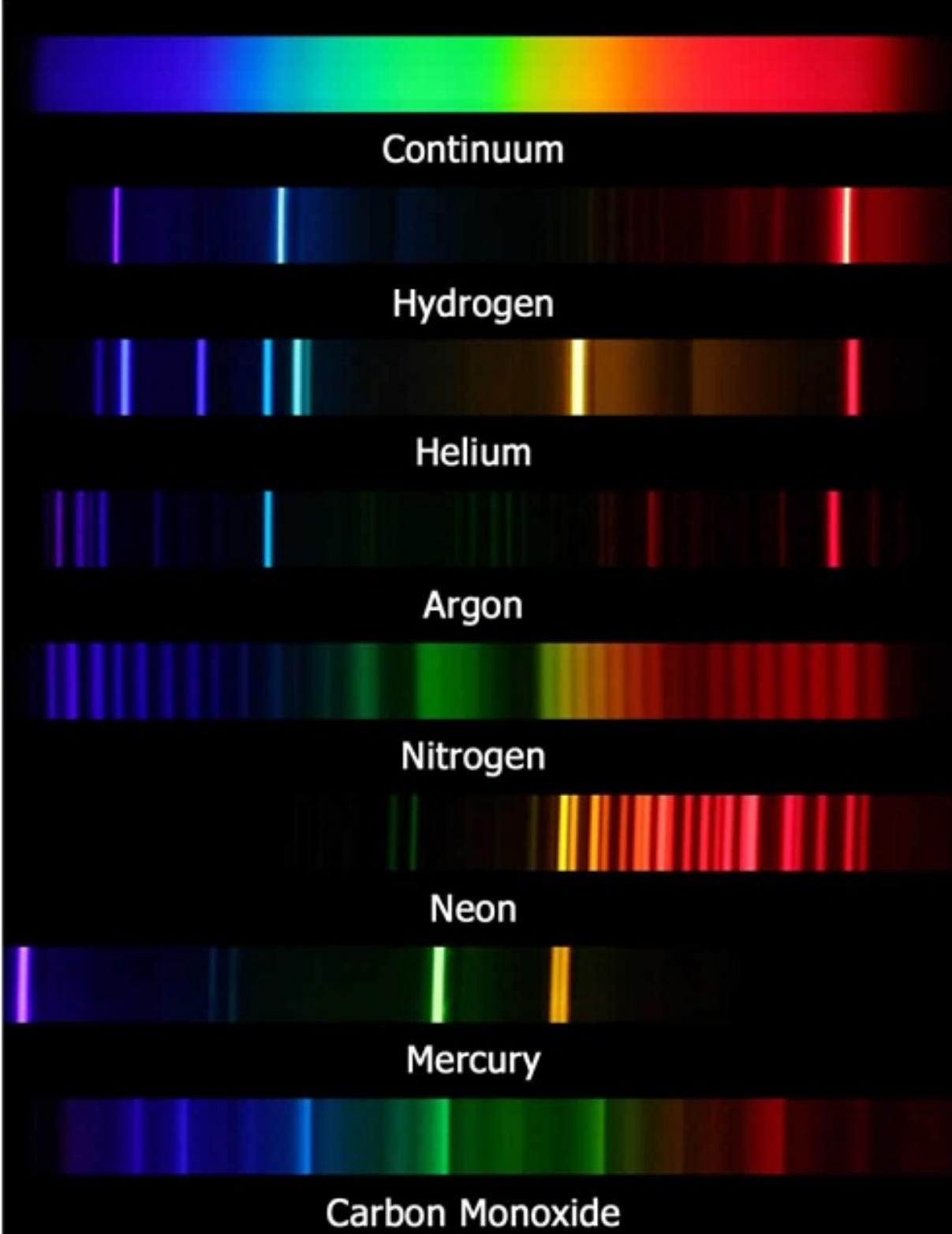
- Luego, para la energía total,

$$E = E_k + E_e = \frac{1}{2} mv^2 - \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r} \rightarrow E = -\frac{e^2}{8\pi\epsilon_0 r}$$

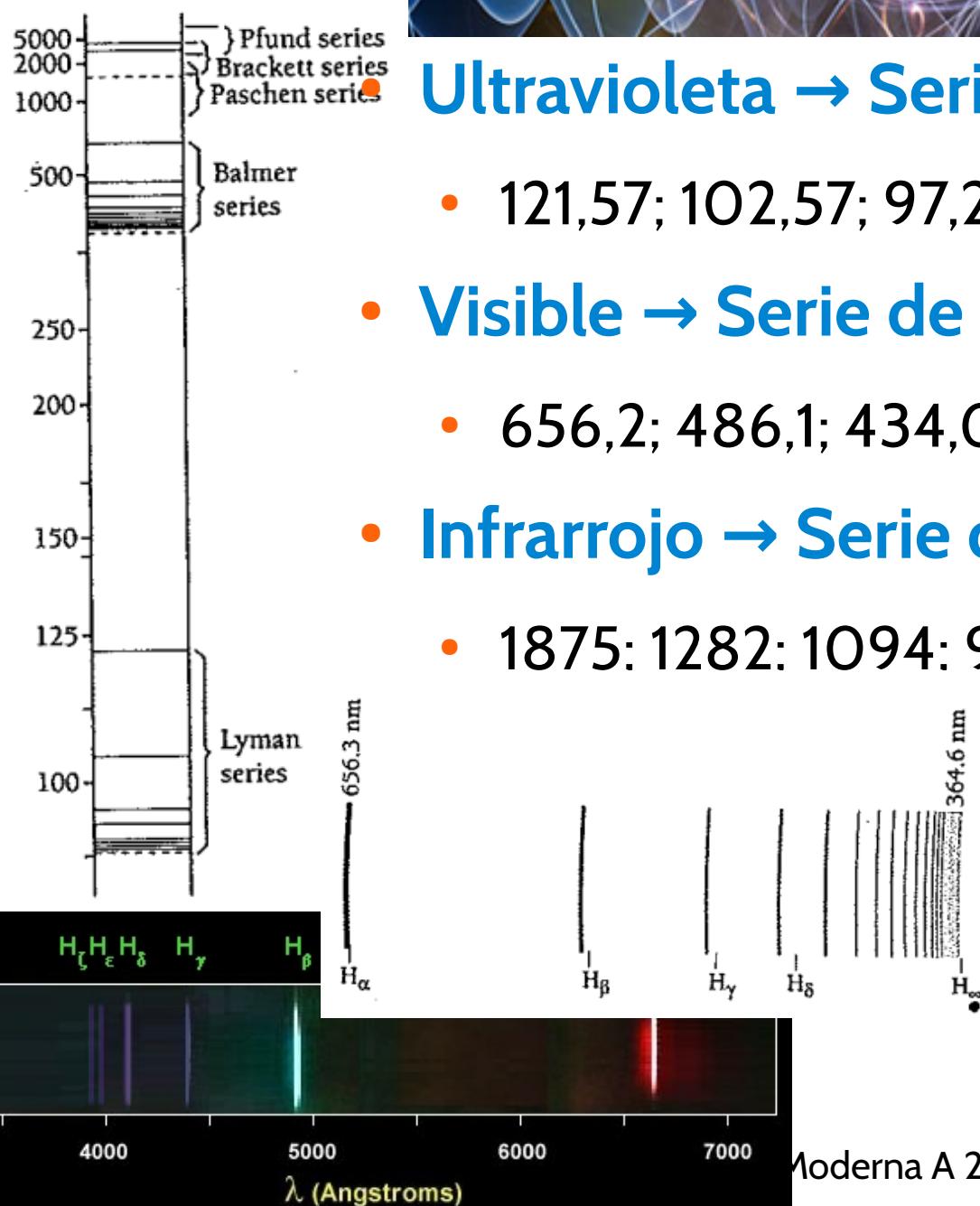
- $E < 0 \rightarrow$ sistema ligado! Velocidad y radios típicos...

¿Emisión? ¿Absorción?





El espectro del átomo de hidrógeno



Ultravioleta → Serie de Lyman, líneas (en nm):

- 121,57; 102,57; 97,254; 94,974; 93,78; ...; 91,175

Visible → Serie de Balmer, líneas (en nm):

- 656,2; 486,1; 434,0; 410,2; 397,0; ... 364,6

Infrarrojo → Serie de Paschen, líneas (en nm):

- 1875: 1282: 1094: 954,6; 922,9; ...; 820,4

• Para todas las series hay una longitud de onda mínima, a partir de la cual no hay líneas separadas

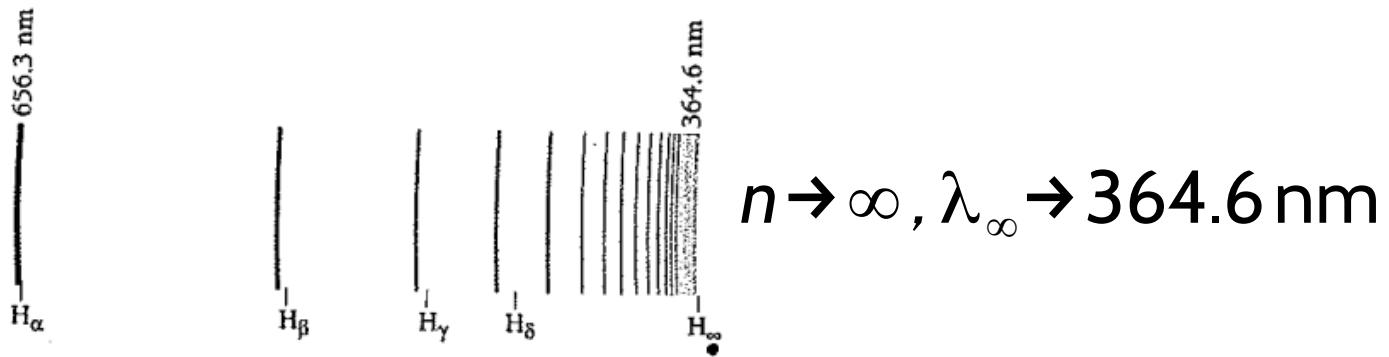
• Disminuye λ , también lo hace intensidad de la línea

La serie de Balmer

- Balmer descubrió una relación entre las líneas

$$\frac{1}{\lambda} = R \left(\frac{1}{4} - \frac{1}{n^2} \right), \quad n=3,4,5,\dots, \text{ y } R=1.097 \times 10^7 \text{ m}^{-1}=0.01097 \text{ nm}^{-1}$$

$$n=3, \lambda_3=656.3 \text{ nm}$$



$$n \rightarrow \infty, \lambda_{\infty} \rightarrow 364.6 \text{ nm}$$

- Si R depende sólo del átomo (Hidrógeno), planteamos

$$\frac{1}{\lambda} = R \left(\frac{1}{n_i^2} - \frac{1}{n_f^2} \right), \quad n_i < n_f$$

- Para Balmer, $n_i=2$. ¿Qué pasa si $n_i=1$? $\text{Ly}-\alpha = 121.6 \text{ nm}$

$$n_i=1, n_f=2 \Rightarrow \lambda_2=121.57 \text{ nm} \quad \text{y} \quad n_i=1, n_f \rightarrow \infty, \lambda_{\infty} \rightarrow 91.157 \text{ nm}$$



Niveles de energía

- Bohr propone: $E = \frac{hc}{\lambda}$
 - espectro de emisión → emisión con energías específicas
 - espectro de absorción → captura con energías específicas
- Cada átomo tiene un conjunto de energías específicas
- **Un átomo hará una transición de un nivel de energía E_i a otro E_f tal que $E_i > E_f$ emitiendo un fotón con energía igual a la diferencia de energía entre los niveles**

$$E_\gamma = E_i - E_f = \frac{hc}{\lambda}$$

- **Y viceversa, absorbiendo un fotón la transición es $E_i > E_f$**

Energía de cada nivel

- Pero, recordando las series

$$\frac{1}{\lambda} = R \left(\frac{1}{n_i^2} - \frac{1}{n_f^2} \right), \quad n_i < n_f \rightarrow E_\gamma = \frac{hc}{\lambda} = (hcR) \left(\frac{1}{n_i^2} - \frac{1}{n_f^2} \right)$$
$$\rightarrow E_\gamma = \left(\frac{(hcR)}{n_i^2} - \frac{(hcR)}{n_f^2} \right)$$

- Y entonces, la energía de cada nivel está dada por:

$$E_n = - \left(\frac{(hcR)}{n_i^2} \right), \quad hcR = 2.179 \times 10^{-18} \text{ J} = 13.6 \text{ eV} \equiv Ry$$

- Luego, para el átomo de H, la energía del nivel n es:

$$E_n = -\frac{Ry}{n^2} \text{ eV}, \quad E_n = -\frac{13.6}{n^2} \text{ eV}$$



Y entonces, las transiciones serían

- La energía del fotón emitido será:

$$E_{\gamma} = Ry \left(\frac{1}{n_i^2} - \frac{1}{n_f^2} \right) = \frac{hc}{\lambda} = hf$$

- Algunos ejemplos....