El desarrollo de la Mecánica Cuántica

1900	Radiación	de cuerpo	negro ((Planck))
------	-----------	-----------	---------	----------	---

- 1905 Efecto fotoeléctrico y cuantas de energía (Einstein).
- 1905 Movimiento Browniano y tamaño atómico (Einstein).
- 1907 Calor específico de los sólidos y cuantización de la energía térmica (Einstein).
- **1911** Núcleo atómico (Rutherford).
- 1913 Modelo atómico (Bohr).
- **1916** Emisión estimulada y formación de líneas espectrales (Einstein).
- 1924 Dualidad onda-partícula (de Broglie).
- 1925 Principio de incerteza (Heinsenberg).
- 1926 Mecánica ondulatoria (Schrödinger).
- 1928 Spin del electrón (Dirac).

Parte II

Mecánica Cuántica

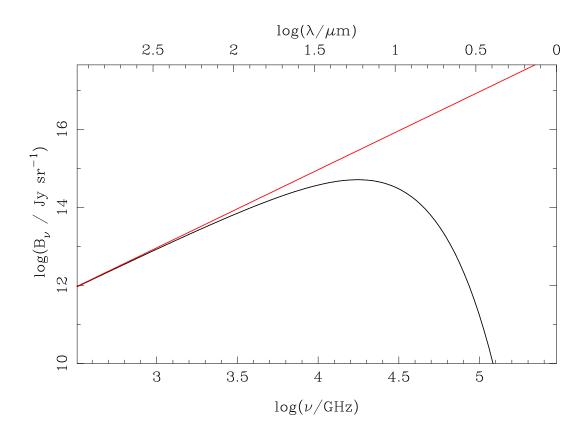
Índice

II	M	ecánica Cuántica
1.	El de	esarrollo del quantum
	1.1.	Radiación de cuerpo negro
		Efecto fotoeléctrico
		Movimiento browniano
		Calor específico de los sólidos
2.	Teor	ría atómica
	2.1.	Radioactividad natural
		Experimento de Rutherford
		Modelo de Bohr
		Coeficientes de Einstein
3.	Mec	ánica ondulatoria
	3.1.	Dualidad onda-partícula
		Principio de superposición
		Incerteza (x,p) , (t,E)
		Ecuación de Schrödinger
		Soluciones de la ecuación de Schrödinger
4	Snin	y nartículas idénticas

.2

1. El desarrollo del quantum

1.1. Radiación de cuerpo negro



■ Densidad de estados de modos normales (\vec{E}, \vec{B}) en un volumen \mathcal{V} :

$$N(\nu) = \frac{4\pi\nu^2}{c^3}\mathcal{V}$$

• 2 grados de libertad de polarización por modo, cada uno con $kT/2 \Rightarrow$ la densidad de energía es:

$$\rho(\nu) = kTN(\nu) \implies \text{catástrofe UV}.$$

■ Planck hip1: sacar promedio por modo cambiando $\int \rightarrow \sum$,

$$\langle U \rangle = \int \mathcal{P}(U) \ U dU \ \rightarrow \ \sum P(U) \ U, \ \mathsf{con} \ U = n \mathcal{U}.$$

■ Planch hip2:

$$\mathcal{U} = h\nu$$
.

• Experimento da $h = 6.62 \ 10^{-34} \ J \ s.$

$$B_{\nu} = \frac{2h\nu^3}{c^2 \left[\exp\left(\frac{h\nu}{kT}\right) - 1 \right]}.$$

Propiedades de la función de Planck

■ Ley de Wien:

$$\frac{dB_{\nu}}{d\nu}\Big|_{\nu max} = 0 \implies \frac{h\nu}{kT} \approx 4,965,$$

$$\boxed{\frac{\lambda_{\max}}{\operatorname{cm}}\frac{T}{\mathrm{K}}=0{,}29,}\operatorname{con}\lambda_{\max}=c/\nu_{\max}.\operatorname{OJO:}B_{\lambda}d\lambda=B_{\nu}d\nu.}$$

■ Ley de Stefan-Boltzmann:

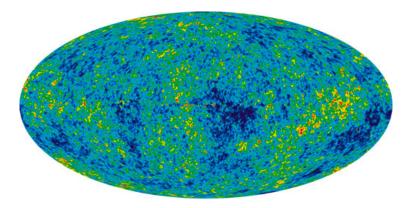
$$\int B_{\nu} d\nu = B(T) = \frac{2h}{c^2} \left(\frac{kT}{h}\right)^4 \int_0^{\infty} \frac{x^3}{e^x - 1} dx,$$

 $B(T)=aT^4$, con $\sigma=a\pi=5.67~10^{-8}~{
m W~m^{-2}~K^{-4}}$. Notar que $\pi B(T)$ es el flujo por unidad de área.

■ Ley de Rayleigh-Jeans:

$$\lim_{h\nu \ll kT} B_{\nu} = \frac{2\nu^2}{c^2} kT \text{ caso clásico, } h \to 0.$$

Ejemplo: radiación de fondo

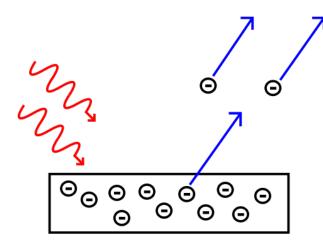


$$\underbrace{\frac{8}{3}\pi G\frac{\rho}{H}}_{\Omega_m} \ \ \underbrace{\pm\frac{1}{a^2R^2H}}_{\Omega_R} \ \ + \underbrace{\frac{\Lambda}{H3}}_{\Omega_{\Lambda}} = 1,$$

$$\Omega_{\Lambda} \sim 0.7 \ \Omega_{R} = 0, \ \Omega_{m} \sim 0.3,$$

sólo 2 % de Ω_m es contribuido por bariones.

1.2. Efecto fotoeléctrico



Radiación UV extrae electrones. En el caso de un metal, se puede usar la placa conductora iluminada como elemento de un condensador

1.3. Movimiento browniano

1.4. Calor específico de los sólidos

2. Teoría atómica

2.1. Radioactividad natural

Ejemplo: datación 14C

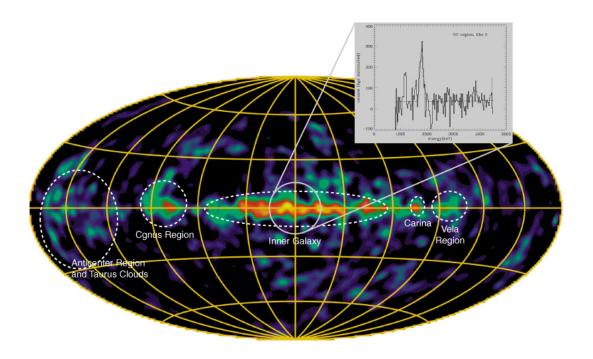
Ejemplo: irradiación temprana del sistema solar.

4

.8

.9

.10



2.2. Experimento de Rutherford

Modelo planetario

Decaimento radiativo en $\sim 10^{10} \text{ s.}$

2.3. Modelo de Bohr

Espectroscopía

$$\frac{1}{\lambda} = R_H \left(\frac{1}{n^2} - \frac{1}{m^2} \right), \ m > n, (m, n) \in \mathbb{N},$$

$$R_H = 109677,576 \text{ cm}^{-1}.$$

Modelo de Bohr

- 1. Existen estados estacionarios para electrones en equilibrio dinámico, según mecánica clásica pero sin irradiar.
- 2. Si electrón pasa de estado E_n a E_m emite/absorbe $h\nu_{nm}=E_m-E_n$.
- 3. Niveles de energía:
 - 1: Las frecuencias de transición estan dadas por la fórmula de Balmer

0

- **2**: sólo son permitidas órbitas con $L = mvr = nh/2\pi$.
- 4. Principio de correspondencia, si $n \to \infty$ se recupera física clásica.

.12

.13

.14

Tarea: demostrar que los Postulados 3.2 y 3.1 son equivalentes.

Tarea: comparar frecuencia clásica con frecuencia cuantica (en función del radio de la órbita).

Regla de cuantización de Sommerfeld-Wilson

- ¿ Qué relación existe entre cuantización de Planck $(E_n = nh\nu)$ y Bohr $(L_n = n\hbar)$?
- Problema de Bohr: falla para átomos grandes.

Extensión del modelo de Bohr por Sommerfeld-Wilson:

$$\oint pdq = nh$$
 para variable cíclicas.

■ Orbitas ciculares: $L \leftrightarrow \theta \Rightarrow$

$$\oint Ld\theta = 2\pi L = nh$$

Ejemplo cuantización de S.-W.: Oscilador armónico

$$E=\frac{p^2}{2m}+\frac{1}{2}m\omega^2q^2, \text{ es constante de movimiento},$$

$$\Leftrightarrow \frac{q^2}{2E/(m\omega^2)}+\frac{p^2}{2mE}=1.$$

Familias de elipses con $a^2=2E/(m\omega^2)$ y $b^2=2mE$,

S.-W.
$$\Rightarrow \oint pdq = \pi ab = nh, \Rightarrow E_n = nh\nu$$
 Planck-Einstein.

Bohr, S.-W., y átomos grandes

Consideremos Lagrangiano de Coulomb en esféricas:

$$L = \frac{1}{2}m\dot{r}^2 + \frac{1}{2}mr^2\dot{\theta}^2 + \frac{e^2}{r} = L(r, \dot{r}, \dot{\theta}.$$

 θ cíclica $\rightarrow \oint p_{\theta} d\theta = n_{\theta} h \rightarrow p_{\theta} = n_{\theta} \hbar$. En r,

$$p_r = \frac{\partial L}{\partial \dot{r}} = m\dot{r} \rightarrow \oint p_r d_r = n_r h.$$

 n_{θ} , n_{r} son enteros independientes, i.e. existen DOS números cuánticos para órbitas elípticas.

Tarea:

$$E(n) = -\frac{me^2}{2\hbar^2 n^2}, \ {\rm con} \ n = n_\theta + n_r \ \# {\rm n\'umero} \ {\rm cu\'antico} \ {\rm principal},$$

$$a = (n_r + n_\theta)^2 \frac{\hbar^2}{me^2} = \frac{n^2 K^2}{me^2}, \ b = n_\theta (n_r + n_\theta) \frac{\hbar^2}{me^2} = n_\theta \frac{nK^2}{me^2}.$$

.17

.16

.18

Parches de parches....

- Pb. nuevo: se observan menos líneas en espectro que lo predecido por $E_n E_m = h\nu$. Hay transiciones que no existen para átomos con Z > 1. Se parcha teoría con reglas de selección.
- $E(n_{\theta}, n_r)$ → pueden haber varios valores de n_r, n_{θ} dato E → estados cuánticos degenerados.
- Si se introduce \vec{B} externo, se levanta degeneración:
 - Nivel degenerado conduce a un número impar de niveles $\to 0 \le l < n$ y $L_z = m\hbar \operatorname{con} m = -l, -l+1, ..., l-1, l$ (y resulta que $|L|^2 = l(l+1)\hbar^2$).
 - Nivel no degenerado igual se divide en DOS, con $m \sim s_z = (-\frac{1}{2}, \frac{1}{2})\hbar$.

2.4. Coeficientes de Einstein

3. Mecánica ondulatoria

3.1. Dualidad onda-partícula

3.2. Principio de superposición

3.3. Incerteza (x, p), (t, E)

Difracción de electrones

Paquetes de ondas

3.4. Ecuación de Schrödinger

Corriente de probabilidad

Ecuación de Klein-Gordon

3.5. Soluciones de la ecuación de Schrödinger

Efecto tunel

.20

____.22

.23

.24

.25

07

.26

.27

.28

Atomo de nidrogeno	30
Pozo de potencial infinito	31
Oscilador armónico	.32

4. Spin y partículas idénticas