

Universidad Nacional de Río Negro

Física Moderna A - 2017

- **Unidad** 05 – el átomo de hidrógeno
- **Clase** U05C02
- **Fecha** 05 Junio 2017
- **Cont** Átomo de Hidrógeno, números cuánticos
- **Cátedra** Asorey
- **Web**



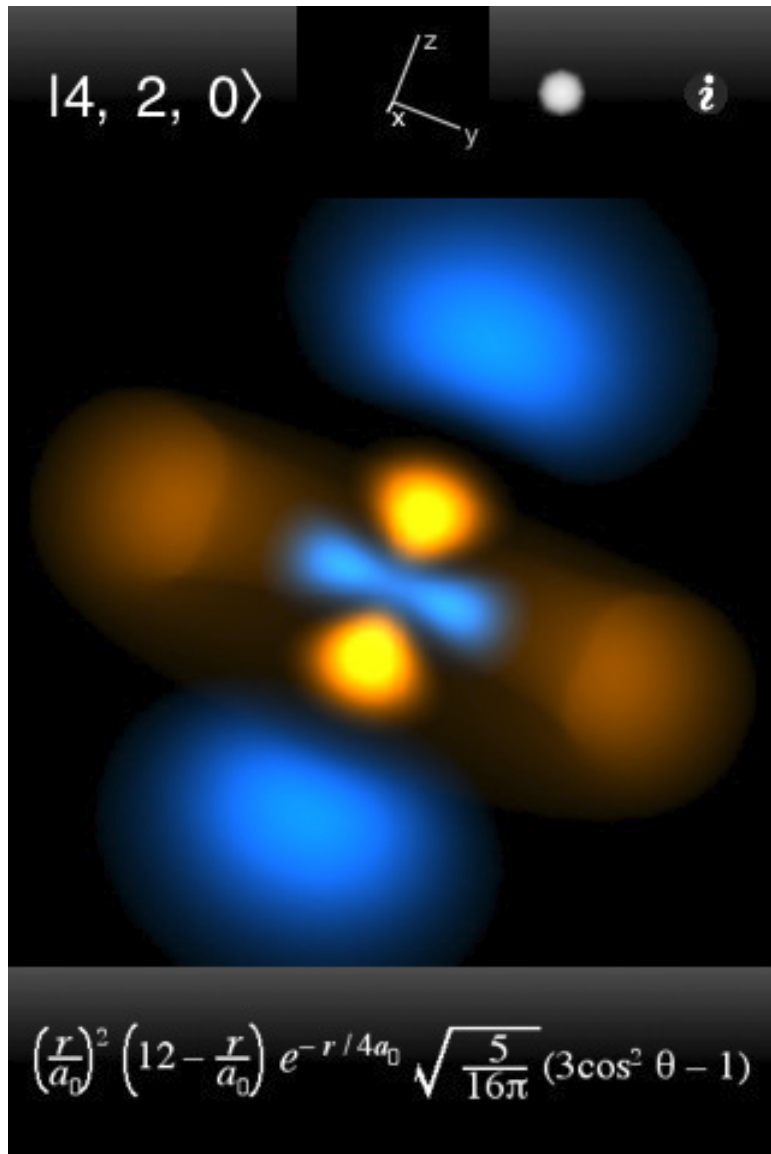
<https://github.com/asoreyh/unrn-moderna-a>

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

John Gribbin

Unidad 5: El átomo de hidrógeno

Martes 30 de mayo al Martes 13 de Junio



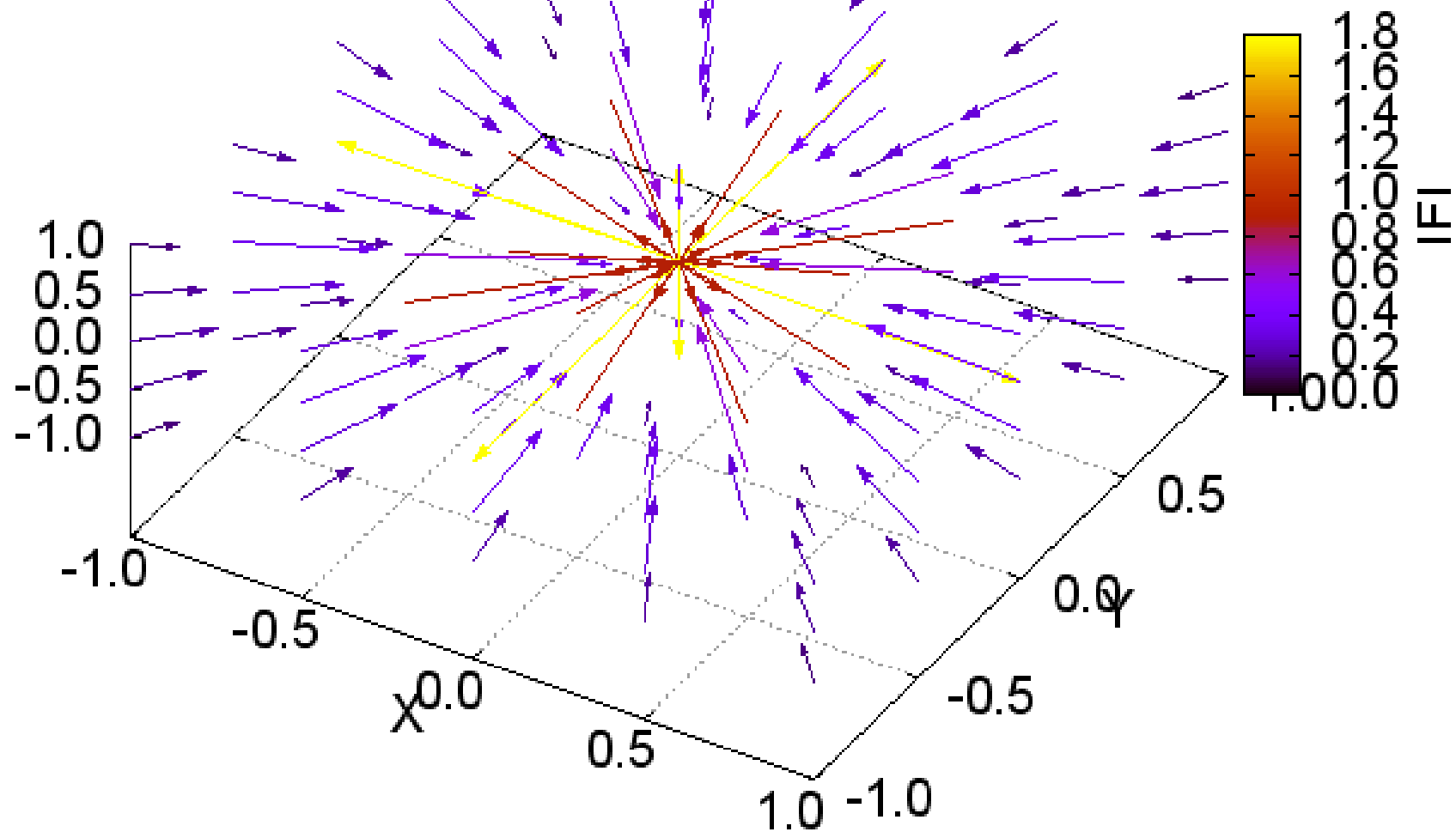
- Ecuación de Schrödinger para el átomo de hidrógeno. Solución de la ecuación de Schrödinger. Números cuánticos. Autovalores de energía. Orbitales atómicos.
- *Apéndice matemático: Ecuaciones diferenciales separables.*

Para resolver un problema:

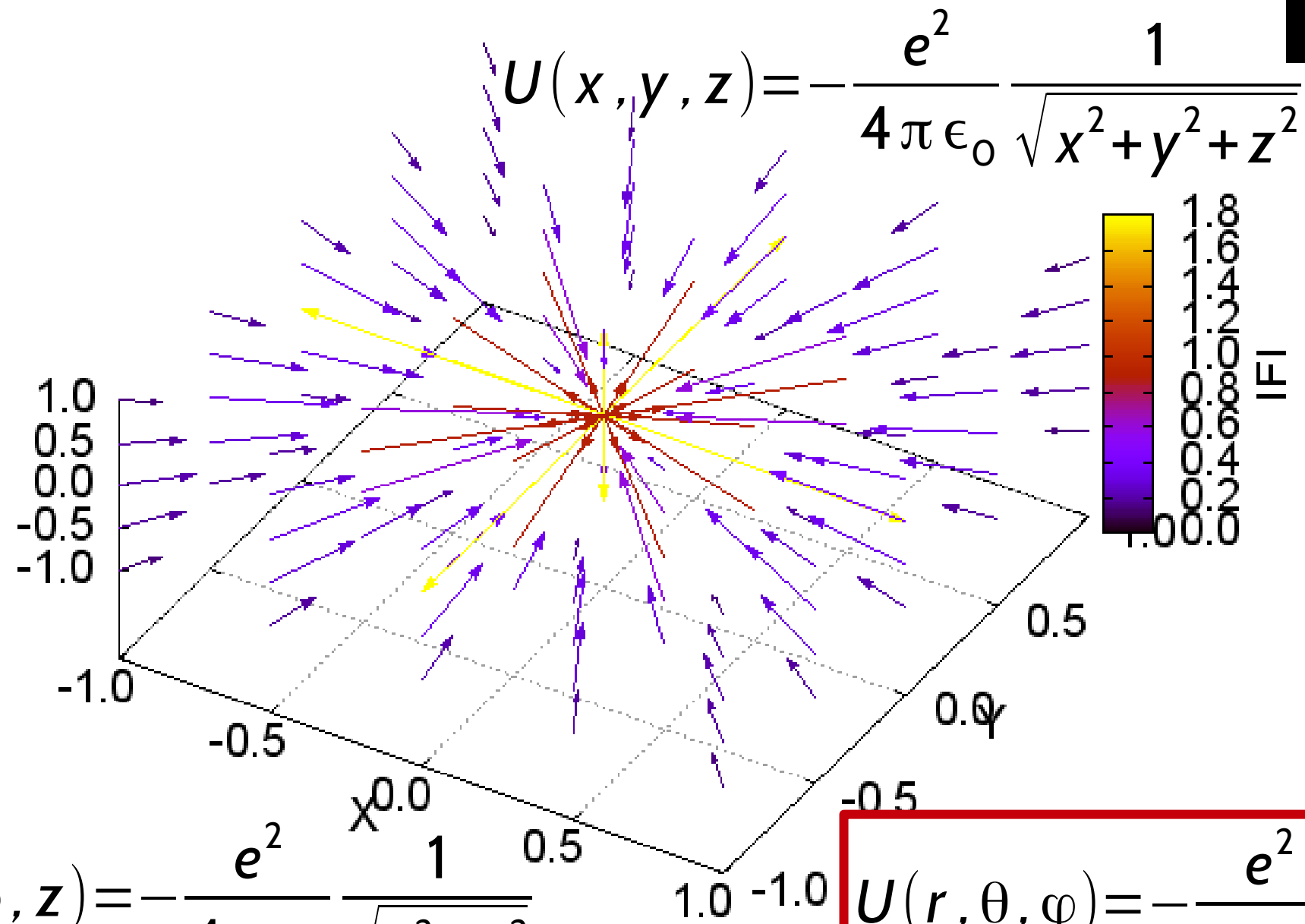
1. Encontrar los observables clásicos
2. Asignar los operadores cuánticos correspondientes
3. Escribir el Hamiltoniano del sistema, $H=K+U$
4. Plantear la ecuación de Schrödinger según corresponda
 1. Dependiente del tiempo; ó
 2. Independiente del tiempo
5. Hallar las soluciones para encontrar $\Psi(x,t)$
 - Si es es 4.2., $\Psi(x,t) = \psi(x) e^{-i\omega t}$

El campo eléctrico es radial y hacia el centro

$$\text{Potencial central: } U(r, \theta, \varphi) = -\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{r} \right)$$



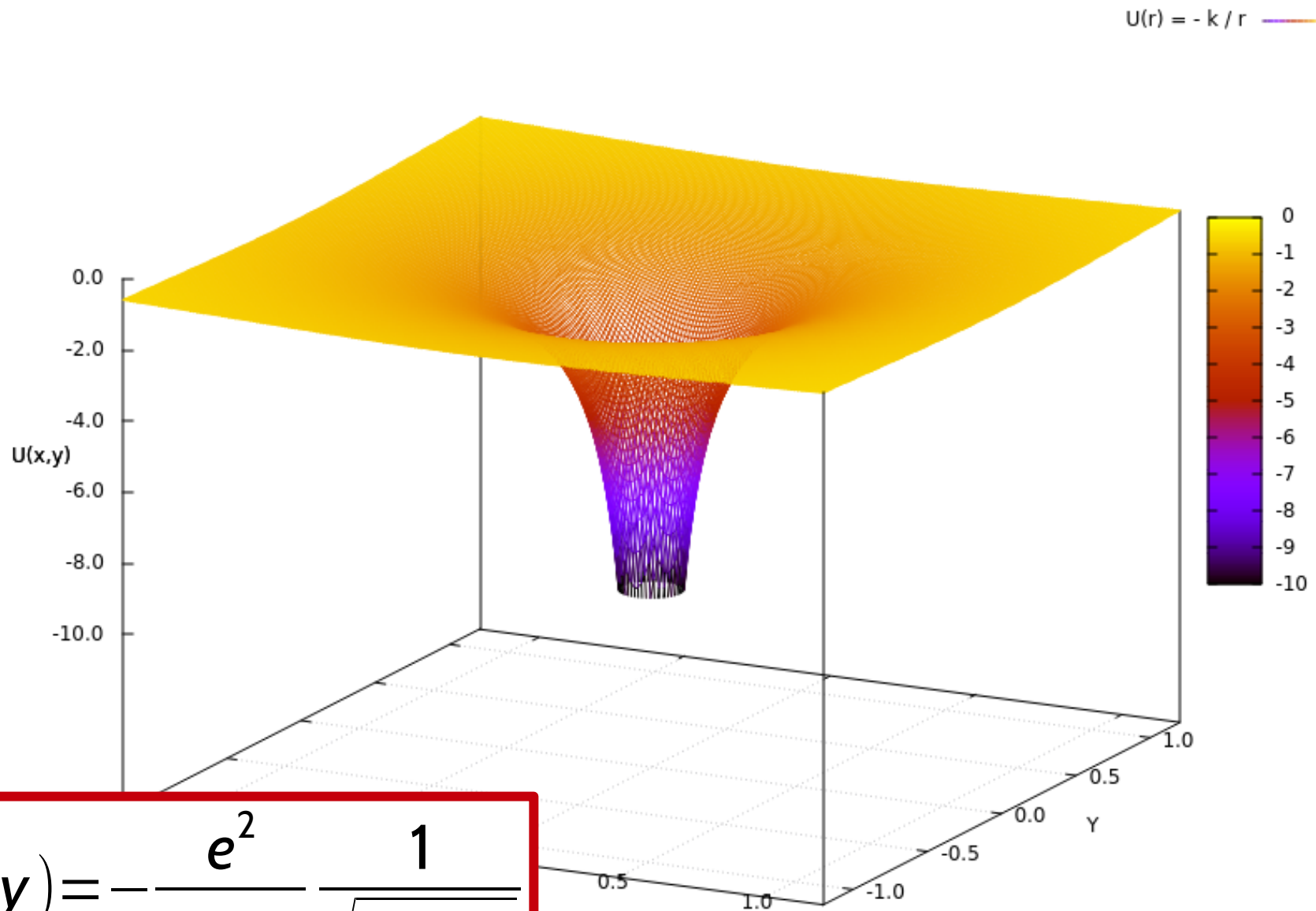
El campo eléctrico es radial y hacia el centro



$$U(\rho, \varphi, z) = -\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{\sqrt{\rho^2 + z^2}}$$

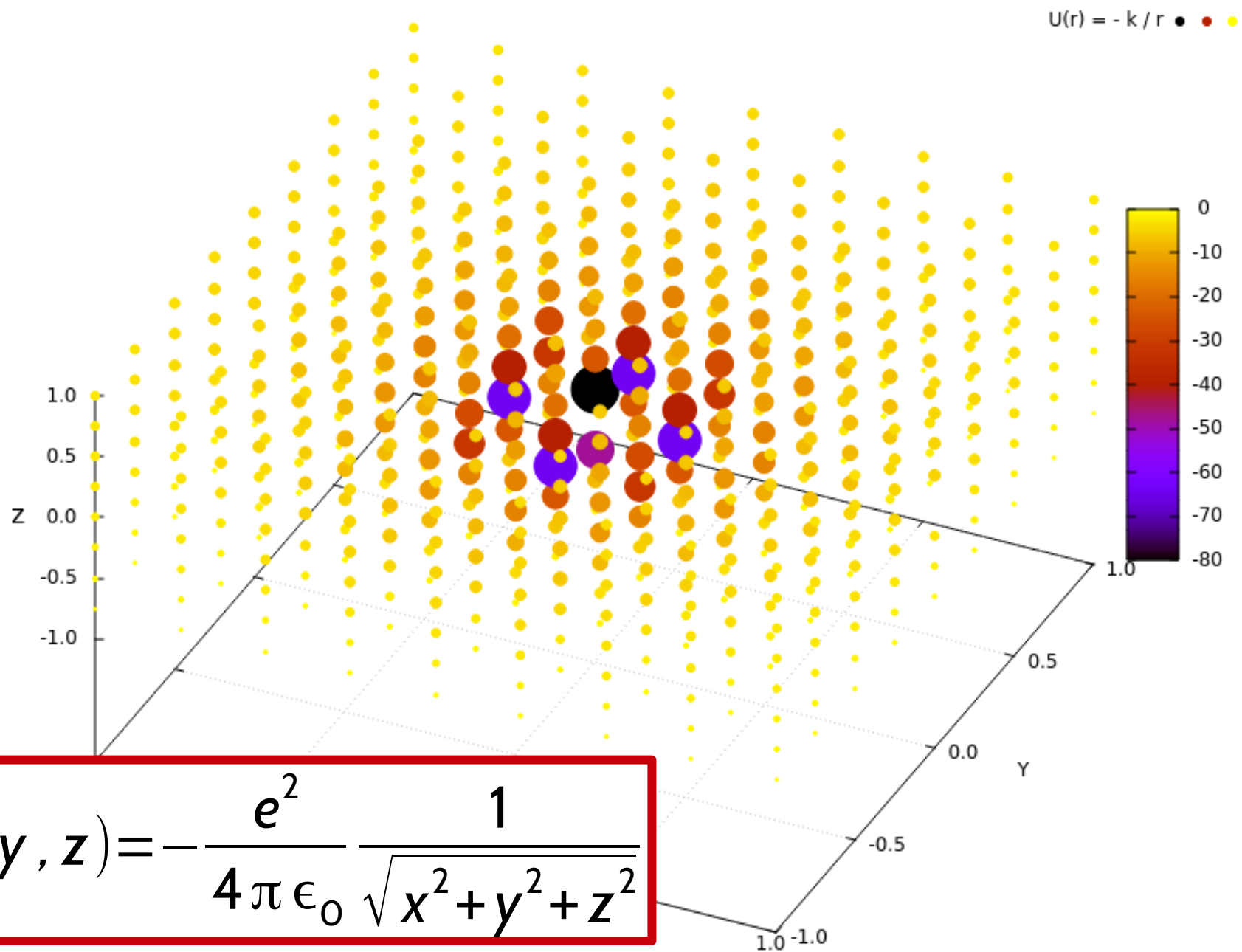
$$U(r, \theta, \varphi) = -\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{r}$$

¿Y el potencial? Siempre muestran esto (¡es 2D!)



$$U(x,y) = -\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2}}$$

Pero el verdadero potencial en 3D es así



El problema....

- En cambio, el Laplaciano en esféricas queda:

$$\nabla^2 = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial^2}{\partial^2 \varphi}$$

una invitación a la diversión y emoción interminables...

$$\nabla^2 \psi(r, \theta, \varphi) = \left(\frac{\kappa}{r} - \varepsilon \right) \psi(r, \theta, \varphi)$$

$$\kappa = -\frac{2m e^2}{4\pi \epsilon_0 \hbar^2}, \quad \varepsilon = \frac{2m E}{\hbar^2}$$

No es demencia, es separación de variables

- Al parecer hemos complicado mucho la cosa, pero en esféricas, la solución es separable, es decir:

$$\psi(r, \theta, \varphi) = R(r) T(\theta) F(\varphi) \rightarrow \psi = R T F$$

$$\frac{\partial \psi}{\partial r} = \frac{\partial R}{\partial r} T F \quad \frac{\partial \psi}{\partial \theta} = R \frac{\partial T}{\partial \theta} F \quad \frac{\partial \psi}{\partial \varphi} = R T \frac{\partial F}{\partial \varphi}$$

- **Ecuaciones diferenciales en derivadas parciales (EDDP) por Separación de Variables:**
 - Bajo ciertas condiciones, **la solución puede escribirse como un producto de 3 funciones, cada una dependiente de una única variable**
 - **1 EDDP \rightarrow 3 EDO (ecuaciones diferenciales ordinarias)**

Tres EDOs separadas: radial, cenital y acimutal

$$\frac{1}{\sin \theta} \frac{d}{d \theta} \left(\sin \theta \frac{dT}{d \theta} \right) = \left[-l(l+1) + \frac{m_l^2}{\sin^2 \theta} \right] T$$

$$\frac{d}{dr} \left(r^2 \frac{dR}{dr} \right) = \left[l(l+1) + (\kappa r - \varepsilon r^2) \right] R, \quad \varepsilon = \frac{2mE}{\hbar^2}, \quad \kappa = \frac{-2me^2}{4\pi\epsilon_0\hbar^2}$$

$$\frac{d^2 F}{d\varphi^2} = -m_l^2 F$$

$$\psi(r, \theta, \varphi) = R(r) T(\theta) F(\varphi)$$

Las soluciones a estas tres EDOs generan los “famosos” tres números cuánticos de la tabla periódica: n, l, m

- La solución acimutal ya la tenemos muy conocida

$$\frac{d^2 F}{d\varphi^2} = -m_l^2 F \rightarrow F(\varphi) = A e^{i m_l \varphi}$$

- La simetría acimutal del problema, necesaria para que Ψ no sea multivaluada, requiere

$$F(\varphi) = F(\varphi + 2\pi) \rightarrow A e^{i m_l \varphi} = A e^{i m_l (\varphi + 2\pi)}$$

$$\Rightarrow m_l \in \mathbb{Z}, m_l = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$$

m_l es el número cuántico magnético

Ecuación cenital

Para la parte cenital, son buenas soluciones los T_{lm} :

$$l \geq |m_l| \Rightarrow l = |m_l|, |m_l|+1, |m_l|+2, \dots$$

l se relaciona con m_l : $m_l \leq l \Rightarrow$

$$m_l = -l, -l+1, -l+2, \dots, 0, \dots, l-1, l$$

o bien $m_l = 0, \pm 1, \pm 2, \dots, \pm l$

Las funciones $T(\theta) \rightarrow T(\theta)_{lm}$:

$$T_{lm} = \sin^{|m_l|} \theta P_{l|m_l|}(\cos \theta)$$

Los polinomios $P_{l,m}$ son polinomios.

Dado que T depende de m y l , se puede escribir junto en F :

$$Y_{lm}(\theta, \varphi) = T_{lm}(\theta) F_m(\varphi)$$

Armónicos
Esfericos.

• Armónicos esféricos Y_l^m

Algunos detalles de los Armónicos Esféricos

$$Y_{lm}(\theta, \varphi) \equiv Y_l^m = N_l^m T_l^m(\theta) F^m(\varphi)$$

Depende de los parámetros l y m y N_l^m es una normalización

En general se la escribe como:

$$Y_l^m = N_l^m P_l^m(\cos\theta) e^{im\varphi}$$

Donde $P_l^m(\cos\theta)$ son los polinomios asociados de Legendre y

$$N_l^m = \sqrt{\frac{(2l+1)(l-m)!}{4\pi(l+m)!}}$$

Normalización

y están ortogonalizados: $\langle Y_{l'}^{m'} | Y_l^m \rangle = \delta_{l'l'} \delta_{m'm'} = \iint Y_{l'}^{m'}^* Y_l^m d(\cos\theta) d\varphi$

Armónicos Esféricos Y_l^m , $l=0$, $l=1$, $l=2$, $l=3$, $l=4$

https://es.wikipedia.org/wiki/Anexo:Tabla_de_arm%C3%B3nicos_esf%C3%A9ricos

Armónicos esféricos con $l = 0$ [editar]

$$Y_0^0(\theta, \varphi) = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{1}{\pi}} = \frac{1}{\sqrt{4\pi}}$$

Armónicos esféricos con $l = 1$ [editar]

$$Y_1^{-1}(\theta, \varphi) = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{3}{2\pi}} \cdot e^{-i\varphi} \cdot \sin \theta = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{3}{2\pi}} \cdot \frac{(x - iy)}{r}$$

$$Y_1^0(\theta, \varphi) = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{3}{\pi}} \cdot \cos \theta = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{3}{\pi}} \cdot \frac{z}{r}$$

$$Y_1^1(\theta, \varphi) = \frac{-1}{2} \sqrt{\frac{3}{2\pi}} \cdot e^{i\varphi} \cdot \sin \theta = \frac{-1}{2} \sqrt{\frac{3}{2\pi}} \cdot \frac{(x + iy)}{r}$$

Armónicos esféricos con $l = 2$ [editar]

$$Y_2^{-2}(\theta, \varphi) = \frac{1}{4} \sqrt{\frac{15}{2\pi}} \cdot e^{-2i\varphi} \cdot \sin^2 \theta = \frac{1}{4} \sqrt{\frac{15}{2\pi}} \cdot \frac{(x^2 - 2ixy - y^2)}{r^2}$$

$$Y_2^{-1}(\theta, \varphi) = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{15}{2\pi}} \cdot e^{-i\varphi} \cdot \sin \theta \cdot \cos \theta = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{15}{2\pi}} \cdot \frac{(xz - iyz)}{r^2}$$

$$Y_2^0(\theta, \varphi) = \frac{1}{4} \sqrt{\frac{5}{\pi}} \cdot (3 \cos^2 \theta - 1) = \frac{1}{4} \sqrt{\frac{5}{\pi}} \cdot \frac{(-x^2 - y^2 + 2z^2)}{r^2}$$

$$Y_2^1(\theta, \varphi) = \frac{-1}{2} \sqrt{\frac{15}{2\pi}} \cdot e^{i\varphi} \cdot \sin \theta \cdot \cos \theta = \frac{-1}{2} \sqrt{\frac{15}{2\pi}} \cdot \frac{(xz + iyz)}{r^2}$$

$$Y_2^2(\theta, \varphi) = \frac{1}{4} \sqrt{\frac{15}{2\pi}} \cdot e^{2i\varphi} \cdot \sin^2 \theta = \frac{1}{4} \sqrt{\frac{15}{2\pi}} \cdot \frac{(x^2 + 2ixy - y^2)}{r^2}$$

Armónicos esféricos con $l = 3$ [editar]

$$Y_3^{-3}(\theta, \varphi) = \frac{1}{8} \sqrt{\frac{35}{\pi}} \cdot e^{-3i\varphi} \cdot \sin^3 \theta = \frac{1}{8} \sqrt{\frac{35}{\pi}} \cdot \frac{(x^3 - 3ix^2y - 3xy^2 + iy^3)}{r^3}$$

$$Y_3^{-2}(\theta, \varphi) = \frac{1}{4} \sqrt{\frac{105}{2\pi}} \cdot e^{-2i\varphi} \cdot \sin^2 \theta \cdot \cos \theta = \frac{1}{4} \sqrt{\frac{105}{2\pi}} \cdot \frac{(x^2z - 2ixyz - y^2z)}{r^3}$$

$$Y_3^{-1}(\theta, \varphi) = \frac{1}{8} \sqrt{\frac{21}{\pi}} \cdot e^{-i\varphi} \cdot \sin \theta \cdot (5 \cos^2 \theta - 1) = \frac{1}{8} \sqrt{\frac{21}{\pi}} \cdot \frac{(-x^3 + ix^2y - xy^2 + 4xz^2 + iy^3 - 4iyz^2)}{r^3}$$

$$Y_3^0(\theta, \varphi) = \frac{1}{4} \sqrt{\frac{7}{\pi}} \cdot (5 \cos^3 \theta - 3 \cos \theta) = \frac{1}{4} \sqrt{\frac{7}{\pi}} \cdot \frac{(-3x^2z - 3y^2z + 2z^3)}{r^3}$$

$$Y_3^1(\theta, \varphi) = \frac{-1}{8} \sqrt{\frac{21}{\pi}} \cdot e^{i\varphi} \cdot \sin \theta \cdot (5 \cos^2 \theta - 1) = \frac{-1}{8} \sqrt{\frac{21}{\pi}} \cdot \frac{(-x^3 - ix^2y - xy^2 + 4xz^2 - iy^3 + 4iyz^2)}{r^3}$$

$$Y_3^2(\theta, \varphi) = \frac{1}{4} \sqrt{\frac{105}{2\pi}} \cdot e^{2i\varphi} \cdot \sin^2 \theta \cdot \cos \theta = \frac{1}{4} \sqrt{\frac{105}{2\pi}} \cdot \frac{(x^2z + 2ixyz - y^2z)}{r^3}$$

$$Y_3^3(\theta, \varphi) = \frac{-1}{8} \sqrt{\frac{35}{\pi}} \cdot e^{3i\varphi} \cdot \sin^3 \theta = \frac{-1}{8} \sqrt{\frac{35}{\pi}} \cdot \frac{(x^3 + 3ix^2y - 3xy^2 - iy^3)}{r^3}$$

Armónicos esféricos con $l = 4$ [editar]

$$Y_4^{-4}(\theta, \varphi) = \frac{3}{16} \sqrt{\frac{35}{2\pi}} \cdot e^{-4i\varphi} \cdot \sin^4 \theta$$

$$Y_4^{-3}(\theta, \varphi) = \frac{3}{8} \sqrt{\frac{35}{\pi}} \cdot e^{-3i\varphi} \cdot \sin^3 \theta \cdot \cos \theta$$

$$Y_4^{-2}(\theta, \varphi) = \frac{3}{8} \sqrt{\frac{5}{2\pi}} \cdot e^{-2i\varphi} \cdot \sin^2 \theta \cdot (7 \cos^2 \theta - 1)$$

$$Y_4^{-1}(\theta, \varphi) = \frac{3}{8} \sqrt{\frac{5}{\pi}} \cdot e^{-i\varphi} \cdot \sin \theta \cdot (7 \cos^3 \theta - 3 \cos \theta)$$

$$Y_4^0(\theta, \varphi) = \frac{3}{16} \sqrt{\frac{1}{\pi}} \cdot (35 \cos^4 \theta - 30 \cos^2 \theta + 3)$$

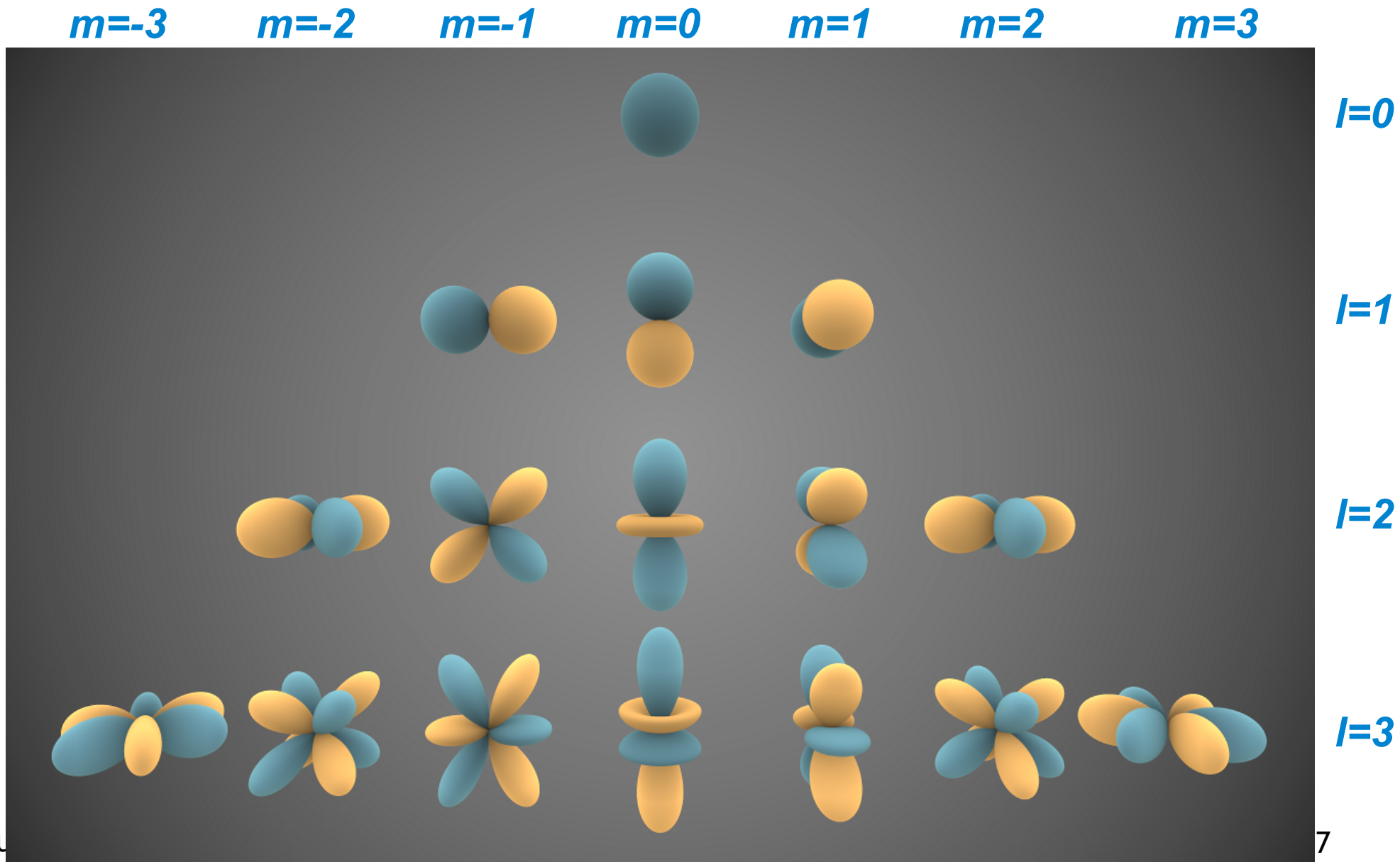
$$Y_4^1(\theta, \varphi) = \frac{-3}{8} \sqrt{\frac{5}{\pi}} \cdot e^{i\varphi} \cdot \sin \theta \cdot (7 \cos^3 \theta - 3 \cos \theta)$$

$$Y_4^2(\theta, \varphi) = \frac{3}{8} \sqrt{\frac{5}{2\pi}} \cdot e^{2i\varphi} \cdot \sin^2 \theta \cdot (7 \cos^2 \theta - 1)$$

$$Y_4^3(\theta, \varphi) = \frac{-3}{8} \sqrt{\frac{35}{\pi}} \cdot e^{3i\varphi} \cdot \sin^3 \theta \cdot \cos \theta$$

$$Y_4^4(\theta, \varphi) = \frac{3}{16} \sqrt{\frac{35}{2\pi}} \cdot e^{4i\varphi} \cdot \sin^4 \theta$$

Armónicos Esféricos Y_l^m , $l=0, l=1, l=2, l=3, l=4$



Notación para l (notación espectroscópica)

- Por razones históricas los valores de l reciben nombres:

$l =$	Nombre
0	s (<i>sharp</i>)
1	p (<i>principal</i>)
2	d (<i>diffuse</i>)
3	f (<i>fundamental</i>)
4	g
5, 6, 7, ...	h, i, j, ...

Para la radial:

Solo para cuando la energía radial es n
 $E > 0$ ó

$$E_n = -\left(\frac{\kappa}{2n}\right)^2 \Rightarrow \frac{2mE_n}{\hbar^2} = -\frac{1}{n^2} \frac{\cancel{4}m^2 e^4}{\cancel{4}\pi^2 \epsilon_0^2 \hbar^2}$$

$$\Rightarrow E_n = -\underbrace{\left(\frac{m e^4}{32\pi^2 \epsilon_0^2 \hbar^2}\right)}_{13.6 \text{ eV}} \left(\frac{1}{n^2}\right) = -\frac{m e^4}{2(4\pi\epsilon_0)^2 \hbar^2} \frac{1}{n^2}$$

$$\frac{d}{dr} \left(r^2 \frac{dR}{dr} \right) = [l(l+1) + (\kappa r - \epsilon r^2)] R$$

$$\Rightarrow \boxed{E_n = -\frac{13.6 \text{ eV}}{n^2}}$$

Energía del Átomo
de
Hidrógeno

n es el número cuántico principal \rightarrow Energía.

Solución radial

las soluciones para la parte radial las soluciones dependen de n y l :

$$R(r) \equiv R_n^l = \left(\frac{r}{a_0}\right)^l G_n(r/a_0) e^{-r/a_0}$$

Donde r es la coordenada y a_0 es el radio de Bohr:

Radio de Bohr.

$$a_0 = \frac{(4\pi\epsilon_0) \hbar^2}{m_e e^2} = \frac{\hbar}{m_e c \alpha} \quad \text{y } \alpha = 1/137$$

y G_n son las polinomios de Laguerre.

$$G_n = \sum_{k=0}^n (-1)^k \frac{n!}{(n-k)! (k!)^2} r^k$$

Polinomios de Laguerre.

$$G_0 = 1 \quad ; \quad G_1(r) = -r + 1 \quad ; \quad G_2 = \frac{1}{2}(r^2 - 4r + 2) \quad ; \quad G_3(r) = \frac{1}{6}(-r^3 + 9r^2 - 18r + 6)$$

Los valores de l

- Los posibles valores de l están limitados, $l < n$: $l=0, \dots, n-1$

$n \mid l$	$l=0$	$l=1$	$l=2$	$l=3$	$l=4$
1	1s	—	—	—	—
2	2s	2p	—	—	—
3	3s	3p	3d	—	—
4	4s	4p	4d	4f	—
5	5s	5p	5d	5f	5g

Table 6.1 Normalized Wave Functions of the Hydrogen Atom for $n = 1, 2$, and 3^*

n	l	m_l	$\Phi(\phi)$	$\Theta(\theta)$	$R(r)$	$\psi(r, \theta, \phi)$
1	0	0	$\frac{1}{\sqrt{2\pi}}$	$\frac{1}{\sqrt{2}}$	$\frac{2}{a_0^{3/2}} e^{-r/a_0}$	$\frac{1}{\sqrt{\pi} a_0^{3/2}} e^{-r/a_0}$
2	0	0	$\frac{1}{\sqrt{2\pi}}$	$\frac{1}{\sqrt{2}}$	$\frac{1}{2\sqrt{2} a_0^{3/2}} \left(2 - \frac{r}{a_0}\right) e^{-r/2a_0}$	$\frac{1}{4\sqrt{2\pi} a_0^{3/2}} \left(2 - \frac{r}{a_0}\right) e^{-r/2a_0}$
2	1	0	$\frac{1}{\sqrt{2\pi}}$	$\frac{\sqrt{6}}{2} \cos \theta$	$\frac{1}{2\sqrt{6} a_0^{3/2}} \frac{r}{a_0} e^{-r/2a_0}$	$\frac{1}{4\sqrt{2\pi} a_0^{3/2}} \frac{r}{a_0} e^{-r/2a_0} \cos \theta$
2	1	± 1	$\frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{\pm i\phi}$	$\frac{\sqrt{3}}{2} \sin \theta$	$\frac{1}{2\sqrt{6} a_0^{3/2}} \frac{r}{a_0} e^{-r/2a_0}$	$\frac{1}{8\sqrt{\pi} a_0^{3/2}} \frac{r}{a_0} e^{-r/2a_0} \sin \theta e^{\pm i\phi}$
3	0	0	$\frac{1}{\sqrt{2\pi}}$	$\frac{1}{\sqrt{2}}$	$\frac{2}{81\sqrt{3} a_0^{3/2}} \left(27 - 18 \frac{r}{a_0} + 2 \frac{r^2}{a_0^2}\right) e^{-r/3a_0}$	$\frac{1}{81\sqrt{3\pi} a_0^{3/2}} \left(27 - 18 \frac{r}{a_0} + 2 \frac{r^2}{a_0^2}\right) e^{-r/3a_0}$
3	1	0	$\frac{1}{\sqrt{2\pi}}$	$\frac{\sqrt{6}}{2} \cos \theta$	$\frac{4}{81\sqrt{6} a_0^{3/2}} \left(6 - \frac{r}{a_0}\right) \frac{r}{a_0} e^{-r/3a_0}$	$\frac{\sqrt{2}}{81\sqrt{\pi} a_0^{3/2}} \left(6 - \frac{r}{a_0}\right) \frac{r}{a_0} e^{-r/3a_0} \cos \theta$
3	1	± 1	$\frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{\pm i\phi}$	$\frac{\sqrt{3}}{2} \sin \theta$	$\frac{4}{81\sqrt{6} a_0^{3/2}} \left(6 - \frac{r}{a_0}\right) \frac{r}{a_0} e^{-r/3a_0}$	$\frac{1}{81\sqrt{\pi} a_0^{3/2}} \left(6 - \frac{r}{a_0}\right) \frac{r}{a_0} e^{-r/3a_0} \sin \theta e^{\pm i\phi}$
3	2	0	$\frac{1}{\sqrt{2\pi}}$	$\frac{\sqrt{10}}{4} (3 \cos^2 \theta - 1)$	$\frac{4}{81\sqrt{30} a_0^{3/2}} \frac{r^2}{a_0^2} e^{-r/3a_0}$	$\frac{1}{81\sqrt{6\pi} a_0^{3/2}} \frac{r^2}{a_0^2} e^{-r/3a_0} (3 \cos^2 \theta - 1)$
3	2	± 1	$\frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{\pm i\phi}$	$\frac{\sqrt{15}}{2} \sin \theta \cos \theta$	$\frac{4}{81\sqrt{30} a_0^{3/2}} \frac{r^2}{a_0^2} e^{-r/3a_0}$	$\frac{1}{81\sqrt{\pi} a_0^{3/2}} \frac{r^2}{a_0^2} e^{-r/3a_0} \sin \theta \cos \theta e^{\pm i\phi}$
3	2	± 2	$\frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{\pm 2i\phi}$	$\frac{\sqrt{15}}{4} \sin^2 \theta$	$\frac{4}{81\sqrt{30} a_0^{3/2}} \frac{r^2}{a_0^2} e^{-r/3a_0}$	$\frac{1}{162\sqrt{\pi} a_0^{3/2}} \frac{r^2}{a_0^2} e^{-r/3a_0} \sin^2 \theta e^{\pm 2i\phi}$

*The quantity $a_0 = 4\pi\epsilon_0\hbar^2/m_e e^2 = 5.292 \times 10^{-11}$ m is equal to the radius of the innermost Bohr orbit.

$$\psi(r, \theta, \phi) = R(r) T(\theta) F(\phi) \rightarrow \psi(r, \theta, \phi) = R_n^l(r) Y_l^m(\theta, \phi)$$



Números cuánticos

- Número cuántico principal, $n \leftarrow$ Energía

$$n=1,2,3,\dots$$

- Número cuántico orbital, $l \leftarrow$ Momento Angular

$$l=0,1,2,\dots,n-1$$

- Número cuántico magnético, $m_l \leftarrow$ Orientación Angular

$$m_l=0,\pm 1,\pm 2,\dots,\pm l$$

Radio clásico y energía del nivel fundamental

Interpretación de a_0 . La ecuación radial es:

$$\frac{d}{dr} \left(r^2 \frac{dR}{dr} \right) = + \left[l(l+1) + (\kappa r - \epsilon r^2) \right] R$$

Consideremos el nivel fundamental, $n=1$, $l=0$, $m=0$

$$\Rightarrow \Psi_{10}^0 = \frac{1}{\sqrt{\pi} a_0^{3/2}} e^{-r/a_0} \quad \text{y} \quad R = \frac{2}{a_0^{3/2}} e^{-r/a_0}.$$

$$\Rightarrow \frac{dR}{dr} = \frac{d}{dr} \left(\frac{2}{a_0^{3/2}} e^{-r/a_0} \right) = -\frac{2}{a_0^{5/2}} e^{-r/a_0}$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow \frac{d}{dr} \left(r^2 \frac{dR}{dr} \right) &= \frac{d}{dr} \left(r^2 \left(-\frac{2}{a_0^{5/2}} \right) e^{-r/a_0} \right) = \\ &= 2r \left(-\frac{2}{a_0^{5/2}} \right) e^{-r/a_0} + r^2 \left(-\frac{2}{a_0^{5/2}} \right) \left(-\frac{1}{a_0} \right) e^{-r/a_0} \\ &= \frac{2}{a_0^{3/2}} e^{-r/a_0} \left[-\frac{2r}{a_0} + \frac{r^2}{a_0^2} \right] = \frac{d}{dr} \left(r^2 \frac{dR}{dr} \right) \end{aligned}$$

Radio clásico y energía del nivel fundamental

$$\Rightarrow \cancel{R} \left[\frac{r^2}{a_0^2} - \frac{2r}{a_0} \right] = \left[l(l+1) + (kr - \epsilon r^2) \right] \cancel{R}$$

$$l=0 \Rightarrow$$

$$\left[\frac{r^2}{a_0^2} - \frac{2r}{a_0} \right] = kr - \epsilon r^2$$

Agrupando:

$$r^2 \left(\frac{1}{a_0^2} + \epsilon \right) - r \left(\frac{2}{a_0} + k \right) = 0.$$

Como esto vale para todo $r \Rightarrow$ Ambos paréntesis deben ser 0.

$$\Rightarrow \frac{1}{a_0^2} = -\epsilon \quad \text{y} \quad \frac{2}{a_0} + k = 0.$$

$$\Rightarrow \frac{2}{a_0} = -k \Rightarrow a_0 = -2/k \Rightarrow a_0 = (+Z) \left(\frac{4\pi\epsilon_0 \hbar^2}{Z m e^2} \right)$$

$$\Rightarrow a_0 = \frac{(4\pi\epsilon_0) \hbar^2}{m e^2}$$

Radio de Bohr

Radio clásico y energía del nivel fundamental

y por lo otro tenemos:

$$\frac{1}{a_0^2} = -E \Rightarrow \frac{1}{a_0^2} = -\frac{2mE}{\hbar^2}$$

$$\Rightarrow E = -\frac{\hbar^2}{2m a_0^2} \Rightarrow E = -\frac{\hbar^2}{2m \frac{(4\pi\epsilon_0)^2 \hbar^2}{m^2 e^4}} \Rightarrow E = -\frac{m e^4}{32\pi^2 \epsilon_0^2 \hbar^2}$$

$$\Rightarrow n=1, l=0 \Rightarrow E_1 = -13.6 \text{ eV}$$

Energía del
Nivel Fundamental

Hacia el momento angular

- La energía del sistema sólo aparece en la ec. radial:

$$\frac{d}{dr} \left(r^2 \frac{dR}{dr} \right) = \left[l(l+1) + (\kappa r - \varepsilon r^2) \right] R$$

$$\varepsilon = \frac{2mE}{\hbar^2}, \quad \kappa = \frac{-2me^2}{4\pi\epsilon_0\hbar^2}$$

- Cinética tenemos dos contribuciones: radial y orbital, pero ahí dice E (por las reglas de cuantización!):

$$E = K_r + K_o + U \rightarrow E = K_r + K_o - \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r}$$

- Y debería ser K_r solamente, ¿no? Veamos que pasa:

Número cuántico orbital

Trabajemos con el 2º término:

$$\left[l(l+1) + \left(kr - Er^2 \right) \right] = l(l+1) + \left(-\frac{2me^2}{4\pi\epsilon_0\hbar^2} \cdot r - \frac{2mE}{\hbar^2} r^2 \right) =$$

$$= l(l+1) - \frac{2me^2}{4\pi\epsilon_0\hbar^2} r - \frac{2m}{\hbar^2} \left(kr + k_0 - \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r} \right) r^2$$

$$= l(l+1) - \cancel{\frac{2me^2}{4\pi\epsilon_0\hbar^2} r} - \frac{2mkr}{\hbar^2} r^2 - \frac{2m}{\hbar^2} k_0 r^2 + \cancel{\frac{2me^2}{4\pi\epsilon_0\hbar^2} r^2}$$

$$= l(l+1) - \frac{2mkr}{\hbar^2} r^2 - \frac{2mk_0}{\hbar^2} r^2 = \frac{d}{dr} \left(r^2 \frac{dR}{dr} \right) \frac{1}{R}$$

↑
Ec. radial.

Porque de separación la parte orbital, debemos requerir:

$$l(l+1) - \frac{2mk_0}{\hbar^2} r^2 = 0,$$

Número cuántico orbital

Como usual:

$$\frac{2 m K_0 r^2}{\hbar^2} = l(l+1)$$

$$\Rightarrow K_0 = \frac{\hbar^2}{2 m r^2} l(l+1)$$

Energía cinética
orbital.

ya sabemos $L = m v_0 r$ y $K_0 = \frac{1}{2} m v_0^2$

$$\Rightarrow K_0 = \frac{1}{2} m v_0^2 \frac{m r^2}{m r^2} \Rightarrow K_0 = \frac{1}{2} \frac{m^2 v_0^2 r^2}{m r^2} \quad L^2$$

$$\Rightarrow K_0 = \frac{L^2}{2 m r^2} \quad \text{y entonces:}$$

$$\frac{L^2}{2 m r^2} = \frac{\hbar^2}{2 m r^2} l(l+1) \Rightarrow L^2 = l(l+1) \hbar^2 \Rightarrow L = \sqrt{l(l+1)} \hbar$$

$$\Rightarrow L = \sqrt{l(l+1)} \hbar$$

Momento Angular
Cuantizado

$$l = 0, 1, \dots, n-1$$