

Darwin-tag és a spin-pálya kölcsönhatás

A Dirac egyenlet:

$$\left[c\vec{\alpha} \left(\vec{p} - q\vec{A} \right) + q\phi + \beta mc^2 \right] \psi = E\psi$$

Vezessük be a kis- és nagykomponenst $\psi = \begin{pmatrix} \chi \\ \varphi \end{pmatrix}$

$$\begin{pmatrix} E - mc^2 - q\phi & -c\vec{\sigma}\vec{K} \\ -c\vec{\sigma}\vec{K} & E + mc^2 - q\phi \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \chi \\ \varphi \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$

↓

$$(W - mc^2 - q\phi) \chi - c\vec{\sigma}\vec{K}\varphi = 0 \quad ,$$

$$(W + mc^2 - q\phi) \varphi - c\vec{\sigma}\vec{K}\chi = 0 \quad .$$

$$\varphi = \frac{c\vec{\sigma}\vec{K}\chi}{\underbrace{E + mc^2 - q\phi}_{2mc^2}} \approx \frac{1}{2mc} \vec{\sigma}\vec{K}\chi$$

Darwin-tag és a spin-pálya kölcsönhatás

Tudjuk, hogy: $\sigma_i \sigma_j = \delta_{ij} \mathbb{1} + i \epsilon_{ijk} \sigma_k$. Mutassuk meg, hogy:

$$\vec{K} \times \vec{K} = -\frac{\hbar q}{i} \vec{B},$$

ahol a \mathbf{K} kinetikus impulzus: $\mathbf{K} = \mathbf{p} - q\mathbf{A}$. Vezessük le a következő összefüggést:

$$\begin{aligned} \left[E' - q\phi - \frac{1}{2m} (\vec{\sigma} \vec{K}) (\vec{\sigma} \vec{K}) \right] \chi &= \left[E' - q\phi - \frac{1}{2m} \vec{K}^2 - \frac{i}{2m} (\vec{K} \times \vec{K}) \vec{\sigma} \right] \chi \\ &= \left[E' - q\phi - \frac{\vec{K}^2}{2m} + \frac{\hbar q}{2mc} \vec{B} \vec{\sigma} \right] \chi = (E' - H_P) \chi = 0, \end{aligned}$$

ahol $E' = E - mc^2$. Az utolsó tag az előző egyenletben a Pauli Schrödinger egyenlet a nagykomponensre, kiegészítve a paramágneses taggal.

Darwin-tag és a spin-pálya kölcsönhatás

Térjünk vissza pár lépéssel előbbre:

$$(W - mc^2 - q\phi) \chi - c \vec{\sigma} \vec{K} \varphi = 0$$

$$(W + mc^2 - q\phi) \varphi - c \vec{\sigma} \vec{K} \chi = 0$$

Fejezzük ki ismét a kiskomponenst:

$$\varphi = \frac{c \vec{\sigma} \vec{K} \chi}{E + mc^2 - q\phi} = \frac{c \vec{\sigma} \vec{K} \chi}{E' + 2mc^2 - q\phi} = \frac{1}{2mc^2} \left(1 + \frac{E' - q\phi}{2mc^2} \right)^{-1} c \vec{\sigma} \vec{K} \chi$$

$$\varphi \simeq \frac{1}{2mc^2} \left(1 - \frac{E' - q\phi}{2mc^2} \right) c \vec{\sigma} \vec{K} \chi$$

Helyettesítsük be a nagy komponens egyenletébe:

$$(E' - q\phi) \chi = \frac{1}{2m} \vec{\sigma} \vec{K} \left(1 - \frac{E' - q\phi}{2mc^2} \right) \vec{\sigma} \vec{K} \chi,$$

Darwin-tag és a spin-pálya kölcsönhatás

$$(E' - q\phi) \chi = \frac{1}{2m} \vec{\sigma} \vec{K} \left(1 - \frac{E' - q\phi}{2mc^2} \right) \vec{\sigma} \vec{K} \chi,$$

Átrndezeve:

$$\begin{aligned} E' \chi &= H_P \chi - \frac{1}{4m^2 c^2} \vec{\sigma} \vec{K} (E' - q\phi) \vec{\sigma} \vec{K} \chi \\ &= H_P \chi - \frac{1}{4m^2 c^2} (\vec{\sigma} \vec{K}) (\vec{\sigma} \vec{K}) (E' - q\phi) \chi - \frac{1}{4m^2 c^2} \vec{\sigma} \vec{K} [E' - q\phi, \vec{\sigma} \vec{K}] \chi \\ &= H_P \chi - \frac{1}{2m c^2} (H_P - q\phi) (E' - q\phi) \chi - \frac{1}{4m^2 c^2} \vec{\sigma} \vec{K} [\vec{\sigma} \vec{K}, q\phi] . \end{aligned}$$

Az egyenlet második tagja $1/c^2$ rendigközelíthető mint

$$H_M \equiv -\frac{1}{2m c^2} (H_P - q\phi)^2 \chi \simeq -\frac{1}{8m^3 c^2} K^4 \chi . \quad (1)$$

Ez a járulék a *relativisztikus tömegnövekedést* (kinetikus energia korrekciót) írja le, hiszen

$$E' - q\phi = \sqrt{m^2 c^4 + K^2 c^2} - mc^2 \simeq \frac{K^2}{2m} - \frac{1}{8m^3 c^2} K^4 + \dots \quad (2)$$

Hidrogén atom energia korrekció

Nézzük meg, hogy ez a korrekció mennyiben befolyásolja a hidrogén atom energiaszintjeit az időfüggetlen perturbációszámítás elsőrendjében:

$$H_0 = \frac{p^2}{2m} - \frac{Ze^2}{r} \quad , \quad E_n^{(0)} = -\frac{m(Ze^2)^2}{2\hbar^2 n^2} = -\frac{1}{2}mc^2\alpha^2 \frac{Z^2}{n^2} \quad ,$$

ahol $\alpha = e^2/\hbar c = \hbar/mca_0$ a finomszerkezeti állandó,

$$H_1 = -\frac{p^4}{8m^3c^2} = -\frac{1}{2mc^2} \left(H_0 + \frac{Ze^2}{r} \right)^2 = -\frac{1}{2mc^2} \left(H_0^2 + 2H_0 \frac{Ze^2}{r} + \frac{(Ze^2)^2}{r^2} \right) .$$

Innen

$$\delta E_{n\ell m}^{(1)} = \langle n\ell m | H_1 | n\ell m \rangle$$

$$\delta E_{n\ell m}^{(1)} = -\frac{1}{2mc^2} \left(\left(E_n^{(0)} \right)^2 + 2E_n^{(0)} \underbrace{\left\langle \frac{Ze^2}{r} \right\rangle_{n\ell m}}_{-2E_n^{(0)}} + Z^2 e^4 \underbrace{\left\langle \frac{1}{r^2} \right\rangle_{n\ell m}}_{Z^2/[a_0^2 n^3 (\ell+1/2)]} \right)$$

Hidrogén atom energia korrekció

$$\begin{aligned}\delta E_{n\ell m}^{(1)} &= -\frac{1}{2mc^2} \left(-\frac{3}{4}m^2c^4\alpha^4\frac{Z^4}{n^4} + \alpha^4m^2c^4Z^4\frac{1}{n^3(\ell+1/2)} \right) = \\ &= \underbrace{-\frac{mc^2}{2} \left(\frac{Z\alpha}{n} \right)^2}_{E_n^{(0)}} \left(\frac{Z\alpha}{n} \right)^2 \left(\frac{n}{\ell+1/2} - \frac{3}{4} \right) \quad ,\end{aligned}$$

azaz a korrekció α^2 nagyságrendű és a főhéjak mellékkvantumszám (ℓ) szerinti felhasadását eredményezi.

Spin-pálya csatolás

Foglalkozunk a harmadik taggal:

$$-\frac{1}{4m^2c^2} (\vec{\sigma} \cdot \vec{K}) (\vec{\sigma} \cdot [\vec{K}, q\phi]) = -\frac{1}{4m^2c^2} \vec{K} \cdot [\vec{K}, q\phi] - \frac{i}{4m^2c^2} \vec{\sigma} \cdot (\vec{K} \times [\vec{K}, q\phi]) \quad (3)$$

A jobboldalon álló első kifejezés az ún. *Darwin taghoz* ad járulékot, mellyel a későbbiekben foglalkozunk. A (3) kifejezés második tagját tovább alakítjuk,

$$\begin{aligned} (\vec{K} \times [\vec{K}, q\phi])_i &= \varepsilon_{ijk} K_j [K_k, q\phi] = \underbrace{[\varepsilon_{ijk} K_j K_k, q\phi]}_{-\frac{\hbar q}{ic} B_i} - \varepsilon_{ijk} [K_j, q\phi] K_k \\ &= -(\underbrace{[\vec{K}, q\phi]}_{=[\vec{p}, q\phi]} \times \vec{K})_i \\ &= \frac{i}{4m^2c^2} \vec{\sigma} \cdot ([\vec{p}, q\phi] \times \vec{K}) = \frac{\hbar}{4m^2c^2} \vec{\sigma} \cdot ([\vec{\nabla}(q\phi)] \times \vec{K}) \quad . \end{aligned}$$

Spin-pálya csatolás

Az előző oldalról a spin-pálya csatolás korrekciója:

$$H_{sp} = \frac{\hbar}{4m^2c^2} \vec{\sigma} \left(\left(\vec{\nabla} (q\phi) \right) \times \vec{K} \right)$$

Centrális potenciálra

$$\vec{\mathcal{E}} = -\vec{\nabla} \phi(r) = -\frac{d\phi(r)}{dr} \frac{1}{r} \vec{r} \quad (4)$$

és zérus mágneses tér esetén,

$$H_{sp} = \frac{\hbar q}{4m^2c^2} \frac{1}{r} \frac{d\phi(r)}{dr} \vec{\sigma} (\vec{r} \times \vec{p}) = \frac{1}{2m^2c^2} \frac{1}{r} \frac{d(q\phi(r))}{dr} \vec{L} \vec{S}, \quad (5)$$