

Eigen functions of the angular momentum operator الدوال الذاتية لمؤثر الزخم الزاوي

نحن نعرف ان الزخم الزاوي يعطى بالعلاقة $\vec{L} = -i\hbar(\vec{r}x\vec{\nabla})$ وان

$$\vec{\nabla} = \hat{r}\partial/\partial r + \hat{\vartheta}\frac{1}{r}\partial/\partial\vartheta + \hat{\varphi}\frac{1}{r\sin(\vartheta)}\partial/\partial\varphi \quad (59)$$

$$\vec{r} = r \hat{r}$$

أذ ان r يمثل مقدار المتجه و \hat{r} وحدة المتجه باتجاه \vec{r} وباستخدام تعريف الزخم والعلاقة (59) نحصل على:

$$\vec{L} = \frac{\hbar}{i} \left[r(\hat{r}x\hat{r})\frac{\partial}{\partial r} + (\hat{r}x\hat{\vartheta})\frac{\partial}{\partial\vartheta} + (\hat{r}x\hat{\varphi})\frac{1}{\sin(\vartheta)}\frac{\partial}{\partial\varphi} \right]$$

ولكن نحن نعرف ان

$$\hat{r}x\hat{r} = 0$$

$$\hat{r}x\hat{\vartheta} = \hat{\varphi}$$

$$\hat{r}x\hat{\varphi} = -\hat{\vartheta}$$

وعليه يكون الزخم الزاوي

$$\vec{L} = \frac{\hbar}{i} \left(\hat{\varphi} \frac{\partial}{\partial\vartheta} - \hat{\vartheta} \frac{1}{\sin(\vartheta)} \frac{\partial}{\partial\varphi} \right) \quad (60)$$

وحدات المتجهات $\hat{\vartheta}$ و $\hat{\varphi}$ يمكن تحليلها بواسطة مركباتها الديكارتية

$$\hat{\vartheta} = (\cos(\vartheta) \cos(\varphi))\vec{i} + (\cos(\vartheta) \sin(\varphi))\vec{j} - (\sin(\vartheta))\vec{k}$$

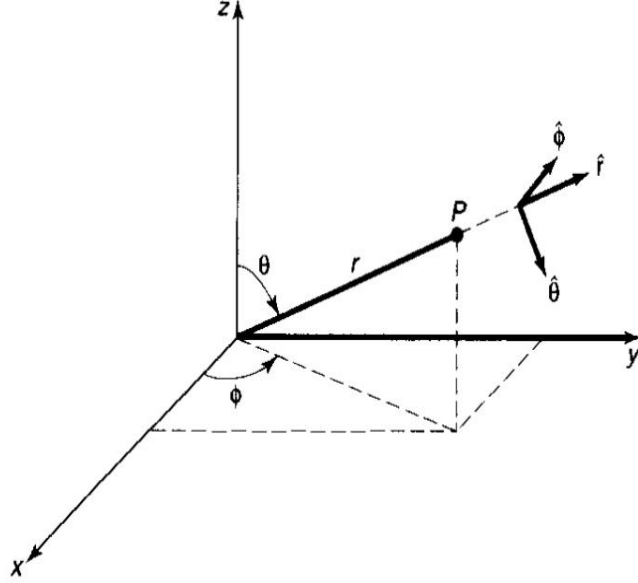
$$\hat{\varphi} = -(\sin(\varphi))\vec{i} + (\cos(\varphi))\vec{j}$$

وبالتالي يكون الزخم الزاوي

$$\vec{L} = \frac{\hbar}{i} \left[\{(-\sin(\varphi))\vec{i} + (\cos(\varphi))\vec{j}\} \frac{\partial}{\partial \vartheta} - \{(\cos(\vartheta)\cos(\varphi))\vec{i} + (\cos(\vartheta)\sin(\varphi))\vec{j} - (\sin(\vartheta))\vec{k}\} \frac{1}{\sin(\vartheta)} \frac{\partial}{\partial \varphi} \right]$$

من الواضح وبعد ترتيب المعادلة الاخيرة يمكننا ايجاد مركبات الزخم الزاوي

$$\left. \begin{aligned} L_x &= -i\hbar \left(-\sin(\varphi) \frac{\partial}{\partial \vartheta} - \cos(\varphi) \cot(\vartheta) \frac{\partial}{\partial \varphi} \right) \\ L_y &= -i\hbar \left(\cos(\varphi) \frac{\partial}{\partial \vartheta} - \sin(\varphi) \cot(\vartheta) \frac{\partial}{\partial \varphi} \right) \\ L_z &= -i\hbar \frac{\partial}{\partial \varphi} \end{aligned} \right\} \quad (61)$$



الشكل (3-1): شكل يمثل الاحداثيات الكرويه والمتعامدة وزاوية القطب ϑ وزاوية السميت φ .

كذلك نحتاج مؤثرا الرفع والخفض

$$L_{\pm} = L_x \pm iL_y = \frac{\hbar}{i} \left[(-\sin(\varphi) \pm i\cos(\varphi)) \frac{\partial}{\partial \vartheta} - (\cos(\varphi) \pm i\sin(\varphi)) \cot(\vartheta) \frac{\partial}{\partial \varphi} \right]$$

ولكن $\cos(\varphi) \pm i\sin(\varphi) = e^{\pm i\varphi}$

$$L_{\pm} = \pm \hbar e^{\pm i\varphi} \left(\frac{\partial}{\partial \vartheta} \pm i \cot(\vartheta) \frac{\partial}{\partial \varphi} \right)$$

$$L_+ L_- = -\hbar^2 \left(\frac{\partial^2}{\partial \vartheta^2} + \cot(\vartheta) \frac{\partial}{\partial \vartheta} + \cot^2(\vartheta) \frac{\partial^2}{\partial \varphi^2} + i \frac{\partial}{\partial \varphi} \right)$$

واخيرا

$$L^2 = -\hbar^2 \left[\frac{1}{\sin(\vartheta)} \frac{\partial}{\partial \vartheta} \left(\sin(\vartheta) \frac{\partial}{\partial \vartheta} \right) + \frac{1}{\sin^2(\vartheta)} \frac{\partial^2}{\partial \varphi^2} \right] \quad (62)$$

وهي نفس العلاقة السابقة (42)

نحن الان في موقع نستطيع حساب $f_l^m(\vartheta, \varphi)$ والتي هي دالة ذاتية للمؤثر L^2 وبقيمة ذاتية $\hbar^2 l(l+1)$

$$\begin{aligned} L^2 f_l^m(\vartheta, \varphi) &= -\hbar^2 \left[\frac{1}{\sin(\vartheta)} \frac{\partial}{\partial \vartheta} \left(\sin(\vartheta) \frac{\partial}{\partial \vartheta} \right) + \frac{1}{\sin^2(\vartheta)} \frac{\partial^2}{\partial \varphi^2} \right] f_l^m(\vartheta, \varphi) \\ &= \hbar^2 l(l+1) f_l^m(\vartheta, \varphi) \end{aligned}$$

$f_l^m(\vartheta, \varphi)$ هي كذلك دالة ذاتية الى المؤثر L_z بقيمة ذاتية $\hbar m$.

$$L_z f_l^m(\vartheta, \varphi) = \frac{\hbar}{i} \frac{\partial}{\partial \varphi} f_l^m(\vartheta, \varphi) = m \hbar f_l^m(\vartheta, \varphi)$$

النتيجة هي التوافقيات الكروية Spherical harmonic $Y_l^m(\vartheta, \varphi)$ وهذا معناه ان التوافقيات الكروية هي دوال ذاتية للمؤثرين L^2 و L_z .

مثال:

ما هي القياسات الممكنة لكل من L^2 و L_z للدالة الذاتية $|l, m\rangle = |3, m\rangle$ ؟

الحل:- القياسات الممكنة فقط هي القيم الذاتية ، فالقيم الذاتية للمؤثر L^2 هي $\hbar^2 l(l+1)$

$$\hbar^2 l(l+1) = 3(3+1) \hbar^2 = 12\hbar^2$$

لقيم $l = 3$ فان القيم ممكنة القياس للمؤثر L_z هي من $-3\hbar$ الى $3\hbar$

$$-3\hbar, \quad -2\hbar, \quad -\hbar, \quad 0, \quad \hbar, \quad 2\hbar, \quad 3\hbar$$

مثال:

ما هي نتائج تأثير المؤثرين L_+ و L_- على الدالة الذاتية $|2, -1\rangle$ ؟

الحل:

$$L_+ |l, m\rangle = \sqrt{l(l+1) - m(m+1)} \hbar |l, m+1\rangle$$

$$L_+ |2, -1\rangle = \sqrt{2(2+1) - (-1)((-1)+1)} \hbar |-1+1\rangle$$

$$L_+ |2, -1\rangle = \sqrt{6-0} \hbar |2, 0\rangle$$

$$L_+ |2, -1\rangle = \sqrt{6} \hbar |2, 0\rangle$$

بالمثل يمكن ايجاد

$$L_- |2, -1\rangle = ?$$

سؤال (واجب): جسيم دالته الموجية $|l, m\rangle$ والتي هي دالة ذاتية للمؤثر L^2 في مجال جهد مركزي ، أثبت ان $L^2 = 2\hbar^2 I$ اذ ان I يمثل المصفوفة الواحدية

$$I = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$