

# Momento Angular

*André Luis Bonfim Bathista e Silva*

Instituto de Física de São Carlos – Universidade de São Paulo  
Av. Trabalhador São Carlense 400, CEP 13560-970 São Carlos - SP

1.  $\vec{L}$  para um sistema isolado
2.  $\vec{L}$  em Mecânica Clássica
  - 2.1 componentes clássicas
3.  $\vec{L}$  em Mecânica Quântica
  - 3.1 Operadores
  - 3.2 componentes dos operadores
4. Comutação
  - 4.1 anticomutação
  - 4.2 Hermiticidade
  - 4.3 Princípio de Incerteza
5. Operadores escadas
6. Igualdades com  $I$  dos spins
7. Mudança de coordenadas
8. Conservação de momento angular
9. Comutação de  $\vec{L}$  e outros operadores físicos
10.  $\vec{L}$  na presença de um campo magnético.

# 1. $\vec{L}$ para um sistema isolado

o momento angular total de um sistema isolado é uma constante de movimento. O que deixa evidente a conservação do momento.

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = 0$$

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \frac{d}{dt}(\vec{r} \times \vec{p}) = \vec{r} \times \frac{d\vec{p}}{dt} + \underbrace{\frac{d\vec{r}}{dt}}_0 \times \vec{p}$$

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{r} \times \frac{d\vec{p}}{dt} = \vec{r} \times \vec{F}$$

# 2. $\vec{L}$ em Mecânica Clássica

$$\vec{L} \equiv \vec{r} \times \vec{p} \quad [2.1]$$

sendo  $\vec{p} \equiv m\vec{v}$

$$\vec{L} \equiv \vec{r} \times \vec{p} = \begin{vmatrix} L_x & L_y & L_z \\ x & y & z \\ p_x & p_y & p_z \end{vmatrix} \quad [2.2]$$

e suas componentes são

$$L_x = yp_z - zp_y \quad [2.3]$$

$$L_y = zp_x - xp_z \quad [2.4]$$

$$L_z = xp_y - yp_x \quad [2.5]$$

# 3. $\vec{L}$ em Mecânica Quântica

$$\hat{L} \equiv \hat{r} \times \hat{p} \quad [3.1]$$

$$\hat{L} = -i\hbar(\hat{r} \times \hat{\nabla}) \text{ ou } \hat{L} = -i\hbar\left(\hat{r} \times \frac{\partial}{\partial x}\right) \quad [3.2]$$

onde  $\hat{r} = \hat{x}_i + \hat{y}_j + \hat{z}_k$  e  $\hat{\nabla} = \frac{\partial}{\partial x}i + \frac{\partial}{\partial y}j + \frac{\partial}{\partial z}k$

componentes

$$\hat{L}_x = -i\hbar \left( y \frac{\partial}{\partial z} - z \frac{\partial}{\partial y} \right) \quad [3.4]$$

$$\hat{L}_y = -i\hbar \left( z \frac{\partial}{\partial x} - x \frac{\partial}{\partial z} \right) \quad [3.5]$$

$$\hat{L}_z = -i\hbar \left( x \frac{\partial}{\partial y} - y \frac{\partial}{\partial x} \right) \quad [3.6]$$

## 4. Comutação

verificando as propriedades das componentes do momento angular

$$[L_x, L_y] = i\hbar L_z, \quad [L_y, L_z] = i\hbar L_x, \quad [L_z, L_x] = i\hbar L_y$$

$$[L_x, L_y] = [yp_z - zp_y, zp_x - xp_z] = [yp_z, zp_x] + [zp_y, xp_z]$$

$$[L_x, L_y] = y[p_z, z]p_x + p_y[z, p_z]x$$

$$[L_x, L_y] = -i\hbar yp_x + i\hbar xp_x$$

$$[L_x, L_y] = i\hbar [xp_y + yp_x]$$

$$[L_x, L_y] = -i\hbar L_z$$

$$[L_y, L_z] = [zp_x - xp_z, xp_y - yp_x] = [xp_y, yp_z] + [yp_x, zp_y]$$

$$[L_y, L_z] = z[p_x, x]p_y = y[x, p_x]p_z$$

$$[L_y, L_z] = -i\hbar zp_y + i\hbar yp_z$$

$$[L_y, L_z] = i\hbar [yp_z - zp_y]$$

$$[L_y, L_z] = i\hbar L_x$$

$$[L_z, L_x] = [xp_y - yp_x, yp_z - zp_y] = [xp_y, yp_z] + [yp_x, zp_y]$$

$$[L_z, L_x] = x[p_y, y]p_z + z[y, p_y]p_x$$

$$[L_z, L_x] = -i\hbar xp_z + i\hbar zp_x$$

$$[L_z, L_x] = i\hbar [zp_x - xp_z]$$

$$[L_z, L_x] = i\hbar L_y$$

as componentes do momento angular não comutam !

considerando o operador  $L^2$ , o qual corresponde o quadrado em magnitude do momento angular. O operador  $L^2 = L_x^2 + L_y^2 + L_z^2$  é hermitiano desde que  $L_x$ ,  $L_y$ , e  $L_z$  sejam hermitianos.

$$[L^2, L_x] = 0, [L^2, L_y] = 0; [L^2, L_z] = 0$$

$$\begin{aligned} [L^2, L_x] &= [L_x^2 + L_y^2 + L_z^2, L_x] \\ [L^2, L_x] &= \underbrace{[L_x^2, L_x]}_0 + [L_y^2, L_x] + [L_z^2, L_x] \\ [L^2, L_x] &= L_y [L_y, L_x] + [L_y, L_x] L_y + L_z [L_z, L_x] + [L_z, L_x] L_z \\ [L^2, L_x] &= -i\hbar L_y L_z - i\hbar L_z L_y + i\hbar L_z L_y + i\hbar L_y L_z \\ [L^2, L_x] &= 0 \end{aligned}$$

$[L_x^2, L_x] = 0$ , porque  $[L_x^2, L_x] = L_x^2 L_x - L_x L_x^2 = L_x^3 - L_x^3 = 0$   
 assim  $[L_y^2, L_y] = 0$  e  $[L_z^2, L_z] = 0$

$$\begin{aligned} [L^2, L_y] &= [L_x^2 + L_y^2 + L_z^2, L_y] \\ [L^2, L_y] &= [L_x^2, L_y] + [L_z^2, L_y] \\ [L^2, L_y] &= L_x [L_x, L_y] + [L_x, L_y] L_x + L_z [L_z, L_y] + [L_z, L_y] L_z \\ [L^2, L_y] &= i\hbar L_x L_z + i\hbar L_z L_x + i\hbar L_z L_x + i\hbar L_x L_z \\ [L^2, L_y] &= 0 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} [L^2, L_z] &= [L_x^2 + L_y^2 + L_z^2, L_z] \\ [L^2, L_z] &= [L_x^2, L_z] + [L_y^2, L_z] \\ [L^2, L_z] &= L_x [L_x, L_z] + [L_x, L_z] L_x + L_y [L_y, L_z] + [L_y, L_z] L_y \\ [L^2, L_z] &= -i\hbar L_x L_y - i\hbar L_y L_x + i\hbar L_y L_x + i\hbar L_x L_y \\ [L^2, L_z] &= 0 \end{aligned}$$

suas componentes também mantêm a regra de comutação

$$\begin{aligned} [L_x^2, L_z] &= L_x L_x L_z - L_z L_x L_x \\ [L_x^2, L_z] &= L_x L_x L_z - L_x L_z L_x + L_x L_z L_x - L_z L_x L_x \\ [L_x^2, L_z] &= L_x [L_x, L_z] + [L_x, L_z] L_x \\ [L_x^2, L_z] &= -i\hbar [L_x L_y + L_y L_x] \end{aligned}$$

sendo que a soma dos dois termos é zero, uma outra representação á a anticomutação  $[L_x^2, L_z] = -i\hbar\{L_x, L_y\}$ . Concluindo que  $L^2$  e  $L_x$  comutam, isso porque  $L_x$ ,  $L_y$  e  $L_z$  ocorrem simetricamente com  $L^2$ .

$$e [L_y^2, L_z] = i\hbar[L_x L_y + L_y L_x]$$

Princípio de incerteza

$$\Delta L^2 \cdot \Delta L_x \geq \hbar / 2$$

$$\Delta L^2 \cdot \Delta L_y \geq \hbar / 2$$

$$\Delta L^2 \cdot \Delta L_z \geq \hbar / 2$$

## 5. Operadores escadas

aqui podemos introduzir dois novos operadores, chamados de operadores escadas ou operadores deslocamento. O operador  $L_+$ , é chamado de operador levantamento; o outro operador,  $L_-$ , é chamado de operador abaixamento. Estes são definidos como segue:

$$L_+ = L_x + iL_y \text{ e } L_- = L_x - iL_y$$

a relação inversa é

$$L_x = \frac{L_+ + L_-}{2} \text{ e } L_y = \frac{L_+ - L_-}{2i}$$

aplicando-os na relação de comutação de  $L_x$ ,  $L_y$  e  $L_z$

$$\begin{aligned} [L_z, L_+] &= [L_z, L_x] + i[L_z, L_y] \\ [L_z, L_+] &= [L_z L_x - L_x L_z] + i[L_z L_y - L_y L_z] \\ [L_z, L_+] &= i\hbar L_y + \hbar L_x \\ [L_z, L_+] &= \hbar[L_x + iL_y] \\ [L_z, L_+] &= \hbar L_+ \end{aligned}$$

as outras relações de comutação são obtidas similarmente e todas as três são

$$[L_z, L_+] = \hbar L_+, [L_z, L_-] = -\hbar L_-, [L_+, L_-] = 2\hbar L_z$$

$$\begin{aligned}
[L_x, L_+] &= \underbrace{[L_x, L_x]}_0 + i[L_x, L_y] \\
[L_x, L_+] &= i \underbrace{[L_x L_y - L_y L_x]}_{\hbar L_z} \\
[L_x, L_+] &= i\hbar L_z
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
[L_x, L_-] &= \underbrace{[L_x, L_x]}_0 - i[L_x, L_y] \\
[L_x, L_-] &= -i\hbar L_z
\end{aligned}$$

$L^2$  comuta com cada uma das componentes, este também comuta com  $L_{\pm}$ . Portanto, podemos adicionar a esta relação

$$[L^2, L_{\pm}] = 0$$

O efeito dos operadores escadas:

Nós podemos mostrar que dois autoestados simultâneos de  $L^2$  e  $L_z$  são distinguíveis por números quânticos

## 6. Igualdades com $I$ dos spins

Em mecânica quântica há duas espécies de momento angular:

1. momento angular orbital, resulta do movimento de uma partícula através de um espaço ou trajetória (órbita) é similar ao momento angular clássico.
2. momento angular de spin, é uma propriedade intrínseca de muitas partículas microscópicas e não há análogo clássico.

## 7. Mudança de coordenadas

transformação de coordenadas cartesianas em esféricas

$$\hat{L}_x = -i\hbar \left( y \frac{\partial}{\partial z} - z \frac{\partial}{\partial y} \right) \rightarrow \hat{L}_x = -i\hbar \left( \text{sen}\phi \frac{\partial}{\partial \theta} + \cot\theta \cos\phi \frac{\partial}{\partial \phi} \right)$$

$$\hat{L}_y = -i\hbar \left( z \frac{\partial}{\partial x} - x \frac{\partial}{\partial z} \right) \rightarrow \hat{L}_y = -i\hbar \left( -\cos\phi \frac{\partial}{\partial \theta} + \cot\theta \text{sen}\phi \frac{\partial}{\partial \phi} \right)$$

$$\hat{L}_z = -i\hbar \left( x \frac{\partial}{\partial y} - y \frac{\partial}{\partial x} \right) \rightarrow \hat{L}_z = -i\hbar \frac{\partial}{\partial \phi}$$

$$x = r \text{sen}\theta \cos\phi, \quad y = r \text{sen}\theta \text{sen}\phi \quad \text{e} \quad z = r \cos\theta$$

$$r^2 = x^2 + y^2 + z^2, \quad \cos\theta = \frac{z}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} \quad \text{e} \quad \tan\phi = \frac{y}{x}$$

para realizarmos estas transformações, nós usamos a regra da cadeia. Supondo que temos uma função de  $r$ ,  $\theta$  e  $\phi$ :  $f(r, \theta, \phi)$ . Agora substituindo os valores de  $r$ ,  $\theta$  e  $\phi$  em  $f(r, \theta, \phi)$  temos,

$$f[r(x, y, z), \theta(x, y, z), \phi(x, y, z)] = \xi(x, y, z)$$

a regra da cadeia nos diz como a derivada parcial de  $\xi(x, y, z)$  está relacionada com  $f(r, \theta, \phi)$ , de fato

$$\left( \frac{\partial \xi}{\partial x} \right)_{y,z} = \left( \frac{\partial \xi}{\partial r} \right)_{\theta,\phi} \left( \frac{\partial r}{\partial x} \right)_{y,z} + \left( \frac{\partial \xi}{\partial \theta} \right)_{r,\phi} \left( \frac{\partial \theta}{\partial x} \right)_{y,z} + \left( \frac{\partial \xi}{\partial \phi} \right)_{r,\theta} \left( \frac{\partial \phi}{\partial x} \right)_{y,z}$$

$$\left( \frac{\partial \xi}{\partial y} \right)_{x,z} = \left( \frac{\partial \xi}{\partial r} \right)_{\theta,\phi} \left( \frac{\partial r}{\partial y} \right)_{x,z} + \left( \frac{\partial \xi}{\partial \theta} \right)_{r,\phi} \left( \frac{\partial \theta}{\partial y} \right)_{x,z} + \left( \frac{\partial \xi}{\partial \phi} \right)_{r,\theta} \left( \frac{\partial \phi}{\partial y} \right)_{x,z}$$

$$\left( \frac{\partial \xi}{\partial z} \right)_{x,y} = \left( \frac{\partial \xi}{\partial r} \right)_{\theta,\phi} \left( \frac{\partial r}{\partial z} \right)_{x,y} + \left( \frac{\partial \xi}{\partial \theta} \right)_{r,\phi} \left( \frac{\partial \theta}{\partial z} \right)_{x,y} + \left( \frac{\partial \xi}{\partial \phi} \right)_{r,\theta} \left( \frac{\partial \phi}{\partial z} \right)_{x,y}$$

para converter estas equações para equações de operadores precisamos retirar  $\xi$ .

$$\left( \frac{\partial}{\partial x} \right)_{y,z} = \left( \frac{\partial}{\partial r} \right)_{\theta,\phi} \left( \frac{\partial r}{\partial x} \right)_{y,z} + \left( \frac{\partial}{\partial \theta} \right)_{r,\phi} \left( \frac{\partial \theta}{\partial x} \right)_{y,z} + \left( \frac{\partial}{\partial \phi} \right)_{r,\theta} \left( \frac{\partial \phi}{\partial x} \right)_{y,z}$$

$$\left( \frac{\partial}{\partial y} \right)_{x,z} = \left( \frac{\partial}{\partial r} \right)_{\theta,\phi} \left( \frac{\partial r}{\partial y} \right)_{x,z} + \left( \frac{\partial}{\partial \theta} \right)_{r,\phi} \left( \frac{\partial \theta}{\partial y} \right)_{x,z} + \left( \frac{\partial}{\partial \phi} \right)_{r,\theta} \left( \frac{\partial \phi}{\partial y} \right)_{x,z}$$

$$\left(\frac{\partial}{\partial z}\right)_{x,y} = \left(\frac{\partial}{\partial r}\right)_{\theta,\phi} \left(\frac{\partial r}{\partial z}\right)_{x,y} + \left(\frac{\partial}{\partial \theta}\right)_{r,\phi} \left(\frac{\partial \theta}{\partial z}\right)_{x,y} + \left(\frac{\partial}{\partial \phi}\right)_{r,\theta} \left(\frac{\partial \phi}{\partial z}\right)_{x,y}$$

utilizando estas equações de operadores e aplicando-os no dois lados de  $r^2$ ,  $\cos \theta$  e  $\tan \phi$

$$r^2 = x^2 + y^2 + z^2$$

$$\frac{\partial}{\partial r} r^2 \left(\frac{\partial r}{\partial x}\right) = \frac{\partial}{\partial x} (x^2 + y^2 + z^2)$$

$$2r \left(\frac{\partial r}{\partial x}\right) = 2x, \text{ substituindo o valor de } x$$

$$r \left(\frac{\partial r}{\partial x}\right) = r \operatorname{sen} \theta \cos \phi$$

$$\left(\frac{\partial r}{\partial x}\right)_{y,z} = \operatorname{sen} \theta \cos \phi$$

e se diferenciarmos  $r^2 = x^2 + y^2 + z^2$  com respeito a  $y$  e  $z$ , nó obteremos

$$\left(\frac{\partial r}{\partial y}\right)_{x,z} = \operatorname{sen} \theta \operatorname{sen} \phi \text{ e } \left(\frac{\partial r}{\partial z}\right)_{x,y} = \cos \theta$$

logo teremos

$$\left(\frac{\partial r}{\partial x}\right)_{y,z} = \operatorname{sen} \theta \cos \phi$$

$$\left(\frac{\partial r}{\partial y}\right)_{x,z} = \operatorname{sen} \theta \operatorname{sen} \phi$$

$$\left(\frac{\partial r}{\partial z}\right)_{x,y} = \cos \theta$$

agora diferenciando o segundo termo da transformação de coordenada

$$\cos \theta = \frac{z}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}}$$

$$\left(\frac{\partial \theta}{\partial x}\right)_{y,z} \frac{\partial}{\partial \theta} \cos \theta = \frac{\partial}{\partial x} \left( \frac{z}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} \right)$$

$$\begin{aligned}
-\operatorname{sen}\theta\left(\frac{\partial\theta}{\partial x}\right)_{y,z} &= \frac{\partial}{\partial x}\left(\frac{z}{r^{1/2}}\right) \\
-\operatorname{sen}\theta\left(\frac{\partial\theta}{\partial x}\right)_{y,z} &= \frac{\partial}{\partial x}(z.r^{-1/2}) \\
-\operatorname{sen}\theta\left(\frac{\partial\theta}{\partial x}\right)_{y,z} &= -\frac{1}{2}z.2x(x^2+y^2+z^2)^{-3/2} \\
-\operatorname{sen}\theta\left(\frac{\partial\theta}{\partial x}\right)_{y,z} &= -\frac{zx}{r^3}
\end{aligned}$$

substituindo os valores de z e x.

$$\begin{aligned}
\operatorname{sen}\theta\left(\frac{\partial\theta}{\partial x}\right)_{y,z} &= \frac{r\cos\theta\operatorname{sen}\theta\cos\phi}{r^3} \\
\left(\frac{\partial\theta}{\partial x}\right)_{y,z} &= \frac{\cos\theta\cos\phi}{r}
\end{aligned}$$

da mesma forma para as outras diferenciações de  $\theta$ .

$$\left(\frac{\partial\theta}{\partial y}\right)_{x,z} = \frac{\cos\theta\operatorname{sen}\phi}{r} \text{ e } \left(\frac{\partial\theta}{\partial z}\right)_{x,y} = -\frac{\operatorname{sen}\theta}{r}$$

para  $\tan\phi = \frac{y}{x}$

$$\left(\frac{\partial\phi}{\partial x}\right)_{y,z} = -\frac{\operatorname{sen}\phi}{r\operatorname{sen}\theta}, \left(\frac{\partial\phi}{\partial y}\right)_{x,z} = \frac{\cos\phi}{r\operatorname{sen}\theta}, \left(\frac{\partial\phi}{\partial z}\right)_{x,y} = 0$$