

# 角運動量

クロメル@物理のかぎプロジェクト

2007-03-23

剛体の回転シリーズ第2弾です。前の記事は [ベクトルのモーメントトルクと角運動量](#) です。次の記事は、[角運動量を持つ系の例](#) です。

## 角運動量の従う式

ニュートンの力学第二法則は、

$$\mathbf{F} = m \frac{d^2 \mathbf{r}}{dt^2} = \frac{d\mathbf{p}}{dt} \quad (1)$$

でした。

適当に座標を決めて、原点から伸びる位置ベクトルを  $\mathbf{r}$  とします。<sup>\*1</sup> この式の両辺のモーメントをとってみますと、

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

この式の左辺は力のモーメント（トルク）であり、

$$\mathbf{N} = \mathbf{r} \times \mathbf{F} \quad (2)$$

式 (2) の右辺は、次に示す通り角運動量の時間微分です。

$$\begin{aligned} \mathbf{r} \times \mathbf{F} &= \mathbf{r} \times \frac{d\mathbf{p}}{dt} \\ &= \frac{d}{dt}(\mathbf{r} \times \mathbf{p}) - \frac{d\mathbf{r}}{dt} \times \mathbf{p} \\ &= \frac{d}{dt}(\mathbf{r} \times \mathbf{p}) - m\mathbf{v} \times \mathbf{v} \\ &= \frac{d}{dt}(\mathbf{r} \times \mathbf{p}) \end{aligned}$$

よって、角運動量とトルクの関係

$$\mathbf{N} = \frac{d\mathbf{L}}{dt} \quad (3)$$

が導かれるわけです．この式 (3) は重要ですので覚えておいてください．

## 角運動量保存の法則

いま導いた式 (3) のトルクがゼロの時，角運動量は保存量になります．式 (2) を見れば， $N = 0$  となるのは  $F = 0$  の時か，加わる力が  $r$  に平行なときです．特に後者の時，働く力のことを中心力といいます．

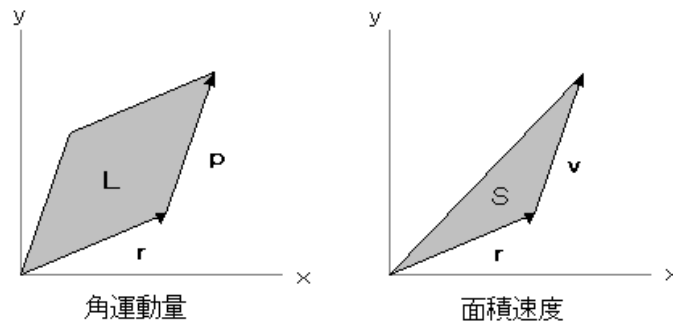
今， $r$  と  $p$  が  $xy$  平面内にあるとき，この中心力が働いていたとします．この時角運動量は  $z$  軸方向にあり， $z$  軸方向単位ベクトルを  $\hat{z}$  とすると，極座標を用いて，

$$L = mrv_{\theta}\hat{z} = mr^2\dot{\theta}\hat{z}$$

$v_{\theta}$  は，速度  $v$  の  $\theta$  方向成分です．角運動量ベクトルは中心力なので保存しますから，最初の値から変わらず運動中一定です．

## 面積速度一定の法則

ここで  $L$  という量が面積速度という概念と結びつくことを見てみます．



面積速度とは原点  $O$  と質点を結ぶ線分が単位時間当たりに掃く面積のことで， $r$  と  $v$  のなす角度を  $\phi$  とすれば，

$$S = r \times v$$

$$|S| = \frac{1}{2}|r| |v| \sin \phi$$

となります．上の図では時間中に接線速度ベクトルが変化していませんが，これは点  $P$  における瞬間的な面積速度と考えれば正確に一致します．

さて，図を見れば  $L$  を  $2m$  で割ってやれば  $S$  となることが分かります．つまり，角運動量保存の法則は，面積速度は一定になることと同等であることがわかります．

続きは [こちら](#)

\*1 ここからは原点周りの角運動量を考えていきます．別に原点まわりの角運動量以外を考えてもいいのですが，その際には前の記事で扱った平行軸の定理にしたがって値が変わってくることを覚えていてください．