

## 物理学の法則

### 1 加速度運動をしている系での運動方程式

質量  $m$  の物体の運動を一般的に考えます。地上に固定している点を  $O$  として原点とします。物体の位置を  $P$  とします。 $\overrightarrow{OP}$  は、点  $O$  の位置ベクトルと呼ばれます。次に、運動している系（例えば阪大の問題の台）に固定されている点を  $O'$  とすると、点  $O'$  からみた物体の位置ベクトルは、 $\overrightarrow{O'P}$  となります。別の記号を用いて、 $\vec{x} = \overrightarrow{OP}$ 、 $\vec{x}' = \overrightarrow{O'P}$ 、また、 $\vec{X} = \overrightarrow{OO'}$  とします。 $\vec{X}$  は、地上からみた運動している系に固定された点  $O'$  の位置ベクトルです。高校ではきちんとはいませんが、速度は、位置ベクトルを時間で微分したものです。三次元の場合には、 $\vec{x}$  をデカルト座標（普通の直交座標）で成分で表し、 $\vec{x} = (x, y, z)$  とすると、速度ベクトルは

$$\vec{v} = (v_x, v_y, v_z) = \left( \frac{dx}{dt}, \frac{dy}{dt}, \frac{dz}{dt} \right)$$

です。また加速度ベクトルは速度ベクトルを時間で微分したものです。したがって、位置ベクトルを時間で2階微分したものです。

$$\vec{a} = (a_x, a_y, a_z) = \left( \frac{dv_x}{dt}, \frac{dv_y}{dt}, \frac{dv_z}{dt} \right) = \left( \frac{d^2x}{dt^2}, \frac{d^2y}{dt^2}, \frac{d^2z}{dt^2} \right).$$

他のベクトルも同様で、 $\vec{x}'$  を動いている系に固定しているデカルト座標で表すと、 $\vec{x}' = (x', y', z')$ 、速度ベクトルは、

$$\vec{v}' = (v_x', v_y', v_z') = \left( \frac{dx'}{dt}, \frac{dy'}{dt}, \frac{dz'}{dt} \right),$$

加速度ベクトルは

$$\vec{a}' = (a_x', a_y', a_z') = \left( \frac{dv_x'}{dt}, \frac{dv_y'}{dt}, \frac{dv_z'}{dt} \right) = \left( \frac{d^2x'}{dt^2}, \frac{d^2y'}{dt^2}, \frac{d^2z'}{dt^2} \right)$$

となります。また、動いている系の点  $O'$  を地上から見た位置ベクトルの成分を  $\vec{X} = (X, Y, Z)$  とすると、速度ベクトルは

$$\vec{V} = (V_x, V_y, V_z) = \left( \frac{dX}{dt}, \frac{dY}{dt}, \frac{dZ}{dt} \right)$$

です。また加速度ベクトルは

$$\vec{A} = (A_x, A_y, A_z) = \left( \frac{dV_x}{dt}, \frac{dV_y}{dt}, \frac{dV_z}{dt} \right) = \left( \frac{d^2X}{dt^2}, \frac{d^2Y}{dt^2}, \frac{d^2Z}{dt^2} \right).$$

ベクトルの関係式

$$\vec{OP} = \vec{OO'} + \vec{O'P}$$

より、

$$\vec{x} = \vec{X} + \vec{x}'.$$

両辺を  $t$  で微分すると、

$$\vec{v} = \vec{V} + \vec{v}'.$$

さらに、両辺を  $t$  で微分すると、

$$\vec{a} = \vec{A} + \vec{a}'.$$

$\vec{V}, \vec{A}$  は運動している系の速度と加速度、 $\vec{v}', \vec{a}'$  は運動している系からみた物体の速度と加速度です。一方、地上で見ると、ニュートンの運動方程式が成り立つので、

$$m\vec{a} = \vec{F}. \quad (1)$$

$\vec{F}$  は、物体に働いているすべての力の和です。運動方程式 (1) に、 $\vec{a} = \vec{A} + \vec{a}'$  を代入すると、

$$m(\vec{A} + \vec{a}') = \vec{F}, \quad (2)$$

$$m\vec{a}' = \vec{F} - m\vec{A} \quad (3)$$

となります。つまり、運動している系からみた物体には、実際の力以外に、 $-m\vec{A}$  の力がかかっているように見えます。これは、慣性力と呼ばれます。運動している系が一定の速度で運動していて加速度が 0 なら、慣性力は 0 ですが、運動している系が加速度運動していれば、 $-(\text{物体の質量}) \times (\text{運動している系の加速度})$  の力が働いているように見えます。

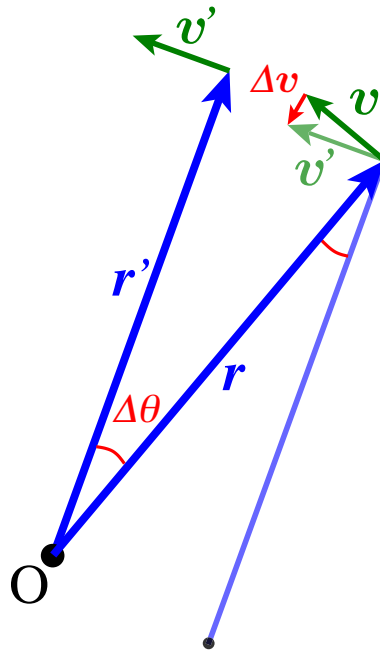


図 1: Explanation of acceleration of circular motion.

## 2 円周上を運動をしている物体の加速度

中心を  $O$  として、半径  $r$  の円周上を運動している質量  $m$  の物体の運動を考えます。 $\Delta t$  秒間に位置ベクトルが上の図の  $r$  から  $r'$  になるとします。

また、速度ベクトルが  $v$  から  $v'$  になるとします。円周上の運動なので、位置ベクトルと速度ベクトルは常に直交します。したがって、 $v$  と  $v'$  のなす角は、 $r$  と  $r'$  のなす角  $\Delta\theta$  と同じです。位置ベクトルの変化量を  $\Delta r = r' - r$  とすると、角度をラジアンではかるとすると、

$$|\Delta r| \simeq r\Delta\theta.$$

ここで、 $\simeq$  はほぼ等しいことを表す記号です。ただし、今は、図のように  $\Delta\theta > 0$  と考えています。 $|\Delta r|$  は、ベクトル  $\Delta r$  の大きさを表します。また、 $r = |r|$ 。同様にして、 $\Delta v = v' - v$  として、

$$|\Delta v| \simeq v\Delta\theta.$$

ただし、 $v = |v|$ 。  $\frac{\Delta r}{\Delta t}$  を考えると、その大きさは、

$$\left| \frac{\Delta r}{\Delta t} \right| = \frac{|\Delta r|}{\Delta t} \simeq r \frac{\Delta\theta}{\Delta t}$$

です。速度ベクトル  $v$  は、位置ベクトルの微分なので、

$$|v| = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \left| \frac{\Delta r}{\Delta t} \right| = r \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \left| \frac{\Delta \theta}{\Delta t} \right| = r \frac{d\theta}{dt}$$

ここで、 $\frac{d\theta}{dt}$  は、回転角の（瞬間の）時間変化率、すなわち、円周上の運動の角速度  $\omega$  です。したがって、

$$v = \omega r.$$

$v$  の向きは、円の接線方向で、 $r$  に垂直。加速度ベクトル  $a$  は、速度ベクトルの微分なので、

$$|a| = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \left| \frac{\Delta v}{\Delta t} \right| = v \frac{d\theta}{dt} = \omega v.$$

つまり、 $a = |a|$  として、

$$a = \omega v = \omega^2 r = \frac{v^2}{r}.$$

加速度の向きは、図から分かるように原点の方向。つまり、円運動の中心を向きます。

以上の議論は、等速円運動に限りません。円周上で速さが変わるような振り子などの運動でも、速度の大きさと向き、加速度の大きさと向きは、上のように表されます。したがって、円運動の時の円の中心方向の運動方程式は、

$$m \frac{v^2}{r} = F_r. \tag{4}$$

ここで、 $F_r$  は、すべての力の円の中心方向の成分の和。中心向きを正とします。

以上のことより、円運動をしている時には、必ず、 $m \frac{v^2}{r}$  の大きさの力が中心向きに働く必要があり、これは向心力と呼ばれます。