

# 力学

大学院理学研究科 素粒子宇宙物理学専攻  
高エネルギー物理学研究室  
大島 隆義

教科書：  
パリティー物理学コース、太田信義著「一般物理学(上)」

## 1. 円運動

円周に束縛された質点の運動を扱う。二次元運動であり、極座標表示が適する。

### 1.1 極座標表示における位置、速度、加速度 (page 12-14)

二次元の直角座標系では、質点の位置は  $x, y$  変数を用いて表した。この位置は極座標表示では動径方向の長さ  $r$  と回転角  $\theta$  を変数として、以下(式(1.23))ようになる。

$$\begin{aligned}\dot{e}_r &= -e_x \sin \theta \dot{\theta} + e_y \cos \theta \dot{\theta} = \dot{\theta} e_\theta \\ \dot{e}_\theta &= -e_x \cos \theta \dot{\theta} - e_y \sin \theta \dot{\theta} = -\dot{\theta} e_r\end{aligned}$$

上式では、 $r$  方向の単位ベクトル、 $\theta$  方向の単位ベクトルを各々  $e_r, e_\theta$  と書いた。

単位ベクトル  $e_x$  と  $e_y$  は独立である。つまり、一方を用いて他方を表現できない。さらに、一方は他方の成分をも構成しない。これは  $e_x \cdot e_y = 0$  または  $e_x \times e_y = 1$  であるということであり、直交している。同じように、二次元極座標表示では、 $e_r$  と  $e_\theta$  は独立、つまり、直交している。 $e_r \cdot e_\theta = 0$  または  $e_r \times e_\theta = 1$  であることは、上式を代入すれば分かる。 $e_\theta$  方向は、したがって、 $r$  に直角な方向であることが分かる。

速度ベクトルならびに加速度ベクトルを極座標で表示してみよ(式(1.24))。

一定の半径 ( $\frac{dr}{dt} = 0$ )、かつ一定の角速度 ( $\frac{d\theta}{dt} = \omega = \text{const}$ ) で円運動している場合は、速度ならびに加速度は

一定であり、速度は  $\theta$  方向を向き、加速度は  $-r$  方向を向くことが分かるはず(式(1.25))。ここで、速度は

半径  $\times$  角速度 ( $v = a \frac{d\theta}{dt} = a \omega$ ) であることを覚えておくこと。これは、直感的にも分かるはずだ。

## 1.2 円運動 (page 30-32)

図2. 2の束縛された円運動を扱う。ニュートン方程式  $\mathbf{ma} = \mathbf{F}$  は、

$$m \left\{ -r \left( \frac{d\theta}{dt} \right)^2 \mathbf{e}_r + r \frac{d^2\theta}{dt^2} \mathbf{e}_\theta \right\} = m\mathbf{g} + \mathbf{T}$$

である。ここで、 $r$  成分と  $\theta$  成分に分解すると、式(2.24)と(2.25)が得られる。質点を円周に保持する張力  $\mathbf{T}$  は内側を向く。この方向は  $\mathbf{e}_r$  の逆方向なので、式(2.24)では  $\mathbf{T}$  に負符号が付いていることに注意。

式(2.24)、(2.25)の左辺は、ニュートンの運動方程式の (質量) × (加速度) を極座標表示したもの。右辺は働く力の具体的中身をかいたものである。右辺を左辺に移行すれば、 $\dots = 0$  となり、力のつりあいを示すことになる。

教科書に沿って行けば、方程式を解ける。

式(2.29)後の文書、「この  $\mathbf{T}$  が正の領域だけを、 $\dots$ 」、は本来ははじめに現れるべきもの。糸であるため、引っ張ることはできても、押すことはできない。したがって、 $\mathbf{T} > 0$  という条件。

式(2.29)を図示してみるのもよい。特に、 $\cos \theta$  を横軸にとれば、直線の関係で明確である。

