

4 力と運動の例（振動、等速円運動）

教科書 p.19-p.22, p.52-p.56

4.1 単振動

- 水平な床の上ではねで壁につながれた質点（質量 m 、図 8）
ばねの方向に質点を動かした場合の運動（床との摩擦はなし）
- 座標（ x, y, z 軸）：問題に応じて都合の良いように設定して良い
ばねから見て質点の方向に x 軸、鉛直方向に y 軸、水平面内に z 軸をとる
ばねが自然長の時の質点の位置を $\vec{r} = (0, 0, 0)$ とする

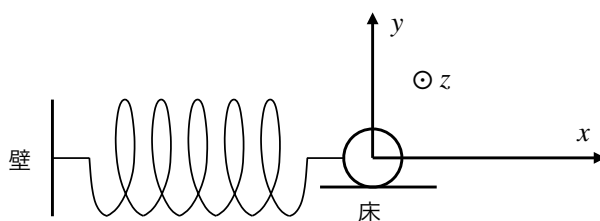


図 8: ばねで壁につながれた質点と座標軸。

- y 方向は重力と垂直抗力が釣り合っている \Rightarrow 常に $y(t) = 0$ で静止（一般には等速直線運動）
- z 方向に力ははたらかない \Rightarrow 常に $z(t) = 0$ で静止（一般には等速直線運動）
- x 方向の力

$$F_x = -kx \tag{44}$$

- $x = 0$ のとき（自然長）： $F_x = 0$ 、力がはたらかない
- 力の強さは変位（原点からのずれ x ）の大きさに比例
- 比例係数 k ：**バネ定数**（弾性体の一種）
- 右辺の $-$ 符号：力の向きは変位 x と逆向き（図 9）
伸びているとき（ $x > 0$ ）縮む向きの力（ $F_x < 0$ ）
縮んでいるとき（ $x < 0$ ）伸びる向きの力（ $F_x > 0$ ）

- x 方向の運動方程式

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} = -kx \tag{45}$$

関数 $x(t)$ とその微分 $d^2 x(t)/dt^2$ を含む方程式：**微分方程式**

微分方程式を解く：方程式を満たす**関数 $x(t)$** を求める

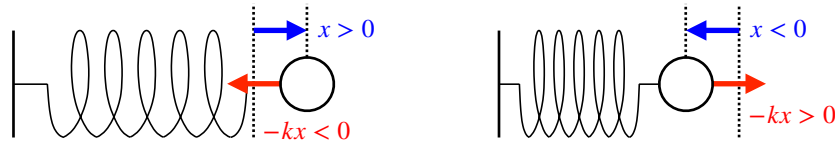


図 9: ばねの変位とはたらく力。

- **角振動数** ω

$$\omega = \sqrt{\frac{k}{m}} \quad (46)$$

とすると、運動方程式は

$$\frac{d^2x}{dt^2} = -\omega^2x \quad (47)$$

これを**単振動の運動方程式**という

- 微分方程式の**解** (式 (47) を満たす関数 $x(t)$)

$$x(t) = A \cos(\omega t + \theta_0), \quad A, \theta_0: \text{定数} \quad (48)$$

確認:

$$\frac{dx}{dt} = -A \sin(\omega t + \theta_0) \frac{d}{dt}(\omega t + \theta_0) = -\omega A \sin(\omega t + \theta_0) \quad (49)$$

$$\frac{d^2x}{dt^2} = \frac{d}{dt}(-\omega A \sin(\omega t + \theta_0)) = -\omega^2 A \cos(\omega t + \theta_0) = -\omega^2x \quad (50)$$

式 (47) を満たす

- **速度**:

$$v(t) = \frac{dx}{dt} = -\omega A \sin(\omega t + \theta_0) \quad (51)$$

- 定数 A : 振動の**振幅**、 θ_0 : 初期位相
 $t = 0$ の初速 $v(0)$ と初期位置 $x(0)$ で決まる

$$v(0) = -A\omega \sin \theta_0, \quad x(0) = A \cos \theta_0 \quad (52)$$

4.2 2次元極座標

- xy 平面内での質点の運動
- z 方向に力のはたらかない \Rightarrow 常に $z(t) = 0$ で静止 (一般には等速直線運動)
- 以下ベクトルの z 成分を省略し $\vec{r} = (x, y)$ と x, y の 2 成分で表す

- 2次元**極座標**：座標 (x, y) を原点からの距離 $r = |\vec{r}|$ と x 軸からの角度 θ で表す (図 10 左)

$$x = r \cos \theta, \quad y = r \sin \theta \quad (53)$$

- 角度 θ は無次元

- 度で測る： $0^\circ \leq \theta < 360^\circ$
- ラジアンで測る： $0 \leq \theta < 2\pi$

- 角度をラジアンで測った場合、弧の長さ s は

$$s = r\theta \quad (54)$$

確認：半径 r 、角度 2π の弧の長さ (円周) は $2\pi r$

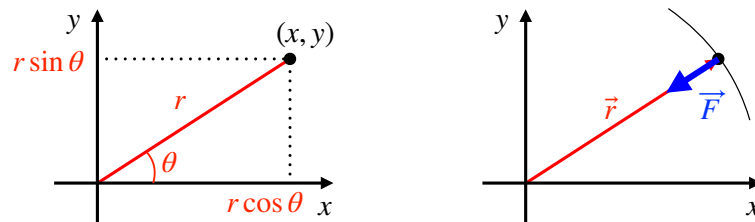


図 10: 左：2次元直交座標と極座標の関係。右：等速円運動の位置ベクトル \vec{r} と向心力 \vec{F} 。

4.3 等速円運動

- xy 平面内で半径 r の円周上を運動する質点
→ 質点の位置を角度を一つの変数 θ で表す
 r は時間に依存しない ($dr/dt = 0$)
- 運動する質点は時間とともに角度が変化する
→ 角度 θ は時間の関数

$$\theta(t) \quad (55)$$

- **角速度** ω ：角度の時間変化、次元 T^{-1}

$$\omega(t) = \frac{d\theta(t)}{dt} \quad (56)$$

- **等速円運動**：角速度が時間によらず一定 $\omega(t) = \omega$
このとき角度の時間依存性は

$$\theta(t) = \omega t + \theta_0 \quad \Leftrightarrow \quad \frac{d\theta(t)}{dt} = \omega \quad (\text{定数}) \quad (57)$$

θ_0 ： $t = 0$ の角度 $\theta(0) = \theta_0$

- 質点の位置座標

$$x(t) = r \cos[\theta(t)] = r \cos(\omega t + \theta_0) \quad (58)$$

$$y(t) = r \sin[\theta(t)] = r \sin(\omega t + \theta_0) \quad (59)$$

- 角速度 ω を角振動数 ω 、半径 r を振幅 A と読み替えれば $x(t)$ は単振動の解と同じ形

- 速度ベクトル $\vec{v} = (v_x, v_y)$

$$v_x = \frac{dx}{dt} = \frac{d}{dt}[r \cos(\omega t + \theta_0)] = -r\omega \sin(\omega t + \theta_0) \quad (60)$$

$$v_y = \frac{dy}{dt} = \frac{d}{dt}[r \sin(\omega t + \theta_0)] = r\omega \cos(\omega t + \theta_0) \quad (61)$$

速度の大きさ： t によらず**一定**（等速）

$$\begin{aligned} v = |\vec{v}| &= \sqrt{v_x^2 + v_y^2} \\ &= \sqrt{r^2\omega^2 \sin^2(\omega t + \theta_0) + r^2\omega^2 \cos^2(\omega t + \theta_0)} \\ &= \sqrt{r^2\omega^2 [\sin^2(\omega t + \theta_0) + \cos^2(\omega t + \theta_0)]} \\ &= r\omega \end{aligned} \quad (62)$$

- 加速度ベクトル $\vec{a} = (a_x, a_y)$

$$a_x = \frac{dv_x}{dt} = \frac{d}{dt}[-r\omega \sin(\omega t + \theta_0)] = -r\omega^2 \cos(\omega t + \theta_0) = -\omega^2 x \quad (63)$$

$$a_y = \frac{dv_y}{dt} = \frac{d}{dt}[r\omega \cos(\omega t + \theta_0)] = -r\omega^2 \sin(\omega t + \theta_0) = -\omega^2 y \quad (64)$$

ベクトルで書くと

$$\vec{a} = -\omega^2 \vec{r} \quad (65)$$

- 運動方程式より、等速円運動する質点にはたらく力は

$$\vec{F} = m\vec{a} = -m\omega^2 \vec{r} \quad (66)$$

- 力の向きは位置ベクトルの逆向き：**円の中心向き**（図 10 右）
- 力の強さは一定 $|\vec{F}| = m\omega^2 r$ ：向心力

- 位置ベクトルに対する微分方程式

$$m \frac{d^2 \vec{r}}{dt^2} = -m\omega^2 \vec{r} \quad (67)$$

$$\frac{d^2 \vec{r}}{dt^2} = -\omega^2 \vec{r} \Leftrightarrow \frac{d^2 x}{dt^2} = -\omega^2 x, \quad \frac{d^2 y}{dt^2} = -\omega^2 y \quad (68)$$

x と y に対する独立な単振動の運動方程式

→ 解が式 (48) と同じ関数になる理由