

8 相対運動と衝突

教科書 p.86-p.89

8.1 相対運動

- 2 質点系の**相対座標**：質点 2 を基準とした質点 1 の座標

$$\vec{r} = \vec{r}_1 - \vec{r}_2 \quad (136)$$

- **換算質量**：

$$\mu = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2} = \frac{m_1 m_2}{M} = \frac{1}{\frac{1}{m_1} + \frac{1}{m_2}} \quad (137)$$

- 外力 $\vec{F}_1 = \vec{F}_2 = \vec{0}$ のときの運動方程式

$$m_1 \frac{d^2 \vec{r}_1}{dt^2} = \vec{F}_{1 \leftarrow 2}, \quad m_2 \frac{d^2 \vec{r}_2}{dt^2} = \vec{F}_{2 \leftarrow 1} \quad (138)$$

- 相対座標の時間微分

$$\begin{aligned} \frac{d^2 \vec{r}}{dt^2} &= \frac{d^2}{dt^2} (\vec{r}_1 - \vec{r}_2) \\ \frac{d^2 \vec{r}}{dt^2} &= \frac{d^2 \vec{r}_1}{dt^2} - \frac{d^2 \vec{r}_2}{dt^2} \\ m_1 m_2 \frac{d^2 \vec{r}}{dt^2} &= m_2 m_1 \frac{d^2 \vec{r}_1}{dt^2} - m_1 m_2 \frac{d^2 \vec{r}_2}{dt^2} \end{aligned}$$

運動方程式を代入すると

$$m_1 m_2 \frac{d^2 \vec{r}}{dt^2} = m_2 \vec{F}_{1 \leftarrow 2} - m_1 \vec{F}_{2 \leftarrow 1} \quad (139)$$

内力 $\vec{F}_{\text{内}}$ を

$$\vec{F}_{\text{内}} = \vec{F}_{1 \leftarrow 2} \quad (140)$$

と定義すると、作用反作用の法則より

$$\vec{F}_{2 \leftarrow 1} = -\vec{F}_{1 \leftarrow 2} = -\vec{F}_{\text{内}} \quad (141)$$

なので

$$\begin{aligned} m_1 m_2 \frac{d^2 \vec{r}}{dt^2} &= m_2 \vec{F}_{\text{内}} - m_1 (-\vec{F}_{\text{内}}) \\ m_1 m_2 \frac{d^2 \vec{r}}{dt^2} &= (m_1 + m_2) \vec{F}_{\text{内}} \\ \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2} \frac{d^2 \vec{r}}{dt^2} &= \vec{F}_{\text{内}} \end{aligned}$$

換算質量の定義を用いると、相対座標の運動方程式は

$$\mu \frac{d^2 \vec{r}}{dt^2} = \vec{F}_{\text{内}} \quad (142)$$

- 外力がない場合、相対座標 \vec{r} の運動は質量 μ の質点に内力 $\vec{F}_{\text{内}}$ がかった運動と同じ
- 外力のない2体問題は、換算質量と相対座標による1体問題と等価
(重心と相対に分解する意義)

8.2 運動エネルギーの分解

- 重心座標と相対座標 (\vec{r}_1 と \vec{r}_2 の線型結合)

$$\vec{R} = \frac{m_1}{M} \vec{r}_1 + \frac{m_2}{M} \vec{r}_2 \quad (143)$$

$$\vec{r} = \vec{r}_1 - \vec{r}_2 \quad (144)$$

- \vec{r}_1 と \vec{r}_2 について解く

$$\text{式 (143)} + \frac{m_2}{M} \text{式 (144)} \Rightarrow \vec{R} + \frac{m_2}{M} \vec{r} = \frac{m_1}{M} \vec{r}_1 + \frac{m_2}{M} \vec{r}_1 = \frac{m_1 + m_2}{M} \vec{r}_1 = \vec{r}_1$$

$$\text{式 (143)} - \frac{m_1}{M} \text{式 (144)} \Rightarrow \vec{R} - \frac{m_1}{M} \vec{r} = \frac{m_2}{M} \vec{r}_2 - \left(-\frac{m_1}{M}\right) \vec{r}_2 = \frac{m_1 + m_2}{M} \vec{r}_2 = \vec{r}_2$$

まとめると

$$\vec{r}_1 = \vec{R} + \frac{m_2}{M} \vec{r} \quad (145)$$

$$\vec{r}_2 = \vec{R} - \frac{m_1}{M} \vec{r} \quad (146)$$

位置座標 \vec{r}_1, \vec{r}_2 は重心座標 \vec{R} と相対座標 \vec{r} で表現できる

- 速度の重心と相対への分離

$$\vec{v}_1 = \frac{d\vec{r}_1}{dt} = \frac{d\vec{R}}{dt} + \frac{m_2}{M} \frac{d\vec{r}}{dt} = \vec{V} + \frac{m_2}{M} \vec{v} \quad (147)$$

$$\vec{v}_2 = \frac{d\vec{r}_2}{dt} = \vec{V} - \frac{m_1}{M} \vec{v} \quad (148)$$

- 2質点系の全運動エネルギー T

$$T = \frac{1}{2} m_1 \vec{v}_1^2 + \frac{1}{2} m_2 \vec{v}_2^2 \quad (149)$$

重心速度と相対速度で表現すると（公式 $(\vec{a} + \vec{b})^2 = a^2 + 2\vec{a} \cdot \vec{b} + b^2$ を使う）

$$\begin{aligned}
 T &= \frac{1}{2}m_1 \left(\vec{V} + \frac{m_2}{M}\vec{v} \right)^2 + \frac{1}{2}m_2 \left(\vec{V} - \frac{m_1}{M}\vec{v} \right)^2 \\
 &= \frac{m_1}{2} \left(\vec{V}^2 + 2\frac{m_2}{M}\vec{v} \cdot \vec{V} + \frac{m_2^2}{M^2}\vec{v}^2 \right) + \frac{m_2}{2} \left(\vec{V}^2 - 2\frac{m_1}{M}\vec{v} \cdot \vec{V} + \frac{m_1^2}{M^2}\vec{v}^2 \right) \\
 &= \left(\frac{m_1}{2} + \frac{m_2}{2} \right) \vec{V}^2 + \left(\frac{m_1}{2}2\frac{m_2}{M} + \frac{m_2}{2} \left(-2\frac{m_1}{M} \right) \right) \vec{v} \cdot \vec{V} + \left(\frac{m_1}{2} \frac{m_2^2}{M^2} + \frac{m_2}{2} \frac{m_1^2}{M^2} \right) \vec{v}^2 \\
 &= \frac{1}{2}M\vec{V}^2 + \frac{1}{2} \frac{m_1m_2^2 + m_1^2m_2}{M^2} \vec{v}^2 \\
 &= \frac{1}{2}M\vec{V}^2 + \frac{1}{2} \frac{m_1m_2(m_1 + m_2)}{M^2} \vec{v}^2 \\
 &= \frac{1}{2}M\vec{V}^2 + \frac{1}{2} \frac{m_1m_2}{M} \vec{v}^2 \\
 &= \frac{1}{2}M\vec{V}^2 + \frac{1}{2}\mu\vec{v}^2
 \end{aligned}$$

全運動エネルギーは重心運動と相対運動のエネルギーの和で表現できる

8.3 弾性衝突と保存則

- 外力なしで2つの物体が衝突し速度が変化
衝突前の速度 \vec{v}_1, \vec{v}_2 、衝突後の速度 \vec{u}_1, \vec{u}_2 （図 16 左）
- **弾性衝突**：衝突の前後で力学的エネルギーが保存する場合
衝突前と衝突後は同じ2つの物体
- 弾性衝突でない例：衝突時にエネルギーが失われる（物体が変形する、火花が出る、など）
場合や、衝突の前後で状態が変化する（物体が割れる）場合
- エネルギー保存（弾性衝突の場合）

$$T = \frac{1}{2}m_1\vec{v}_1^2 + \frac{1}{2}m_2\vec{v}_2^2 = \frac{1}{2}m_1\vec{u}_1^2 + \frac{1}{2}m_2\vec{u}_2^2 \quad (150)$$

ポテンシャルエネルギーは0：外力は仕事をせず、内力の仕事は1と2で符号が反対

- 運動量保存

$$\vec{P} = m_1\vec{v}_1 + m_2\vec{v}_2 = m_1\vec{u}_1 + m_2\vec{u}_2 \quad (151)$$

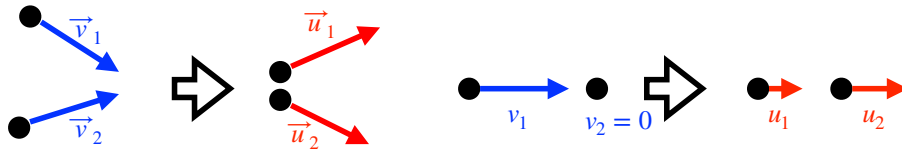


図 16: 衝突の模式図。左：3次元運動の衝突。右：1次元運動の衝突 ($v_2 = 0$ の場合)。

● 例) 1次元運動 (速度は1成分、正負が向きを表す、図16右)

- 同じ質量の質点の衝突 ($m_1 = m_2 = m$)、最初2が静止 ($v_2 = 0$)
- 運動量保存より

$$\begin{aligned}
 mv_1 &= mu_1 + mu_2 \\
 v_1 &= u_1 + u_2 \\
 u_2 &= v_1 - u_1
 \end{aligned}
 \tag{152}$$

- エネルギー保存より

$$\begin{aligned}
 \frac{1}{2}mv_1^2 &= \frac{1}{2}mu_1^2 + \frac{1}{2}mu_2^2 \\
 v_1^2 &= u_1^2 + u_2^2 \\
 v_1^2 &= u_1^2 + (v_1 - u_1)^2 \quad (\text{運動量保存 (152) を用いて } u_2 \text{ を消去}) \\
 v_1^2 &= u_1^2 + v_1^2 - 2v_1u_1 + u_1^2 \\
 0 &= 2u_1^2 - 2v_1u_1 \\
 0 &= (u_1 - v_1)u_1
 \end{aligned}$$

これより、衝突後の質点1の速度は ($AB = 0$ のとき、 $A = 0$ または $B = 0$)

$$u_1 = v_1 \text{ または } 0 \tag{153}$$

式 (152) を用いると u_2 が計算でき

$$(u_1, u_2) = (v_1, 0) \text{ または } (0, v_1) \tag{154}$$

- 解 $(v_1, 0)$ は衝突前後で速度が変化していないので、衝突が起きなかった場合に対応する。よって衝突が起きた場合の衝突後の速度は

$$u_1 = 0, \quad u_2 = v_1 \tag{155}$$

質点1は静止し、質点2が衝突前の質点1と同じ速度で動き出す運動