

多体系の運動方程式と保存則

樋口さぶろお

龍谷大学理工学部数理情報学科

力学 L07(2010-06-12 Sat)

更新:Time-stamp: "2010-06-12 Sat 16:37 JST hig"

今日の目標

- ① 中心力から中心力場のポテンシャルが求められる. その逆.
- ② 2個以上の物体があるときの運動方程式が立てられる.
- ③ 重心, 全運動量の定義が言える.



<http://hig3.net>

Quiz 略解

Quiz1

- ① $\frac{\partial}{\partial x} \frac{1}{2} k |\mathbf{r}|^2 = \frac{\partial}{\partial x} \frac{1}{2} k (x^2 + y^2 + z^2) = kx$ などより $\nabla U(\mathbf{r}) = -k\mathbf{r}$.
- ② $\frac{\partial}{\partial x} \frac{1}{2} \mathbf{k} \cdot \mathbf{r} = \frac{\partial}{\partial x} (k_1 x + k_2 y + k_3 z) = k_1$ などより $\nabla U(\mathbf{r}) = -\mathbf{k}$.

Quiz2

- ① $\nabla \times \mathbf{F} = (1 - (-1), 0 - 0, 0 - 0) = (2, 0, 0) \neq \mathbf{0}$ よって保存的でない。
- ② $\nabla \times \mathbf{F} = \mathbf{0}$ より保存的. よってポテンシャル $U(\mathbf{r})$ が存在する. これは一様な力場の場 (重力場 $(0, 0, -mg)$ みたいなもの) で, Quiz1-2 から逆に考えると, $U(\mathbf{r}) = -(ax + by + cz)$ がポテンシャルになっていることがわかる. あるいは $U(\mathbf{r}_1) = -\int_C \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r}$ で求めてもいい. 積分路 C は原点から \mathbf{r}_1 に至る曲線.

復習:3次元のポテンシャル

3次元の保存力場とポテンシャル

力の場 $\mathbf{F}(\mathbf{r})$ が, あるスカラー関数 $U(\mathbf{r})$ で

ベクトル解析

$$\mathbf{F}(\mathbf{r}) = -\nabla U(\mathbf{r}) = -\left(\frac{\partial U}{\partial x}, \frac{\partial U}{\partial y}, \frac{\partial U}{\partial z}\right)$$

と書かれるとき, 保存力場 であるという. $U(\mathbf{r})$ をポテンシャル (エネルギー), 位置エネルギーという.

実用的判定方法:

$$\mathbf{F} \text{ が保存力場} \Leftrightarrow \text{回転がゼロ} \quad \nabla \times \mathbf{F} = \left(\frac{\partial F_z}{\partial y} - \frac{\partial F_y}{\partial z}, \frac{\partial F_x}{\partial z} - \frac{\partial F_z}{\partial x}, \frac{\partial F_y}{\partial x} - \frac{\partial F_x}{\partial y}\right) = \mathbf{0}.$$

ベクトル解析

- 中心力場 \Rightarrow 保存力場
- 保存力場 \Rightarrow 力学的エネルギーが保存
- 保存力場 \Rightarrow 線積分でポテンシャルが求められる

先々々週

先々々週

中心力場のポテンシャル

中心力場のポテンシャル

$\mathbf{F}(\mathbf{r})$ が中心力 \iff ポテンシャル $U(\mathbf{r})$ が $r = |\mathbf{r}|$ だけの関数 $U(r)$

(\Leftarrow) ポテンシャルが $U(r)$ のとき

$\mathbf{F}(\mathbf{r}) =$

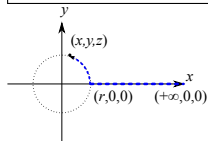
よって中心力場.
この考えは計算技術的にも有用.

Example 1 (3次元のポテンシャルから力を求めよう)

- $U(r) = \frac{1}{r^3}e^{-r}$.
- $U(r) = r^5e^{-r^2}$.

(\Rightarrow) 中心力場 $\mathbf{F}(\mathbf{r}) = f(r)\frac{\mathbf{r}}{r}$ に対して, ポテンシャルは

$$U(\mathbf{r}_1) = - \int_C \mathbf{F}(\mathbf{r}) \cdot d\mathbf{r} = - \int^{r_1} f(r) dr. \quad (|\mathbf{r}_1| \text{ だけの関数})$$



Example 2 (中心力からポテンシャルを求めよう)

- $\mathbf{F}(\mathbf{r}) = -e^{-r}\frac{\mathbf{r}}{r}.$
- $\mathbf{F}(\mathbf{r}) = r\mathbf{r}.$

実質的に中心力場って1次元の力の場みたいな感じ。

3次元調和振動子

1次元

$$F(x) = -kx$$

$$U(x) = \frac{1}{2}kx^2$$

3次元

$$F(\mathbf{r}) = -k\mathbf{r} \quad \text{中心力の典型.}$$

$$U(r) = \frac{1}{2}k|\mathbf{r}|^2$$

解. x, y, z それぞれ解けばいい. $\omega = \sqrt{k/m}$.

$$x = A_1 \cos(\omega t + \theta_1)$$

$$y = A_2 \cos(\omega t + \theta_2)$$

$$z = A_3 \cos(\omega t + \theta_3)$$

軌跡はリサージュ (Lissajous) 図形

復習:運動量

高木 I §2.4

物体の質量 m , 位置ベクトル $\mathbf{r}(t)$ のとき,

$$\mathbf{p}(t) = m \frac{d\mathbf{r}}{dt}(t).$$

運動方程式 (ニュートンの運動の第 2 法則)

物体が力 \mathbf{F} を受けて運動するとき, 物体の運動量は次を満たす.



$$\frac{d\mathbf{p}}{dt}(t) = \mathbf{F}(t).$$

2 体の運動方程式

高木 II p.5

$$m_1 \frac{d^2 \mathbf{r}_1}{dt^2}(t) = \mathbf{F}_{21} + \mathbf{F}_1$$

$$m_2 \frac{d^2 \mathbf{r}_2}{dt^2}(t) = \mathbf{F}_{12} + \mathbf{F}_2$$

- m_i 物体 i の質量
- \mathbf{r}_i 物体 i の位置ベクトル
- \mathbf{F}_i 物体 i が (物体 j 以外から) 受ける力 (2 体系の )
- \mathbf{F}_{ij} 物体 i が物体 j から) 受ける力 (2 体系の )

2 体の運動方程式を書こう!

Example 3 (運動方程式を書こう!)

- (1 次元) 床の x 軸上で, ばね定数 k , 自然長 l のばねでつながれた, 質量 $m_1 = m_2 = m$ の 2 つの物体.
- (1 次元) 鉛直方向の z 軸上で, ばね定数 k , 自然長 l のばねでつながれた, 質量 m_1, m_2 の 2 つの物体. 負の向きに大きさ mg の重力
- (3 次元) z 軸の負の向きに大きさ mg の重力. ばね定数 k , 自然長 l のばねでつながれた, 質量 m_1, m_2 の 2 つの物体.
- (3 次元) 広い宇宙空間で, 互いの重力でひきあう質量 m_1, m_2 の 2 つの物体.

解になっていることをチェックしよう!

$$x_1(t) = C_1 t + C_2 + C_3 \cos\left(\sqrt{\frac{2k}{m}}t + \theta\right)$$

$$x_2(t) = C_1 t + C_2 + \ell - C_3 \cos\left(\sqrt{\frac{2k}{m}}t + \theta\right)$$

積分定数は C_1, C_2, C_3, θ . 位置, 速度 $\times 2$ 物体 = 4 個.

Example 4 (グラフに描こう!)

横軸 t , 縦軸 x_1, x_2 で. $C_1 = 2, C_2 = 0, \ell = 3, C_3 = 1, \theta = 0, k/m = 1$ で.

2(N) 体をまとめて見よう

$$m_i \frac{d^2 \mathbf{r}_i}{dt^2}(t) = \sum_{j=1, j \neq i}^N \mathbf{F}_{ji} + \mathbf{F}_i \quad (i = 1, \dots, N)$$


将来は 全エネルギー, 全運動量, ...

2 体

N 体


全質量 $M = m_1 + m_2$

$$M = \sum_{i=1}^N m_i$$



$$\mathbf{R} = \frac{m_1 \mathbf{r}_1 + m_2 \mathbf{r}_2}{m_1 + m_2}$$

$$\mathbf{R} = \frac{\sum_{i=1}^N m_i \mathbf{r}_i}{\sum_{i=1}^N m_i}$$



$$\mathbf{P} = \mathbf{p}_1 + \mathbf{p}_2$$

$$\mathbf{P} = \sum_{i=1}^N \mathbf{p}_i$$

$\mathbf{P} = M \frac{d\mathbf{R}}{dt}(t)$ になっている。 高木 II p.4

$$\text{運動方程式} \quad m_1 \frac{d^2 \mathbf{r}_1}{dt^2}(t) = \mathbf{F}_{21} + \mathbf{F}_1 \quad (1)$$

$$m_2 \frac{d^2 \mathbf{r}_2}{dt^2}(t) = \mathbf{F}_{12} + \mathbf{F}_2 \quad (2)$$

外力がないときを考える $\mathbf{F}_1 = \mathbf{F}_2 = \mathbf{0}$:

ニュートンの運動の第3法則 (作用反作用の法則)

$$\mathbf{F}_{ij} = -\mathbf{F}_{ji}$$

$$(1)+(2) \quad m_1 \frac{d^2 \mathbf{r}_1}{dt^2}(t) + m_2 \frac{d^2 \mathbf{r}_2}{dt^2}(t) = \mathbf{0}$$

$$\frac{d}{dt}(\mathbf{p}_1(t) + \mathbf{p}_2(t)) = \mathbf{0}$$

$$\mathbf{P}(t) = \mathbf{p}_1(t) + \mathbf{p}_2(t) = \text{一定}$$

2体系の運動量保存則

外力を受けない2体系
の全運動量 $\mathbf{P} = \mathbf{p}_1 + \mathbf{p}_2$
は保存する.

$$\mathbf{p}_1 + \mathbf{p}_2 = \text{一定}$$

$$\frac{d}{dt}(m_1 \mathbf{r}_1 + m_2 \mathbf{r}_2) = \mathbf{A} \quad \text{一定}$$

$$m_1 \mathbf{r}_1(t) + m_2 \mathbf{r}_2(t) = \mathbf{A}t + \mathbf{B}$$

$$\mathbf{R}(t) \frac{m_1 \mathbf{r}_1(t) + m_2 \mathbf{r}_2(t)}{m_1 + m_2} = \mathbf{a}t + \mathbf{b}$$

2 体の運動の第 1 法則

外力を受けない 2 体系の は等速直線運動する。

Quiz 1

質量 $m = m_1 = m_2$ の 2 体の運動

$$\mathbf{r}_1(t) = (3t + 1, -2t + 2, 9t) + (1, 2, +1) \cos\left(\sqrt{\frac{2k}{m}}t + \theta\right)$$

$$\mathbf{r}_2(t) = (3t + 1, -2t + 2, 9t) - (1, 2, +1) \cos\left(\sqrt{\frac{2k}{m}}t + \theta\right)$$

を考える.

① 運動方程式

$$m \frac{d^2 \mathbf{r}_1}{dt^2}(t) = -k(\mathbf{r}_1(t) - \mathbf{r}_2(t))$$

$$m \frac{d^2 \mathbf{r}_2}{dt^2}(t) = -k(\mathbf{r}_2(t) - \mathbf{r}_1(t))$$

を満たすことを示そう.

② 重心座標, 全質量, 全運動量を求めよう.

教科書のお奨め問題 高木 II 演習問題 [1](\$8)