

# 力学 II

2024年度秋学期 月曜4限 担当：伊藤孝寛  
原田俊太

単振動

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} = -m\omega^2 x$$

$$x = a \sin \omega t + b \cos \omega t \\ = A \sin(\omega t + \alpha)$$

微分方程式の解 <sup>4</sup>

ポテンシャル

$$U = - \int \vec{F} \cdot d\vec{r}$$

保存力

$$\vec{F} = -\vec{\nabla} U$$

イントロダクション 1

高校の力学



大学の力学

2

5

運動方程式

$$\vec{F} = m\vec{a}$$



微分方程式

$$\vec{F} = m \frac{d^2 \vec{r}}{dt^2}$$

3

大学の力学

微分方程式の導入  
ベクトル解析の利用  
偏微分への拡張

6

# イントロダクション 2

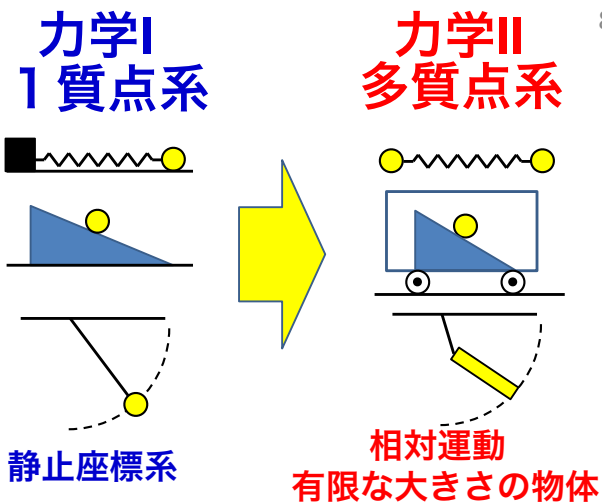
力学Ⅰ



力学Ⅱ

7

10



8

11

## 力学Ⅱで初めて習う内容の例

|                 |                        |
|-----------------|------------------------|
| コリオリ力           | 回転座標系における<br>みかけの力     |
| 角運動量            | 回転の勢いを示す量              |
| 惑星の運動<br>(極座標系) | ケプラーの法則の<br>定量的な導出     |
| 慣性モーメント         | 剛体の回転の理解に<br>必要な新しい物理量 |
| 剛体の平面運動         | 剛体に対する<br>運動方程式の導入     |

9

12

18

## 証明

万有引力が生じる場における、  
万有引力ポテンシャルを導出せよ

ただし、万有引力は次式で  
与えられるものとする

$$\vec{F} = -\frac{GmM}{|\vec{r} - \vec{R}|^2} \frac{\vec{r} - \vec{R}}{|\vec{r} - \vec{R}|}$$

19

## 保存力とポテンシャルの関係

$$\vec{F} = -\vec{\nabla}U = -\frac{\partial U}{\partial \vec{r}}$$

§3 (9) 参考

## スカラー量

## ベクトル量

$$\begin{array}{ccc}
 \boxed{U = -\frac{GmM}{|\vec{r} - \vec{R}|}} & \xrightarrow{\text{偏微分}} & \boxed{\vec{F} = -\frac{GmM}{|\vec{r} - \vec{R}|^2} \frac{\vec{r} - \vec{R}}{|\vec{r} - \vec{R}|}} \\
 \text{ポテンシャル} & & \text{保存力}
 \end{array}$$

22

## 万有引力ポテンシャルの導出

条件：万有引力は保存力

Check!

§3 (8) 参考

する仕事が「経路」によらない

**ポテンシャル（位置エネルギー）は**

$$U(x,y,z) = -W(x,y,z) + C$$

⑥

\*  $U \rightarrow 0$  @  $r \rightarrow \infty$   
より定数  $C = 0$

で定義される。20

23

# 問題

万有引力ポテンシャル内にある質点が $x$  軸方向に受ける万有引力を求めよ。

このとき、 $\vec{F} \cdot d\vec{r}$  は、 $\vec{r}$  方向のみ意味をもつので、

$$\vec{F}_r = -\frac{k}{r^2} \vec{e}_r \quad \text{とおけば、}$$

$$U(r) = - \int_{\infty}^r \left( -\frac{k}{r^2} \right) \vec{e}_r \cdot d\vec{r}$$

$$= \text{Diagram 7} = \text{Diagram 8} = -\frac{k}{r}$$

よって、**万有引力ポテンシャル**は、

(7) 比較  $\vec{F} = - \frac{GmM}{|\vec{r} - \vec{R}|^2} \frac{\vec{r} - \vec{R}}{|\vec{r} - \vec{R}|}$

21

(7) 式より、

$$\begin{aligned}
 -\frac{\partial U}{\partial x} &= GmM \cdot \frac{\partial}{\partial x} \\
 &= GmM \times \\
 &= \\
 &= F_x \quad (6) \quad F_y, F_z \text{ についても同様}
 \end{aligned}$$

24

# 拡張

## 2 質点系 => 多質点系

25

複数の質点から受ける万有引力ポテンシャル 26

質点  $m$  が受ける万有引力

$$\vec{F} = \vec{F}_1 + \vec{F}_2 \quad (8) \text{ ベクトル和}$$

質点  $M_i$  が  $m$  に及ぼすポテンシャル

$$U_i = -\frac{GmM_i}{|\vec{r} - \vec{R}_i|} \quad (9)$$

2つの質点が  $m$  に及ぼすポテンシャル

$$U = U_1 + U_2 \quad (10) \text{ スカラー和}$$

ポテンシャル  $\Leftrightarrow$  保存力

$$\vec{F} = -\vec{\nabla}U \quad \therefore \vec{F}_i = -\vec{\nabla}U_i$$

$n$  個の質点系

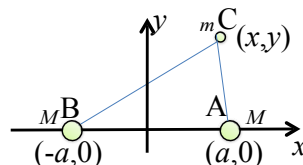
$$U = \sum_i U_i = -\sum_i \frac{GmM_i}{|\vec{r} - \vec{R}_i|}$$

27

# 問題

(1) 質量  $M$  の質点 A、B が  
質量  $m$  の質点 C におよぼす  
万有引力ポテンシャルを求めよ。

(2) C が  $(0, b)$  にあるとき  
C にはたらく万有引力  $F$  を求めよ。



28

(1) 2つの質点が  $m$  に及ぼす  
万有引力ポテンシャルは、

$$U = -\sum_{i=1}^2 \frac{GmM_i}{|\vec{r} - \vec{R}_i|}$$

$$=$$

29

(2) 2つの質点が  $m$  に及ぼす  
万有引力は

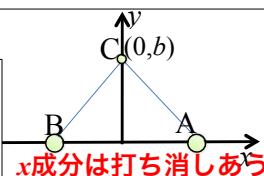
$$F_x = -\frac{\partial U}{\partial x} =$$

$$F_y = -\frac{\partial U}{\partial y} =$$

C(0, b) のとき (y 軸上)

$$F_x =$$

$$F_y =$$



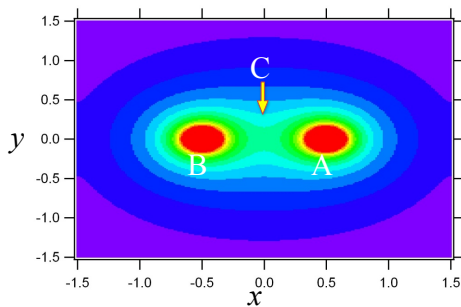
x成分は打ち消しあう

30

2つの質点が $m$ に及ぼす万有引力ポテンシャル

$$U = -\frac{GmM}{\sqrt{(x-a)^2 + y^2}} - \frac{GmM}{\sqrt{(x+a)^2 + y^2}}$$

ポテンシャルの等高線イメージ



31

保存力 $\Leftrightarrow$ ポテンシャル

$$\vec{F}(x, y, z) \Leftrightarrow U(x, y, z)$$

保存力を与えることとポテンシャルを与えることは数学的に等価

物理ではポテンシャルを取り扱うことが多い

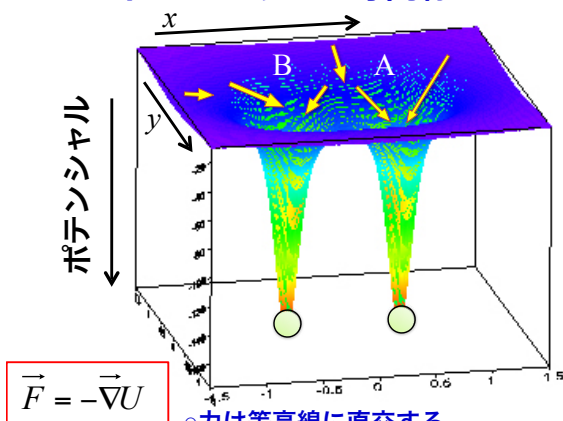
利点 多数の質点を簡単に扱える  
イメージが容易である (等高線)

例) 万有引力、ばね弾性力、電磁気力など

34

ポテンシャルの等高線イメージ

32



- 力は等高線に直交する
- ポテンシャルの勾配が急なとき力は大い

非保存力の例

$$\vec{F}(x, y, z) \not\Leftrightarrow U(x, y, z)$$

エネルギー保存則が成り立たない (エネルギーの散逸)

$$\vec{F} = -\vec{\nabla}U + \vec{F}' \quad \text{\textcolor{green}{§3 (48) 参考}}$$

$$\text{動摩擦力} \quad \vec{F}' = -\mu' N \hat{v} \quad N: \text{垂直抗力}$$

$$\text{粘性抵抗力} \quad \vec{F}' = -\gamma \vec{v} \quad \hat{v} = \vec{v}/v$$

$$\text{慣性抵抗力} \quad \vec{F}' = -\beta v^2 \hat{v}$$

35

33

36