

# 講義ノート

2016年度  
物理学基礎  
補充授業

# 2016 補充授業

まず、高校で物理を履修した人は、高校の時に覚えたであろう公式を一旦捨てる。

物理は自然現象を数式で表す

～しかもできるだけ少ない式で表したい

例えば

力学

$$ma = F$$

運動方程式

$$\frac{d}{dt}(mv) = F$$

ニュートンが  
最初に提唱した形

電磁気学

$$\int_s \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\epsilon_0} \int_V \rho dV$$

$$\oint_C \vec{E} \cdot d\vec{s} = - \int_s \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

$$\int_s \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0$$

$$\oint_C \vec{B} \cdot d\vec{s} = \mu_0 \int_s \left( \vec{j} + \epsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} \right) \cdot d\vec{S}$$

Maxwellの方程式

高校物理の段階では  
数学の準備が足りないので  
本質を伴わない変な公式が多い

そもそも、君たちは勘違いをしている。

答えを覚えて、テストで書くだけはナンセンス、意味がない。

まず、何か式を書いたら

例えば

$$ma = F \quad \text{とか}$$

$$ma = -mg \quad \text{とか}$$

式を書いた時に、何でそう書けるのか？ 自問自答する

- ・それぞれの項が何を意味しているか？
- ・ $=$  (イコール) はなぜ結べるのか？

式は自然界を表す表現の一つであるから意味がある  
大切なことはその**式の意味を理解する**。

数学(微積・ベクトル) は道具にすぎない

道具が使えなければ困るが、道具にこだわりすぎるのも良くない

# 物理は公式がいっぱい？

物理において、所謂「公式」と呼ばれるものは

- ・定義式 …… 先人達が決めた物理を理解する上で役に立つルール
- ・物理法則 …… 物理学の中で提唱されている法則  
観測や理論から導き出された自然界の法則

に分けられます。

例えば

## 定義式

$$v = \frac{dx}{dt}$$

速度

$$a = \frac{dv}{dt}$$

加速度

$$\mu = \frac{f_s}{N}$$

摩擦係数

## 法則

$$ma = F$$

運動方程式

$$f_g = mg$$

重力

$$f_i = -m\alpha$$

慣性力

$$f_r = kx$$

フックの法則

# 力学

・高校の時に覚えた公式は一旦忘れる。

場合分けされた公式は  
覚えると害が出る

新しく使える道具

速度

$$v = \frac{dx}{dt}$$

加速度

$$a = \frac{dv}{dt}$$

(定義式)

力学＝運動を表す



力が作用

$$ma = F \quad (\text{運動方程式})$$

(ニュートンが見つけた法則)

自由落下  
鉛直投げ上げ  
水平投射  
斜方投射  
斜面を滑る  
・・・などなど

次元解析

[L]と[M]と[T]

長さ

質量

時間

を使って、それぞれの物理量を表すこと

- ・その物理量の構成がわかる
- ・その物理量の単位がわかる

運動方程式は万能だ！

$$ma = F$$

質量と加速度をかけたものが  
その物体に作用する力の合計である

$$ma = F \longleftrightarrow m \frac{dv}{dt} = F$$

両辺に速度  $v = \frac{dx}{dt}$  をかけると

$$mv \frac{dv}{dt} = F \frac{dx}{dt}$$

$$\frac{d}{dt} \left( \frac{1}{2} mv^2 \right) = \frac{d}{dt} (Fx)$$

運動エネルギー

仕事

次元解析

$[M]$	$\frac{[L]}{[T^2]}$	$= \frac{[ML]}{[T^2]}$
質量	加速度	力

この式変形は、「知っている」で  
使って良いが、間違っていないか  
確認をすること

$$\begin{aligned} \left( \frac{1}{2} mv^2 \right)' &= \frac{1}{2} m \cdot 2v \cdot v' \\ &= m \cdot v \cdot \frac{dv}{dt} \end{aligned}$$

$$m \frac{dv}{dt} = F$$

$$\frac{d}{dt}(mv) = F$$

ニュートンが最初に  
提唱した形

運動量

次元解析

$$\begin{array}{|c|} \hline [M] \\ \hline \text{質量} \\ \hline \end{array} \begin{array}{|c|} \hline \frac{[L]}{[T]} \\ \hline \text{速度} \\ \hline \end{array} = \begin{array}{|c|} \hline \frac{[ML]}{[T]} \\ \hline \text{運動量} \\ \hline \end{array}$$

式の意味

運動量の時間変化 = 作用する力

- ・運動量が変化すれば、力が作用したはずである。
- ・力が作用すれば、運動量が変わる。

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

$$dp = Fdt$$

力積

次元解析

$$\begin{array}{|c|} \hline \frac{ML}{T^2} \\ \hline \text{力} \\ \hline \end{array} \begin{array}{|c|} \hline [T] \\ \hline \text{時間} \\ \hline \end{array} = \begin{array}{|c|} \hline \frac{[ML]}{[T]} \\ \hline \text{力積} \\ \hline \end{array}$$

# 1. (期末)

運動方程式

$$ma = F$$

$$m \frac{dv}{dt} = F$$

両辺を  $x$  で積分する

$$\int m \frac{dv}{dt} dx = \int F dx$$

$$\int m \frac{dv}{dt} v dt = \int F dx$$

$$\int \left( m \frac{dv}{dt} v \right) dt = \int F dx$$

$$\int \frac{d}{dt} \left( \frac{1}{2} mv^2 \right) dt = \int F dx$$

運動エネルギー

( ) の中に  $m$  を入れる

$$\frac{d}{dt} (mv) = F$$

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

$$dp = F dt$$

運動量

$$\begin{aligned} \frac{dx}{dt} &= v \\ dx &= v dt \end{aligned}$$



# 1. (期末)

運動方程式

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

ベクトル表記

$$m \frac{d\vec{v}}{dt} = \vec{F}$$

両辺に左側から  $\vec{r}$  の外積をする

$$\vec{r} \times m \frac{d\vec{v}}{dt} = \vec{r} \times \vec{F}$$

$$\vec{r} \times \frac{d}{dt}(m\vec{v}) = \vec{r} \times \vec{F}$$



この式変形ができる理由



$$\frac{d}{dt}(\vec{r} \times m\vec{v}) = \vec{r} \times \vec{F}$$

$\vec{L}$

$\vec{N}$

$$\frac{d}{dt}(\vec{r} \times \vec{p}) = \vec{r} \times \vec{F}$$



回転の運動方程式

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{N}$$

$\vec{L}$  : 角運動量

$\vec{N}$  : 力のモーメント

$$\frac{d}{dt}(\vec{r} \times m\vec{v}) = \frac{d\vec{r}}{dt} \times m\vec{v} + \vec{r} \times \frac{d}{dt}(m\vec{v})$$

$$= \vec{v} \times m\vec{v} + \vec{r} \times \frac{d}{dt}(m\vec{v})$$

=====



同じベクトルの  
外積はゼロ

$$= \vec{r} \times \frac{d}{dt}(m\vec{v})$$

# 力学のモデルの考え方

運動方程式を立てる



$$m \frac{dv}{dt} = F$$

速度、変位を求める



$$\frac{dv}{dt} = \frac{F}{m}$$

加速度



$$v = \text{○}$$

速度



$$x = \text{○}$$

変位

$t$  で積分

$t$  で積分

積分定数は初期条件が決める

求めた速度、変位を使って  
問題で問われている量を計算する

$$K = \frac{1}{2}mv^2$$

$$W = Fx$$

$$U = mgx$$

など

# 運動方程式を立てる手順

① 作図をする

まず、モデルの設定の図を書く

② 軸を設定する

- ・問題文で指定されている場合はそれを利用する
- ・指定が無い場合は自分で都合の良い方向を正とする
- ・一般的には運動の進行方向を正にとると良いことが多い
- ・直線的な運動は1つ、平面的是2つ、立体的は3つの軸を設定する

③ 物体に作用する  
力の矢印を書き込む

力の見つけ方の手順は  
1. 場の力 (主に重力)  
2. 接触力  
3. 慣性力  
の順で探し出す

④ 運動方程式を軸ごとに立てる

設定した軸の向きに注意しながら  
 $ma = F$  の  $F$  の部分を書き込む

# 運動方程式から導かれる関係

$$\text{運動方程式 } ma = F$$

$x$  で積分

$$\frac{1}{2}mv_2^2 - \frac{1}{2}mv_1^2 = \int_{x_1}^{x_2} F dx$$

仕事とエネルギーの関係

左側から  $\vec{r}$  で外積

モーメントと角運動量の関係

$$\frac{d}{dt}(\vec{r} \times \vec{p}) = \vec{r} \times \vec{F}$$

角運動量

モーメント

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{N}$$

$t$  で積分

力積と運動量の関係

$$\vec{p}_B - \vec{p}_A = \int \vec{F} dt$$

# 力学の問題を考える手順

運動方程式を立てる

解ける



解くことが困難



どの物理量の関係が必要か検討する

$t$  で積分

左側から  $\vec{r}$  で外積

モーメントと角運動量の関係

$$\frac{d}{dt}(\vec{r} \times \vec{p}) = \vec{r} \times \vec{F}$$

回転の運動方程式

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{N}$$

$$m \frac{dv}{dt} = F$$



$$v = \text{○}$$



$$x = \text{○}$$

$$\frac{dv}{dt} = \frac{F}{m}$$

$t$  で積分

$t$  で積分

積分定数は初期条件が決める

速度、変位を求める

$x$  で積分

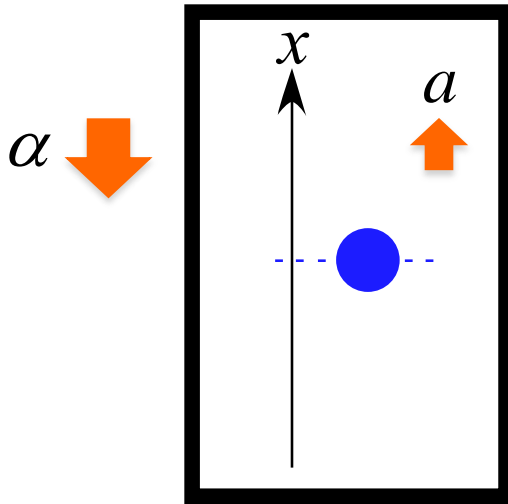
仕事とエネルギーの関係

$$\frac{1}{2}mv_2^2 - \frac{1}{2}mv_1^2 = \int_{x_1}^{x_2} F dx$$

力積と運動量の関係

$$\vec{p}_B - \vec{p}_A = \int \vec{F} dt$$

## 2. (1) エレベータ内



何はともあれ、運動方程式

$$ma = F$$

1. とりあえず左辺に  $ma$  と書く
2. 物体に作用している力を軸に合わせて右辺に書き加える

$$ma = \boxed{\phantom{000000}}$$

・作図は丁寧に！

### 1. 図に作用する力を書き込む

- ・場の力・・・  $mg$
- ・接触力・・・ 無し
- ・慣性力・・・  $m\alpha$

慣性力は進行方向と逆向きに

(エレベータ)

運動する物体  
の質量

×

動いている座標  
の加速度

$m$

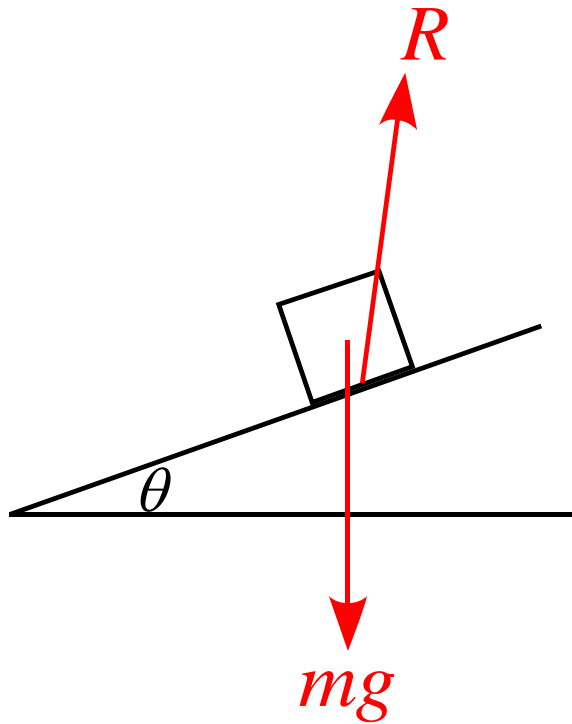
$\alpha$

### 2. 軸の設定を確認する

問題で設定されている ( 上向き正 )

注) 向き、正負が重要！

# 斜面を滑る物体の作図について



物体に作用する力は

重力:  $mg$

接触面から受ける抗力 :  $R$

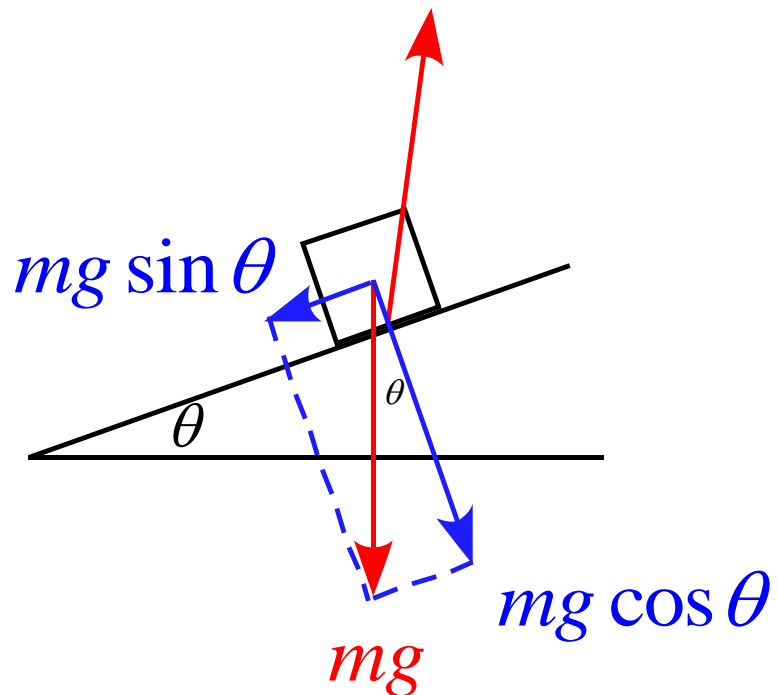
の2つとなります。

このままの状態では考え難いので、

斜面に水平な方向  
斜面に垂直な方向

の2つの軸を取ります

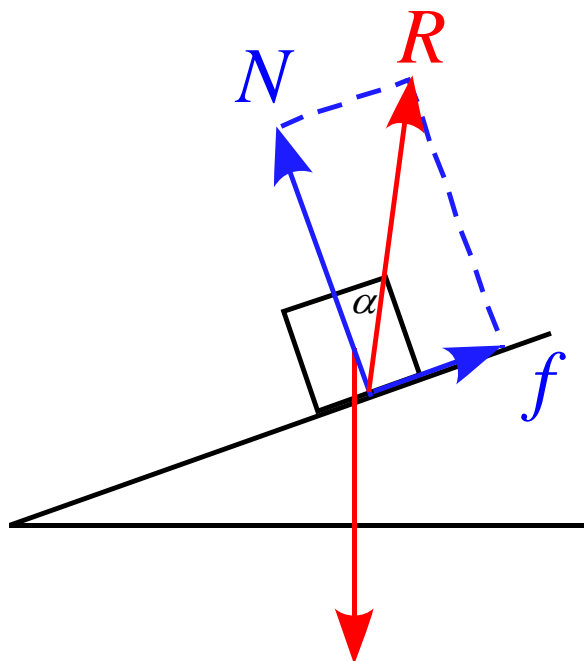
重力  $mg$  を軸に沿って分解すると



斜面の角度  $\theta$  から  
 $mg$  を分解します



抗力  $R$  を軸に沿って分解すると

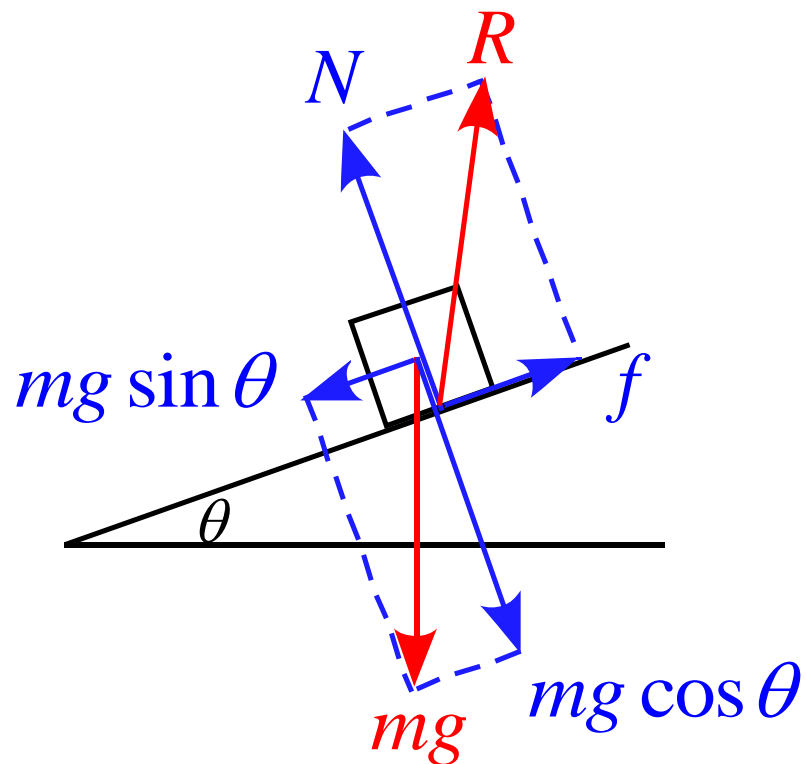


接触面から受ける抗力は

面に垂直な成分:  $N$

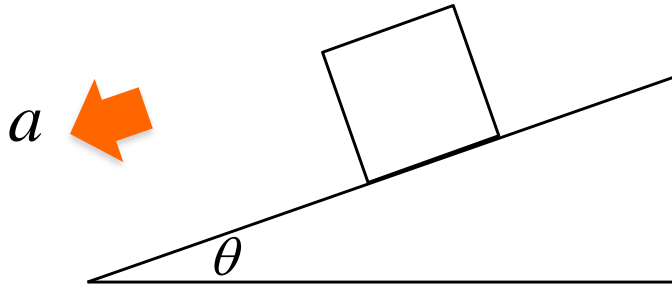
面に平行な成分:  $f$

の2つとなります。



## 2. (2), 8. 斜면을滑り降りる物体

・作図は丁寧に！



1. 図に作用する力を書き込む
2. 軸の設定を確認する

運動の方向に合わせたほうが都合が良い

斜面に平行に  
斜面に垂直に

軸と違う方向を向いている力は  
分解して軸にそろえる

何はともあれ、運動方程式

$$ma = F$$

3. 初期条件を書き出す

軸ごとに運動方程式を立てる

$$ma_x = \boxed{\phantom{000}}$$

$$ma_y = \boxed{\phantom{000}}$$

注) 向き、正負が重要！

次にそれぞれの条件を適用する

$$f = \mu_k N \rightarrow ma_x = \boxed{\phantom{000000}}$$

斜面から飛び出ない  $\rightarrow a_y = 0$

$$m \cdot 0 = \boxed{\phantom{000000}}$$

$$N = mg \cos \theta$$

$$ma_x = \boxed{\phantom{000000}}$$

問題文で使用されている文字に合わせると

$$ma = \boxed{\phantom{000000}}$$

となる

等加速度運動を示す



$a =$



これが時間に依らないことを  
示せばよい

$a =$

$g, \mu_k, \theta$  は定数なので  $a$  は時間に依らず一定である。

従って、この運動は等加速度運動である。

摩擦力がした仕事

運動方程式を見ると

$$ma = mg \sin \theta - \mu_k mg \cos \theta$$



摩擦力

両辺を  $x$  で積分すると

仕事とエネルギーの関係

が導かれる。

従って、

$$m \frac{dv}{dt} = mg \sin \theta - \mu_k mg \cos \theta$$

$$\int m \frac{dv}{dt} dx = \int (mg \sin \theta - \mu_k mg \cos \theta) dx$$

$$\int m \frac{dv}{dt} v dt = \int (mg \sin \theta - \mu_k mg \cos \theta) dx$$

$$\int \frac{d}{dt} \left( \frac{1}{2} m v^2 \right) dt = \int (m g \sin \theta - \mu_k m g \cos \theta) dx$$

ここで、 $t = 0, x = 0, v = v_0$  から  $t = t_1, x = L, v = v$  まで動いたとすると

$$\frac{1}{2}mv^2 - \frac{1}{2}mv_0^2 = (mg \sin \theta - \underbrace{\mu_k mg \cos \theta}_{\text{friction}})L$$

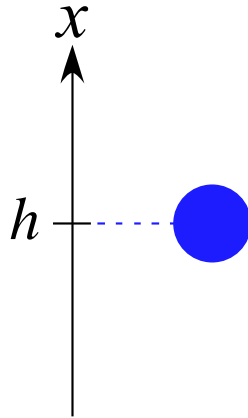
## 摩擦力による仕事

従って、摩擦力がした仕事は

$$W_{\text{摩}} =$$

となる。

## 6. 自由落下



・作図は丁寧に！

問題で軸の設定はどうなっているか？



問題で設定されていないならば、  
自分の都合が良いように設定する

この問題では、上向きが正に  
軸が設定されている

何はともあれ、運動方程式

$$ma = F$$

1. とりあえず左辺に  $ma$  と書く
2. 物体に作用している力を軸に合わせて右辺に書き加える

$$ma =$$

注) 向き、正負が重要！

この運動方程式  $x$  で積分し、エネルギー保存則を導く

$$ma = -mg$$

$$m \frac{dv}{dt} = -mg$$

$$\int m \frac{dv}{dt} dx = \int (-mg) dx$$

$$\int m \frac{dv}{dt} v dt = \int (-mg) dx$$

$$\int \frac{d}{dt} \left( \frac{1}{2} mv^2 \right) dt = \int (-mg) dx$$

$$\frac{1}{2} mv^2 = \boxed{\phantom{000000}}$$

$$\frac{1}{2} mv^2 + mgx = C$$

となり、運動エネルギーと  
位置エネルギーの和が一定の値に

なることがわかる。

ここで、初期条件を考えると

$$x(0) = h, v(0) = 0$$

であるから

$$E(0) = \frac{1}{2} mv(0)^2 + mgx(0) = C$$

$$\frac{1}{2} m \cdot 0^2 + mgh = C$$

$$mgh = C$$

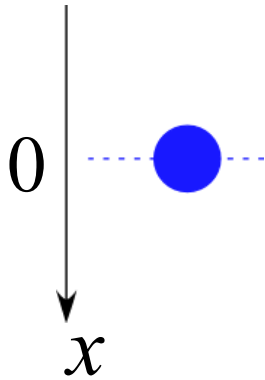
従って

$$E(t) = \frac{1}{2} mv(t)^2 + mgx(t) = \boxed{\phantom{000000}}$$

となる。

## 7. 雨滴の落下

・作図は丁寧に！



### 1. 図に作用する力を書き込む

- ・場の力  $\cdots mg$
- ・接触力  $\cdots kv$  (空気抵抗)
- ・慣性力  $\cdots$  無し

### 2. 軸の設定を確認する

何はともあれ、運動方程式

問題で設定されている ( 下向き正 )

$$ma = F$$

1. とりあえず左辺に  $ma$  と書く
2. 物体に作用している力を軸に合わせて右辺に書き加える

$$ma =$$

注) 向き、正負が重要！

この式から  $v(t), x(t)$  を求めることになる



式変形すると

$$\frac{dv}{dt} = g - \frac{k}{m}v$$

(この微分方程式の解き方は数学の授業で)

この微分方程式を解くと

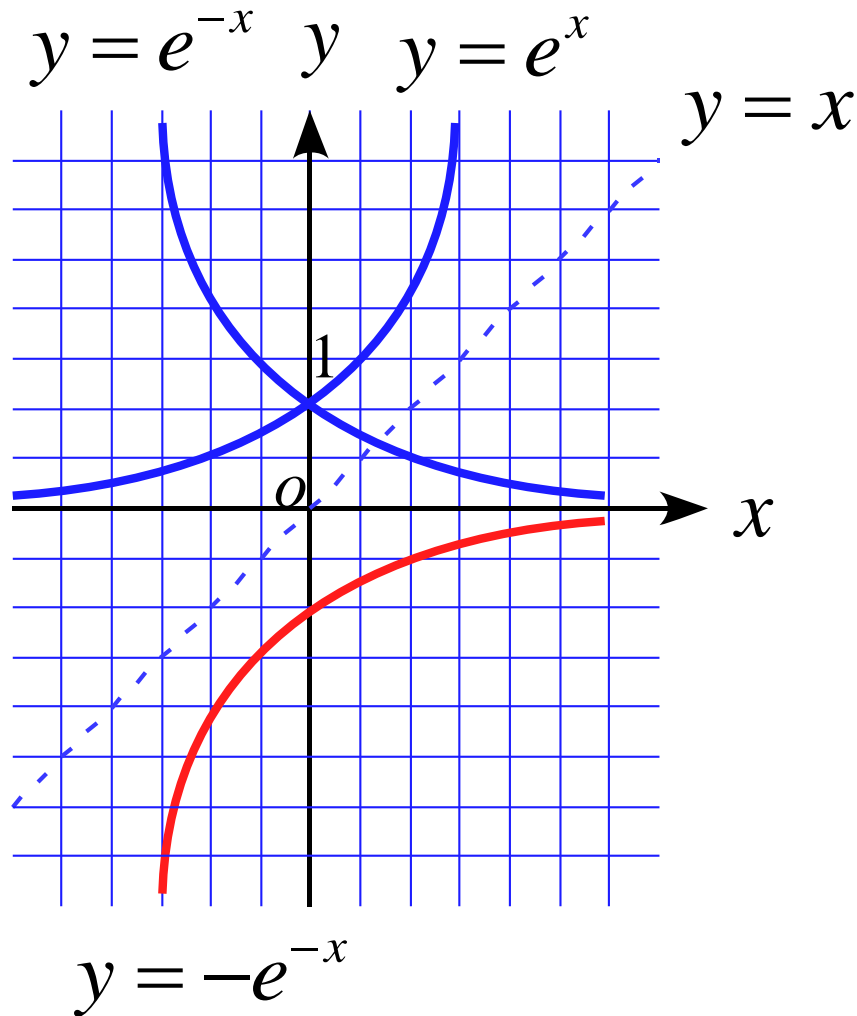
$$v(t) = \frac{mg}{k} \left( 1 - e^{-\frac{k}{m}t} \right)$$

この式を見てみると

$$v(t) = \frac{mg}{k} - \frac{mg}{k} e^{-\frac{k}{m}t}$$

ざっくりみると  のグラフ

であることがわかる



$t = 0$  のとき

$$v(0) = \frac{mg}{k} \left( 1 - e^{-\frac{k}{m} \cdot 0} \right) = \boxed{\phantom{00}} = \boxed{\phantom{00}}$$

$t = \infty$  のとき

$$v(\infty) = \frac{mg}{k} \left( 1 - e^{-\frac{k}{m} \cdot \infty} \right) = \boxed{\phantom{00}} = \boxed{\phantom{00}}$$

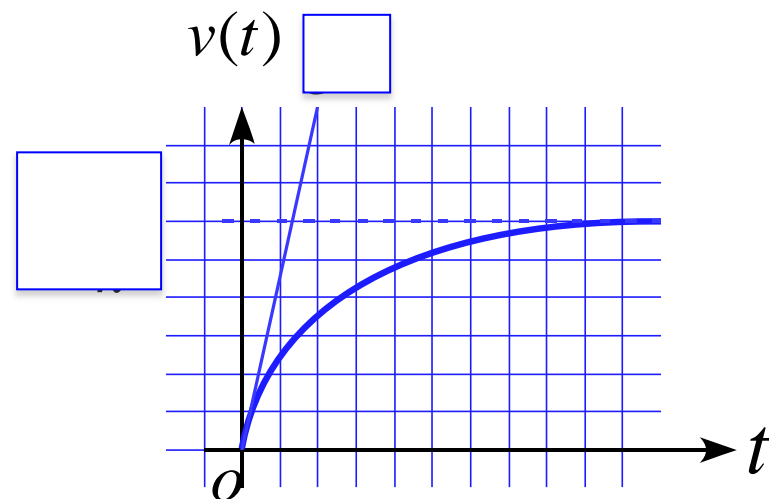
$t = 0$  のときの傾きは

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} v(t) &= \frac{d}{dt} \left[ \frac{mg}{k} - \frac{mg}{k} e^{-\frac{k}{m} t} \right] \\ &= -\frac{mg}{k} \left( -\frac{k}{m} \right) e^{-\frac{k}{m} t} \end{aligned}$$

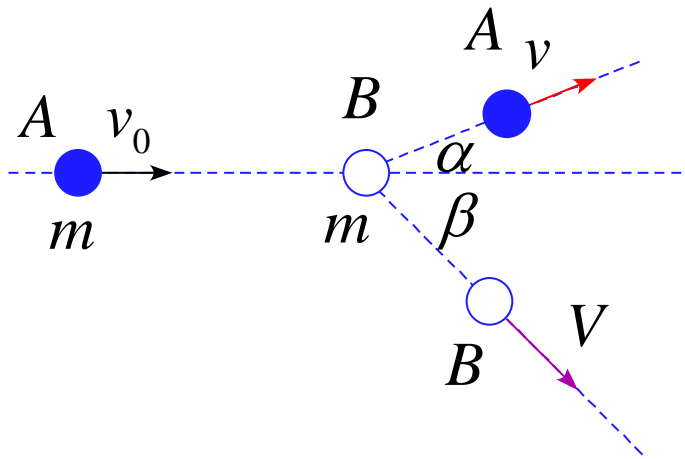
$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} v(0) &= -\frac{mg}{k} \left( -\frac{k}{m} \right) e^{-\frac{k}{m} \cdot 0} = \boxed{\phantom{00}} \\ &= \boxed{\phantom{00}} \end{aligned}$$

グラフを書く時のpoint

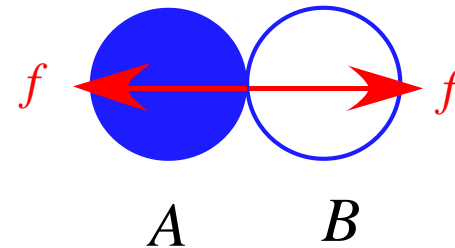
- ・ 始点  $t = 0$
- ・ 終点  $t = \infty$
- ・ 概形
- ・ 特殊な点



## 9. 斜衝突



衝突した瞬間



何はともあれ、運動方程式  
衝突した瞬間の運動方程式は

$$m \frac{d\vec{v}_A}{dt} = -\vec{f}$$

$$m \frac{d\vec{v}_B}{dt} = \vec{f}$$

である

2式の和を取ると

$$m \frac{d\vec{v}_A}{dt} + m \frac{d\vec{v}_B}{dt} = \vec{0}$$

$$\frac{d}{dt} (m\vec{v}_A + m\vec{v}_B) = \vec{0}$$

となり、衝突の前後で運動量の和は  
変化しないことが判る

衝突前の速度を  $\vec{v}_A, \vec{v}_B$  衝突後の速度を  $\vec{v}'_A, \vec{v}'_B$  と表すと

$$m\vec{v}_A + m\vec{v}_B = m\vec{v}'_A + m\vec{v}'_B$$

問題に合わせて

$$\boxed{\phantom{0}} = \boxed{\phantom{0}}$$

$$\vec{v}_0 = \boxed{\phantom{0}}$$

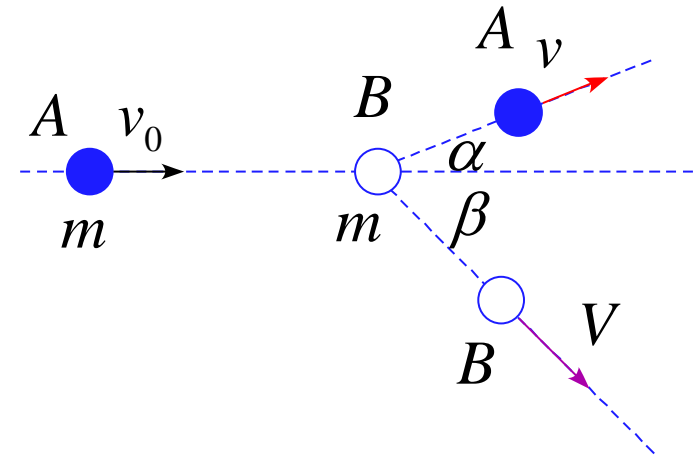
と表せる

この衝突は弾性衝突であるので  
エネルギー保存も成立する

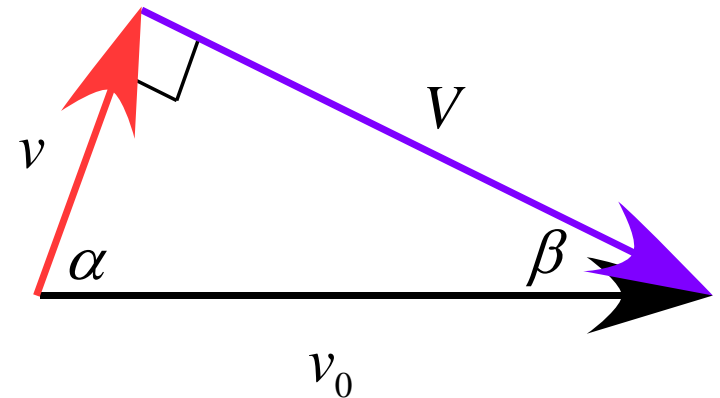
$$\boxed{\phantom{0}} = \boxed{\phantom{0}}$$

$$v_0^2 = \boxed{\phantom{0}}$$

である



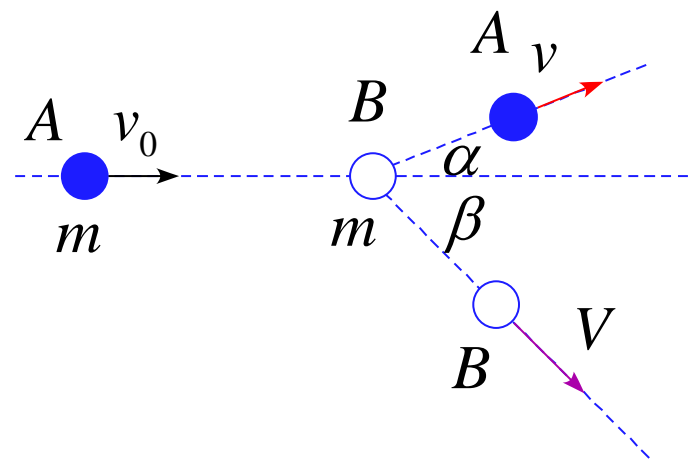
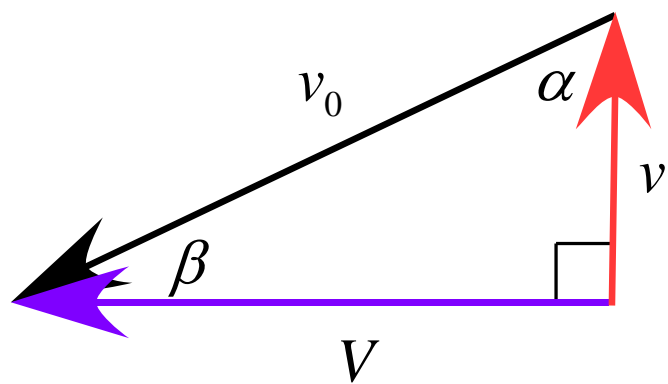
この2つの条件を満たすように図示すると



従って、なす角の和は

$$\alpha + \beta = \boxed{\phantom{0}}$$

衝突後の速度の比は図より



$$v = \boxed{\phantom{000000}}$$

$$V = \boxed{\phantom{000000}}$$

$$\frac{v}{V} = \boxed{\phantom{000000}} = \boxed{\phantom{000000}}$$

となる

### 3., 10. 力のモーメント

回転の運動方程式

$$\frac{d}{dt} \underbrace{(\vec{r} \times m\vec{v})}_{\vec{L}} = \underbrace{\vec{r} \times \vec{F}}_{\vec{N}}$$

力のモーメントは

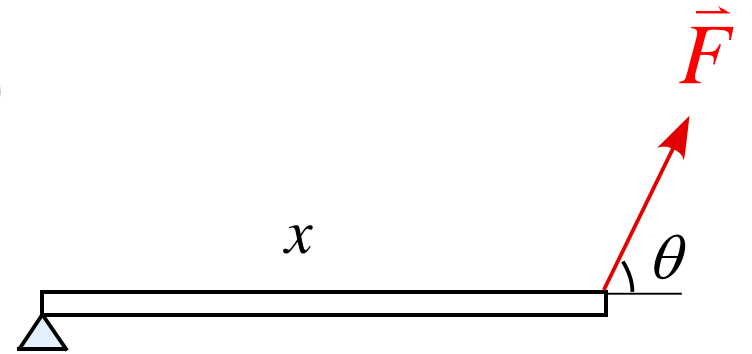
$$\vec{N} = \vec{r} \times \vec{F}$$

で求めることができる

ベクトルの外積

$$\vec{r} \times \vec{F} = \begin{pmatrix} r_x \\ r_y \\ r_z \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} F_x \\ F_y \\ F_z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} r_y F_z - r_z F_y \\ r_z F_x - r_x F_z \\ r_x F_y - r_y F_x \end{pmatrix}$$

(1)



$$\vec{r} = \begin{pmatrix} x \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$\vec{F} = \begin{pmatrix} F \cos \theta \\ F \sin \theta \\ 0 \end{pmatrix}$$

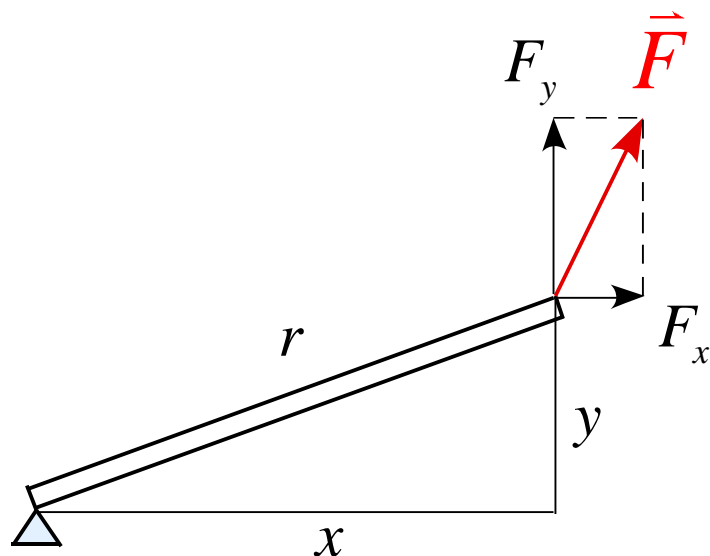
2つのベクトルの外積は

$$\vec{N} = \vec{r} \times \vec{F} = \begin{pmatrix} x \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} F \cos \theta \\ F \sin \theta \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \phantom{0} \\ \phantom{0} \\ \phantom{0} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \phantom{0} \end{pmatrix}$$

このベクトルの大きさは

$$|\vec{N}| = \sqrt{0^2 + 0^2 + (\phantom{0})^2}$$
$$= \phantom{0}$$

(2)



$$\vec{r} = \begin{pmatrix} x \\ y \\ 0 \end{pmatrix} \quad \vec{F} = \begin{pmatrix} F_x \\ F_y \\ 0 \end{pmatrix}$$

2つのベクトルの外積は

$$\vec{N} = \vec{r} \times \vec{F} = \begin{pmatrix} x \\ y \\ 0 \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} F_x \\ F_y \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \phantom{0} \\ \phantom{0} \\ \phantom{0} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \phantom{0} \\ \phantom{0} \\ \phantom{0} \end{pmatrix}$$

このベクトルの大きさは

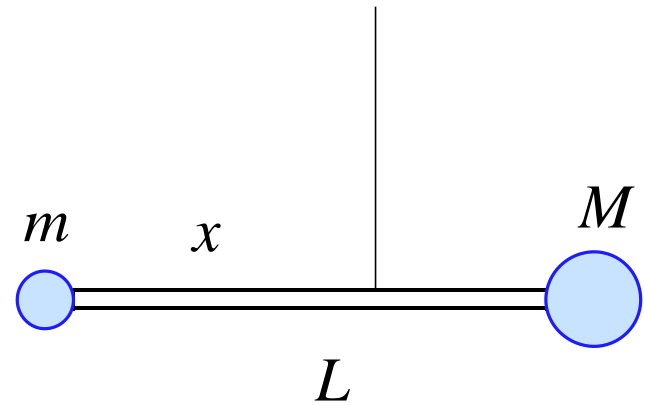
$$|\vec{N}| = \sqrt{0^2 + 0^2 + (\phantom{0})^2}$$
$$= \phantom{0}$$



棒が回転しない条件

回転の運動方程式

$$\frac{d}{dt} \underbrace{(\vec{r} \times m\vec{v})}_{\vec{L}} = \underbrace{\vec{r} \times \vec{F}}_{\vec{N}}$$



力のモーメントと角運動量の関係を導く

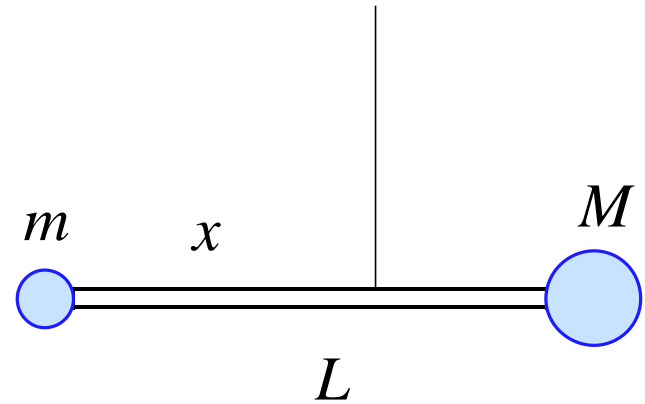
左側の物体について

$$\vec{r} = \begin{pmatrix} -x \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \quad \vec{F} = \begin{pmatrix} 0 \\ -mg \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$\vec{N}_1 = \vec{r} \times \vec{F} = \begin{pmatrix} -x \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} 0 \\ -mg \\ 0 \end{pmatrix} = \left[ \begin{array}{|c|} \hline \phantom{0} \\ \hline \end{array} \right] = \left[ \begin{array}{|c|} \hline \phantom{0} \\ \hline \end{array} \right]$$

右側の物体について

$$\vec{r} = \begin{pmatrix} L-x \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \quad \vec{F} = \begin{pmatrix} 0 \\ -Mg \\ 0 \end{pmatrix}$$



$$\vec{N}_2 = \vec{r} \times \vec{F} = \begin{pmatrix} L-x \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} 0 \\ -Mg \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \phantom{0} \\ \phantom{0} \\ \phantom{0} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \phantom{0} \\ \phantom{0} \\ \phantom{0} \end{pmatrix}$$

従って、回転の運動方程式は

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{N}_1 + \vec{N}_2 = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ \phantom{0} \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ \phantom{0} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ \phantom{0} \end{pmatrix}$$

成分で表示すると

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \begin{pmatrix} \frac{dL_x}{dt} \\ \frac{dL_y}{dt} \\ \frac{dL_z}{dt} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ \boxed{\phantom{0}} \end{pmatrix}$$

角運動量の時間変化が  $\frac{d\vec{L}}{dt} = 0$  であれば棒は回転しない  
即ち、

$$\frac{dL_z}{dt} = \boxed{\phantom{0}} = 0$$

であればよい

従って、

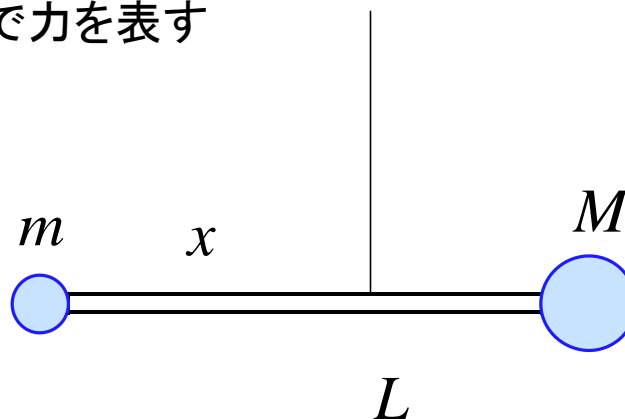
$$\frac{dL_z}{dt} = \boxed{\phantom{0}} = 0$$

$$\boxed{\phantom{0}} = 0$$

$$(\boxed{\phantom{0}})x = \boxed{\phantom{0}}$$

$$x = \boxed{\phantom{0}}$$

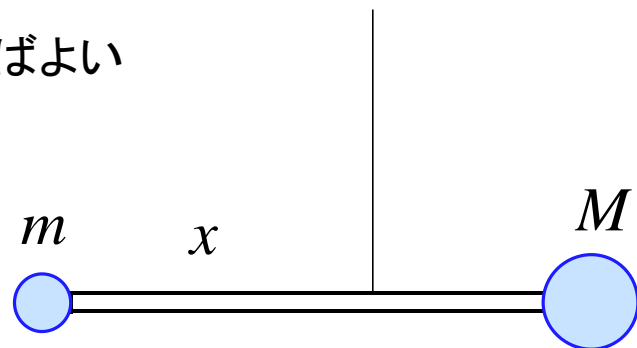
棒の質量を考える  $\Rightarrow$  棒の重心で力を表す



全問に棒の重心に作用する力のモーメントを追加すればよい

棒のについて

$$\vec{r} = \begin{pmatrix} -\left(x - \frac{L}{2}\right) \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \quad \vec{F} = \begin{pmatrix} 0 \\ -mg \\ 0 \end{pmatrix}$$



$$\vec{N}_3 = \vec{r} \times \vec{F} = \begin{pmatrix} -\left(x - \frac{L}{2}\right) \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} 0 \\ -mg \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \phantom{0} \\ \phantom{0} \\ \phantom{0} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \phantom{0} \end{pmatrix}$$

従って、回転の運動方程式は

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{N}_1 + \vec{N}_2 + \vec{N}_3 = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ \boxed{\phantom{00}} \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ \boxed{\phantom{0000}} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ \boxed{\phantom{000000}} \end{pmatrix}$$

[illegible]

となる

角運動量の時間変化が  $\frac{d\vec{L}}{dt} = 0$  であれば棒は回転しない  
即ち、

$$\frac{dL_z}{dt} = \boxed{\phantom{0}} = 0$$

であればよい  
計算をすると

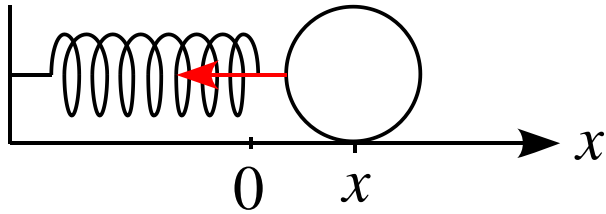
$$\boxed{\phantom{0}} = 0$$

$$\left( \boxed{\phantom{0}} \right) x = \boxed{\phantom{0}}$$

$$x = \boxed{\phantom{0}}$$

となる

#### 4., 5. 単振動



運動方程式は

$$ma = -kx$$

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

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

微分方程式  
を解くと

$$x(t) = A \sin(\omega t + \delta), \omega^2 = \frac{k}{m}$$

$A$ と $\delta$ は初期条件が決める

となる。

$\omega$ について

$$v = \frac{dx}{dt} = A\omega \cos(\omega t + \delta)$$

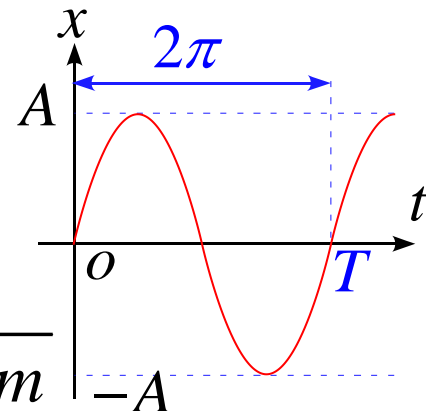
$$a = \frac{d^2 x}{dt^2} = -A\omega^2 \sin(\omega t + \delta)$$

$$\frac{d^2 x}{dt^2} = -\frac{k}{m} A \sin(\omega t + \delta)$$

周期  $T$  について

$$\omega T = 2\pi$$

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}}$$





初期条件から単振動の式を計算する

$$(1) \quad x(0) = 0, v(0) = v_0$$

$$(2) \quad x(0) = x_0, v(0) = v_0$$

単振動の一般解の式に初期条件を代入し

$$A, \phi \quad \text{or} \quad \alpha, \beta$$

を求める

$$(1) \quad x(0) = A \sin(\omega \cdot 0 + \phi) = 0$$

$$\boxed{\phantom{0}} = 0$$

$$\boxed{\phantom{0}} = 0$$

$$v(0) = A\omega \cos(\omega \cdot 0 + 0) = v_0$$

$$\boxed{\phantom{0}} = v_0$$

$$A = \boxed{\phantom{0}}$$

単振動の一般解

$$\begin{aligned} x(t) &= A \sin(\omega t + \phi) \\ &= \alpha \sin \omega t + \beta \cos \omega t \end{aligned}$$



$$\begin{aligned} v(t) &= \omega A \cos(\omega t + \phi) \\ &= \omega \alpha \cos \omega t - \omega \beta \sin \omega t \end{aligned}$$

$$x(t) = \boxed{\phantom{0}}$$

$$(2) \quad x(0) = x_0, v(0) = v_0$$

$$x(0) = \alpha \sin \omega \cdot 0 + \beta \cos \omega \cdot 0 = x_0$$

$$\boxed{\phantom{0}} = x_0$$

$$v(0) = \omega \alpha \cos \omega \cdot 0 - \omega \beta \sin \omega \cdot 0 = v_0$$

$$\boxed{\phantom{0}} = v_0$$

$$\alpha = \boxed{\phantom{0}}$$

従って

$$x(t) = \boxed{\phantom{0}}$$

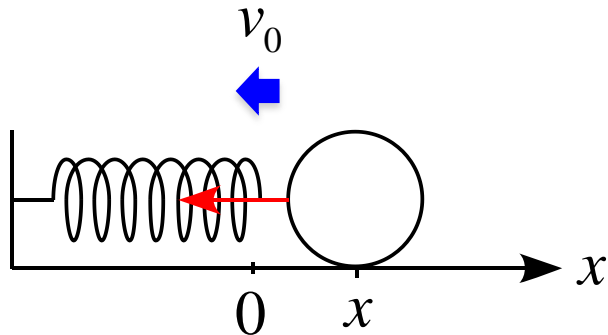
単振動の一般解

$$\begin{aligned} x(t) &= A \sin(\omega t + \phi) \\ &= \alpha \sin \omega t + \beta \cos \omega t \end{aligned}$$



$$\begin{aligned} v(t) &= \omega A \cos(\omega t + \phi) \\ &= \omega \alpha \cos \omega t - \omega \beta \sin \omega t \end{aligned}$$

## 単振動



運動方程式は

$$ma = -kx$$

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

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

微分方程式  
を解くと

$$x(t) = A \sin(\omega t + \delta), \omega^2 = \frac{k}{m}$$

このモデルの初期条件は

この条件を単振動の一般解に代入し、  
 $A, \phi$  を求める

$$x(0) = A \sin(\omega \cdot 0 + \delta) = 0$$

$$\boxed{\phantom{0}} = 0$$

$$\boxed{\phantom{0}} = 0$$

$$v(0) = \omega A \cos(\omega \cdot 0 + \delta) = -v_0$$

$$A = \boxed{\phantom{0}}$$

従って

$$x(t) = \boxed{\phantom{0}}$$

となる

問題で指定されている文字を用いると

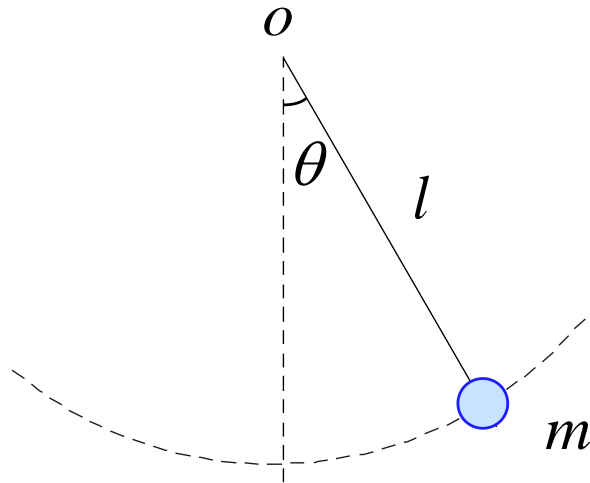
$$x(t) = \boxed{\phantom{0}} \sin \omega t = \boxed{\phantom{0}}$$

$$v(t) = \boxed{\phantom{0}} \cos \omega t =$$

$$a(t) = \boxed{\phantom{0}} \sin \omega t =$$

となる

## 2. (3) , 11. 12. 13. 単振り子～円運動



・作図は丁寧に！

### 1. 図に作用する力を書き込む

- ・場の力・・・  $mg$
- ・接触力・・・  $S$  (糸の張力)
- ・慣性力・・・ 無し

### 2. 軸の設定を確認する

問題で設定されている ( 極座標 )

何はともあれ、運動方程式

$$ma_r = \boxed{\phantom{000000}}$$

$$ma_\theta = \boxed{\phantom{000000}}$$

$a_r, a_\theta$

に代入



$$m \left[ \frac{d^2 r}{dt^2} - r \left( \frac{d\theta}{dt} \right)^2 \right] = \boxed{\phantom{000000}}$$

$$m \left[ 2 \frac{dr}{dt} \frac{d\theta}{dt} + r \frac{d^2 \theta}{dt^2} \right] = \boxed{\phantom{000000}}$$

運動方程式の  $\theta$  方向の式に着目

$$m \left[ 2 \frac{dr}{dt} \frac{d\theta}{dt} + r \frac{d^2\theta}{dt^2} \right] = \boxed{\phantom{000000}}$$

一般的な極座標表示 (速度)

$$v_r = \frac{dr}{dt} \quad v_\theta = r \frac{d\theta}{dt}$$

糸の長さは  $r = l$  (一定) なので  $\frac{dr}{dt} = 0$

$$ml \frac{d^2\theta}{dt^2} = \boxed{\phantom{000000}}$$

さらに、極座標表示において  $\theta$  方向の速度は一般的に

$$v_\theta = r \frac{d\theta}{dt}$$

であるから

$$\frac{d\theta}{dt} = \frac{v_\theta}{l}$$

$$\frac{d^2\theta}{dt^2} = \boxed{\phantom{000000}}$$

と表される。

ここで両辺に  $v_\theta = l \frac{d\theta}{dt}$  をかけると

$$ml \frac{d^2\theta}{dt^2} v_\theta = -mg \sin \theta l \frac{d\theta}{dt}$$

$$ml \frac{1}{l} \frac{dv_\theta}{dt} v_\theta = -mgl \sin \theta \frac{d\theta}{dt}$$

$$mv_\theta \frac{dv_\theta}{dt} = -mgl \sin \theta \frac{d\theta}{dt}$$

$$\frac{d}{dt} \left( \boxed{\phantom{mv_\theta^2}} \right) = \frac{d}{dt} \left( \boxed{\phantom{-2mgl \cos \theta}} \right)$$

$$\frac{d}{dt} \left( \boxed{\phantom{mv_\theta^2 - 2mgl \cos \theta}} \right) = 0$$

となる。

代入

$$\frac{d^2\theta}{dt^2} = \frac{1}{l} \frac{dv_\theta}{dt}$$

従って、この運動においてエネルギーが保存することがわかる。

$$\frac{d}{dt} \left[ \frac{1}{2} m v_{\theta}^2 + (-mgl \cos \theta) \right] = 0$$

運動エネルギー

位置エネルギー

ここで、この式において、最下点を基準にするため  を加えると

$$\frac{d}{dt} \left[ \text{ } \right] = 0$$

$$\frac{d}{dt} \left[ \text{ } \right] = 0$$

と表される。

