

前回 (2002/12/13) の quiz の略解

$z_1 = 1 + \sqrt{3}i$, $z_2 = e^{2 + \frac{\pi}{6}i}$ に対して,

$$|z_1| = \sqrt{1^2 + (\sqrt{3})^2} = 2. \quad (227)$$

$$\arg z_1 = \arctan \frac{\sqrt{3}}{1} = \frac{\pi}{3}. \quad (228)$$

$$z_2 = e^2 e^{\frac{\pi}{6}i} = e^2 \left(\cos \frac{\pi}{6} + i \sin \frac{\pi}{6} \right) = \frac{\sqrt{3}e^2}{2} + i \cdot \frac{e^2}{2}. \quad (229)$$

前回 (2002/12/13) の quiz の略解

$$\frac{d^2x}{dt^2}(t) + 2 \cdot \frac{dx}{dt}(t) + 10 \cdot x(t) = 0. \quad (230)$$

$$x(0) = 2, \frac{dx}{dt}(0) = -8. \quad (231)$$

(230) の解をみつけるため, $x(t) = e^{\lambda t}$ を代入してみる.

$$(\lambda^2 + 2\lambda + 10)e^{\lambda t} = 0. \quad (232)$$

$e^{\lambda t}$ より, $\lambda^2 + 2\lambda + 10 = 0$ であり, $\lambda = -1 \pm \sqrt{1^2 - 10} = -1 \pm 3i$. よって, (230) の解は, C_1, C_2 を任意の定数として,

$$x(t) = C_1 e^{(-1+3i)t} + C_2 e^{(-1-3i)t}. \quad (233)$$

次に初期条件 (231) を考える. (233) を代入して,

$$x(0) = 2 = C_1 + C_2. \quad (234)$$

$$\frac{dx}{dt}(0) = -8 = (-1 + 3i)C_1 + (-1 - 3i)C_2. \quad (235)$$

この連立方程式を解いて, $C_1 = 1 + i, C_2 = 1 - i$. これを (233) に代入し,

$$\begin{aligned} x(t) &= e^{-t} [(1 + i)(\cos 3t + i \sin 3t) + (1 - i)(\cos(-3t) + i \sin(-3t))] \\ &= \dots = 2e^{-t}(\cos 3t - \sin 3t). \end{aligned}$$

冬のプチテスト略解の訂正

ごめんなさい...

なお, 略解は 1-508 前引き出しで配布しています.

2(3)

$$\begin{aligned}(z_2)^{-10} &= \left(\sqrt{2} e^{-\frac{1}{4} \pi i} \right)^{-10} = \frac{1}{2^5} e^{\frac{10}{4} \pi i} \\ &= \frac{1}{32} \cdot e^{+2\pi i} \cdot e^{\frac{2}{4} \pi i} = \frac{i}{32}.\end{aligned}\tag{236}$$

3(2) 移動した距離は,

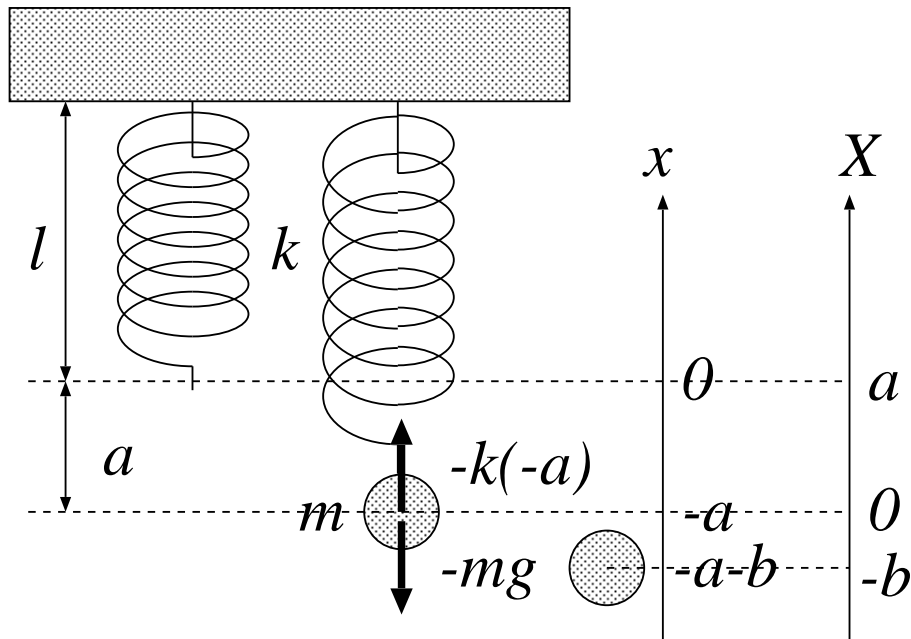
$$|x(T) - x(0)| = \frac{V^2}{2g(\sin \theta + \mu' \cos \theta)}.\tag{237}$$

11 単振動の応用

自然長 l , ばね定数 k , 質量の無視できるばねを重力 (重力加速度 g) のもとで天井から鉛直方向につるす.

質量 = 0 なので, ばねの下端は, 天井から自然長だけ離れる. 下端を原点として, 上向きを正に x 座標をとる.

ここで, 質量 m の物体をばねに取りつける.



物体の運動方程式は,

$$m \frac{d^2 x}{dt^2}(t) = -kx(t) - mg. \quad (238)$$

ばねがのびて物体が静止したときの位置は?

ばねが a だけのびたとすると, 物体の位置は $x = -a$. このときに, 静止している, つまり加速度が 0 だから,

69

(239)

さらに b だけ引っ張って静かに離れたときの運動は?

運動方程式 $m \frac{d^2 x}{dt^2}(t) = -kx(t) - mg. \quad (240)$

初期条件 $x(0) = -a - b, \quad \frac{dx}{dt}(0) = 0. \quad (241)$

単振動だから, $x(t) = e^{\lambda t}$ において (240) の解を探してみよう (?)

$$\frac{d^2 x}{dt^2}(t) + \frac{k}{m}x(t) + g = 0. \quad (242)$$

$$\left(\lambda^2 + \frac{k}{m} \right) e^{\lambda t} + g = 0. \quad (243)$$

$\lambda = \pm \sqrt{\frac{k}{m}}i$ ではない!!

$x(t) = e^{\lambda t}$ という形の解はない.

うまい方法

x 座標の原点を, $x = -a$ に変更したものを考える. この座標を X とかくことにしよう: $x = X - a$.

時刻 t での物体の位置を $X(t)$ と書くと,

$$\text{運動方程式} \quad m \frac{d^2 X}{dt^2}(t) = -k(X(t) - a) - mg. \quad (244)$$

$$\text{初期条件} \quad X(0) - a = -a - b, \quad \frac{dX}{dt}(0) = 0. \quad (245)$$

すなわち,

$$m \frac{d^2 X}{dt^2}(t) = -k \left(X(t) - \frac{mg}{k} \right) - mg. \quad (246)$$

$$\text{整理して} \quad \frac{d^2 X}{dt^2}(t) + \frac{k}{m} X(t) = 0. \quad (247)$$

$$X(0) = -b, \quad \frac{dX}{dt}(0) = 0. \quad (248)$$

この $X(t)$ について $X(t) = e^{\lambda t}$ とおいてみると,

$$\left(\lambda^2 + \frac{k}{m}\right) e^{\lambda t} = 0 \quad \text{よって } \lambda = \pm i \sqrt{\frac{k}{m}} \quad (249)$$

よって,

$$X(t) = C_1 e^{+i\sqrt{\frac{k}{m}}t} + C_2 e^{-i\sqrt{\frac{k}{m}}t} \quad (250)$$

は解. 初期条件より, $C_1 = C_2 = -b/2$. よって,

$$X(t) = -\frac{b}{2} \left(e^{+i\sqrt{\frac{k}{m}}t} + e^{-i\sqrt{\frac{k}{m}}t} \right) = -b \cdot \cos \left(\sqrt{\frac{k}{m}}t \right) \quad (251)$$

きょうの教訓: うまい座標系 (原点) をとるとうまくいく

もう少し堅実な人のための方法

$$\frac{d^2 x}{dt^2}(t) + \frac{k}{m}x(t) + g = 0 \quad (252)$$

元凶は左辺の g . これを, $x(t)$ に取り込んで,

$$\frac{d^2 x}{dt^2}(t) + \frac{k}{m} \left(x(t) + \frac{mg}{k} \right) = 0 \quad (253)$$

として, $\left(x(t) + \frac{mg}{k} \right)$ をかたまりだと思おう.

第 1 項 $\frac{d^2 x}{dt^2}(t)$ は, このかたまりでかけてない. しかし, 運良く

$$\frac{d^2}{dt^2} \left(x(t) + \frac{mg}{k} \right) = \frac{d^2 x}{dt^2}(t) \quad (254)$$

なので,

$$\frac{d^2}{dt^2} \left(x(t) + \frac{mg}{k} \right) + \frac{k}{m} \left(x(t) + \frac{mg}{k} \right) = 0 \quad (255)$$

とかける. そこで,

$$x(t) + \frac{mg}{k} = e^{\lambda t} \quad (256)$$

という解を探せばよい. あるいは

$$X(t) = x(t) + \frac{mg}{k} = x(t) + a \quad (257)$$

のように新しい変数を用いて

$$\frac{d^2 X}{dt^2}(t) + \frac{k}{m}X(t) = 0 \quad (258)$$

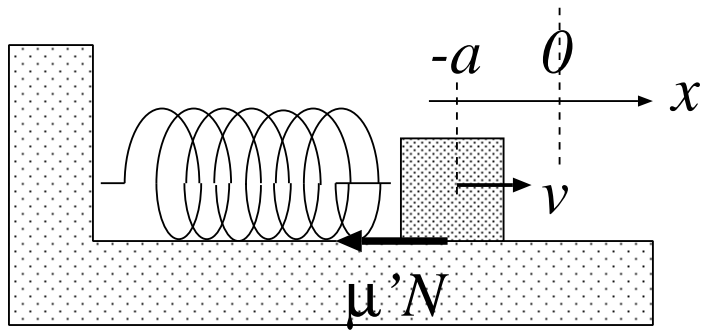
を解けばよい.

例題 20 質量 m の物体が, ばね定数 k のばねにつながれて, 水平面上に置かれている. 重力加速度を g とする.

面と物体の間の動摩擦係数を μ' とする. 面と物体の間の静止摩擦力は考えない.

ばねを自然長から $a(> 0)$ だけ押し縮めて静かに手を離した. 自然長の位置を原点, 右向きに正に x 軸をとる.

ばねがのびて物体がいったん静止するまでの運動を求めよう.



70

quiz 次の微分方程式を解こう。積分定数は決定しなくてよい。

$$\frac{d^2x}{dt^2}(t) + 4x(t) + 8 = 0 \quad (259)$$

$$\frac{d^2x}{dt^2}(t) + 5\frac{dx}{dt}(t) + 4x(t) + 8 = 0 \quad (260)$$

12 減衰振動と過減衰

12.1 ばねと空気抵抗の復習

ばね定数 k のばねの力 $-kx(t)$ と、速度に比例する空気抵抗 $-\gamma \frac{dx}{dt}(t)$ とがある場合を考えよう ($k, \gamma > 0$)

$$m \frac{d^2 x}{dt^2}(t) = -k \cdot x(t) - \gamma \cdot \frac{dx}{dt}(t). \quad (261)$$

$$\iff m \frac{d^2 x}{dt^2}(t) + \gamma \cdot \frac{dx}{dt}(t) + k \cdot x(t) = 0. \quad (262)$$

一般に,

$$a \cdot \frac{d^2 x}{dt^2}(t) + b \cdot \frac{dx}{dt}(t) + c \cdot x(t) = 0. \quad (a, b \text{ は定数}) \quad (263)$$

というタイプの微分方程式を解くには、 $x(t) = e^{\lambda t}$ とおいて λ をきめるのだった。

12.2 特性方程式と解の分類

$$a \cdot \frac{d^2 x}{dt^2}(t) + b \cdot \frac{dx}{dt}(t) + c \cdot x(t) = 0. \quad (b, c \text{ は定数}) \quad (264)$$

という微分方程式は, a, b, c の値に応じて異なるタイプの解を持つ.

$x(t) = e^{\lambda t}$ とおいて代入.

$$(a\lambda^2 + b\lambda + c)e^{\lambda t} = 0 \quad (265)$$

$$a\lambda^2 + b\lambda + c = 0 \quad (266)$$

これは λ をきめる 2 次方程式. 71 という.

72

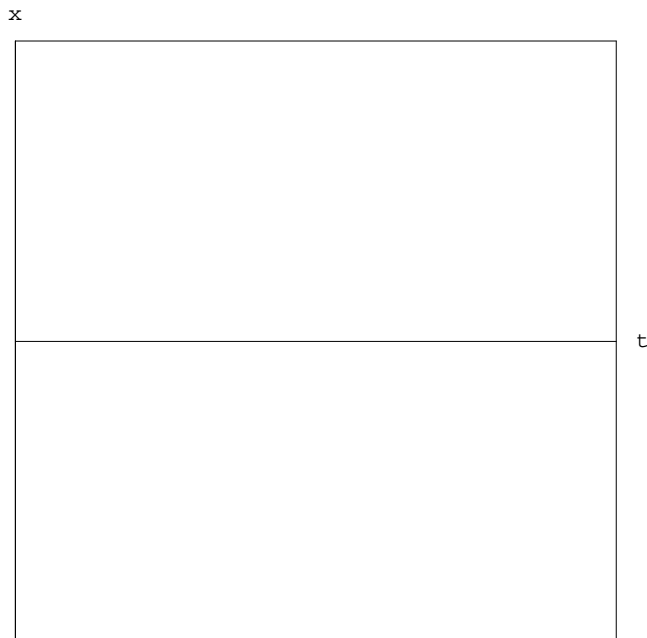
$$D = b^2 - 4ac. \quad (267)$$

解は, D の値によって分類される.

$$D > 0 \text{ のとき } D = b^2 - 4ac > 0 \Leftrightarrow 2\sqrt{mk} < \gamma. \quad 73$$

$$2 \text{ 実根. } \lambda = \frac{-b \pm \sqrt{b^2 - 4ac}}{2} = \frac{-\gamma \pm \sqrt{\gamma^2 - mk}}{2} = \alpha, \beta.$$

$$x(t) = C_1 e^{\alpha t} + C_2 e^{\beta t}. \quad (268)$$

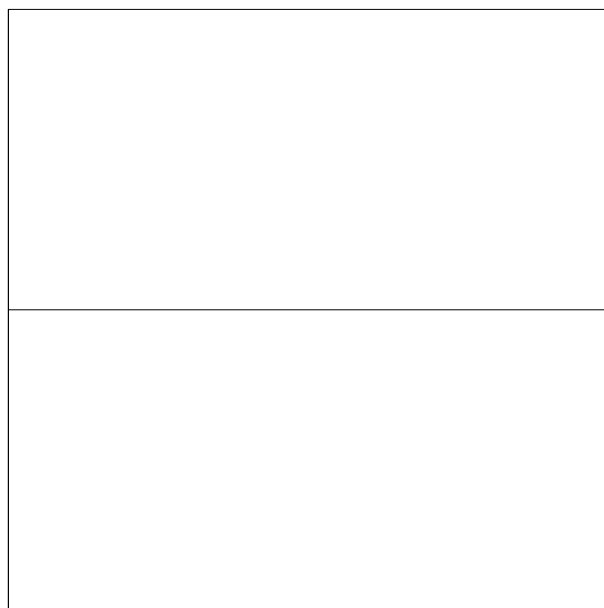


$$D < 0 \text{ のとき } D = b^2 - 4ac < 0 \Leftrightarrow \gamma < 2\sqrt{mk} \quad 74$$

互いに複素共役な 2 複素根. $\lambda = \frac{-b \pm i\sqrt{4ac - b^2}}{2} = \frac{-\gamma \pm i\sqrt{mk - \gamma^2}}{2} = \mu \pm i\omega.$

$$\begin{aligned} x(t) &= C_1 e^{(\mu + i\omega)t} + C_2 e^{(\mu - i\omega)t} = e^{\mu t} (C_1 e^{i\omega t} + C_2 e^{-i\omega t}) \\ &= e^{\mu t} ((C_1 + C_2) \cos \omega t + i(C_1 - C_2) \sin \omega t) \\ &= e^{\mu t} (D_1 \cos \omega t + D_2 \sin \omega t) \end{aligned} \quad (269)$$

x



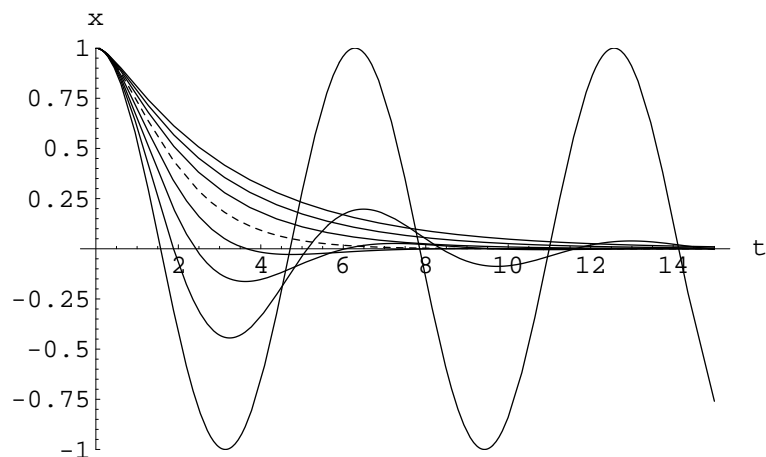
t

$D = 0$ のとき

重根.

過減衰と減衰振動の境目.

来年数理モデル基礎 I でやります. 臨界制動といいます.



単振動 $\iff \gamma = 0 \iff D = -mk < 0$.

減衰振動の中の特別な場合 (減衰しない場合)

quiz

微分方程式

$$\frac{d^2x}{dt^2}(t) + 2\frac{dx}{dt}(t) + c \cdot x(t) = 0, \quad x(0) = 0, \frac{dx}{dt}(0) = 2. \quad (270)$$

を考える.

1. $c = 5$ のとき, 解のグラフを描こう.
2. 過減衰となる c の範囲を求めよう.