

波動方程式の固有モード

樋口さぶろお

龍谷大学理工学部数理情報学科

現象の数学 B L11(2011-12-20 Tue)

今日の目標

- ① 直観で波動方程式の解の時間発展を予想できるようになる
- ② 波動方程式の固有モードが求められるようになる
- ③ 波動方程式の分散関係が説明できるようになる



<http://hig3.net>

Quiz 略解:固定端の連成振動

$$\textcircled{1} \text{ 波数 } p_1 = \frac{1\pi}{2+1}, p_2 = \frac{2\pi}{2+1}.$$

$$\text{固有周波数 } \omega_1 = 2\sqrt{\frac{k}{m}} \sin \frac{1}{2}p_1 = \sqrt{\frac{k}{m}}, \omega_2 = 2\sqrt{\frac{k}{m}} \sin \frac{1}{2}p_2 = \sqrt{\frac{3k}{m}}.$$

$$\text{固有ベクトル } \mathbf{v}_1 = \begin{pmatrix} \sin 1p_1 \\ \sin 2p_1 \end{pmatrix} = \frac{\sqrt{3}}{2} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}, \mathbf{v}_2 = \begin{pmatrix} \sin 1p_2 \\ \sin 2p_2 \end{pmatrix} = \frac{\sqrt{3}}{2} \begin{pmatrix} +1 \\ -1 \end{pmatrix}.$$

固有ベクトルは定数倍してもいいので、固有モード $\mathbf{g}^{(\ell)}(t, \theta_\ell)$ は以前に求めたものと同じになる。

$$\textcircled{2} \text{ 波数 } p_1 = \frac{1\pi}{3+1}, p_2 = \frac{2\pi}{3+1}, p_3 = \frac{3\pi}{3+1}.$$

$$\text{固有周波数 } \omega_1 = 2\sqrt{\frac{k}{m}} \sin \frac{1}{2}p_1 = 2\sqrt{\frac{k}{m}} \sin \frac{1}{8}\pi = \sqrt{\frac{(2-\sqrt{2})k}{m}}, \omega_2 =$$

$$2\sqrt{\frac{k}{m}} \sin \frac{1}{2}p_2 = 2\sqrt{\frac{k}{m}} \sin \frac{1}{4}\pi = \sqrt{\frac{2k}{m}}, \omega_3 = 2\sqrt{\frac{k}{m}} \sin \frac{1}{2}p_3 =$$

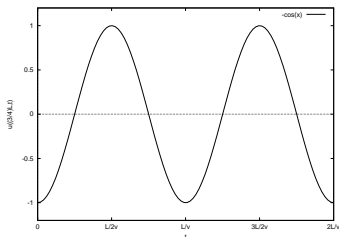
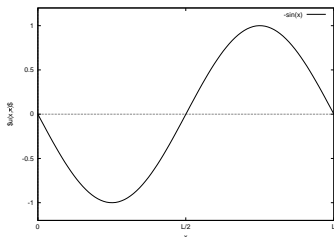
$$2\sqrt{\frac{k}{m}} \sin \frac{3}{8}\pi = \sqrt{\frac{(2+\sqrt{2})k}{m}}. \text{ ここでは半角公式を使って } \sin \frac{1}{8}\pi, \sin \frac{3}{8}\pi \text{ を求めたが、まあできなくても許せるかも。}$$

$$\text{固有ベクトル } \mathbf{v}_1 = \begin{pmatrix} \sin 1p_1 \\ \sin 2p_1 \\ \sin 3p_1 \end{pmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ \sqrt{2} \\ 1 \end{pmatrix}, \mathbf{v}_2 = \begin{pmatrix} \sin 1p_2 \\ \sin 2p_2 \\ \sin 3p_2 \end{pmatrix} = \frac{\sqrt{3}}{2} \begin{pmatrix} +1 \\ 0 \\ -1 \end{pmatrix}, \mathbf{v}_3 = \begin{pmatrix} \sin 1p_3 \\ \sin 2p_3 \\ \sin 3p_3 \end{pmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} +1 \\ -\sqrt{2} \\ +1 \end{pmatrix}.$$

固有ベクトルは定数倍してもいいので、固有モード $\mathbf{g}^{(\ell)}(t, \theta_\ell)$ は以前に求めたものと同じになる。

Quiz 略解:波動方程式

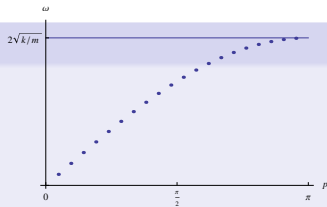
- ① $u(x, \frac{L}{2v}) = \sin(\frac{2\pi}{L}x) \cos \pi = -\sin(\frac{2\pi}{L}x)$
 ② $u(\frac{3}{4}L, t) = \sin(\frac{3\pi}{2}) \cos(\frac{2\pi v}{L}t) = -\cos(\frac{2\pi v}{L}t).$



- ③ $u(x, t) = \sin(\frac{2\pi}{L}x) \cos(\frac{2\pi v}{L}t) = 0$ が任意の t に対して成立するためには、 $\sin(\frac{2\pi}{L}x) = 0$ となる必要があり、また十分である。よって、 $x = 0, \frac{1}{2}L, L$.
 ④ 左辺 = $-(\frac{2\pi v}{L})^2 \sin(\frac{2\pi}{L}x) \cos(\frac{2\pi v}{L}t)$. 右辺 = $-(\frac{2\pi}{L})^2 v^2 \sin(\frac{2\pi}{L}x) \cos(\frac{2\pi v}{L}t)$.

今回の出題形式では、(3) で $x = 0, L$ を含むかどうか不明確だったので、どちらでも正解にしています。

N 物体の固定端の連成振動の固有モード



物体番号 $n = 1, 2, \dots, N$.
 固有モード番号 $\ell = 1, 2, \dots, N$.
 固有周波数 ω_ℓ

$$\text{固有モード } \mathbf{g}^{(\ell)}(t, \theta_\ell) = \mathbf{v}_\ell \cos(\omega_\ell t - \theta_\ell) = \begin{pmatrix} \sin(1p_\ell) \\ \sin(2p_\ell) \\ \vdots \\ \sin(Np_\ell) \end{pmatrix} \cos(\omega_\ell t - \theta_\ell).$$

波数 $p_\ell = \frac{\pi \ell}{N+1}$, $\ell = 1, 2, \dots, N$.

分散関係 ω と p の関係 $\omega_\ell = 2\sqrt{\frac{k}{m}} \sin(\frac{1}{2}p_\ell)$

$$\text{一般解 } \mathbf{u}(t) = \sum_{\ell=1}^N C_\ell \mathbf{g}^{(\ell)}(t, \theta_\ell).$$

$$u_n(t) = \sum_{\ell=1}^N C_\ell \sin\left(n \cdot \frac{\pi \ell}{N+1}\right) \cos\left(\left[2\sqrt{\frac{k}{m}} \sin\left(\frac{\pi \ell}{2(N+1)}\right)\right] t - \theta_\ell\right).$$

波動方程式

波動方程式

$u(x, t)$: 時刻 t での、弦の位置 x における変位

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) = v^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t)$$

$v > 0$: 速さの次元を持つ定数

波動方程式は の一種

有限区間 $0 \leq x \leq L$ で考えるとき、 $x = 0, L$ で 条件を課すことが必要. 例: 固定端=固定境界条件 $u(0, t) = u(L, t) = 0$.

さらに 条件 $u(x, 0) = F(x), \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = G(x)$ を定めると解が定まる.

波動方程式で記述される世の中の現象

- 音波
- 弦の振動
- 地震波
- 電波 (電磁波)
- 弾性体の振動

いろんな偏微分方程式の出てくる科目

- 現象の数学 A(拡散方程式)
- 計算科学 I(拡散方程式)
- 偏微分方程式 (一般の 1 階偏微分方程式)
- 理論物理 B(シュレーディンガー方程式)
- 電気・磁気 (マクスウェル方程式)

↔ 常微分方程式 in 数理モデル基礎, 物理数学

換算 5: 物体 $n = 1, N$ の隣は壁 \rightarrow ひもの端は動かない (境界条件)

N 物体

物体 $n = 1, N$ の隣は壁

$N \rightarrow \infty$

最初に壁の位置 $x = 0, L$ にあったひも上のマークは動かない

\rightsquigarrow 任意の t に対して $u(0, t) = u(L, t) = 0$. **境界条件**

別の考え方

壁の位置 (ひもの両端) にもう 1 個ずつ物体 u_0, u_{N+1} があって動かない, と思ってもいい.

$$u_0(t) = 0 \rightsquigarrow u(0, t) = 0$$

$$u_{N+1}(t) = 0 \rightsquigarrow u(L, t) = 0$$

換算 6:初期条件 → 初期条件

$N = 2$ 物体

$$u_1(0) = 2, u_2(0) = 0, u_1'(0) = u_2'(0) = 0.$$

物体の初期位置と初期速度を決めると、任意定数 C_i, θ_i が決まって運動が定まった。

N 物体

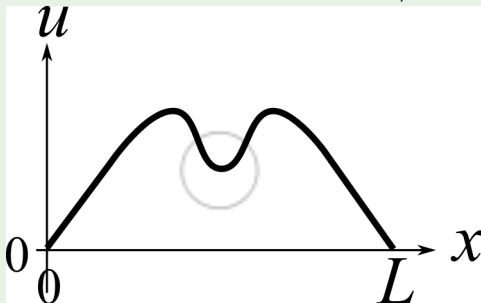
$$u_1(0), u_2(0), \dots, u_N(0), \\ u_1'(0), u_2'(0), \dots, u_N'(0) \text{ を指定.}$$

$N \rightarrow +\infty$

任意の x に対して $u(x, 0) = F(x), \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = G(x)$. 初期条件

問題 (波動方程式の時間発展)

この状態からそっと手を放すと、この部分はどう動く？



- ① 上
- ② しばらく動かない
- ③ 下
- ④ 爆発する

波動方程式の直観的意味

$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t)$: 点 x が時刻 t に受ける力 (に比例)

$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t)$: 弦の形が上に凸または下に凸を表す

弦がまっすぐなところ

弦がでっぱってるところ

弦がへっこんでるところ

連成振動と波動の比較

	連成振動	波動
変位	$u_n(t)$	$u(x, t)$
時刻	t	t
位置	$n = 1, 2, \dots, N$	$0 \leq x \leq L$

N 物体の固定端の連成振動では、 ℓ 番目の固有モードは

$$g_n^{(\ell)}(t) = \sin(np_\ell) \times \cos(\omega_\ell t - \theta_\ell) =$$

だった。

波動方程式に対しても $u(x, t) = f(x) \cos(\omega t)$ みたいな解を探そう!

$$\text{(波)} \quad \frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) = v^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t)$$

$$\text{(境)} \quad u(0, t) = u(L, t) = 0$$

を解こう. $u(x, t) = f(x) \cos(\omega t)$ とおいてみる.

$$\text{(波)} \rightsquigarrow -\omega^2 f(x) \cos(\omega t) = v^2 f''(x) \cos(\omega t)$$

$$f''(x) = -\left(\frac{\omega}{v}\right)^2 f(x)$$

よって, $f(x) =$ $. A, \phi$

は任意定数.

一方,

$$\text{(境)} \rightsquigarrow f(0) \cos(\omega t) = f(L) \cos(\omega t) = 0$$

よって, $\sin(-\phi) = 0$ かつ $\sin\left(\frac{\omega}{v}L - \phi\right) = 0$.

$\phi = 0$ かつ $\frac{\omega}{v}L = \pi \ell$ ($\ell \in \mathbb{Z}$).

波動方程式の固有モード

固定境界条件の波動方程式の固有モード

$$g^{(\ell)}(x, t; \theta) = C \sin(px) \cos(\omega t - \theta)$$

- p : 波数. $p = \frac{\ell\pi}{L}$. $\ell \in \mathbb{Z}$ はモード番号.
- ω : 固有周波数. $\omega = pv$ で定まる.

比較: 連成振動 と 波動

	連成振動	波動
波数 p の現れ方	$\sin(pn)$	$\sin(px)$
p の値	$\frac{\ell\pi}{N+1}$	$\frac{\ell\pi}{L}$
ℓ の範囲	$\ell = 1, 2, \dots, N$	<input type="text"/>
波数の単位	無次元 (radian)	radian/m
分散関係	$\omega = 2\sqrt{\frac{k}{m}} \sin(\frac{1}{2}p)$	$\omega = vp$

波動方程式の固有モードは何個ある？

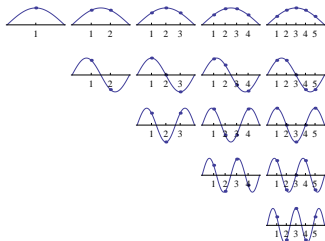
$l \in \mathbb{Z}$ っていうけど、本当にぜんぶいるの？

$$\sin(px) = \sin\left(\frac{l\pi}{L}x\right)$$

役立たず: $\sin(px) = 0$. ほしくない.

かぶってる: $C \sin(-px) = (-C) \sin(px)$.

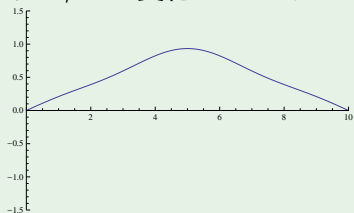
結局, $l = 1, 2, 3, \dots$ で十分.



比較 連成振動では $l = 1, 2, \dots, N$.

問題 (波動方程式の時間発展)

固定端の弦の振動を考える. 横軸 x , 縦軸 u のこの状態からそっと手を放すと, どう変化していく?



- 1
- 2
- 3
- 4
- 5
- 6

問題 (波動方程式の固有モード)

固定境界条件の波動方程式の固有モードについて, 次のうち間違ってるのはどれ?

- ① ω は p の三角関数で書ける
- ② u は t の三角関数で書ける
- ③ 振動の (時間的) 周期が長いほど, 波数は大きい
- ④ 波数が大きいほど (時間的に) 速く振動する
- ⑤ 波数は固有周波数に比例する

問題 (波動方程式の固有モード)

固定端の波動方程式

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) = v^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t), \quad u(x, t) = u(L, t) = 0$$

の, $u(x, t) = \sin(\frac{3\pi}{L}x)f(t)$ という形の解を考える,

- ① $f(t)$ の満たす常微分方程式を求めよう.
- ② $u(\frac{1}{2}L, 0) = \sqrt{3}$, $\frac{\partial u}{\partial t}(\frac{1}{2}L, 0) = \frac{3\pi v}{L}$ であるとき, $f(0)$, $f'(0)$ を求めよう.
- ③ 上の初期条件のもとで $f(t)$ を求めよう.

今日の範囲に対応する教科書のお奨め問題

小形 §4.2(p.64-70)

- 小形 例題 4.1(p.68)
- 小形 例題 4.2(p.69)
- 小形 4 章演習問題 [4](p.81)

三角関数の和積公式. フーリエ級数 (計算科学や現象の数学でやった人は)
予習復習問題明日水曜日の昼には e ラーニングシステムで公開するので
やってね～締切は来年の月曜夜.