

波動方程式の進行波解

樋口さぶろお

龍谷大学工学部数理情報学科

現象の数学 B L13(2011-01-18 Tue)

今日の目標

- ① フーリエ級数変換を使って、初期値境界値問題が解ける.
- ② 進行波解の時間発展が求められる.



<http://hig3.net>

訂正

先週の例題のフーリエ級数変換の値は,

$$A_m = \frac{1}{\pi}(1 - (-1)^m)\left(\frac{2}{m} - \frac{1}{m+2} - \frac{1}{m-2}\right)$$

が正しい値 (因子 $\sqrt{\frac{2}{L}}$ は余計) でした. ご指摘くださった方ありがとうございました. おわびして訂正します.

Quiz 略解

$$\int_0^L x^2 \sin \frac{\ell\pi}{L}x \, dx = \frac{2L^3}{\ell^3\pi^3}(1 - (-1)^\ell) + \frac{L^3(-1)^\ell}{\ell\pi}$$

Quiz 略解: $c_1 = \mathbf{e}_1 \cdot \mathbf{u} = \frac{3}{2}$, $c_2 = \mathbf{e}_2 \cdot \mathbf{u} = -\frac{1}{\sqrt{2}}$, $c_3 = \mathbf{e}_3 \cdot \mathbf{u} = \frac{3}{2}$

靈感解法卒業

区間 $[0, L]$ で, 波動方程式

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

を考える ($L, v > 0$ は定数).

固定境界条件 $u(0, t) = u(L, t) = 0$,

$$\text{初期条件 } u(x, 0) = \begin{cases} x & (0 \leq x \leq \frac{1}{2}L) \\ L - x & (\frac{1}{2}L \leq x \leq L) \end{cases}, \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = 0$$

のもとで解を求めよう. ただし, 解は固有モードの和として書けばいい.

解答例

一般解は、固有モードの線形結合として、

$$\begin{aligned} u(x, t) &= \sum_{\ell=1}^{\infty} \sin \frac{\ell\pi}{L} x \left[A_{\ell} \cos \frac{\ell\pi v}{L} t + B_{\ell} \sin \frac{\ell\pi v}{L} t \right] \\ &= \sum_{\ell=1}^{\infty} \sqrt{\frac{2}{L}} \sin \frac{\ell\pi}{L} x \left[\sqrt{\frac{L}{2}} A_{\ell} \cos \frac{\ell\pi v}{L} t + \sqrt{\frac{L}{2}} B_{\ell} \sin \frac{\ell\pi v}{L} t \right] \\ &= \sum_{\ell=1}^{\infty} e_{\ell}(x) \left[a_{\ell} \cos \frac{\ell\pi v}{L} t + b_{\ell} \sin \frac{\ell\pi v}{L} t \right]. \end{aligned}$$

$e_{\ell}(x) = \sqrt{\frac{2}{L}} \sin \frac{\ell\pi}{L} x$. 定数 $a_{\ell} = \sqrt{\frac{L}{2}} A_{\ell}$, $b_{\ell} = \sqrt{\frac{L}{2}} B_{\ell}$. 初期条件より、

$$u(x, 0) = \begin{cases} x & (0 \leq x \leq \frac{1}{2}L) \\ L - x & (\frac{1}{2}L \leq x \leq L) \end{cases} = \sum_{\ell=1}^{\infty} e_{\ell}(x) [a_{\ell} \cdot 1 + b_{\ell} \cdot 0] \quad (1)$$

$$\frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = 0 = \sum_{\ell=1}^{\infty} e_{\ell}(x) \left[a_{\ell} \cdot \frac{\ell\pi v}{L} \cdot 0 + b_{\ell} \cdot \frac{\ell\pi v}{L} \cdot 1 \right] \quad (2)$$

(2) の両辺に $\int_0^L dx e_m(x) \times$ する. $m = 1, 2, 3, \dots$

$$\begin{aligned} & \int_0^L e_m(x) \times \text{右辺} dx \\ &= \sum_{\ell=1}^{\infty} \int_0^L e_m(x) \times e_{\ell}(x) dx \times \frac{\ell\pi v}{L} b_{\ell} \\ &= \sum_{\ell=1}^{\infty} \boxed{} \frac{\ell\pi v}{L} b_{\ell} \\ &= \boxed{} \end{aligned}$$

$$\int_0^L e_m(x) \times \text{左辺} dx = 0.$$

つまり $b_m = 0$ ($m = 1, 2, 3, \dots$)

(1) の両辺に $\int_0^L dx e_m(x) \times$ する. $m = 1, 2, 3, \dots$

さっきと同様に $\int_0^L e_m(x) \times$ 右辺 $dx =$

$\int_0^L e_m(x) \times$ 左辺 dx

$=$

$$= \int_0^{L/2} \sqrt{\frac{2}{L}} \sin \frac{m\pi}{L} x \times x \, dx + \int_{L/2}^L \sqrt{\frac{2}{L}} \sin \frac{m\pi}{L} x \times (L - x) \, dx$$

$$= \dots = \frac{(2L)^{3/2}}{\pi^2} \frac{1}{m^2} \sin \frac{m\pi}{2}$$

m が偶のとき 0 になることに注意して, $k = 0, 1, 2, \dots$ により,

$$a_{2k+1} = \frac{(2L)^{3/2}}{\pi^2} \frac{1}{(2k+1)^2} (-1)^k, a_{2k+2} = 0$$

よって, 初期条件を満たす解は

$$\begin{aligned} u(x, t) &= \sum_{k=0}^{\infty} e_{2k+1}(x) \left[\frac{(2L)^{3/2}}{\pi^2} \frac{1}{(2k+1)^2} (-1)^k \cos \frac{(2k+1)\pi v}{L} t \right] \\ &= \sum_{k=0}^{\infty} \frac{4L}{\pi^2} \frac{1}{(2k+1)^2} (-1)^k \sin \frac{(2k+1)\pi}{L} x \cos \frac{(2k+1)\pi v}{L} t \\ &= \frac{4L}{\pi^2} \left[\frac{1}{1^2} \sin \frac{\pi}{L} x \cos \frac{\pi v}{L} t - \frac{1}{3^2} \sin \frac{3\pi}{L} x \cos \frac{3\pi v}{L} t \right. \\ &\quad \left. + \frac{1}{5^2} \sin \frac{5\pi}{L} x \cos \frac{5\pi v}{L} t + \cdots \right] \end{aligned}$$

アニメ参照.

進行波解 (ダランベールの解)

進行波解 (ダランベールの解)

$u(x, t)$ について, 次の2つは同値.

- 波動方程式

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

の解である

- 適当な1変数関数 $f(x), g(x)$ を用いて

$$u(x, t) = f(x + vt) + g(x - vt)$$

と書ける

'書けるなら解である' ことの証明

$$\text{右辺} = v^2 \frac{\partial^2}{\partial x^2} g(x - vt) = v^2 g''(x - vt).$$

$$\text{左辺} = \frac{\partial^2}{\partial t^2} g(x - vt) = \boxed{} = (-v)^2 g''(x - vt)$$

f も同様. 線形なので $f + g$ も解.

‘解であるなら書ける’ ことの証明

$$\begin{aligned} & \sin\left(\frac{\ell\pi}{L}x\right) \cos\left(\frac{\ell\pi vt}{L} - \theta_\ell\right) \\ &= \text{積和公式} \\ &= \frac{1}{2} \left[\sin\left(\frac{\ell\pi}{L}x + \frac{\ell\pi vt}{L} - \theta_\ell\right) + \sin\left(\frac{\ell\pi}{L}x - \frac{\ell\pi vt}{L} + \theta_\ell\right) \right] \\ &= \frac{1}{2} \sin\left(\frac{\ell\pi}{L}(x + vt) - \theta_\ell\right) + \frac{1}{2} \sin\left(\frac{\ell\pi}{L}(x - vt) + \theta_\ell\right) \\ &= f(x + vt) + g(x - vt) \end{aligned}$$

$f(x + vt)$ の意味

波形 $y = f(x)$ を, $-vt$ だけ x 方向に平行移動したものの,
 $y = f(x)$ の形を保ったまま

$g(x - vt)$ は
 $y = g(x)$ の形を保ったまま

進行波解

波動方程式の解は,

波動方程式に現れる定数 v は進行波の速さ.

話せなかったこと: 固定端, 自由端での波の '反射'

Quiz

Quiz:

$$u(x, t) = f(x + \frac{1}{3}t) + f(x - \frac{1}{3}t), \text{ ただし}$$

$$f(z) = \begin{cases} 2 - |z| & (|z| \leq 2) \\ 0 & (\text{それ以外}) \end{cases}$$

とする.

- ① $t = 6$ のとき, $y = u(x, t)$ のグラフを, 横軸 x , 縦軸 y で描こう.
- ② $t = 0$ のとき, $y = u(x, t)$ のグラフを, 横軸 x , 縦軸 y で描こう.
- ③ $t = 3$ のとき, $y = u(x, t)$ のグラフを, 横軸 x , 縦軸 y で描こう.

今日の範囲に対応する教科書のお奨め問題

フーリエ級数変換 小形 §4.3, 自由端 小形 p.75-78

- 初期値問題 小形 例題 4.3(p.72)
- フーリエ 級数展開 小形 第 4 章演習問題 [1](p81),[6][8](p.82)

進行波解 小形 §6.4

- 進行波解 小形 第 6 章演習問題 [1][3](p131),[8][10][11](p.132)

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～締切は月曜夜.

連絡

公務欠席届の提出機会は、今日の講義前後、ファイナルトライアルの前後、だけに限られます。まだ提出していない分がある人は用意しておいてね。
お願い授業アンケートにご協力お願いします。

- 学部:5, 学科:a

ファイナルトリアル計画! I

外部記憶ペーパーありです. 別紙参照.

おすすめの準備方法 去年のファイナルトリアルの問題と略解は公開してるけど, それより下のリストに従って各回の quiz を復習しておくことをお奨めします. 模範解答を作ろうプロジェクトもやってます.

出題計画

15 点 2 物体の連成振動の基準座標と固有周波数を求めよう (プチテスト 1 再出題)

15 点 3 物体の連成振動の固有周波数と固有モードを求めよう (プチテスト 2 改)

- N 物体の連成振動の固有周波数と固有モードを求めよう. N 物体の場合の公式を導く過程は不要 (ゼロから導出しなくてよい) ですが, quiz では書いてあった分散関係 etc は問題に載せません. おぼえるか外部記憶ペーパーに書いておこう. (quiz L08)
- $u(x, t)$ のグラフを描こう etc. (quiz L09)

ファイナルトライアル計画! II

- 波動方程式の意味. 弦の振動で t, x, v, u は何を表しているか (L09,L13)
- 変数分離法を使って, 波動方程式の解を求めよう. 固定/自由境界条件を課す部分は質問しません (L10)
- 初期値問題の靈感解法 (quiz L11)
- 初期値問題のフーリエ級数変換を利用した解 (L12, L13 復習) $e_m(x)$ の正規直交関係はおぼえるか外部記憶ペーパーに書いておこう. それ以外の難しそうな積分の公式は問題に載せます.
- 進行波解を描こう (quiz L13)