

# 有限要素法&境界要素法ゼミ纏め

ネタ増量中

しけたい4 (緋想天で勝てない)

#### 1 濛々メール



さーて。マラソンがランナーの突然死により思いのほか早く終了してしまったので、 ちょっと予定を変更して、マラソン分の時間で視聴者様からのお便りを紹介していき たいと思います。



し、社長。それが・・・・

どうやら自分達の持ち時間まで時間があるっていうので、コーナー担当が酒盛りして たようでして・・・



え゛・・・・・・



ちょっと飲みすぎたかな?

どうも、おはがき紹介コーナーの時間です。まずは一通目のお便り。 『名無しの魔法使いさん』から。



"音楽室の壁のボコボコの写真を送ります"



(吐くのをこらえている)

うぷっ、おのれ、視聴者。上手い手を考えたわね。しかし、そんなこともあろうかと 今回は相棒を連れてきたのよ。相棒、出てきなさい。



## 嫌だ!

こんな姿で全国放送されたらもうお嫁に行けないっ!

2 物理学虎の巻 2009-1



げ、酔ってるよ。この人。面倒だなぁ・・・・・ ほら、視聴者も出てきて欲しいって言ってるよ? 二通目のお便り『名無しの不老不死さん』から



"その姿も面白いよwww"



三通目のお便り『名無しの蓬莱ニートさん』から
"さっきのはがきの投稿者なら、番組のサクラだから5番スタジオに居るよ"
な、なんか凄い番組ね。っておい、相棒何処へ行く!?



くすん、くすん。 今夜の放送を無かったことにしてやる・・・・・ (ふらふらと移動していく)



あー、これは事件の予感がするわね。止めるの面倒だし、酔い覚ましも兼ねて、5番スタジオまで行って来ますか。なんか偏微分方程式で結界作ってるみたいだけど、まあ、私達なら楽勝でしょ。

### 2 直ぐにわかる有限要素法



この説明では、例としてヘルムホルツの熱伝導の方程式を持ち出すわ。

$$\frac{\partial}{\partial t}u + \lambda \frac{\partial^2}{\partial x^2}u = 0$$

この式は恒等式なのだから、任意の関数 g(x) に対して、定義域 [a,b] での積分式  $\int_a^b(\frac{\partial}{\partial t}u+\lambda\frac{\partial^2}{\partial x^2}u)g(x)dx=0$ 

が成り立つわね。



有限要素法では、偏微分方程式の解をいくつかの関数の線形結合と考えて、さらに、g(x)をある適当な有限の関数群とするわ。この二つが有限要素法での近似のエッセンスなの。

近似 1 : 近似解の形式  $u^h(x) = \sum c_i \phi_i(x)$ 

近似 2 : 満たす偏微分方程式の形式  $\int_a^b \left(\frac{\partial}{\partial t} u^h(x) + \lambda \frac{\partial^2}{\partial x^2} u^h(x)\right) g_i(x) dx = 0$ 



 $\phi_i(x),g_i(x)$  は時間とかに依存しない与えられた関数とすれば、時間発展の偏微分方程式の場合、時間発展は  $c_i$  の変化で表せるわね。都合の良い  $\phi_i$  や  $g_i$  を定めることが出来れば、時間発展が追えそうね。

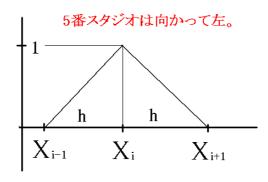
ここからは時間に対する添え字jを用いて $c_i^j$ と表記するわ。



前回と同様、初期状態は $c_i^0$ で表されるわ。

さて、上手い $\phi_i$ なのですが・・・

あ、新しいおはがき来たわ。「PN: 名無しの蓬莱薬師」さんからのお便りです。





素晴らしい。見たまま、これが  $\phi_i$  になりえますね。差分法で領域  $[{f a},{f b}]$  を分点  $x_0$  から  $x_{n+1}$  で分けたときに対応させれば、初期条件

$$u(x,0) = f(x)$$
 は

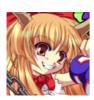
$$c_i^0 = f(x_i)$$

で表すことができるわね。



 $t=t_1$  の時の状態を求めたい場合、求めるべき未知数は n+2 個。

 $c_i^1$  が満たすべき式を n+2 個見つければよいのだけど、既に境界条件で 2 個あるとすれば、必要なのはあと n 個になるわね。



ここで、今まで放置してた  $g_i(x)$  の形を考えるわ。

先ほどの考察から、 $g_i(x)$  の i は全部で n 種類の値をとればいいことがわかるわね。ここで、二つ目の裏技

$$g_i(x) = \phi_i(x)$$
  $(i = 1, 2, \cdot \cdot \cdot, n)$  とするわ。



さて、ヘルムホルツの熱伝導方程式を  $g_i \equiv \phi_i$  を用いて積分するわ。

$$\int \left(\frac{\partial}{\partial t} u^h(x) + \lambda \frac{\partial^2}{\partial x^2} u^h(x)\right) \phi_j(x) = 0$$

これを x について部分積分して (  $\phi_j$  は x=a,b で 0 を利用 )

$$\int (\frac{\partial}{\partial t} u^h(x) - \lambda \frac{\partial u^h(x)}{\partial x} \frac{\partial \phi_j(x)}{\partial x}) = 0$$

 $u^h(x)$  を近似 1 に従って近似すると

$$\int (\sum_i (\frac{1}{dt}(c_i^{j+1} - c_i^j)\phi_i(x)\phi_j(x)) - \lambda \sum_i (c_i^j \frac{\partial \phi_i(x)}{\partial x} \frac{\partial \phi_j(x)}{\partial x}) = 0$$

物理学虎の巻 2009-1



ここまでくれば、殆ど式は解けたも同然ね。下に便利なカンペ公式を作っておくわ。 いうまでも無いけど、あらかじめ  $\phi_i$  の形は決めておくのだから、計算機にシミュレートさせる時は値の代入だけで OK よ。境界条件で両端の値を 0 としたヘルムホルツの熱伝導方程式の場合は、以下のようになるわ。端が 0 じゃない場合は自分で作ってみるといいわね。



くすん・・、これがあれば解けたも同然・・・・ $\int_a^b \phi_i \phi_j = \frac{2}{3}h(i=j), \quad \frac{h}{6}(i=j\pm1), \quad 0 \ ($  その他 )  $\int_a^b \phi_i \phi_j \phi_k = \frac{h}{2}(i=j=k), \\ \frac{h}{12} \ (\text{i,j,k} \ \text{のうち二つが等しく、他の一つが} \pm 1 \ \text{の範囲内の時} \ )$   $0 \ ($  その他 )



$$\begin{split} &\int_a^b \frac{d\phi_i}{dx} \frac{d\phi_j}{dx} = \frac{2}{h}(i=j), \\ &-\frac{1}{h}(i=j\pm 1), \ 0 \ ($$
 その他 ) 
$$&\int_a^b \frac{d\phi_i}{dx} \frac{d\phi_j}{dx} \phi_k = \frac{1}{h}(i=j=k), \\ &\frac{1}{2h}(i=j,k=i\pm 1), \ -\frac{1}{2h}(i=j\pm 1,k=i \ \sharp \text{たは} \ j), \ 0 \ ($$
 その他 ) 
$$&\int_a^b \frac{d\phi_i}{dx} \phi_j \phi_k = \frac{1}{3}(j=k,i=j+1), \ -\frac{1}{3}(j=k,i=j-1), \\ &\frac{1}{6}(j=k\pm 1,i=max(j,k)), \ -\frac{1}{6}(j=k\pm 1,i=min(j,k)), \ 0 \ ($$
 その他 )



さて、ヘルムホルツの熱伝導方程式もいよいよ大詰めね。カンペ公式を使えば具体的に、 $c_i^j$  の値の動きを追っていけるわ。 $c_i^j$  から  $u(t_i,x)$  の近似した形を作ろうと思った場合、前の番組で使った方式に従うなら、そのまんま

$$c_i^j = u^h(x_i, t_i) \equiv u_i^j$$

ね。上で色々作った関係式を境界でのu=0を仮定して行列の形に直すと・・・

$$\frac{1}{\delta t} \left[ \begin{array}{cccc} \frac{2}{3}h & \frac{1}{6}h & 0 & \cdot \cdot & 0 \\ \frac{1}{6}h & \frac{2}{3}h & \frac{1}{6}h & \cdot \cdot & 0 \\ \cdot \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot \\ 0 & \cdot \cdot & \frac{1}{6}h & \frac{2}{3}h & \frac{1}{6}h \\ 0 & \cdot \cdot & 0 & \frac{1}{6}h & \frac{2}{3}h \end{array} \right] \left[ \begin{array}{c} u_1^{j+1} \\ u_2^{j+1} \\ \cdot \cdot \\ u_{n-1}^{j+1} \\ u_n^{j+1} \end{array} \right] =$$

$$\begin{bmatrix} \frac{2}{3\delta t}h + \lambda \frac{2}{h} & \frac{1}{6\delta t}h - \lambda \frac{1}{h} & 0 & \cdot \cdot & 0 \\ \frac{1}{6\delta t}h - \lambda \frac{1}{h} & \frac{2}{3\delta t}h + \lambda \frac{2}{h} & \frac{1}{6\delta t}h - \lambda \frac{1}{h} & \cdot \cdot & 0 \\ \cdot \cdot & \cdot \cdot & \cdot \cdot & \cdot \cdot & \cdot \\ 0 & \cdot \cdot & \frac{1}{6\delta t}h - \lambda \frac{1}{h} & \frac{2}{3\delta t}h + \lambda \frac{2}{h} & \frac{1}{6\delta t}h - \lambda \frac{1}{h} \\ 0 & \cdot \cdot & 0 & \frac{1}{6\delta t}h - \lambda \frac{1}{h} & \frac{2}{3\delta t}h + \lambda \frac{2}{h} & \frac{1}{3\delta t}h + \lambda \frac{2}{h} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} u_1^j \\ u_2^j \\ \cdot \cdot \\ u_{n-1}^j \\ u_n^j \end{bmatrix}$$



#### 一般の偏微分方程式への拡張は私が・・

有限要素法の場合、二階の偏微分方程式は以下のように書き直す。計算すれば解るけど、最終的に行列を対称行列の形にしたいからだな。ちなみに求めたい関数は u だな。  $\frac{\partial}{\partial x}(p(x)\frac{\partial}{\partial x}u)+q(x)u=r(x)$ 



先ほど同様に  $\phi_i$  で積分して、部分積分を施すと

 $\int (p(x)\frac{\partial}{\partial x}u)\frac{\partial}{\partial x}\phi_j(x) + (q(x)u)\phi_j(x) - r(x)\phi_j(x)dx = 0$ 

更に、各々の関数を  $p(x) = \sum_{i=0}^{n+1} p_i \phi_i(x)$  のように書き直すと・・



 $\int (\sum_j p_j \phi_j) (\sum_k u_k \frac{\partial}{\partial x} \phi_k) (\frac{\partial}{\partial x} \phi_i) + (\sum_j q_j \phi_j) (\sum_k u_k \phi_k) \phi_i - (\sum_j r_j \phi_j) \phi_i(x) dx = 0$  確認が大変だけど、これを行列に書き直すとこうなる。

$$\begin{aligned} A_{ik} &= \int (dx \; (\sum_j p_j \phi_j) (\frac{\partial \phi_k}{\partial x} \frac{\partial \phi_i}{\partial x}) + (\sum_j q_j \phi_j) (\phi_k \phi_i)) \\ (i &= 1, 2, \cdot \cdot \cdot \cdot \cdot, n, \; k = 0, 1, 2, \cdot \cdot \cdot \cdot \cdot, n + 1) \end{aligned}$$

$$A \begin{bmatrix} u_0^h \\ u_1^h \\ \vdots \\ u_n^h \\ u_{n+1}^h \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \int \phi_1 \sum_j (\phi_j r(x_j)) \\ \int \phi_2 \sum_j (\phi_j r(x_j)) \\ \vdots \\ \int \phi_{n-1} \sum_j (\phi_j r_j) \\ \int \phi_n \sum_j (\phi_j r_j) \end{bmatrix}$$



行列 A は N 行 N 列じゃない。これものすごく重要だからな。これに境界条件を駆使して N 行 N 列に書き直すことで、様々な行列を扱うメソッドが使えるようにするんだ。まあ、一度くらいは頭を悩ませるとよいだろう。見れば解るが逆行列を解けないとこの問題の答えは出てこない。逆行列の解き方は・・・・

次回を楽しみにしてくれ。

### 3 固有値問題



$$\frac{d^2u}{dx^2} + k^2u = 0$$

境界はやっぱり 0 でいいわ。コーヒーブレイクの気分で気楽にやりましょ。これが解ければスタジオに入れそうだしね。まあ、この問題は楽勝ね。



重み関数は前回定義したとおり。式を

$$\int \frac{d\phi_i}{dx} \sum_j (u_j \frac{d\phi_j}{dx}) = \int k^2 \phi_i \sum_j (u_j \phi_j)$$

と書き直せば

$$\begin{bmatrix} \frac{2}{h} & -\frac{1}{h} & 0 & \cdot \cdot & 0 \\ -\frac{1}{h} & \frac{2}{h} & -\frac{1}{h} & \cdot \cdot & 0 \\ \cdot \cdot & \cdot \cdot & \cdot & \cdot & \cdot \\ 0 & \cdot \cdot & -\frac{1}{h} & \frac{2}{h} & -\frac{1}{h} \\ 0 & \cdot \cdot & 0 & -\frac{1}{h} & \frac{2}{h} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} u_1 \\ u_2 \\ \cdot \\ u_{n-1} \\ u_n \end{bmatrix} = k^2 \begin{bmatrix} \frac{2}{3}h & \frac{1}{6}h & 0 & \cdot \cdot & 0 \\ \frac{1}{6}h & \frac{2}{3}h & \frac{1}{6}h & \cdot \cdot & 0 \\ \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot \\ 0 & \cdot \cdot & \frac{1}{6}h & \frac{2}{3}h & \frac{1}{6}h \\ 0 & \cdot \cdot & 0 & \frac{1}{6}h & \frac{2}{3}h \end{bmatrix} \begin{bmatrix} u_1 \\ u_2 \\ \cdot \\ u_{n-1} \\ u_n \end{bmatrix}$$

**3 物理学虎の巻 2009-1** 



となるから、あとは前回と同じ解法で固有値と固有ベクトルを探せば良いわ。え、適 当すぎるって?

だって、面倒なんだ m(ry



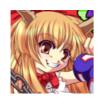
しゃ、社長。サクラに葉書を書かせていた5番スタジオの結界が破られました!

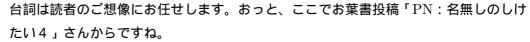


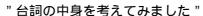
音声切って、カメラ落としておいて頂戴。 全く。無事に番組進行できるのかしらこれ・・・・・











- 1."あっ、角の先端はさわっちゃらめぇ"
- 2."よいではないかよいではないか・・・"
- 3." おお、これはもう一杯飲める流れね。めでたしめでたし"



#### この章の纏め

- 1.解を有限の数の関数の線形和と仮定する
- 2.偏微分方程式を有限の数の関数との積分の式に直す
- 3. 結局最後は行列と戯れることになる。

陳謝いたします。

