

## Teoria e métodos para o modelo de combustão de Chapman–Jouguet

LIMA, Lidiane dos Santos Monteiro<sup>1</sup>; Da MOTA, Jesus Carlos<sup>2</sup>

Palavras-chaves: Métodos numéricos

### 1 introdução

Neste trabalho apresentamos um método de diferenças finitas para resolver numericamente certos problemas de Cauchy para a equação da onda

$$u_{tt} - c^2 u_{xx} = 0, \quad c \text{ constante,}$$

equação do calor

$$u_t - a u_{xx} = 0, \quad a \text{ constante}$$

e a equação que modela uma lei de conservação escalar

$$u_t + a u_x = 0, \quad a \text{ constante.}$$

Para a equação da onda consideramos condições iniciais da forma

$$u(x, 0) = f(x), \quad u_t(x, 0) = g(x).$$

Para as outras equações consideramos condições da forma  $u(x, 0) = u_0(x)$ .

As equações são aproximadas por diferenças finitas numa rede discreta do plano  $(x, t)$  formada por pontos da forma  $x = mh$  e  $t = nk$ , onde  $m, n \in N$  e  $h, k \in \mathbb{R}_+$ . Denotamos  $u(mh, nk)$  por  $u_{m,n}$ . O software usado nas implementações foi o MATLAB.

### 2 Metodologia

Uso do acervo bibliográfico para estudo e compreensão das equações bem como das suas soluções exatas e aproximadas e apoio computacional para melhor visualização dos resultados.

### 3 Resultados e discussão

O esquema de diferenças finitas para a equação da onda é dado por

$$u_{m,n+1} = 2u_{m,n} + \frac{c^2 k^2}{h^2} [u_{m+1,n} - 2u_{m,n} + u_{m-1,n}] - u_{m,n-1} \quad (1)$$

O esquema fornece a solução aproximada no tempo  $t = (n + 1)k$  em função da solução nos dois níveis de tempo imediatamente anteriores. O esquema (1) converge se  $ck/h \leq 1$ .

Para a equação do calor usamos o seguinte esquema de diferenças finitas

$$u_{m,n-1} = u_{m,n} - \frac{ak}{h^2} [u_{m+1,n} - 2u_{m,n} + u_{m-1,n}] \quad (2)$$

Para resolver esta equação temos que resolver o seguinte sistema linear algébrico

$$\begin{pmatrix} \frac{1+2k}{h^2} & \frac{-k}{h^2} & 0 & \dots & 0 \\ \frac{-k}{h^2} & \frac{1+2k}{h^2} & \frac{-k}{h^2} & \dots & 0 \\ & \dots & & \dots & \\ 0 & 0 & 0 & \dots & \frac{1+2k}{h^2} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u_{1,n} \\ u_{2,n} \\ \vdots \\ u_{m-1,n} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} u_{1,n-1} + \frac{k}{h^2} u_{0,n} \\ u_{2,n-1} \\ \vdots \\ u_{m-1,n-1} + \frac{k}{h^2} u_{m,n} \end{pmatrix}$$

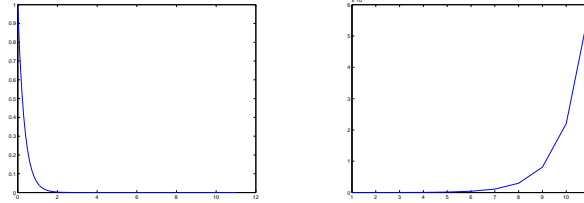
Neste caso o esquema converge para a solução exata da equação independente de qualquer relação entre  $h$  e  $k$ .

Para a equação de uma lei de conservação escalar foi usado o método de diferenças retardadas que fornece o seguinte esquema numérico

$$u_{m,n+1} = u_{m,n} - \frac{ak}{2h} u_{m+1,n} - u_{m-1,n}.$$

O esquema acima nos diz que para avançarmos para o nível de tempo  $t = (n + 1)k$  temos que saber a solução no nível de tempo  $n$ .

Este esquema foi implementado no MATLAB e foi obtido a solução numérica em cada nível de tempo. Segue abaixo os gráficos da solução exata e da solução aproximada, respectivamente, para a equação que modela uma lei de conservação escalar.



Este esquema não converge para a solução aproximada, como pode ser visto nos gráficos acima.

## 4 Conclusão

O esquema de diferenças finitas usado para a equação do calor foi o mesmo esquema utilizado para a equação da lei de conservação escalar. Isto mostra que a convergência das soluções aproximadas para as soluções exatas dependem fortemente do esquema de diferenças finitas da equação.

## Referências

- [1] PAES-LEME, P.J , *Métodos de Diferenças Finitas para as Equações da Onda, Calor e Laplace*. PUC-RJ, Rio de Janeiro,1983.
- [2] LEVEQUE, RANDALL J., *Numerical Methods for Conservation Laws*, ,Boston, Berlin, 1992.
- [3] REDFERN, D, CAMPBELL, COLIN , *The Matlab Handbook*, Springer-Verlag,NY, 1997.

---

<sup>1</sup> Bolsista de Iniciação Científica. Instituto de Matemática e Estatística,  
lidynet@hotmail.com

<sup>2</sup> Orientador Instituto de Matemática e Estatística, jesus@mat.ufg.br