Projeto de Introdução à Geofísica Computacional - MS590

Antônio Queiroz Manetta - RA:231565

23 de Junho de 2022

1 Introdução

Este trabalho tem por objetivo obter um código que exiba a solução para a equação da onda unidimensional sem termo de fonte, e também analisaremos o que acontece com a onda em um intervalo de tempo. A equação é dada por

$$u_{xx}(x,t) = \frac{1}{c^2} u_{tt}(x,t)$$
 (1)

A equação (1) pode ser discretizada a partir da seguinte expressão, em um determinado ponto (x_i, t_n) :

$$u_{xx}(x_i, t_n) = \frac{1}{c^2(x_i)} u_{tt}(x_i, t_n)$$
(2)

2 Método das diferenças finitas

Como sabemos do método das diferenças finitas, as derivadas parciais podem ser aproximadas da seguinte forma:

$$\frac{u_{i+1}^n - 2u_i^n + u_{i-1}^n}{\Delta x^2} = \frac{1}{c^2} \frac{u_i^{n+1} - 2u_i^n + u_i^{n-1}}{\Delta t^2}$$
(3)

Assim, temos que um termo da malha (x,t) pode ser calculado a partir de

$$u_i^{n+1} = 2u_i^n - u_i^{n-1} + \frac{\Delta t^2}{\Delta x^2} c_i^2 (u_{i+1}^n - 2u_i^n + u_{i-1}^n)$$
(4)

No entanto, para determinar um termo genérico, necessitamos dos pontos anteriores da seguinte forma:

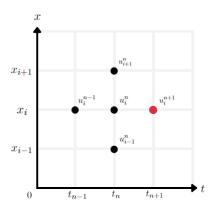


Figure 1: Malha de pontos do método das diferenças finitas

Então, para formarmos uma malha completa, precisamos determinar inicialmente as duas primeiras colunas, em t_0 e t_1 , e as linhas da borda da matriz, em x_{min} e x_{max} . As duas primeiras colunas, são determinadas com as condições iniciais, fornecidas no problema:

```
\begin{cases} u(x,0) = f(x) \\ u_t(x,0) = g(x) \end{cases}
```

Já as linhas da borda, são determinadas por condições de contorno. No caso, usaremos:

```
\begin{cases} u_t(x_{min}, t) = 0 \\ u_t(x_{max}, t) = 0 \end{cases}
```

Como temos as duas primeiras colunas, nas linhas da borda só precisamos usar o termo anterior e a derivada naquele ponto para obter as linhas usando o método das diferenças finitas para derivada de 1^a ordem. No resto da malha, usaremos o método para derivadas de 2^a ordem.

3 O código

O código possui uma autoexplicação na forma de comentários:

```
1 function[] = difin6(w0,ut0,c,tl,t2,x1,x2)
2 m Instrucões para utilização do código:
3 m Ousañoi deverá fornecer 7 parâmetros: w0, uma função dependente de x, que será entendida como a função u no tempo t=0; uto, uma função dependente de x, que será entendida como a derivada da função u em relação ao tempo no tempo t=0; c, a velocidade da onda, que aqui foi entendida como uma função de x, mas que pode ser declarada como uma constante; ti, o tempo inicial; z2, o tempo final; x1, o valor de x mánimo. O resultado do gráfico é um plot 10 da função u nos intervalos de tempo e espaço. Caso o usuário queira o resultado em um único tempo específico, poderá usar ti=12. O resultado será uma curva no espaço tridimensional.
4 dt-10*(-1); aqui us de dimita o valor do passo que a função utilizará, para intervalos de tempo e espaço muito grandes, recomenda-se aumentar o passo.
5 dx-dxt; waqui trabalhamos com a hipótese de que o passo em t deve ser igual ao passo em x.
6 mx(v2.zal)*10;
9 nt2-(v2.tal)*10;
9 vt-zeros((1,nt1); mas linhas 9 a 12, criamos os vetores que utilizaremos como eixos x e t, e também para a função da velocidade de onda.
10 vt2-zeros((1,nt2);) # a existência de um segundo vetor para t explicaremos mais adiante.
11 vv-zeros((1,nt2);) # a existência de um segundo vetor para t explicaremos mais adiante.
12 vv-zeros((1,nt2);) # a existência de um segundo vetor para t explicaremos mais adiante.
13 vv-zeros((1,nt2);) # a existência de um segundo vetor para t explicaremos mais adiante.
14 vv-zeros((1,nt2);) # a existência de um segundo vetor para t explicaremos mais adiante.
15 vv-zeros((1,nt2);) # a existência de um segundo vetor para t explicaremos mais adiante.
16 vv-zeros((1,nt2);) # a existência de um segundo vetor para t explicaremos mais adiante.
17 vv-zeros((1,nt2);) # a existência de um segundo vetor para t explicaremos mais adiante.
18 vv-zeros((1,nt2);) # a existência de um segundo vetor para t a tax explicaremos explicaremos explicaremos explicaremos explicaremos explicaremos explicaremos explicaremos
```

Figure 2: Primeira parte do código

Figure 3: Segunda parte do código

Também será disponibilizado o arquivo do código, nomeado "difin6.m".

4 Resultados importantes e análise dos resultados

Vamos rodar o código com os seguintes parâmetros: $u0 = @(x) \exp(-(x/0.2)^2)$, ut0 = @(x) 0, c = @(x) 1, t1 = 0, t2 = 20, x1 = -5, x2 = 5. O resultado é o seguinte:

```
>> u0=@(x) exp(-(x/0.2)^2)

u0 =

@(x) exp (-(x / 0.2) ^ 2)

>> ut0=@(x) 0

ut0 =

@(x) 0

>> c=@(x) 1

c =

@(x) 1

>> difin6(u0,ut0,c,0,20,-5,5)
```

Figure 4: Janela de comandos para a chamada da função.

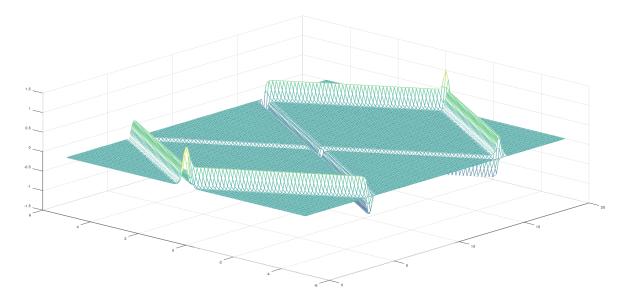


Figure 5: Superfície da função u, com t de 0 a 20 e x de -5 a 5.

Neste gráfico podemos observar um comportamento mais geral da onda, que sai do centro dos espaços para ambos os lados no tempo t=0, bate nas bordas por volta do tempo t=5, em seguida, é refletida para baixo e volta a se encontrar no centro dos espaços e se soma negativamente no tempo t=10. O comportamento no restante do tempo se repete de forma semelhante: volta a se separar, bate na pared no tempo t=15, reflete para cima e volta se somar, agora positivamente, no tempo t=20. Abaixo, se encontram alguns gráficos em um determinado tempo específico. Por questões de diminuição dos dados, agora podemos diminuir o tamanho do passo, de 1e-1 para 1e-2, por exemplo.

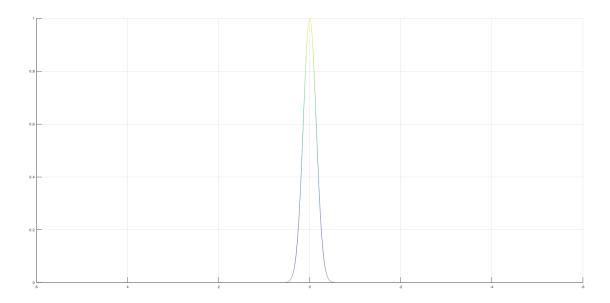


Figure 6: Gráfico da onda em t=0s. Podemos observar a onda no tempo inicial, que é dada pelas condições iniciais.

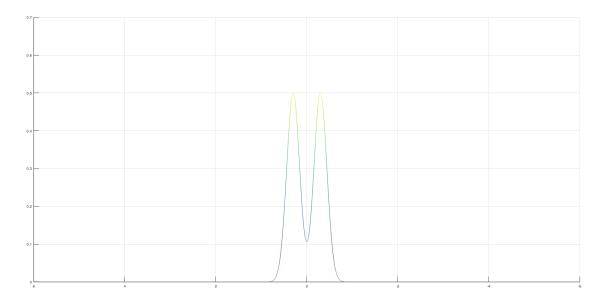


Figure 7: Gráfico da onda em t=0.3s. Podemos observar a onda um pouco depois do tempo inicial. O pulso já está se dividindo para ambos os lados, mas ainda não se separou completamente.

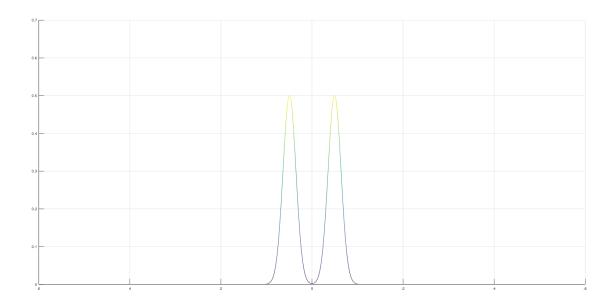


Figure 8: Gráfico da onda em t=0.5s. Podemos visualizar a onda quando ela se separa completamente, mas os pulsos ainda estão adjacentes entre si. A amplitude das ondas tem o valor da metade do valor inicial.

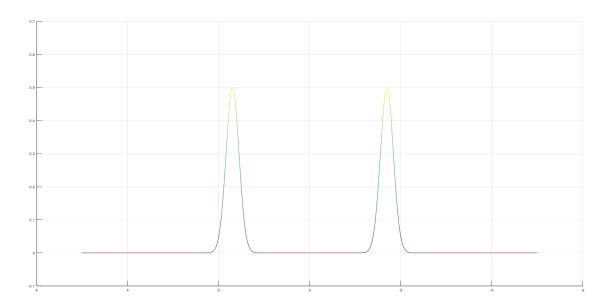


Figure 9: Gráfico da onda em t=1.7s. Podemos observar as ondas um tempo depois de se separar, mas ainda não chegaram nas bordas.

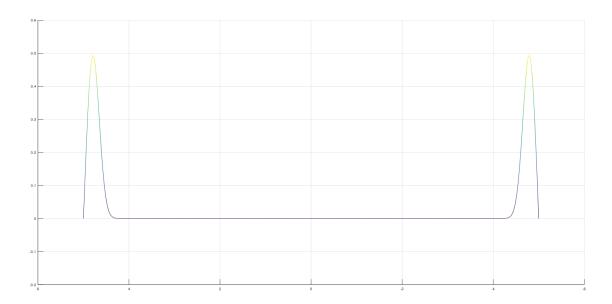


Figure 10: Gráfico da onda em t=4.8s. Aqui, podemos ver as ondas na iminência de se chocar com as bordas.

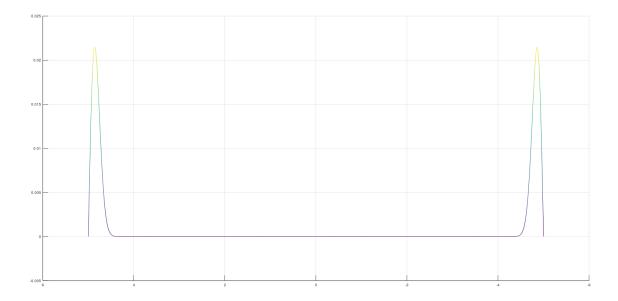


Figure 11: Gráfico da onda em t=5s. Neste momento, a onda já se chocou com a borda, e está na iminência de ser refletida. Aqui podemos observar o fênomeno da interferência destrutiva. Quando a onda se choca com a extremidade fixa, ocorre a inversão de sua fase. Assim, quando temos uma parte da onda indo em direção à parede e outra voltando, elas praticamente se anulam, causando um pulso de ordem muito pequena (0.02) em relação ao pulso normal da onda (0.5).

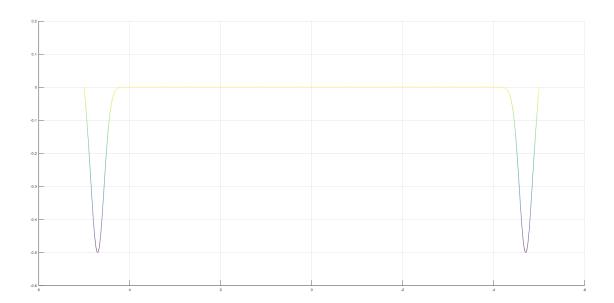


Figure 12: Gráfico da onda em t=5.3s. Aqui a onda já foi inteiramente refletida e não há mais interferências destrutivas. A inversão de fase já foi completada.

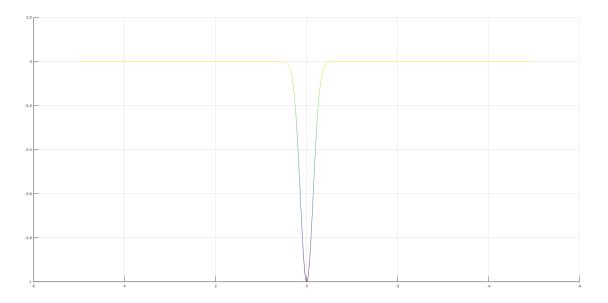


Figure 13: Gráfico da onda em t=10s. Neste momento, as ondas voltam a se encontrar no centro dos espaços, ambas com a fase invertida, o que faz com que haja uma interferência construtiva.

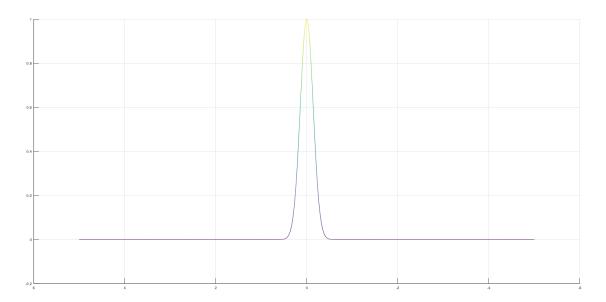


Figure 14: Gráfico da onda em t=20s. Aqui as ondas já completaram todo seu período. Inverteram a fase novamente e voltam a estar na fase inicial, novamente fazendo uma interferência construtiva, e voltando ao seu estado original, em t=0s.