Universidade Federal do Ceará Departamento de Computação

# Soluções para EDO Rígidas

Métodos Numéricos II

Ricardo Bustamante de Queiroz





## Apresentação

- Ricardo Bustamante de Queiroz
- Doutorado CRAb UFC
- ricardobqueiroz+mn2@gmail.com
- http://www.busta.com.br/mn2/
- Página do Face (informativos, noticias etc)
  - https://www.facebook.com/groups/computacaoufc/
- Chat do Telegram (conversas casuais)
  - https://t.me/joinchat/AAAAAEOSM3hT241gbi92RA

Agenda



- Solução de exercício da aula anterior
- Equações Diferenciais Ordinárias Rígidas
  - Introdução
  - Métodos Implícitos
  - Método Exponencial
  - Método de Ajuste Exponencial

Recapitulando

#### Exercício de Revisão

#### Exemplo 6.20

Resolva o problema

$$\frac{d^2x}{dt^2} + t^2 \frac{dx}{dt} + 3x =$$

$$x(0) = 1$$

$$\frac{dx}{dt}(0) = 2$$

*Use* h = 0.1 s

- 1. Forward Euler:  $u_{n+1} = u_n + h f(u_n, t_n)$
- 2. Backward Euler:  $u_{n+1} = u_n + h f(u_{n+1}, t_{n+1})$
- 3. Método de Euler modificado:

$$u_{n+1}=u_n+\frac{h}{2}\left[f\left(u_{n+1},\,t_{n+1}\right)+f\left(u_n,\,t_n\right)\right]$$

4. Runge-Kutta de terceira ordem:

$$\begin{cases} k_1 = h f(u_n, t_n) \\ k_2 = h f(u_n + \frac{1}{2}k_1, t_n + \frac{h}{2}) \\ k_3 = h f(u_n - k_1 - 2k_2, t_n + h) \\ u_{n+1} = u_n + \frac{1}{6}(k_1 + 4k_2 + k_3) \end{cases}$$

5. Preditor-corretor de Adams de terceira ordem

$$\begin{array}{lll} \bar{u}_{n+1} &=& u_n + \frac{h}{12} \left(23 \, u_n' - 16 \, u_{n-1}' + 5 \, u_{n-2}'\right) \\ \bar{u}_{n+1}' &=& f \left(\bar{u}_{n+1}, t_{n+1}\right) \\ u_{n+1} &=& u_n + \frac{h}{12} \left(5 \, \bar{u}_{n+1}' + 8 \, u_n' - u_{n-1}'\right) \end{array}$$

Escrevendo de outra maneira:

$$\begin{cases} x''(t) = t - t^2 x'(t) - 3x(t) \\ x(0) = 1 \\ x'(0) = 2 \end{cases}$$

Fazendo x' = y temos:

$$\begin{cases} x'(t) = y(t) = f_x(t, x) \\ y'(t) = t - t^2 y(t) - 3x(t) = f_y(t, x, y) \\ y(0) = x'(0) = 2 \end{cases}$$

$$\begin{array}{c|cccc} t_0 & x_0 & y_0 \\ \hline 0 & 1 & 2 \\ \end{array}$$

Usando forward euler como preditor para  $\bar{y}_1$ :

$$ar{y}_1 = y_0 + h f_y(t_0, x_0, y_0)$$
 $ar{y}_1 = 2 + 0.1 (0 - 0^2 y(0) - 3x(0));$ 
 $ar{y}_1 = 2 + 0.1(-3) = 1.7;$ 

Calculando  $\bar{x}_1$ :

$$ar{x}_1 = x_0 + hf_x(t_0, x_0) = x_0 + hy(t_0);$$
  $ar{x}_1 = 1 + 0.1(2) = 1.2;$ 

Usando Backward Euler como corretor para  $y_1$  temos:

$$y_1 = y_0 + hf(t_1, \bar{x}_1, \bar{y}_1)$$

$$y_1 = y_0 + h(t_1 - t_1^2 \bar{y}_1 - 3\bar{x}_1)$$

$$y_1 = 2 + 0.1(0.1 - (0.1)^2 1.7 - 3(1.2)) = 1.8463$$

E o *x*<sub>1</sub>...

$$x_1 = x_0 + h\bar{y}_1$$
  
 $x_1 = 1 + 0.1(1.7) = 1.17$ 

"Erro" (comparado com o valor calculado pelo Wolfram, que provavelmente usa um método também)

$$e_1 = |x_1 - x(t_1)| = |1,17 - 1,18419| = 0,01419$$

Vamos usar o Euler modificado para encontrar  $x_2$ 

$$y_2 = y_1 + \frac{h}{2} [f(t_2, \bar{x}_2, \bar{y}_2) + f(t_1, x_1, y_1)]$$

Usando forward euler para encontrar  $\bar{x}_2$  e  $\bar{y}_2$ :

$$\bar{y}_2 = y_1 + hf(t_1, x_1, y_1) = y_1 + h(t_1 - t_1^2 y_1 - 3x_1)$$

$$\bar{y}_2 = 1,8463 + 0,1(0,1 - (0,1)^2 1,8463 - 3(1,17)) = 1,5034537$$

$$\bar{x}_2 = x_1 + h f(t_1, x_1) = x_1 + h y_1$$

$$\bar{x}_2 = 1,17 + 0,1(1,8419) = 1,3541$$

$$y_2 = y_1 + \frac{h}{2} [f(t_2, \bar{x}_2, \bar{y}_2) + f(t_1, x_1, y_1)]$$

$$y_2 = y_1 + \frac{h}{2} \left[ (t_2 - t_2^2 \bar{y}_2 - 3\bar{x}_2) + (t_1 - t_1^2 y_1 - 3x_1) \right]$$

$$y_2 = 1,8463 + 0,05$$
 [(0,2 - (0,2)<sup>2</sup>1,5034537 - 3(1,3541))  
+(0,1 - (0,1)<sup>2</sup>1,8463 - 3(1,17))]

$$v_2 = 1.4787549426$$

$t_0$	<i>x</i> <sub>0</sub>	<i>y</i> <sub>0</sub>	$t_1$	<i>x</i> <sub>1</sub>	<i>y</i> <sub>1</sub>	t <sub>2</sub>	$\bar{x}_2$	<i>y</i> <sub>2</sub>
0	1	2	0,1	1,17	1,8463	0,2	1,4787549426	1,5034537

Usando o mesmo método para calcular  $x_2$  temos:

$$x_2 = x_1 + \frac{h}{2} [f(t_2, \bar{x}_2) + f(t_1, x_1)]$$
$$x_2 = x_1 + \frac{h}{2} [y_2 + y_1]$$

PS: Estou usando  $y_2$  em vez do  $\bar{y}_2$ . Teoricamente  $y_2$  é uma aproximação melhor que  $\bar{y}_2$ , então não tem por que não usá-lo já que eu já calculei. (Confirmem com o Prof. se é isso mesmo)

$$x_2 = 1,17 + 0,05 [1,5034537 + 1,8463] = 1,337487685$$
  
 $e_2 = |x_2 - x(t_2)| = |1,337487685 - 1,33376| = 0,003727685$ 

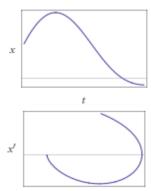
ETC...

#### Resultado Exercício de Revisão

#### Calculado no Wolfram Alpha (link)

$$x(0,0) = 1$$
  
 $x(0,1) = 1,18419$   
 $x(0,2) = 1,33376$   
 $x(0,3) = 1,44489$   
 $x(0,4) = 1,51499$   
 $x(0,5) = 1,54300$   
 $x(1,0) = 1,14742$ 

#### Plots of the solution:



x

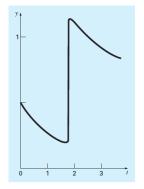
Equações Diferenciais Ordinárias Rígidas (Introdução)

## EDO Rígidas

Entre a apostila, a wikipedia e o livro de matlab, encontrei definições que variam um pouco.

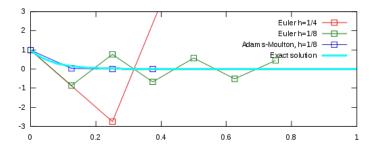
Apostila: Definição: Equações Diferenciais Ordinárias são ditas rígidas quando a solução é uma função suave, mas requer um  $\Delta t$ muito pequeno no método numérico para manter estabilidade. Livro de Matlab: Uma EDO é dita rígida quando, apesar de suave, para um determinado  $\Delta t$  ela muda abruptamente de valor. Isso faz com que um  $\Delta t$  muito pequeno seja empregado para manter a estabilidade de métodos como Euler e Runge-Kutta. Wikipedia: Uma equação diferencial é dita rígida (stiff) quando alguns métodos para solucionar as equações se tornam numericamente instáveis, a menos que o passo seja muito pequeno. É difícil definir com precisão o que é rigidez, mas a ideia principal é que a equação inclui termos que levam a uma rápida variação na solução.

Aguardem melhorias nos slides em breve.



Equação rígida segundo o livro de matlab. A função é suave, mas muda de valor abruptamente.

Aguardem melhorias nos slides em breve.



Equação rígida segundo a wikipédia. O método se torna muito instável para um  $\Delta t$  grande. (exercício da aula 2)

Dado um problema da forma:

$$\begin{cases} y' = -\alpha y + s(t) \\ y(0) = y_0 \end{cases}$$

O valor de  $\frac{1}{|\alpha|}$  é denominado de "constante de tempo". A solução exata desse problema é:

$$\begin{cases} y(t) = y_0 e^{-\alpha t}, & \text{se } s(t) = 0 \ \forall t \\ y(t) = y_0 e^{-\alpha t} + e^{-\alpha t} \int_0^t s(\xi) e^{\alpha \xi} d\xi, & \text{se } s(t) \neq 0 \ \forall t \end{cases}$$

Por exemplo, aplicando o método Runge-Kutta de 4ª ordem, a solução se torna estável quando  $h < 2.785 \frac{1}{|\alpha|}$  (Valor tirado da apostila como exemplo. Ver estabilidade de algébrica dos métodos de runge-kutta na Wikipedia. Acho que tem um erro na direção do <). Assim, quando  $\frac{1}{|\alpha|} \to 0$  o método tem de usar um valor  $h \to 0$  para manter a estabilidade. Por exemplo:

$$\alpha = -100000 \Rightarrow h < \frac{2.785}{100000} = 0.00002785$$

O valor de h precisa ser menor que 0.00002785 só para manter a estabilidade.

Em um sistema de E.D.O., se uma das equações é rígida,  $\Delta t$  tem de ser pequeno para manter estabilidade.

$$\begin{cases} y' = -1y + 1z + 3 \\ z' = -10^7z + 1y \end{cases} \Rightarrow \frac{1}{|\alpha|} = \frac{1}{10^7}$$

Dado o seguinte sistema de E.D.O.s com  $y(0) = y_0$  e  $z(0) = z_0$ :

$$\begin{cases} y' = f(t, y, z) \\ z' = g(t, z, y) \end{cases}$$

Usando a fórmula de backward euler, temos:

$$\begin{cases} y_{n+1} - y_n = h \ f(t_{n+1}, y_{n+1}, z_{n+1}) \equiv h \ f_{n+1} \\ z_{n+1} - z_n = h \ g(t_{n+1}, z_{n+1}, y_{n+1}) \equiv h \ g_{n+1} \end{cases}$$

Se f e g forem funções não-lineares, o sistema não pode ser resolvido de forma fechada (exata) e métodos iterativos, tais como o das substituições sucessivas, podem ser usados mas não são eficientes.

Uma opção mais eficiente é linearizar as equações por expansão de Taylor.

$$\begin{cases} f_{n+1} = f_n + \frac{\partial f}{\partial y} \Delta y + \frac{\partial f}{\partial z} \Delta z + \frac{\partial f}{\partial t} \Delta t \\ g_{n+1} = g_n + \frac{\partial g}{\partial y} \Delta y + \frac{\partial g}{\partial z} \Delta z + \frac{\partial g}{\partial t} \Delta t \end{cases}$$

Pela equação anterior, temos:

$$\begin{cases} \Delta y = y_{n+1} - y_n = h \ f_{n+1} \\ \Delta z = z_{n+1} - z_n = h \ g_{n+1} \end{cases}$$

E como  $h = \Delta t$  temos:

$$\begin{cases} \frac{\Delta y}{h} = f_n + \frac{\partial f}{\partial y} \Delta y + \frac{\partial f}{\partial z} \Delta z + \frac{\partial f}{\partial t} h \\ \frac{\Delta z}{h} = g_n + \frac{\partial g}{\partial y} \Delta y + \frac{\partial g}{\partial z} \Delta z + \frac{\partial g}{\partial t} h \end{cases}$$

Reordenando os elementos, temos:

$$\begin{cases} \frac{\Delta y}{h} - \frac{\partial f}{\partial y} \Delta y - \frac{\partial f}{\partial z} \Delta z = f_n + \frac{\partial f}{\partial t} h \\ \frac{\Delta z}{h} - \frac{\partial g}{\partial z} \Delta z - \frac{\partial g}{\partial y} \Delta y = g_n + \frac{\partial g}{\partial t} h \end{cases}$$

Multiplica todo mundo por h e colocando  $\Delta y$  e  $\Delta z$  em evidência:

$$\begin{cases} \Delta y (1 - h \frac{\partial f}{\partial y}) - h \frac{\partial f}{\partial z} \Delta z = f_n h + \frac{\partial f}{\partial t} h^2 \\ \Delta z (1 - h \frac{\partial g}{\partial z}) - h \frac{\partial g}{\partial v} \Delta y = g_n h + \frac{\partial g}{\partial t} h^2 \end{cases}$$

Essa equação pode ser descrita na forma matricial:

$$\begin{bmatrix} 1 - h \frac{\partial f}{\partial y} & -h \frac{\partial f}{\partial z} \\ -h \frac{\partial g}{\partial y} & 1 - h \frac{\partial g}{\partial z} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \Delta y \\ \Delta z \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} f_n h + \frac{\partial f}{\partial t} h^2 \\ g_n h + \frac{\partial g}{\partial t} h^2 \end{bmatrix}$$

Ou então:

$$\begin{bmatrix} \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{bmatrix} - h \begin{bmatrix} \frac{\partial f}{\partial y} & \frac{\partial f}{\partial z} \\ \frac{\partial g}{\partial y} & \frac{\partial g}{\partial z} \end{bmatrix} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \Delta y \\ \Delta z \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} f_n h + \frac{\partial f}{\partial t} h^2 \\ g_n h + \frac{\partial g}{\partial t} h^2 \end{bmatrix}$$

Ou:

$$(I - hJ)\bar{\Delta} = \begin{bmatrix} f_n h + \frac{\partial f}{\partial t} h^2 \\ g_n h + \frac{\partial g}{\partial t} h^2 \end{bmatrix}$$

Resolve-se por Eliminação de Gauss

Obs (apostila): Incondicionalmente Estável

Obs2: J é a matriz jacobiana

Obs3: Você quer encontrar o valor de  $\bar{\Delta}$  para achar  $f_{n+1}$  e  $g_{n+1}$ 

Suponha outra equação:

$$y'(t) = f(y, t)$$

Onde f(y, t) não inclui t explicitamente. Adicionando cy aos dois lados da equação, onde c é uma constante, temos:

$$y' + cy = f(y, t) + cy$$

Multiplicando por ect temos:

$$y'e^{ct} + cye^{ct} = [f(y, t) + cy]e^{ct}$$

Daí...

$$y'e^{ct} + cye^{ct} = [f(y,t) + cy]e^{ct}$$

$$\frac{d}{dt}(y'e^{ct}) = [f(y,t) + cy]e^{ct}$$

$$\int_{t_0}^{t_{n+1}} \left[\frac{d}{d\eta}(y'e^{c\eta})\right] d\eta = \int_{t_0}^{t_{n+1}} [f(y,\eta) + cy]e^{c\eta} d\eta$$

Resolvendo...

$$y(t_{n+1})e^{ct_{n+1}} - y(t_n)e^{ct_n} = \int_0^h [f(y,(t_n+\xi)) + cy] e^{c(t_n+\xi)} d\xi$$

Obs:  $\eta =$  "eta". Mudança de variável  $\eta = t_n + \xi$ .

Multiplicando-se por  $e^{-ct_{n+1}}$ :

$$y(t_{n+1}) = y(t_n)e^{-c(t_{n+1}-t_n)} + \int_0^h \left[f(y,(t_n+\xi)) + cy\right] e^{c(\xi-(t_{n+1}-t_n))} d\xi$$

Trocando  $(t_{n+1} - t_n)$  por h:

$$y(t_{n+1}) = y(t_n)e^{-ch} + \int_0^h [f(y,(t_n+\xi)) + cy] e^{c(\xi-h)} d\xi$$

Dessa fórmula, vários métodos podem ser deduzidos, mudando a aproximação da integral de f+cy. A precisão da aproximação vai depender do valor de c.

Uma aproximação comumente utilizada é:

$$c = \frac{\partial f}{\partial y}(t_n) = -\left(\frac{\partial f}{\partial y}\right)_n$$

OBS: Quando f(y, t) não tem dependência explícita de

$$\frac{\partial f}{\partial y} = \frac{f'}{f} \left( \frac{\partial f}{\partial t}, \frac{\partial f}{\partial y}, \frac{\partial y}{\partial t} \right) = \frac{\partial f}{\partial y} f$$

Assim

$$c = -\left(\frac{f'}{f}\right)_{n}$$

Aproximação:

$$[f(y, t_n + \xi) + cy(t_n + \xi)] \approx f_n + cy_n$$
 (6.98)

Equação 6.94 reduz-se a

$$\underbrace{y_{n+1} = y_n + h f_n}_{Forward Euler} \left[ \frac{1 - e^{-ch}}{c h} \right]$$
 (6.99)

OBS: O método 6.99 é incondicionalmente estável

Se 
$$h \to 0 \implies y_{n+1} \to y_n$$
, pois  $1 - e^{-ch} \to 0$   
Se  $h \to \infty \implies \left[1 - \frac{1}{e^{-ch}}\right] \to 1$ 

Modificação do método 6.99 para melhorar a solução

1. Utilizar 6.99 como um preditor

$$\bar{y}_{n+1} = y_n + f_n \left[ \frac{1 - e^{-ch}}{c} \right]$$
 (6.100)

ou no intervalo  $t_n < t < t_{n+1}$ 

$$\xi = t - t_n$$

$$\bar{y}(t) = y_n + \left[ \frac{1 - e^{-c\xi}}{c} \right] f_n$$
 (6.101)

2. Reescrevemos 6.94 como corretor

$$y_{n+1} = \bar{y}_{n+1} + \int_{0}^{h} \left[ f\left(\bar{y}\left(t_{n} + \xi\right), t_{n} + \xi\right) - f_{n} + c\,\bar{y}\left(t_{n} + \xi\right) - c\,y_{n} \right] e^{c\xi^{2}}$$
(6.102)

A integral pode ser resolvida

- (a) Analiticamente (se f for simples)
- (b) Interpolação linear de []
- (c) Regra do Trapézio

interpolação linear

$$[f(\bar{y}(t_n + \xi)) - f_n + c\bar{y}(t_n + \xi) - cy_n] \approx B\xi$$
 (6.103)

onde

$$B = \frac{f_{n+1} - f_n + c (y_{n+1} - y_n)}{h}$$
(6.104)

b)

$$y_{n+1} = \bar{y}_{n+1} + \frac{Bh^2}{ch} \left( \frac{1 - e^{-ch}}{ch - 1} \right)$$
 (6.105)

c)

$$y_{n+1} = \bar{y}_{n+1} + \frac{B h^2}{2} \tag{6.106}$$