Introdução aos Métodos Discretos

Luis Paulo S. Barra

Departamento de Mecânica Aplicada e Computacional Universidade Federal de Juiz de Fora



Parte III

Problemas de Valor Inicial

Problemas de Valor Inicial

Definição do Problema

Obtenção de Métodos por Aproximação das Derivadas Método de Euler

Obtenção de Métodos por Integração Numérica Métodos de Adams

Métodos Runge-Kutta Método de Euler Modificado

Condicionamento dos Problemas

Problemas *Stiff*

Problema de Valor Inicial

Definição do Problema

Deseja-se determinar uma aproximação para $\mathbf{y}(t)$ tal que:

$$egin{array}{lll} rac{d\mathbf{y}(t)}{dt} &=& \mathbf{f}(t,\mathbf{y}), & \mathsf{para} & 0 < t \ \mathbf{y}(0) &=& \mathbf{a} \end{array}$$

Se assume que as devidas derivadas de $\mathbf{y}(t)$ são definidas e contínuas.

Decaimento Radioativo

A massa de uma substância radioativa decai proporcionalmente a quantidade atual, logo:

$$\frac{dy}{dt} = -ry(t)$$
, para $0 < t$

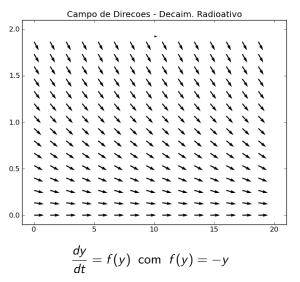
Com uma quantidade inicial a da substância, a condição inicial fica:

$$y(0) = a$$

Pode-se verificar por substituição que a solução exata é:

$$y(t) = \alpha e^{-rt}$$

Campo de Direções - Decaimento Radioativo



O valor y(0) = 0 é um ponto de equilíbrio estável.



Crescimento Logístico

Admitindo que a taxa de crescimento líquido da população, r, diminui linearmente com o aumento da mesma devido à quantidade limitada de alimento disponível, pode se obter:

$$\frac{dy}{dt} = r(t)y(t)$$
, para $0 < t$

onde
$$r(t) = a - by(t)$$
.

Crescimento Logístico

Admitindo que a taxa de crescimento líquido da população, r, diminui linearmente com o aumento da mesma devido à quantidade limitada de alimento disponível, pode se obter:

$$\frac{dy}{dt} = r(t)y(t)$$
, para $0 < t$

onde r(t) = a - by(t).

De outra forma:

$$\frac{dy}{dt} = f(t, y(t))$$

Crescimento Logístico

Admitindo que a taxa de crescimento líquido da população, r, diminui linearmente com o aumento da mesma devido à quantidade limitada de alimento disponível, pode se obter:

$$\frac{dy}{dt} = r(t)y(t)$$
, para $0 < t$

onde r(t) = a - by(t).

De outra forma:

$$\frac{dy}{dt} = f(t, y(t)) = [a - by(t)].y(t)$$

Tomando a, b > 0 constantes e $y(0) = P_0$ a solução analítica é:

$$y(t) = \frac{P_0 a e^{at}}{a + P_0 b(e^{at} - 1)}$$

Crescimento Logístico

Admitindo que a taxa de crescimento líquido da população, r, diminui linearmente com o aumento da mesma devido à quantidade limitada de alimento disponível, pode se obter:

$$\frac{dy}{dt} = r(t)y(t)$$
, para $0 < t$

onde r(t) = a - by(t).

De outra forma:

$$\frac{dy}{dt} = f(t, y(t)) = [a - by(t)].y(t)$$

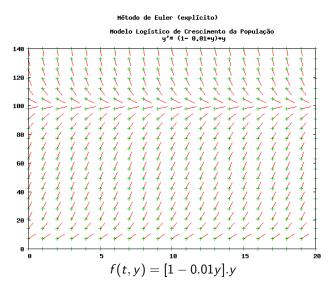
Tomando a, b > 0 constantes e $y(0) = P_0$ a solução analítica é:

$$y(t) = \frac{P_0 a e^{at}}{a + P_0 b(e^{at} - 1)}$$

EDO de primeira ordem, não-linear devido a presença de y^2 em f(t,y(t)).



Campo de Direções - Crescimento Logístico



y = 0 e y = 100 são pontos de equilíbrio, mas só o segundo é assintoticamente estável.

Segunda Lei de Newton

$$m\frac{d^2y}{dt^2}=F(t,y,y'),$$

Segunda Lei de Newton

$$m\frac{d^2y}{dt^2}=F(t,y,y'),$$

Onde a massa m > 0 é constante e F é a força aplicada.

Segunda Lei de Newton

$$m\frac{d^2y}{dt^2}=F(t,y,y'),$$

Onde a massa m > 0 é constante e F é a força aplicada. Assumindo a posição e a velocidades iniciais conhecidas:

$$y(0) = \alpha$$
 e $y'(0) = \beta$

A EDO de segunda ordem é linear se F depender linearmente de y e y'.

Segunda Lei de Newton

$$m\frac{d^2y}{dt^2}=F(t,y,y'),$$

Onde a massa m>0 é constante e F é a força aplicada. Assumindo a posição e a velocidades iniciais conhecidas:

$$y(0) = \alpha$$
 e $y'(0) = \beta$

A EDO de segunda ordem é linear se F depender linearmente de y e y'. Alternativamente, pode-se escrever:

$$y_1 = y$$

 $y_2 = y'$

Segunda Lei de Newton

Derivando ambas em relação à t, obtém-se:

$$y'_1 = y_2$$

 $y'_2 = \frac{1}{m}F(t, y_1, y_2)$

Segunda Lei de Newton

Derivando ambas em relação à t, obtém-se:

$$y'_1 = y_2$$

 $y'_2 = \frac{1}{m}F(t, y_1, y_2)$

Matricialmente, pode-se escrever:

$$\mathbf{y}'(t) = \mathbf{f}(t,\mathbf{y}), \;\; \mathsf{para} \;\; 0 < t \;\;\;\;\; \mathsf{e} \; \mathsf{com} \;\;\;\;\; \mathbf{y}(0) = \left\{ egin{array}{c} lpha \ eta \end{array}
ight\}$$

e o vetor **f** é definido como:

$$\mathbf{f}(t,\mathbf{y}) = \left\{ \begin{array}{c} y_2 \\ \frac{1}{m} F(t,y_1,y_2) \end{array} \right\}$$

Predador-Presa

População da Presa, x, hipóteses :

- a população da presa isolada cresce proporcionalmente à sua população.
- Morte das presas pelos predadores depende do encontro entre os indivíduos sendo proporcional ao produto das populações, xy.

Predador-Presa

População da Presa, x, hipóteses :

- a população da presa isolada cresce proporcionalmente à sua população.
- Morte das presas pelos predadores depende do encontro entre os indivíduos sendo proporcional ao produto das populações, xy.

Logo:

$$\frac{dx}{dt} = \alpha x + \beta xy \qquad \text{com} \qquad \alpha > 0 \quad \text{e} \quad \beta < 0$$

Predador-Presa

População da Presa, x, hipóteses :

- a população da presa isolada cresce proporcionalmente à sua população.
- Morte das presas pelos predadores depende do encontro entre os indivíduos sendo proporcional ao produto das populações, xy.

Logo:

$$\frac{dx}{dt} = \alpha x + \beta xy \qquad \text{com} \qquad \alpha > 0 \quad \text{e} \quad \beta < 0$$

População dos Predadores, y, hipóteses :

- Morte por causas naturais, proporcional a população;
- Crescimento da população proporcional ao encontro de alimento.

Predador-Presa

População da Presa, x, hipóteses :

- a população da presa isolada cresce proporcionalmente à sua população.
- Morte das presas pelos predadores depende do encontro entre os indivíduos sendo proporcional ao produto das populações, xy.

Logo:

$$\frac{dx}{dt} = \alpha x + \beta xy \qquad \text{com} \qquad \alpha > 0 \quad \text{e} \quad \beta < 0$$

População dos Predadores, y, hipóteses :

- Morte por causas naturais, proporcional a população;
- Crescimento da população proporcional ao encontro de alimento.

Logo:

$$\frac{dy}{dt} = \gamma y + \delta xy$$
 com $\gamma < 0$ e $\delta > 0$

O modelo descrito pelo sistema de duas EDO's não-lineares resultante é conhecido como equações de *Lotka-Volterra*.

Predador-Presa

$$\frac{dx}{dt} = \alpha x + \beta xy \frac{dy}{dt} = \gamma y + \delta xy$$

O modelo descrito pelo sistema de duas EDO's não-lineares resultante é conhecido como equações de *Lotka-Volterra*.

Predador-Presa

$$\frac{dx}{dt} = \alpha x + \beta xy$$

$$\frac{dy}{dt} = \gamma y + \delta xy$$

A definição do problema se completa com o estabelecimento de valores para os parâmetros α , β , δ e γ além da imposição das duas condições iniciais:

$$x(0) = x_0$$
 e $y(0) = y_0$

O modelo descrito pelo sistema de duas EDO's não-lineares resultante é conhecido como equações de *Lotka-Volterra*.

Predador-Presa

$$\frac{dx}{dt} = \alpha x + \beta xy$$

$$\frac{dy}{dt} = \gamma y + \delta xy$$

A definição do problema se completa com o estabelecimento de valores para os parâmetros α , β , δ e γ além da imposição das duas condições iniciais:

$$x(0) = x_0$$
 e $y(0) = y_0$

Não existe solução analítica (não nula) conhecida para este problema.

Problemas de Valor Inicial

Definição do Problema

Obtenção de Métodos por Aproximação das Derivadas Método de Euler

Obtenção de Métodos por Integração Numérica Métodos de Adams

Métodos Runge-Kutta Método de Euler Modificado

Condicionamento dos Problemas

Problemas *Stiff*

Aproximação de Derivadas

Inicialmente considera-se a solução do poblema escalar, na forma:

$$\frac{dy}{dt} = f(t,y), \text{ para } 0 < t$$

$$y(0) = \alpha$$
(1)

Aproximação de Derivadas

Inicialmente considera-se a solução do poblema escalar, na forma:

$$\frac{dy}{dt} = f(t, y), \text{ para } 0 < t$$

$$y(0) = \alpha$$
(1)

Primeiro Passo

Definição da malha (uniforme) de pontos, $0 \le t \le T$:

$$t_j = jk$$
, para $j = 0, 1, 2, \dots, M$

Como $t_M = T$ tem-se:

$$k=\frac{T}{M}$$

Aproximação de Derivadas

Inicialmente considera-se a solução do poblema escalar, na forma:

$$\frac{dy}{dt} = f(t, y), \text{ para } 0 < t$$

$$y(0) = \alpha$$
(1)

Primeiro Passo

Definição da malha (uniforme) de pontos, $0 \le t \le T$:

$$t_j = jk$$
, para $j = 0, 1, 2, \dots, M$

Como $t_M = T$ tem-se:

$$k = \frac{T}{M}$$

Segundo Passo

Avaliação da equação diferencial em $t = t_i$:

$$y'(t_i) = f(t_i, y(t_i))$$

Terceiro Passo

Substituição da derivada por uma expressão de diferenças finitas.

Por exemplo, a expansão de primeira ordem em diferenças progressivas:

$$y'(t_j) = \frac{y(t_{j+1}) - y(t_j)}{k} + \tau_j,$$

onde

$$\tau_j = -\frac{k}{2}y''(\eta_j)$$

e $t_j < \eta_j < t_{j+1}$.

Terceiro Passo

Substituição da derivada por uma expressão de diferenças finitas.

Por exemplo, a expansão de primeira ordem em diferenças progressivas:

$$y'(t_j) = \frac{y(t_{j+1}) - y(t_j)}{k} + \tau_j,$$

onde

$$\tau_j = -\frac{k}{2}y''(\eta_j)$$

e $t_j < \eta_j < t_{j+1}$. Substituindo na equação 1:

$$y(t_{j+1}) - y(t_j) + k\tau_j = kf(t_j, y(t_j))$$

Consistência A aproximação é dita *consistente* se o erro de truncamento tende a zero a medida que o passo decresce.

Apenas a consistência não implica precisão na solução do método !

Consistência A aproximação é dita *consistente* se o erro de truncamento tende a zero a medida que o passo decresce.

Apenas a consistência não implica precisão na solução do método !

Quarto Passo

Descartar o erro de truncamento $(k\tau_j)$:

$$y_{j+1} = y_j + kf(t_j, y_j),$$
 para $j = 0, 1, 2, ..., M-1$

e com a condição inicial, tem-se:

$$y_0 = \alpha$$

Consistência A aproximação é dita *consistente* se o erro de truncamento tende a zero a medida que o passo decresce.

Apenas a consistência não implica precisão na solução do método!

Quarto Passo

Descartar o erro de truncamento $(k\tau_j)$:

$$y_{j+1} = y_j + kf(t_j, y_j),$$
 para $j = 0, 1, 2, ..., M-1$

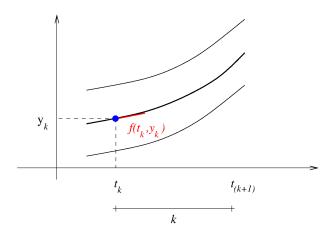
e com a condição inicial, tem-se:

$$y_0 = \alpha$$

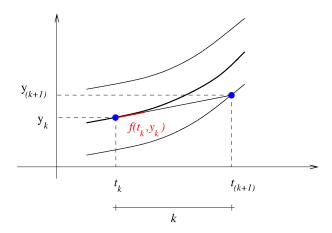
A partir da escolha feita obteve-se o método de Euler (explícito).



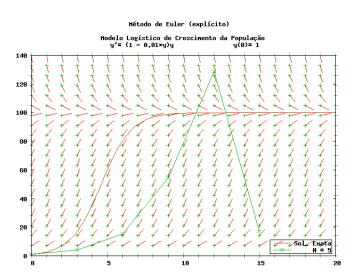
Método de Euler - Interpretação Geométrica

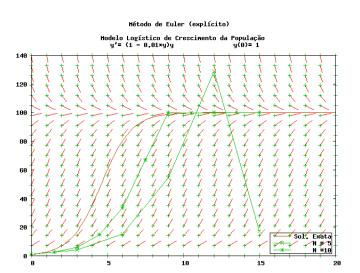


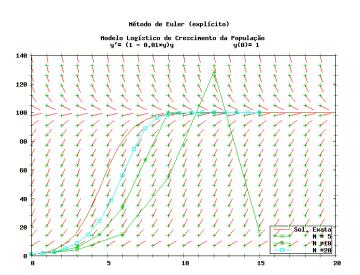
Método de Euler - Interpretação Geométrica

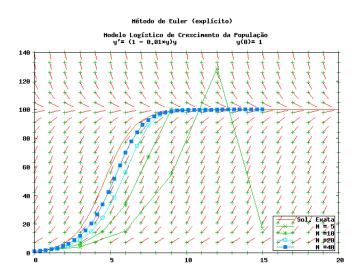


Euler - Cresc. Logístico









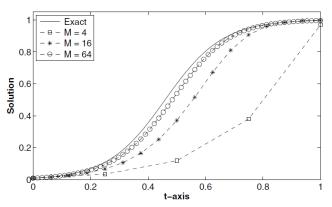


Figure 1.3. Solution of the logistic equation (1.30) using the Euler method (1.33) for three values of M. Also shown is the exact solution. The symbols are the computed values, and the dashed lines are drawn by the plotting program simply to connect the values.

O erro obtido na implementação do método tem duas origens distintas:

Aproximação intrínseca ao método (truncamento);

O erro obtido na implementação do método tem duas origens distintas:

- Aproximação intrínseca ao método (truncamento);
- Decorrentes da precisão finita (arredondamento).

O erro obtido na implementação do método tem duas origens distintas:

- Aproximação intrínseca ao método (truncamento);
- Decorrentes da precisão finita (arredondamento).

Mais especificamente, no ponto M:

$$e_M = |y(T) - \bar{y}_M|$$

O erro obtido na implementação do método tem duas origens distintas:

- Aproximação intrínseca ao método (truncamento);
- Decorrentes da precisão finita (arredondamento).

Mais especificamente, no ponto M:

$$e_M = |y(T) - \bar{y}_M|$$

= $|y(T) - y_M| + |y_M - \bar{y}_M|$

O erro obtido na implementação do método tem duas origens distintas:

- Aproximação intrínseca ao método (truncamento);
- Decorrentes da precisão finita (arredondamento).

Mais especificamente, no ponto M:

$$e_{M} = |y(T) - \bar{y}_{M}|$$

$$= |y(T) - y_{M}| + |y_{M} - \bar{y}_{M}|$$

$$= e_{M}^{trunc} + e_{M}^{arred}$$

O erro de truncamento em um passo:

$$(k\tau_j)=k\frac{k}{2}y''(\eta_j)$$

O erro obtido na implementação do método tem duas origens distintas:

- Aproximação intrínseca ao método (truncamento);
- Decorrentes da precisão finita (arredondamento).

Mais especificamente, no ponto M:

$$e_{M} = |y(T) - \bar{y}_{M}|$$

$$= |y(T) - y_{M}| + |y_{M} - \bar{y}_{M}|$$

$$= e_{M}^{trunc} + e_{M}^{arred}$$

O erro de truncamento em um passo:

$$(k\tau_j) = k\frac{k}{2}y''(\eta_j) = O(k^2)$$

O erro obtido na implementação do método tem duas origens distintas:

- Aproximação intrínseca ao método (truncamento);
- Decorrentes da precisão finita (arredondamento).

Mais especificamente, no ponto M:

$$e_{M} = |y(T) - \bar{y}_{M}|$$

$$= |y(T) - y_{M}| + |y_{M} - \bar{y}_{M}|$$

$$= e_{M}^{trunc} + e_{M}^{arred}$$

O erro de truncamento em um passo:

$$(k\tau_j) = k\frac{k}{2}y''(\eta_j) = O(k^2)$$

Logo em t_M , somam-se os erros para os $M = \frac{T}{k}$ passos tem-se que:

$$e_M^{trunc} = O(k)$$

Para quantificar o erro ao longo do intervalo 0 < t < T podem ser mais convenientes outras medidas de erro, por exemplo:

$$e_{\infty} = \max_{j=0,1,\ldots,M} |y(t_j) - \bar{y}_j|$$

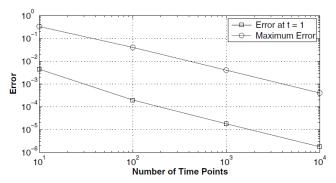


Figure 1.4. The difference between the exact and computed solutions, as a function of the number of time steps, M, used in solving the logistic equation (1.30) with the Euler method (1.33). Shown is the error $|y(T) - \overline{y}_M|$ at t = 1 as well as the maximum error as determined using (1.38).

2

No gráfico anterior, na escala $\log \times \log$, a inclinação indica:

$$\tan(\alpha) = \frac{\log(e_f) - \log(e_i)}{\log(M_f) - \log(M_i)}$$

No gráfico anterior, na escala $\log \times \log$, a inclinação indica:

$$\tan(\alpha) = \frac{\log(e_f) - \log(e_i)}{\log(M_f) - \log(M_i)}$$

ou seja:

$$\log(\frac{e_f}{e_i}) = \tan(\alpha)\log(\frac{M_f}{M_i})$$

No gráfico anterior, na escala $\log \times \log$, a inclinação indica:

$$\tan(\alpha) = \frac{\log(e_f) - \log(e_i)}{\log(M_f) - \log(M_i)}$$

ou seja:

$$\log(\frac{e_f}{e_i}) = \tan(\alpha)\log(\frac{M_f}{M_i})$$
$$= \log(\left(\frac{M_f}{M_i}\right)^{\tan(\alpha)})$$

Logo, se a discretização temporal é refinada de modo que $M_f = NM_i$, tem-se:

$$\frac{e_f}{e_i} = N^{\tan(\alpha)}$$

No gráfico anterior, na escala $\log \times \log$, a inclinação indica:

$$\tan(\alpha) = \frac{\log(e_f) - \log(e_i)}{\log(M_f) - \log(M_i)}$$

ou seja:

$$\log(\frac{e_f}{e_i}) = \tan(\alpha)\log(\frac{M_f}{M_i})$$
$$= \log(\left(\frac{M_f}{M_i}\right)^{\tan(\alpha)})$$

Logo, se a discretização temporal é refinada de modo que $M_f = NM_i$, tem-se:

$$\frac{e_f}{e_i} = N^{\tan(\alpha)}$$

ou ainda:

$$e_f = N^{\mathsf{tan}(\alpha)} e_i$$

Erros - Ordem do Método e Erro de Arredondamento

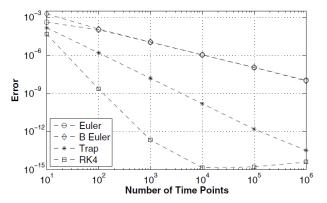


Figure 1.7. Error at t = 1 as a function of the number of time steps used to solve the logistic equation (1.61). Each curve decreases as $O(k^n)$, where n is determined from the truncation error for the method.

Quinto Passo - Análise da Estabilidade

A ideia de estabilidade do método está associada a propagação do erro de truncamento local (em um passo) nos passos seguintes.

Quinto Passo - Análise da Estabilidade

A ideia de estabilidade do método está associada a propagação do erro de truncamento local (em um passo) nos passos seguintes.

Existem diversos conceitos e definições formais associados a esta ideia, é usado aqui o conceito de A-Estabilidade, que é associado ao problema modelo do decaimento radioativo.

$$\frac{dy}{dt} = -ry(t), \text{ com } r > 0$$
 (2)

Para esta equação o método de Euler fornece:

$$y_{j+1} = y_j + kf(t_j, y_j)$$

Quinto Passo - Análise da Estabilidade

A ideia de estabilidade do método está associada a propagação do erro de truncamento local (em um passo) nos passos seguintes.

Existem diversos conceitos e definições formais associados a esta ideia, é usado aqui o conceito de A-Estabilidade, que é associado ao problema modelo do decaimento radioativo.

$$\frac{dy}{dt} = -ry(t), \quad \text{com } r > 0 \tag{2}$$

Para esta equação o método de Euler fornece:

$$y_{j+1} = y_j + kf(t_j, y_j)$$

= $y_j + k(-ry_j)$

Quinto Passo - Análise da Estabilidade

A ideia de estabilidade do método está associada a propagação do erro de truncamento local (em um passo) nos passos seguintes.

Existem diversos conceitos e definições formais associados a esta ideia, é usado aqui o conceito de A-Estabilidade, que é associado ao problema modelo do decaimento radioativo.

$$\frac{dy}{dt} = -ry(t), \quad \text{com } r > 0 \tag{2}$$

Para esta equação o método de Euler fornece:

$$y_{j+1} = y_j + kf(t_j, y_j)$$

= $y_j + k(-ry_j)$
= $(1 - rk)y_j$

$$y_0 = \alpha$$

$$y_0 = \alpha y_1 = (1 - rk)y_0$$

$$y_0 = \alpha$$

$$y_1 = (1 - rk)y_0 = (1 - rk)\alpha$$

$$y_0 = \alpha$$

 $y_1 = (1 - rk)y_0 = (1 - rk)\alpha$
 $y_2 = (1 - rk)y_1$

$$y_0 = \alpha$$

 $y_1 = (1 - rk)y_0 = (1 - rk)\alpha$
 $y_2 = (1 - rk)y_1 = (1 - rk)^2\alpha$
:

$$y_0 = \alpha$$

 $y_1 = (1 - rk)y_0 = (1 - rk)\alpha$
 $y_2 = (1 - rk)y_1 = (1 - rk)^2\alpha$
 \vdots
 $y_j = (1 - rk)y_{j-1}$

Assumindo $y(0) = \alpha$ tem-se:

$$y_{0} = \alpha$$

$$y_{1} = (1 - rk)y_{0} = (1 - rk)\alpha$$

$$y_{2} = (1 - rk)y_{1} = (1 - rk)^{2}\alpha$$

$$\vdots$$

$$y_{i} = (1 - rk)y_{i-1} = (1 - rk)^{j}\alpha$$

A solução exata é $y(t)=\alpha \exp(-rt)$, que tende a zero a medida que t cresce, então se exige que a solução aproximada tenha o mesmo comportamento.

A-Estabilidade

Se o método, quando aplicado ao problema (2), produz uma solução limitada independentemente dos valores de r>0 e k, então o método é dito A-Estável. Se a solução é limitada apenas quando k é pequeno, então o método é condicionalmente estável. De outra forma o método é instável.

A-Estabilidade

Se o método, quando aplicado ao problema (2), produz uma solução limitada independentemente dos valores de r>0 e k, então o método é dito A-Estável. Se a solução é limitada apenas quando k é pequeno, então o método é condicionalmente estável. De outra forma o método é instável.

A solução do método de Euler só é limitada se |1 - rk| < 1, logo:

A-Estabilidade

Se o método, quando aplicado ao problema (2), produz uma solução limitada independentemente dos valores de r>0 e k, então o método é dito A-Estável. Se a solução é limitada apenas quando k é pequeno, então o método é condicionalmente estável. De outra forma o método é instável.

A solução do método de Euler só é limitada se |1-rk|<1, logo:

$$-1 < 1 - rk < 1$$

A-Estabilidade

Se o método, quando aplicado ao problema (2), produz uma solução limitada independentemente dos valores de r>0 e k, então o método é dito A-Estável. Se a solução é limitada apenas quando k é pequeno, então o método é condicionalmente estável. De outra forma o método é instável.

A solução do método de Euler só é limitada se $|1-\mathit{rk}| < 1$, logo:

$$-1 < 1 - rk < 1$$

 $-2 < -rk < 0$

A-Estabilidade

Se o método, quando aplicado ao problema (2), produz uma solução limitada independentemente dos valores de r>0 e k, então o método é dito A-Estável. Se a solução é limitada apenas quando k é pequeno, então o método é condicionalmente estável. De outra forma o método é instável.

A solução do método de Euler só é limitada se $|1-\mathit{rk}| < 1$, logo:

$$\begin{array}{rrrr}
-1 < & 1 - rk & < 1 \\
-2 < & -rk & < 0 \\
2 > & rk & > 0
\end{array}$$

A-Estabilidade

Se o método, quando aplicado ao problema (2), produz uma solução limitada independentemente dos valores de r>0 e k, então o método é dito A-Estável. Se a solução é limitada apenas quando k é pequeno, então o método é condicionalmente estável. De outra forma o método é instável.

A solução do método de Euler só é limitada se $|1-\mathit{rk}| < 1$, logo:

$$-1 < 1 - rk < 1$$

 $-2 < -rk < 0$
 $2 > rk > 0$

Isto é se:

$$\boxed{0 < k < \frac{2}{r}}$$

Logo o Método de Euler é condicionalmente estável.

Monotonicidade

Tendo em vista que:

$$y_j = (1 - rk)^j \alpha$$

Pode-se perceber que se

$$-1<(1-rk)<0$$

o resultado do método de Euler decresce mas o faz oscilando entre valores positivos e negativos, diferentemente da solução do PVI. Diz-se, então, que o método é não-monotônico.

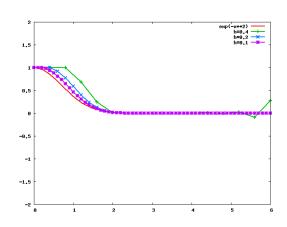
Estabilidade do Método de Euler

Considere a utilização do Método de Euler para o PVI:

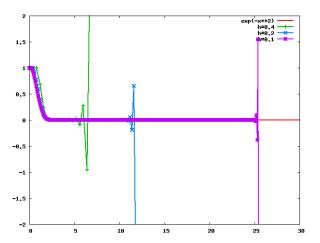
$$y'(t) = -2t y \qquad \text{com} \qquad y(0) = 1$$

cuja solução é:

$$y(t) = e^{-t^2}$$



Estabilidade do Método de Euler



Justificativa

Seja a equação diferencial, mais simples (f não depende diretamente de t):

$$y' = f(y)$$

Admitindo y=Y como um ponto de equilíbrio estável, um PVI com $y(0)=\alpha$, próximo de Y irá convergir para Y.

Justificativa

Seja a equação diferencial, mais simples (f não depende diretamente de t):

$$y' = f(y)$$

Admitindo y=Y como um ponto de equilíbrio estável, um PVI com $y(0)=\alpha$, próximo de Y irá convergir para Y. Seia

$$y(t) = Y + v(t)$$

Derivando membro a membro obtém-se

$$y' = v'(t)$$

Justificativa

Seja a equação diferencial, mais simples (f não depende diretamente de t):

$$y' = f(y)$$

Admitindo y=Y como um ponto de equilíbrio estável, um PVI com $y(0)=\alpha$, próximo de Y irá convergir para Y. Seia

$$y(t) = Y + v(t)$$

Derivando membro a membro obtém-se

$$y' = v'(t)$$

Substituindo as duas últimas expressões na definição do PVI:

$$v' = f(Y + v(t))$$



Justificativa

Se $\alpha \approx Y$, então $v(0) \approx 0$, logo a série de Taylor fornece:

$$f(Y + v) \approx f(Y) + vf'(Y)$$

Como f(Y) = 0, pode-se concluir que

$$v' = -rv$$
 com $r = -f'(Y)$

Logo a solução nas proximidades de Y se comporta como a do decaimento radioativo.

Seja
$$\mathbf{y}'(t) = \mathbf{f}(t, \mathbf{y})$$

A extensão se dá de maneira inteiramente análoga:

$$\mathbf{y}'(t_j) = \frac{\mathbf{y}(t_{j+1}) - \mathbf{y}(t_j)}{k} + O(k)$$

Seja $\mathbf{y}'(t) = \mathbf{f}(t, \mathbf{y})$

A extensão se dá de maneira inteiramente análoga:

$$\mathbf{y}'(t_j) = \frac{\mathbf{y}(t_{j+1}) - \mathbf{y}(t_j)}{k} + O(k)$$

E o método de Euler se escreve:

$$\mathbf{y}_{t_{j+1}} = \mathbf{y}_{t_j} + k\mathbf{f}(t_j, \mathbf{y}_{t_j})$$

Seja $\mathbf{y}'(t) = \mathbf{f}(t, \mathbf{y})$

A extensão se dá de maneira inteiramente análoga:

$$\mathbf{y}'(t_j) = \frac{\mathbf{y}(t_{j+1}) - \mathbf{y}(t_j)}{k} + O(k)$$

E o método de Euler se escreve:

$$\mathbf{y}_{t_{j+1}} = \mathbf{y}_{t_j} + k\mathbf{f}(t_j, \mathbf{y}_{t_j})$$

O caso análogo ao problema do decaimento radioativo se escreve como:

 $\mathbf{y}'(t) = -\mathbf{A}\mathbf{y}$ onde **A** tem coeficientes constantes.

O caso análogo ao problema do decaimento radioativo se escreve como:

$$\mathbf{y}'(t) = -\mathbf{A}\mathbf{y}$$
 onde **A** tem coeficientes constantes.

Se $\bf A$ é diagonalizável, isto é, tem autovalores λ_i , e correspondentes autovetores, ${\bf v}_i$ linearmente independentes, pode-se escrever a matriz $\bf V$:

$$\mathbf{V} = [\mathbf{v}_1 \mathbf{v}_2 \dots \mathbf{v}_n]$$

O caso análogo ao problema do decaimento radioativo se escreve como:

 $\mathbf{y}'(t) = -\mathbf{A}\mathbf{y}$ onde **A** tem coeficientes constantes.

Se $\bf A$ é diagonalizável, isto é, tem autovalores λ_i , e correspondentes autovetores, ${\bf v}_i$ linearmente independentes, pode-se escrever a matriz $\bf V$:

$$V = [v_1 v_2 \dots v_n]$$

Logo:

$$\mathbf{AV} = \mathbf{V}\Lambda$$
 ou ainda $\Lambda = \mathbf{V}^{-1}\mathbf{AV}$

onde:

$$\Lambda =
\begin{bmatrix}
\lambda_1 & 0 & 0 & \dots & 0 \\
0 & \lambda_2 & 0 & \dots & 0 \\
0 & 0 & \lambda_3 & & \vdots \\
\vdots & \vdots & & \ddots & \\
0 & 0 & & \dots & \lambda_m
\end{bmatrix}$$

Pré multiplicando o sistema de EDO's original por V^{-1} :

$$\mathbf{V}^{-1}\mathbf{y}'(t) = \mathbf{V}^{-1}\mathbf{A}\mathbf{V}\mathbf{V}^{-1}\mathbf{y}$$

Fazendo $\mathbf{z}(t) = \mathbf{V}^{-1}\mathbf{y}(t)$ o sistema de EDO's original é então equivalente a:

$$\mathbf{z}'(t) = -\Lambda \mathbf{z}(t) \text{ com } \mathbf{z}(0) = \mathbf{z}_0$$

O sistema acima fica então desacoplado, isto é :

$$z'_{1}(t) = \lambda_{1}z_{1}(t)$$

$$z'_{2}(t) = \lambda_{2}z_{2}(t)$$

$$z'_{3}(t) = \lambda_{3}z_{3}(t)$$

$$\vdots$$

$$z'_{n}(t) = \lambda_{n}z_{n}(t)$$

Pré multiplicando o sistema de EDO's original por V^{-1} :

$$\mathbf{V}^{-1}\mathbf{y}'(t) = \mathbf{V}^{-1}\mathbf{A}\mathbf{V}\mathbf{V}^{-1}\mathbf{y}$$

Fazendo $\mathbf{z}(t) = \mathbf{V}^{-1}\mathbf{y}(t)$ o sistema de EDO's original é então equivalente a:

$$\mathbf{z}'(t) = -\Lambda \mathbf{z}(t) \text{ com } \mathbf{z}(0) = \mathbf{z}_0$$

O sistema acima fica então desacoplado, isto é :

$$z'_{1}(t) = \lambda_{1}z_{1}(t)$$

$$z'_{2}(t) = \lambda_{2}z_{2}(t)$$

$$z'_{3}(t) = \lambda_{3}z_{3}(t)$$

$$\vdots$$

$$z'_{n}(t) = \lambda_{n}z_{n}(t)$$

Neste caso $\mathbf{y} = \mathbf{0}$ é uma solução assintoticamente estável se

 $Re(\lambda_i) > 0, \forall i$.



A aplicação do método de Euler ao sistema original é então equivalente a aplicação cada uma das equações sistema desacoplado.

$$z_{i_{j+1}} = (1 - k\lambda_i)z_{i_j}$$

A aplicação do método de Euler ao sistema original é então equivalente a aplicação cada uma das equações sistema desacoplado.

$$z_{i_{j+1}} = (1 - k\lambda_i)z_{i_j}$$

Pode-se concluir, da mesma forma, que anteriormente que o método de Euler é condicionalmente estável.

Outros Métodos

Euler Implícito

Adotando, no Terceiro Passo, a expressão:

$$y'(t_j) = \frac{y(t_j) - y(t_{j-1})}{k} + \tau_j,$$

Outros Métodos

Euler Implícito

Adotando, no Terceiro Passo, a expressão:

$$y'(t_j) = \frac{y(t_j) - y(t_{j-1})}{k} + \tau_j,$$

Seguindo o mesmo procedimento:

$$y_j = y_{j-1} + kf(t_j, y_j),$$
 para $j = 1, 2, ..., M$

com valor inicial $y_0 = \alpha$

Estabilidade do Método de Euler Implícito

Da mesma forma, utilizando o problema do decaimento radioativo, tem-se $y_j = y_{j-1} + k(ry_j)$. Logo:

$$(1+rk)y_j = y_{j-1}$$

 $y_j = (1+rk)^{-1}y_{j-1}$

Estabilidade do Método de Euler Implícito

Da mesma forma, utilizando o problema do decaimento radioativo, tem-se $y_j = y_{j-1} + k(ry_j)$. Logo:

$$(1+rk)y_j = y_{j-1}$$

 $y_j = (1+rk)^{-1}y_{j-1}$

E portanto, assumindo $y(0) = \alpha$:

$$y_j = \alpha (1 + rk)^{-j}$$

Tende a zero, monotonicamente, para qualquer valor de r > 0, logo é incondicionalmente estável e monotônico.

Métodos BDF

Os métodos *Backward Differentiation Formulae* (BDF) formam uma família de métodos implícitos obtidos a partir da utilização direta de aproximações da derivada por expressões de diferenças finitas regressivas.



⁴Süli & Mayers, pag. 349.

Métodos BDF

Os métodos *Backward Differentiation Formulae* (BDF) formam uma família de métodos implícitos obtidos a partir da utilização direta de aproximações da derivada por expressões de diferenças finitas regressivas.

O método de ordem 1 desta família é o Método de Euler Implícito e os de ordem 2 a 5 são apresentados abaixo⁴:

$$y_{j+1} = (4y_j - y_{j-1} + 2kf_{j+1})/3$$

$$y_{j+1} = (18y_j - 9y_{j-1} + 2y_{j-2} + 6kf_{j+1})/11$$

$$y_{j+1} = (48y_j - 36y_{j-1} + 16y_{j-2} - 3y_{j-3} + 12kf_{j+1})/25$$

$$y_{j+1} = (300y_j - 300y_{j-1} + 200y_{j-2} - 75y_{j-3} + 12y_{j-4} + 12kf_{j+1})/137$$



Exemplo de Método Instável

Método Leapfrog

Utilizando a aproximação de diferenças centrais (de segunda ordem):

$$y_{j+1} = y_{j-1} + 2kf(t_j, y_j)$$

Exemplo de Método Instável

Método Leapfrog

Utilizando a aproximação de diferenças centrais (de segunda ordem):

$$y_{j+1} = y_{j-1} + 2kf(t_j, y_j)$$

Aplicando mais uma vez ao problema do decaimento radioativo conclui-se que:

$$y_{j+1} = y_{j-1} - 2rky_j$$

Pode-se mostrar que não existe valor de k que faz com que a condição de estabilidade seja satisfeita.

Solução de uma equação de diferenças de ordem m e coeficientes constantes:

$$y_{n+1} = a_m y_n + \cdots + a_1 y_{n-(m-1)} + a_0,$$
 $n = m-1, m, m+1, \cdots$

com a_0 , a_1 , ..., a_m .

A parte homogênea é:

$$y_{n+1} = a_m y_n + \cdots + a_1 y_{n-(m-1)}$$

Para a parte homogênea pode-se achar uma solução do tipo $y_j=\lambda^j$, para λ constante.

Solução de uma equação de diferenças de ordem m e coeficientes constantes:

$$y_{n+1} = a_m y_n + \cdots + a_1 y_{n-(m-1)} + a_0,$$
 $n = m-1, m, m+1, \cdots$

com a_0 , a_1 , ..., a_m .

A parte homogênea é:

$$y_{n+1} = a_m y_n + \cdots + a_1 y_{n-(m-1)}$$

Para a parte homogênea pode-se achar uma solução do tipo $y_j=\lambda^j$, para λ constante.

Substituindo a expressão acima na equação homogênea obtém-se a equação característica

$$\lambda^m - a_m \lambda^{m-1} - \dots - a_1 = 0$$



Assumindo que as m raízes $\lambda_1, \ldots, \lambda_m$ são distintas, pode-se escrever a solução geral como:

$$y_j = \sum_{i=1}^m c_j \, \lambda_i^j, \qquad j = 0, 1, \dots$$

Uma solução particular pode ser dada por:

$$y_j = \frac{a_0}{1 - a_1 - \dots - a_m}, \qquad j = 0, 1, dots$$

Para o caso particular do método Leapfrog aplicado ao decaimento radioativo a equação característica fica:

$$\lambda^2 + 2kr\,\lambda - 1 = 0$$

Cujas solução são dadas por:

$$\lambda = \frac{-2kr \pm \sqrt{4k^2r^2 + 4}}{2}$$

Para o caso particular do método Leapfrog aplicado ao decaimento radioativo a equação característica fica:

$$\lambda^2 + 2kr\,\lambda - 1 = 0$$

Cujas solução são dadas por:

$$\lambda = \frac{-2kr \pm \sqrt{4k^2r^2 + 4}}{2} = -kr \pm \sqrt{k^2r^2 + 1}$$

Para o caso particular do método Leapfrog aplicado ao decaimento radioativo a equação característica fica:

$$\lambda^2 + 2kr\,\lambda - 1 = 0$$

Cujas solução são dadas por:

$$\lambda = \frac{-2kr \pm \sqrt{4k^2r^2 + 4}}{2} = -kr \pm \sqrt{k^2r^2 + 1}$$

Logo a solução geral é dada por:

$$y_j = c_1 \left(-kr + \sqrt{k^2r^2 + 1} \right)^j + c_2 \left(-kr - \sqrt{k^2r^2 + 1} \right)^j + c_0$$

onde c_0 é a solução particular.

Para o caso particular do método Leapfrog aplicado ao decaimento radioativo a equação característica fica:

$$\lambda^2 + 2kr\,\lambda - 1 = 0$$

Cujas solução são dadas por:

$$\lambda = \frac{-2kr \pm \sqrt{4k^2r^2 + 4}}{2} = -kr \pm \sqrt{k^2r^2 + 1}$$

Logo a solução geral é dada por:

$$y_j = c_1 \left(-kr + \sqrt{k^2r^2 + 1} \right)^j + c_2 \left(-kr - \sqrt{k^2r^2 + 1} \right)^j + c_0$$

onde c_0 é a solução particular.

Tendo em vista que o termo destacado é sempre negativo com módulo maior que 1, a solução irá aumentar em módulo oscilando.

Método Leapfrog

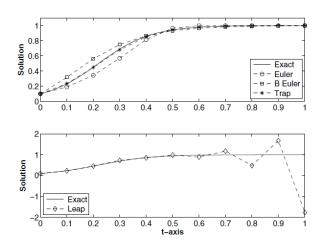


Figure 1.6. Solution of the logistic equation (1.61) using different numerical schemes. The leapfrog method is shown in the lower plot, and the two Euler schemes and the trapezoidal method are in the upper graph.

Problemas de Valor Inicial

Definição do Problema

Obtenção de Métodos por Aproximação das Derivadas Método de Euler

Obtenção de Métodos por Integração Numérica Métodos de Adams

Métodos Runge-Kutta Método de Euler Modificado

Condicionamento dos Problemas

Problemas *Stiff*

Obtenção de Métodos por Integração Numérica

Primeiro Passo

Definição da malha, da mesma forma.

Obtenção de Métodos por Integração Numérica

Primeiro Passo

Definição da malha, da mesma forma.

Segundo Passo

Integração da Equação diferencial ente dois pontos:

$$\int_{t_j}^{t_{j+1}} \frac{dy}{dt} dt = \int_{t_j}^{t_{j+1}} f(t, y(t)) dt.$$

Obtenção de Métodos por Integração Numérica

Primeiro Passo

Definição da malha, da mesma forma.

Segundo Passo

Integração da Equação diferencial ente dois pontos:

$$\int_{t_i}^{t_{j+1}} \frac{dy}{dt} dt = \int_{t_i}^{t_{j+1}} f(t, y(t)) dt.$$

e usando o Teorema Fundamental do Cálculo:

$$y_{t_{j+1}} - y_{t_j} = \int_{t_j}^{t_{j+1}} f(t, y(t)) dt.$$

Obtenção

Terceiro Passo

Substituir a integral do passo anterior por uma aproximação numérica.

Obtenção

Terceiro Passo

Substituir a integral do passo anterior por uma aproximação numérica. Usando a Regra dos Trapézios:

$$y(t_{j+1}) - y(t_j) = \frac{k}{2} [f(t_{j+1}, y(t_{j+1})) + f(t_j, y(t_j))] + O(k^3)$$

Quarto Passo

Escrever a expressão em termos das aproximações da solução:

$$y_{j+1} = y_j + \frac{k}{2}(f_{j+1} + f_j)$$
 para $j = 0, 1, 2, ..., M-1$

O método acima é implícito e A-Estável.

Obtenção

Terceiro Passo

Substituir a integral do passo anterior por uma aproximação numérica. Usando a Regra dos Trapézios:

$$y(t_{j+1}) - y(t_j) = \frac{k}{2} [f(t_{j+1}, y(t_{j+1})) + f(t_j, y(t_j))] + O(k^3)$$

Quarto Passo

Escrever a expressão em termos das aproximações da solução:

$$y_{j+1} = y_j + \frac{k}{2} (f_{j+1} + f_j)$$
 para $j = 0, 1, 2, ..., M-1$

O método acima é implícito e A-Estável.

Uma vez que em um passo de tempo a ordem do erro de truncamento é $O(k^3)$, tomando M=T/k passos, o erro de truncamento global diminui com $O(k^2)$.

Obtenção Alternativa - Métodos de Adams

O Terceiro passo pode ser modificado da seguinte forma:

Terceiro Passo

A partir dos resultados dos passos anteriores, interpolar f por um polinômio em t e usá-lo na integração.

Obtenção Alternativa - Métodos de Adams

O Terceiro passo pode ser modificado da seguinte forma:

Terceiro Passo

A partir dos resultados dos passos anteriores, interpolar f por um polinômio em t e usá-lo na integração.

Usando, por exemplo, uma função linear entre t_j e t_{j+1} :

$$f(t,y(t)) = \frac{t_{j+1}-t}{k}f(t_j,y(t_j)) + \frac{t-t_j}{k}f(t_{j+1},y(t_{j+1})) + O(k^2)$$

Obtém-se neste caso, novamente, o método Trapezoidal Implícito.

Obtenção Alternativa - Métodos de Adams

O Terceiro passo pode ser modificado da seguinte forma:

Terceiro Passo

A partir dos resultados dos passos anteriores, interpolar f por um polinômio em t e usá-lo na integração.

Usando, por exemplo, uma função linear entre t_j e t_{j+1} :

$$f(t,y(t)) = \frac{t_{j+1}-t}{k}f(t_j,y(t_j)) + \frac{t-t_j}{k}f(t_{j+1},y(t_{j+1})) + O(k^2)$$

Obtém-se neste caso, novamente, o método Trapezoidal Implícito.

Quando o valor $f(t_{j+1}, y(t_{j+1}))$ for usado na interpolação o método é chamado de Adams-Moulton e é implícito.

Métodos de Adams

Adams-Bashforth

Se na formulação acima se usa para a aproximação de f um intervalo que não contém t_{j+1} o método fica explícito e passa a se chamar de Adams-Bashforth.

Usando uma aproximação linear entre t_{i-1} e t_i obtém-se:

$$y_{j+1} = y_j + \frac{k}{2} (3f_j - f_{j-1})$$
 para $j = 0, 1, 2, ..., M-1$

Por usar valores da função em passos de tempo anteriores ao atual, é classificado como método de passo múltiplo.



Métodos de Adams

Adams-Bashforth

Expressão	Erro
$y_{j+1} = y_j + k (3f_j - f_{j-1})/2$	$5k^3y'''(\eta)/12$
$y_{j+1} = y_j + k (23f_j - 16f_{j-1} + 5f_{j-2})/12$	$3k^4y^{(4)}(\eta)/8$
$y_{j+1} = y_j + k \left(55f_j - 59f_{j-1} + 37f_{j-2} - 9f_{j-3}\right)/24$	$251k^5y^{(5)}(\eta)/720$

Adams-Moulton

Expressão	Erro
$y_{j+1} = y_j + k (f_{j+1} - f_j)/2$	$k^3y'''(\eta)/12$
$y_{j+1} = y_j + k \left(5f_{j+1} + 8f_j - 1f_{j-1}\right)/12$	$-1k^4y^{(4)}(\eta)/8$
$y_{j+1} = y_j + k (9f_{j+1} + 19f_j - 5f_{j-1} + f_{j-2})/24$	$-19k^5y^{(5)}(\eta)/720$

Os métodos de Adams-Bashforth podem ser acoplados com os de Adams-Moulton de modo a obter um método explícito de alta ordem com esforço computacional reduzido.

Utilizando os métodos de Adams-Bashforth e Adams-Moulton de quarta ordem (obtidos com N=4):

$$y_0 = y(t_0)$$

 $y_1, y_2, y_3 \Leftarrow Inicialização: Runge-Kutta Clássico$

Utilizando os métodos de Adams-Bashforth e Adams-Moulton de quarta ordem (obtidos com N=4):

$$y_0 = y(t_0)$$

 $y_1, y_2, y_3 \Leftarrow \text{Inicialização: Runge-Kutta Clássico}$
 $y_{k+1}^{pred} = y_k + h\left(\frac{55f_k - 59f_{k-1} + 37f_{k-2} - 9f_{k-3}}{24}\right)$

Utilizando os métodos de Adams-Bashforth e Adams-Moulton de quarta ordem (obtidos com N=4):

$$y_0 = y(t_0)$$

 $y_1, y_2, y_3 \Leftarrow Inicialização: Runge-Kutta Clássico$
 $y_{k+1}^{pred} = y_k + h\left(\frac{55f_k - 59f_{k-1} + 37f_{k-2} - 9f_{k-3}}{24}\right)$
 $y_{k+1} = y_k + h\left(\frac{9f(t_{k+1}, y_{k+1}^{pred}) + 19f_k - 5f_{k-1} + f_{k-2}}{24}\right)$

Utilizando os métodos de Adams-Bashforth e Adams-Moulton de quarta ordem (obtidos com N=4):

$$y_0 = y(t_0)$$

 $y_1, y_2, y_3 \Leftarrow Inicialização: Runge-Kutta Clássico$
 $y_{k+1}^{pred} = y_k + h\left(\frac{55f_k - 59f_{k-1} + 37f_{k-2} - 9f_{k-3}}{24}\right)$
 $y_{k+1} = y_k + h\left(\frac{9f(t_{k+1}, y_{k+1}^{pred}) + 19f_k - 5f_{k-1} + f_{k-2}}{24}\right)$

Duas avaliações da função f por iteração: $f_k = f(t_k, y(t_k))$ e $f(t_{k+1}, y_{k+1}^{pred})$.

Problemas de Valor Inicial

Definição do Problema

Obtenção de Métodos por Aproximação das Derivadas Método de Euler

Obtenção de Métodos por Integração Numérica Métodos de Adams

Métodos Runge-Kutta Método de Euler Modificado

Condicionamento dos Problemas

Problemas *Stiff*

O método de Euler Modificado

$$y_{j+1} = y_j + k \left(\frac{f_j + \tilde{f}_{j+1}}{2} \right)$$
 onde $\begin{cases} f_j = f(t_j, y_j) \\ \tilde{f}_{j+1} = f(t_j + k, y_j + kf_j) \end{cases}$

O método de Euler Modificado

$$y_{j+1} = y_j + k \left(\frac{f_j + \tilde{f}_{j+1}}{2} \right)$$
 onde $\begin{cases} f_j = f(t_j, y_j) \\ \tilde{f}_{j+1} = f(t_j + k, y_j + kf_j) \end{cases}$

pode ser encarado como uma aproximação do método *Implicit Trapezoid* na qual o valor de y_{j+1} no lado direito é substituído por estimativa obtida pelo método de Euler: $y_j + kf(t_j, y_j)$.

O método de Euler Modificado

$$y_{j+1} = y_j + k \left(\frac{f_j + \tilde{f}_{j+1}}{2} \right)$$
 onde $\begin{cases} f_j = f(t_j, y_j) \\ \tilde{f}_{j+1} = f(t_j + k, y_j + kf_j) \end{cases}$

pode ser encarado como uma aproximação do método *Implicit Trapezoid* na qual o valor de y_{j+1} no lado direito é substituído por estimativa obtida pelo método de Euler: $y_j + kf(t_j, y_j)$. Neste sentido pode ser visto como um método tipo *Preditor-Corretor*

O método de Euler Modificado

$$y_{j+1} = y_j + k \left(\frac{f_j + \tilde{f}_{j+1}}{2} \right)$$
 onde $\begin{cases} f_j = f(t_j, y_j) \\ \tilde{f}_{j+1} = f(t_j + k, y_j + kf_j) \end{cases}$

pode ser encarado como uma aproximação do método *Implicit Trapezoid* na qual o valor de y_{j+1} no lado direito é substituído por estimativa obtida pelo método de Euler: $y_j + kf(t_j, y_j)$. Neste sentido pode ser visto como um método tipo *Preditor-Corretor*

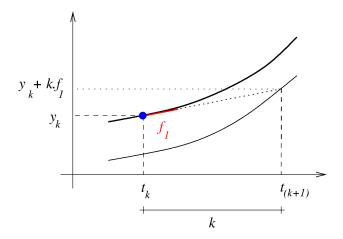
Este procedimento pode ser encarado também como uma forma para *melhorar* a direção do passo, obtendo métodos de passo-único explícitos de ordem superior.

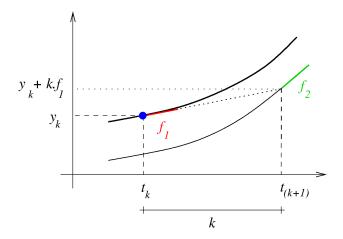
O método de Euler Modificado

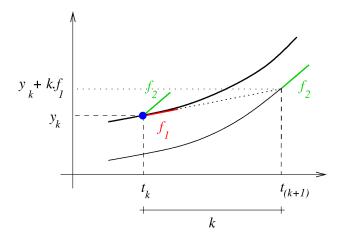
$$y_{j+1} = y_j + k \left(\frac{f_j + \tilde{f}_{j+1}}{2} \right)$$
 onde $\begin{cases} f_j = f(t_j, y_j) \\ \tilde{f}_{j+1} = f(t_j + k, y_j + kf_j) \end{cases}$

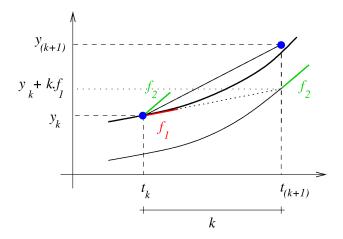
pode ser encarado como uma aproximação do método *Implicit Trapezoid* na qual o valor de y_{j+1} no lado direito é substituído por estimativa obtida pelo método de Euler: $y_j + kf(t_j, y_j)$. Neste sentido pode ser visto como um método tipo *Preditor-Corretor*

Este procedimento pode ser encarado também como uma forma para *melhorar* a direção do passo, obtendo métodos de passo-único explícitos de ordem superior. Neste sentido pode ser visto como um método tipo *Runge-Kutta*: RK2.









- Muito utilizados;
- ► Passo Único;
- ▶ Ordem elevada a custa de avaliações de f entre t_j e t_{j+1} .

- Muito utilizados;
- ► Passo Único;
- ▶ Ordem elevada a custa de avaliações de f entre t_j e t_{j+1} .

Os métodos de ordem 2 têm a seguinte forma:

$$y_{j+1} = y_j + k \left[af(t_j, y_j) + bf(t_{j+\alpha k}, y_j + \beta k f_j) \right]$$

onde as constantes a, b, α e β são determinadas de modo a garantir o desejado erro de truncamento.

Desta forma são obtidas as relações, que devem ser satisfeitas:

$$a+b = 1$$

$$\alpha = \beta$$

$$2b\alpha = 1$$

Desta forma são obtidas as relações, que devem ser satisfeitas:

$$a+b = 1$$

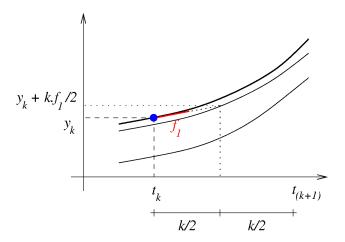
$$\alpha = \beta$$

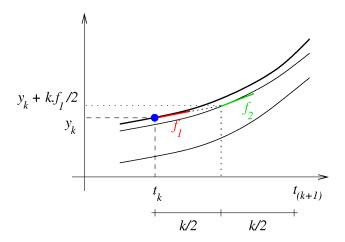
$$2b\alpha = 1$$

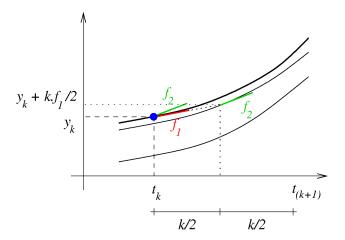
Desta forma, a escolha dos parâmetros não é única e um outro método Runge-Kutta de ordem 2 é o *Midpoint Method*, com $\alpha=\beta=0.5$, a=0 e b=1.

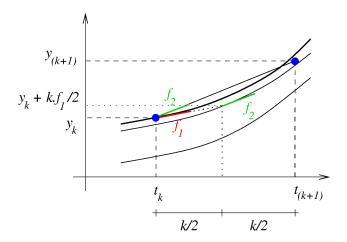
O método de Euler Modificado

$$y_{j+1} = y_j + kf_2$$
 onde
$$\begin{cases} f_2 = f(t_j + k/2, y_j + (kf_1)/2) \\ f_1 = f(t_j, y_j) \end{cases}$$









Erro de Truncamento Local

$$\epsilon_j(h) = y(t_{j+1}) - \{y(t_j) + k[af(t_j, y_j) + bf(t_j + \alpha k, y_j + \beta kf_j)]\}$$

Erro de Truncamento Local

$$\epsilon_j(h) = y(t_{j+1}) - \{y(t_j) + k[af(t_j, y_j) + bf(t_j + \alpha k, y_j + \beta kf_j)]\}$$

A expansão em série de Taylor:

$$f(t+k,y+\delta) = f(t,y) + k\frac{\partial f(t,y)}{\partial t} + \delta \frac{\partial f(t,y)}{\partial y} + O(k^2)$$

E simplificando a notação:

$$\frac{\partial f(t_j)}{\partial t} = f_{j,t}$$
 e $\frac{\partial f(t_j)}{\partial y} = f_{j,y}$

Chega-se a:

$$b f(t_j + \alpha k, y_j + \beta k f_j) = b f(t_j, y_j) + \alpha b k f_{j,t} + \beta b k f_j f_{j,y} + O(k^2)$$

Erro de Truncamento Local

A série de Taylor fornece ainda:

$$y(t_{j+1}) - y(t_j) = y'_j k + \frac{1}{2} y''_j k^2 + O(k^3)$$

Erro de Truncamento Local

A série de Taylor fornece ainda:

$$y(t_{j+1}) - y(t_j) = y'_j k + \frac{1}{2} y''_j k^2 + O(k^3)$$
$$= f_j k + \frac{1}{2} f'_j k^2 + O(k^3)$$

Erro de Truncamento Local

A série de Taylor fornece ainda:

$$y(t_{j+1}) - y(t_j) = y'_j k + \frac{1}{2} y''_j k^2 + O(k^3)$$

$$= f_j k + \frac{1}{2} f'_j k^2 + O(k^3)$$

$$= f_j k + \frac{1}{2} (f_{j,t} + f_{j,y} f_j) k^2 + O(k^3)$$

Relações Necessárias para RK2

Erro de Truncamento Local

A série de Taylor fornece ainda:

$$y(t_{j+1}) - y(t_j) = y_j'k + \frac{1}{2}y_j''k^2 + O(k^3)$$

$$= f_jk + \frac{1}{2}f_j'k^2 + O(k^3)$$

$$= f_jk + \frac{1}{2}(f_{j,t} + f_{j,y}f_j)k^2 + O(k^3)$$

$$= f_jk + \frac{1}{2}k^2f_{j,t} + \frac{1}{2}k^2f_{j,y}f_j + O(k^3)$$

Substituindo as duas expansões acima na expressão do erro de truncamento local chega-se a:

$$\epsilon_{j}(k) = (1 - a - b)kf_{j} + (\frac{1}{2} - \alpha b)f_{j,t}k^{2} + (\frac{1}{2} - \beta b)f_{j,y}f_{j}k^{2} + O(k^{3})$$

Relações Necessárias para RK2

Logo, como o erro local de truncamento é uma ordem maior que o erro global de truncamento, para que a ordem deste seja $O(k^2)$, deve-se ter, como já antecipado:

$$\begin{array}{cccc} (1-a-b) & = & 0 \\ (\frac{1}{2}-\alpha b) & = & 0 \\ (\frac{1}{2}-\beta b) & = & 0 \end{array} \Rightarrow \left\{ \begin{array}{cccc} a+b & = & 1 \\ 2\alpha b & = & 1 \\ \alpha & = & \beta \end{array} \right.$$

Método de Runge-Kutta Clássico

O método de Runge-Kutta Clássico é um método de ordem 4, dado por:

$$f_1 = f(t_j, y_j)$$

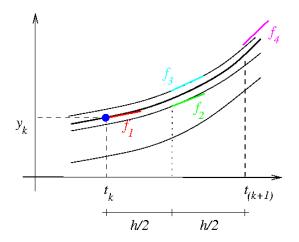
$$f_2 = f(t_j + \frac{k}{2}, y_j + \frac{k}{2}f_1)$$

$$f_3 = f(t_j + \frac{k}{2}, y_j + \frac{k}{2}f_2)$$

$$f_4 = f(t_j + k, y_j + kf_3)$$

$$y_{j+1} = y_j + k\left(\frac{f_1 + 2f_2 + 2f_3 + f_4}{6}\right)$$

Runge-Kutta Clássico - Interpretação Geométrica



Tomando como ponto de partida a equação:

$$Mu''(t) + Cu'(t) + Ku(t) = F(t)$$

Tomando como ponto de partida a equação:

$$Mu''(t) + Cu'(t) + Ku(t) = F(t)$$

Uma alternativa para a sua solução numérica é utilizar aproximações em diferenças para as derivadas:

$$M\frac{u_{j+1}-2u_j+u_{j-1}}{k^2}+C\frac{u_{j+1}-u_{j-1}}{2k}+Ku_j=F_j$$

Tomando como ponto de partida a equação:

$$Mu''(t) + Cu'(t) + Ku(t) = F(t)$$

Uma alternativa para a sua solução numérica é utilizar aproximações em diferenças para as derivadas:

$$M\frac{u_{j+1}-2u_j+u_{j-1}}{k^2}+C\frac{u_{j+1}-u_{j-1}}{2k}+Ku_j=F_j$$

Pode-se ser reescrita como:

$$u_{j+1} = \left\{ \frac{M}{k^2} + \frac{C}{2k} \right\}^{-1} \left(F_j - \left(K - \frac{2M}{k^2} \right) u_j - \left(\frac{M}{k^2} - \frac{C}{2k} \right) u_{j-1} \right)$$

A expressão acima pode ser simplificada:

$$u_{j+1} = aF_j + bu_j + cu_{j-1}$$

A expressão acima pode ser simplificada:

$$u_{j+1} = aF_j + bu_j + cu_{j-1}$$

Para se completar a definição do PVI e utilizar a expressão acima, devem ser incluidas as condições iniciais:

$$u(0) = \bar{u}_0$$
 e $u'(0) = \bar{u}'_0$

A expressão acima pode ser simplificada:

$$u_{j+1} = aF_j + bu_j + cu_{j-1}$$

Para se completar a definição do PVI e utilizar a expressão acima, devem ser incluidas as condições iniciais:

$$u(0) = \overline{u}_0$$
 e $u'(0) = \overline{u}'_0$

Para inserir a segunda condição de contorno e iniciar o processo de solução uma alternativa é utilizar:

$$u'(0) = \frac{u(t_1) - u(t_{-1})}{2k} + O(k^2)$$

Logo:

$$u_1 = 2k\bar{u}_0' + u_{-1}$$

Logo:

$$u_1 = 2k\bar{u}_0' + u_{-1}$$

Utilizando a expressão simplificada acima para j = 0:

$$u_1 = aF_0 + bu_0 + cu_{-1}$$

Logo:

$$u_1 = 2k\bar{u}_0' + u_{-1}$$

Utilizando a expressão simplificada acima para j = 0:

$$u_1 = aF_0 + bu_0 + cu_{-1}$$

Pode-se determinar u_{-1} como:

$$u_{-1} = (1-c)^{-1}(aF_0 + bu_0 - 2k\bar{u}_0')$$

Além do ghost point, $t=t_{-1}$, houve a necessidade de se introduzir uma aproximação nas condições de contorno.

Logo:

$$u_1 = 2k\bar{u}_0' + u_{-1}$$

Utilizando a expressão simplificada acima para j = 0:

$$u_1 = aF_0 + bu_0 + cu_{-1}$$

Pode-se determinar u_{-1} como:

$$u_{-1} = (1-c)^{-1}(aF_0 + bu_0 - 2k\bar{u}_0')$$

Além do ghost point, $t=t_{-1}$, houve a necessidade de se introduzir uma aproximação nas condições de contorno.

Para se obter um método $O(k^2)$ é necessário que a aproximação nas condições de contorno sejam de mesma ordem.

Segunda Lei de Newton

No caso mais simples, da força externa só depender do deslocamento y, tem-se:

$$m\frac{d^2y}{dt^2} - F(y) = 0$$

Segunda Lei de Newton

No caso mais simples, da força externa só depender do deslocamento y, tem-se:

$$m\frac{d^2y}{dt^2} - F(y) = 0$$

Logo, o trabalho total realizado ao longo de um determinado tempo pode ser escrito como:

$$\int_0^t (my'' - F(y)) y' dt = 0$$

Segunda Lei de Newton

No caso mais simples, da força externa só depender do deslocamento y, tem-se:

$$m\frac{d^2y}{dt^2} - F(y) = 0$$

Logo, o trabalho total realizado ao longo de um determinado tempo pode ser escrito como:

$$\int_0^t (my'' - F(y)) y' dt = 0$$

A fazendo dy' = y''dt, a primeira parcela pode ser escrita como:

$$m\int_0^t y'dy' = m\frac{(y')^2}{2} - m\frac{(y'(0))^2}{2}$$

Segunda Lei de Newton

Assumindo que a força externa, deriva de um potencial, isto é:

$$\frac{dV}{dy} = -F(y)$$

Então a segunda parcela pode ser escrita como:

$$\int_0^t \frac{dV}{dy} y' dt = \int_0^t \frac{dV}{dt} dt$$
$$= V(t) - V(0)$$

Segunda Lei de Newton

Assumindo que a força externa, deriva de um potencial, isto é:

$$\frac{dV}{dy} = -F(y)$$

Então a segunda parcela pode ser escrita como:

$$\int_0^t \frac{dV}{dy} y' dt = \int_0^t \frac{dV}{dt} dt$$
$$= V(t) - V(0)$$

Logo:

$$\int_0^t (my'' - F(y)) y' dt = m \frac{(y')^2}{2} + V(t) - \left(m \frac{(y'(0))^2}{2} + V(0) \right) = 0$$

Segunda Lei de Newton

Pode-se também definir a função H(t), o Hamiltoniano do sistema, como:

$$H(t) = \frac{m}{2}(y')^2 + V$$

onde a primeira parcela é a energia cinética e a segunda a energia potencial.

Segunda Lei de Newton

Pode-se também definir a função H(t), o Hamiltoniano do sistema, como:

$$H(t) = \frac{m}{2}(y')^2 + V$$

onde a primeira parcela é a energia cinética e a segunda a energia potencial.

Para o caso acima:

$$H(t) = \frac{m}{2}(y')^2 + V = \frac{m}{2}(y'(0))^2 + V(0)$$

Segunda Lei de Newton

Pode-se também definir a função H(t), o Hamiltoniano do sistema, como:

$$H(t) = \frac{m}{2}(y')^2 + V$$

onde a primeira parcela é a energia cinética e a segunda a energia potencial.

Para o caso acima:

$$H(t) = \frac{m}{2}(y')^2 + V = \frac{m}{2}(y'(0))^2 + V(0)$$

logo os sistemas cuja força externa deriva de um potencial são ditos conservativos, pois a energia total do sistema é conservada.

Segunda Lei de Newton

Pode-se também definir a função H(t), o Hamiltoniano do sistema, como:

$$H(t) = \frac{m}{2}(y')^2 + V$$

onde a primeira parcela é a energia cinética e a segunda a energia potencial.

Para o caso acima:

$$H(t) = \frac{m}{2}(y')^2 + V = \frac{m}{2}(y'(0))^2 + V(0)$$

logo os sistemas cuja força externa deriva de um potencial são ditos conservativos, pois a energia total do sistema é conservada.

Em tais situações se deseja que os métodos aproximados também tenham esta característica.

Diferentemente do que foi feito anteriormente, reescreve-se a EDO original, de segunda ordem, como um sistema de primeira ordem:

$$y' = v,$$

$$v' = \frac{1}{m}F(y)$$

Pode-se utilizar o Método Trapezoidal (implícito) pois este conserva a energia:

$$y_{j+1} = y_j + \frac{k}{2}(v_{j+1} + v_j),$$

 $v_{j+1} = v_j + \frac{k}{2}(F(y_{j+1}) + F(y_j)).$

Diferentemente do que foi feito anteriormente, reescreve-se a EDO original, de segunda ordem, como um sistema de primeira ordem:

$$y' = v,$$

$$v' = \frac{1}{m}F(y)$$

Pode-se utilizar o Método Trapezoidal (implícito) pois este conserva a energia:

$$y_{j+1} = y_j + \frac{k}{2}(v_{j+1} + v_j),$$

 $v_{j+1} = v_j + \frac{k}{2}(F(y_{j+1}) + F(y_j)).$

 $\acute{\mathsf{E}}$ possivel obter um método explícito que conserva a energia ?

Solução: aproximar v_{j+1} na primeira aproximação utilizando o método de Euler (Euler Modificado):

$$v_{j+1} = v_j + \frac{k}{m} F(y_j)$$

Assim chega-se ao método velocity Verlet:

$$y_{j+1} = y_j + kv_j + \frac{k^2}{2m}F(y_j),$$

 $v_{j+1} = v_j + \frac{k}{2}(F(y_{j+1}) + F(y_j)).$

Explícito, precisão $O(k^2)$, e com uma avaliação de F por passo, e também aproxima bem a energia por longos períodos de tempo.

Exemplo: Oscilador Harmônico Linear

Neste caso F=-y e $H=(y')^2/2+y^2/2$. Tomando como condições iniciais: y(0)=1 e y'(0)=0, a solução exata é

$$y(t) = cos(t)$$

 $v(t) = sen(t)$

e portanto H=1/2 e os pontos da solução estão em uma circunferência de raio unitário $y^2+v^2=1$.

Exemplo: Oscilador Harmônico Linear

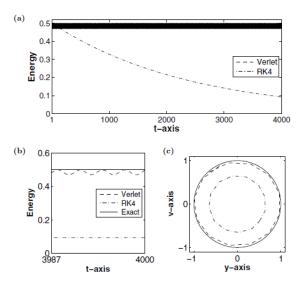


Figure 1.9. In (a) the energy, or Hamiltonian, H computed for the linear harmonic oscillator using the velocity Verlet and RK4 methods are shown. The energy over the smaller time interval 3987 $\leq t \leq 4000$ is shown in (b). The corresponding values of (y, v), for 3987 $\leq t \leq 4000$, are shown in (c).



Método θ

$$y_{j+1}=y_j+k\theta f_{j+1}+k(1-\theta)f_j\qquad\text{com}\qquad 0\leq\theta\leq1$$
 Implícito se $\theta\neq0.$

Método θ

$$y_{j+1} = y_j + k\theta f_{j+1} + k(1-\theta)f_j$$
 com $0 \le \theta \le 1$

Implícito se $\theta \neq 0$.

Aplicado ao problema do oscilador harmônico:

$$y_{j+1} = y_j + k\theta v_{j+1} + k(1-\theta)v_j$$

 $v_{j+1} = v_j + k\theta(-y_{j+1}) + k(1-\theta)(-y_j)$

Método θ

$$y_{j+1} = y_j + k\theta f_{j+1} + k(1-\theta)f_j$$
 com $0 \le \theta \le 1$

Implícito se $\theta \neq 0$.

Aplicado ao problema do oscilador harmônico:

$$y_{j+1} = y_j + k\theta v_{j+1} + k(1-\theta)v_j$$

 $v_{j+1} = v_j + k\theta(-y_{j+1}) + k(1-\theta)(-y_j)$

Pode ser re-escrito matricialmente como:

$$\left[\begin{array}{cc} 1 & -k\theta \\ k\theta & 1 \end{array}\right] \left\{\begin{array}{c} y_{j+1} \\ v_{j+1} \end{array}\right\} = \left[\begin{array}{cc} 1 & k(1-\theta) \\ -k(1-\theta) & 1 \end{array}\right] \left\{\begin{array}{c} y_j \\ v_j \end{array}\right\}$$

Explicitando os valores no passo j + 1:

$$\left\{\begin{array}{c} y_{j+1} \\ v_{j+1} \end{array}\right\} = \frac{1}{(1+k^2\theta^2)} \left[\begin{array}{cc} 1 & k\theta \\ -k\theta & 1 \end{array}\right] \left[\begin{array}{cc} 1 & k(1-\theta) \\ -k(1-\theta) & 1 \end{array}\right] \left\{\begin{array}{c} y_j \\ v_j \end{array}\right\}$$

Efetuando o produto matricial:

$$\left\{\begin{array}{c} y_{j+1} \\ v_{j+1} \end{array}\right\} = \frac{1}{(1+k^2\theta^2)} \left[\begin{array}{ccc} 1-k^2\theta+k^2\theta^2 & k \\ -k & 1-k^2\theta+k^2\theta^2 \end{array}\right] \left\{\begin{array}{c} y_j \\ v_j \end{array}\right\}$$

Que pode ser escrita simplificadamente como:

$$\mathbf{y}_{j+1} = \mathbf{A}\mathbf{y}_j$$

Logo H_{i+1} pode ser escrito como:

$$H_{j+1} = \frac{1}{2} \mathbf{y}_{j+1}^T \mathbf{y}_{j+1}$$

Logo H_{i+1} pode ser escrito como:

$$H_{j+1} = \frac{1}{2} \mathbf{y}_{j+1}^{T} \mathbf{y}_{j+1}$$
$$= \frac{1}{2} \mathbf{y}_{j}^{T} \mathbf{A}^{T} \mathbf{A} \mathbf{y}_{j}$$

Logo H_{j+1} pode ser escrito como:

$$H_{j+1} = \frac{1}{2} \mathbf{y}_{j+1}^{T} \mathbf{y}_{j+1}$$
$$= \frac{1}{2} \mathbf{y}_{j}^{T} \mathbf{A}^{T} \mathbf{A} \mathbf{y}_{j}$$

E efetuando o produto maticial obtem-se:

$$\mathbf{A}^T \mathbf{A} = \frac{1 + k^2 + k^2 \theta^2 - 2\theta k^2}{1 + k^2 \theta^2} \mathbf{I}$$

Logo H_{j+1} pode ser escrito como:

$$H_{j+1} = \frac{1}{2} \mathbf{y}_{j+1}^{T} \mathbf{y}_{j+1}$$
$$= \frac{1}{2} \mathbf{y}_{j}^{T} \mathbf{A}^{T} \mathbf{A} \mathbf{y}_{j}$$

E efetuando o produto maticial obtem-se:

$$\mathbf{A}^T \mathbf{A} = \frac{1 + k^2 + k^2 \theta^2 - 2\theta k^2}{1 + k^2 \theta^2} \mathbf{I}$$

Logo,

$$H_{j+1} = \frac{1 + k^2 + k^2 \theta^2 - 2\theta k^2}{1 + k^2 \theta^2} \frac{1}{2} \mathbf{y}_j^T \mathbf{y}_j$$
$$= \frac{1 + k^2 + k^2 \theta^2 - 2\theta k^2}{1 + k^2 \theta^2} H_j$$

Método do Trapézio é conservativo

E para que H seja constante, deve-se satisfazer:

$$\frac{1 + k^2 + k^2 \theta^2 - 2\theta k^2}{1 + k^2 \theta^2} = 1$$

ou seja:

$$1 + k^2 + k^2 \theta^2 - 2\theta k^2 = 1 + k^2 \theta^2$$

Método do Trapézio é conservativo

E para que H seja constante, deve-se satisfazer:

$$\frac{1 + k^2 + k^2 \theta^2 - 2\theta k^2}{1 + k^2 \theta^2} = 1$$

ou seja:

$$1 + k^2 + k^2 \theta^2 - 2\theta k^2 = 1 + k^2 \theta^2$$

Logo:

$$k^2 - 2\theta k^2 = 0$$

Método do Trapézio é conservativo

E para que H seja constante, deve-se satisfazer:

$$\frac{1 + k^2 + k^2 \theta^2 - 2\theta k^2}{1 + k^2 \theta^2} = 1$$

ou seja:

$$1 + k^2 + k^2 \theta^2 - 2\theta k^2 = 1 + k^2 \theta^2$$

Logo:

$$k^2 - 2\theta k^2 = 0 \qquad \rightarrow \qquad \theta = \frac{1}{2}$$

O que significa que para todos os valores de θ , o único que gera um método conservativo é 1/2, que dá origem o método Trapezoidal.

Problemas de Valor Inicial

Definição do Problema

Obtenção de Métodos por Aproximação das Derivadas Método de Euler

Obtenção de Métodos por Integração Numérica Métodos de Adams

Métodos Runge-Kutta Método de Euler Modificado

Condicionamento dos Problemas

Problemas Stiff

Condicionamento dos Problemas

Problema Mal Condicionado (1)

Considere o PVI:

$$y'' - 10y' - 11y = 0$$
 com $y(0) = 1$ e $y'(0) = -1$

Solução:

$$y(t)=e^{-t}$$

Condicionamento dos Problemas

Problema Mal Condicionado (1)

Considere o PVI:

$$y'' - 10y' - 11y = 0$$
 com $y(0) = 1$ e $y'(0) = -1$

Solução:

$$y(t) = e^{-t}$$

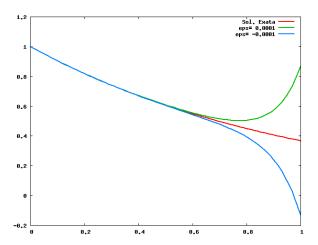
Com uma pequena variação nas condições iniciais:

$$y(0) = 1 + \varepsilon$$
 e $y'(0) = -1$

A solução passa a ser:

$$y(t) = \left(1 + \frac{11}{12}\varepsilon\right)e^{-t} + \frac{\varepsilon}{12}e^{11t}$$

Problema Mal Condicionado (1)



Problema Mal Condicionado (2)

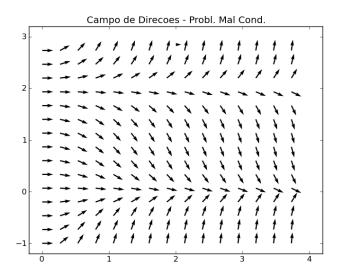
Analogamente para a equação não-linear:

$$y'(t) = t y (y - 2)$$
 com $y(0) = 2$

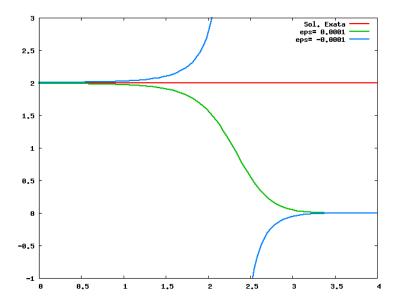
cuja solução é:

$$y(t) = \frac{2y_0}{y_0 + (2 - y_0)e^{t^2}}$$

Problema Mal Condicionado (2)



Problema Mal Condicionado (2)



Problemas de Valor Inicial

Definição do Problema

Obtenção de Métodos por Aproximação das Derivadas Método de Euler

Obtenção de Métodos por Integração Numérica Métodos de Adams

Métodos Runge-Kutta Método de Euler Modificado

Condicionamento dos Problemas

Problemas Stiff

Seja o PVI:

$$y' = -100y + 100$$
 com $y(0) = y_0$,

cuja solução exata é dada por:

$$y(t) = 1 + (y_0 - 1)e^{-100t}$$

Seja o PVI:

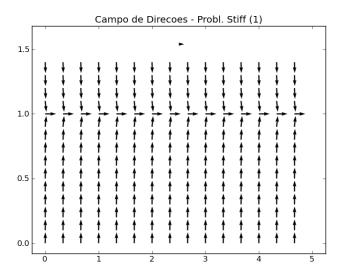
$$y' = -100y + 100$$
 com $y(0) = y_0$,

cuja solução exata é dada por:

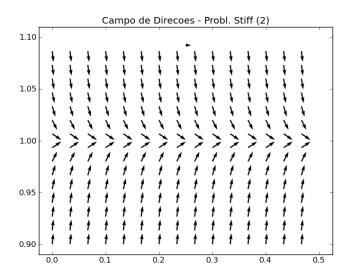
$$y(t) = 1 + (y_0 - 1)e^{-100t}$$

A solução é estável já que para uma condição inicial $y_0 + \varepsilon$ a solução tem um acréscimo de εe^{-100t} .

Problemas *Stiff*Campo de Direções



Campo de Direções - Detalhe



Assumindo, por exemplo, $y_0 = 2$, a solução exata fica:

$$y(t) = 1 + e^{-100t},$$

e aplicação do Método de Euler fornece:

$$y_{j+1} = y_j + k(-100y_j + 100)$$

Assumindo, por exemplo, $y_0 = 2$, a solução exata fica:

$$y(t) = 1 + e^{-100t},$$

e aplicação do Método de Euler fornece:

$$y_{j+1} = y_j + k(-100y_j + 100)$$

= $(1 - 100k)y_j + 100k$

Assumindo, por exemplo, $y_0 = 2$, a solução exata fica:

$$y(t) = 1 + e^{-100t},$$

e aplicação do Método de Euler fornece:

$$y_{j+1} = y_j + k(-100y_j + 100)$$

= $(1 - 100k)y_j + 100k$

$$y_0 = 2$$

Assumindo, por exemplo, $y_0 = 2$, a solução exata fica:

$$y(t) = 1 + e^{-100t},$$

e aplicação do Método de Euler fornece:

$$y_{j+1} = y_j + k(-100y_j + 100)$$

= $(1 - 100k)y_j + 100k$

$$y_0 = 2$$

 $y_1 = (1 - 100k)2 + 100k$

Assumindo, por exemplo, $y_0 = 2$, a solução exata fica:

$$y(t) = 1 + e^{-100t},$$

e aplicação do Método de Euler fornece:

$$y_{j+1} = y_j + k(-100y_j + 100)$$

= $(1 - 100k)y_j + 100k$

$$y_0 = 2$$

 $y_1 = (1 - 100k)2 + 100k = 1 + (1 - 100k)$

Assumindo, por exemplo, $y_0 = 2$, a solução exata fica:

$$y(t) = 1 + e^{-100t},$$

e aplicação do Método de Euler fornece:

$$y_{j+1} = y_j + k(-100y_j + 100)$$

= $(1 - 100k)y_j + 100k$

$$y_0 = 2$$

 $y_1 = (1 - 100k)2 + 100k = 1 + (1 - 100k)$
 $y_2 = (1 - 100k)[1 + (1 - 100k)] + 100k$

Assumindo, por exemplo, $y_0 = 2$, a solução exata fica:

$$y(t) = 1 + e^{-100t},$$

e aplicação do Método de Euler fornece:

$$y_{j+1} = y_j + k(-100y_j + 100)$$

= $(1 - 100k)y_j + 100k$

$$y_0 = 2$$

 $y_1 = (1 - 100k)2 + 100k = 1 + (1 - 100k)$
 $y_2 = (1 - 100k)[1 + (1 - 100k)] + 100k$
 $= (1 - 100k) + (1 - 100k)^2 + 100k$

Assumindo, por exemplo, $y_0 = 2$, a solução exata fica:

$$y(t) = 1 + e^{-100t},$$

e aplicação do Método de Euler fornece:

$$y_{j+1} = y_j + k(-100y_j + 100)$$

= $(1 - 100k)y_j + 100k$

$$y_0 = 2$$

$$y_1 = (1 - 100k)2 + 100k = 1 + (1 - 100k)$$

$$y_2 = (1 - 100k)[1 + (1 - 100k)] + 100k$$

$$= (1 - 100k) + (1 - 100k)^2 + 100k = 1 + (1 - 100k)^2$$

Assumindo, por exemplo, $y_0 = 2$, a solução exata fica:

$$y(t) = 1 + e^{-100t},$$

e aplicação do Método de Euler fornece:

$$y_{j+1} = y_j + k(-100y_j + 100)$$

= $(1 - 100k)y_j + 100k$

$$y_0 = 2$$

$$y_1 = (1 - 100k)2 + 100k = 1 + (1 - 100k)$$

$$y_2 = (1 - 100k)[1 + (1 - 100k)] + 100k$$

$$= (1 - 100k) + (1 - 100k)^2 + 100k = 1 + (1 - 100k)^2$$

$$y_3 = (1 - 100k)[1 + (1 - 100k)^2] + 100k$$

Assumindo, por exemplo, $y_0 = 2$, a solução exata fica:

$$y(t) = 1 + e^{-100t},$$

e aplicação do Método de Euler fornece:

$$y_{j+1} = y_j + k(-100y_j + 100)$$

= $(1 - 100k)y_j + 100k$

$$\begin{array}{rcl} y_0 & = & 2 \\ y_1 & = & (1-100k)2+100k=1+(1-100k) \\ y_2 & = & (1-100k)[1+(1-100k)]+100k \\ & = & (1-100k)+(1-100k)^2+100k=1+(1-100k)^2 \\ y_3 & = & (1-100k)[1+(1-100k)^2]+100k=1+(1-100k)^3 \\ & \vdots \end{array}$$

Assumindo, por exemplo, $y_0 = 2$, a solução exata fica:

$$y(t) = 1 + e^{-100t},$$

e aplicação do Método de Euler fornece:

$$y_{j+1} = y_j + k(-100y_j + 100)$$

= $(1 - 100k)y_j + 100k$

$$y_0 = 2$$

$$y_1 = (1 - 100k)2 + 100k = 1 + (1 - 100k)$$

$$y_2 = (1 - 100k)[1 + (1 - 100k)] + 100k$$

$$= (1 - 100k) + (1 - 100k)^2 + 100k = 1 + (1 - 100k)^2$$

$$y_3 = (1 - 100k)[1 + (1 - 100k)^2] + 100k = 1 + (1 - 100k)^3$$

$$\vdots$$

$$y_i = 1 + (1 - 100k)^j$$

Comparando a solução exata:

$$y(t) = 1 + e^{-100t},$$

com a aproximada pelo método de Euler

$$y_j = 1 + (1 - 100k)^j$$

Percebe-se que $(1-100k)^j$ é uma aproximação para e^{-100t} . Apesar deste termo se tornar rapidamente desprezível a medida que t cresce, k deve ser mantido pequeno para que não se perca a estabilidade.

Comparando a solução exata:

$$y(t) = 1 + e^{-100t},$$

com a aproximada pelo método de Euler

$$y_j = 1 + (1 - 100k)^j$$

Percebe-se que $(1-100k)^j$ é uma aproximação para e^{-100t} . Apesar deste termo se tornar rapidamente desprezível a medida que t cresce, k deve ser mantido pequeno para que não se perca a estabilidade. O comportamento acima é típico:

Problemas Stiff A solução contém uma componente que contribui pouco com a solução, mas, se o método é condicionalmente estável, força que o passo seja reduzido para que se garanta a estabilidade.

Para que a solução do Método de Euler

$$y_j = 1 + (1 - 100k)^j$$

$$-1 < 1 - 100k < 1$$

Para que a solução do Método de Euler

$$y_j = 1 + (1 - 100k)^j$$

$$-1 < 1 - 100k < 1$$

 $-2 < -100k < 0$

Para que a solução do Método de Euler

$$y_j = 1 + (1 - 100k)^j$$

$$\begin{array}{ccc} -1 < & 1 - 100k & < 1 \\ -2 < & -100k & < 0 \\ 0 < & 100k & < 2 \end{array}$$

Para que a solução do Método de Euler

$$y_j = 1 + (1 - 100k)^j$$

$$\begin{array}{cccc} -1 < & 1 - 100k & < 1 \\ -2 < & -100k & < 0 \\ 0 < & 100k & < 2 \\ 0 < & k & < 0,02 \end{array}$$

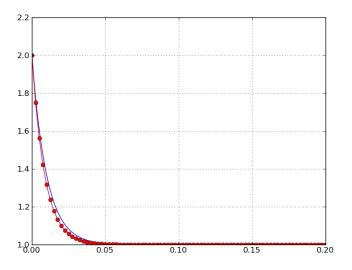
Para que a solução do Método de Euler

$$y_j = 1 + (1 - 100k)^j$$

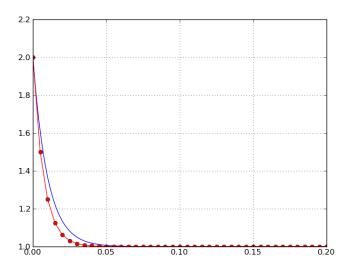
seja limitada como a solução exata, devemos ter:

$$\begin{array}{rrrrr}
-1 < & 1 - 100k & < 1 \\
-2 < & -100k & < 0 \\
0 < & 100k & < 2 \\
0 < & k & < 0,02
\end{array}$$

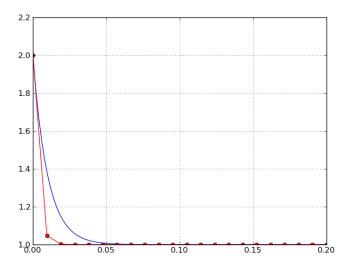
Sendo que se 0,01 < k < 0,02 o comportamento é oscilatório.



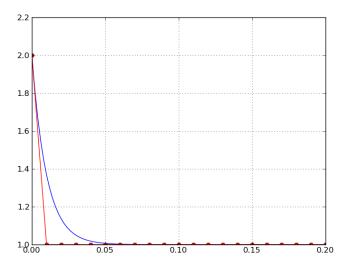
Método de Euler; M=80; k=0,2/80=0,0025



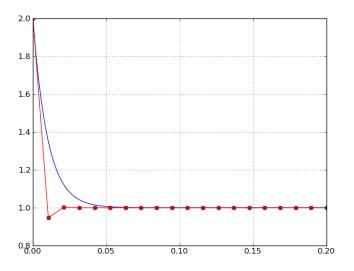
Método de Euler; M=40; k=0.2/40=0.005



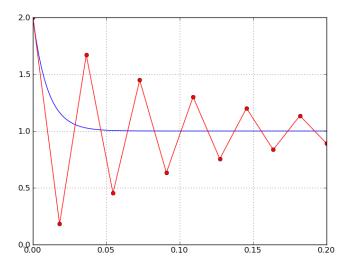
Método de Euler; M=21; k=0,2/21=0,00952



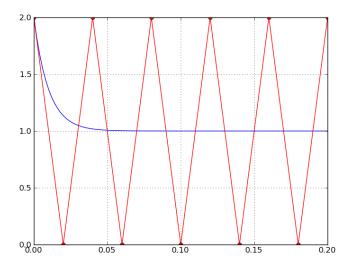
Método de Euler; M=20; k=0,2/20=0,01



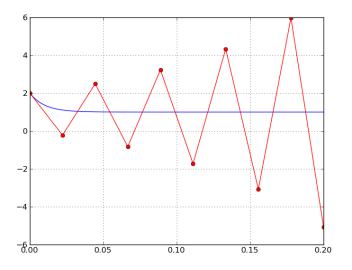
Método de Euler; M=19; k=0,2/19=0,010526



Método de Euler; M=11; k=0,2/11=0,01818



Método de Euler; M=10; k=0,2/10=0,02



Método de Euler; M=9; k=0,2/9=0,0222