



## Mécanique & Vibrations Intégration en temps des équations du mouvement (séance 2)

Patrick ROZYCKI, Pascal COSSON, Laurent GORNET

Ecole Centrale de Nantes



## Cours n°2 Dynamique des structures

Euler explicite, Euler implicite  
RUNGE KUTTA, NEWMARK

### Principes généraux de l'intégration en temps des équations différentielles

✓ Dans de nombreuses situations, les équations régissant l'évolution du système considéré se traduisent par une équation différentielle reliant un vecteur paramètre et ses dérivées par rapport au temps

exemple en Dynamique des Solides pour une structure (éventuellement élastique)

$$[M(q(t))]\{\ddot{q}(t)\} + f(q(t), \dot{q}(t), t) = 0$$

➤ résolution discrète à des instants donnés  $t_0, \dots, t_i, \dots, t_N$

à l'instant  $t_j$  on note

$$\begin{cases} q(t_j) = q_j \\ \dot{q}(t_j) = \dot{q}_j \\ \ddot{q}(t_j) = \ddot{q}_j \end{cases}$$

$$\dot{q}(t_j) = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{q(t_j) - q(t_j \pm h)}{\pm h}$$

$$\ddot{q}(t_j) = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{\dot{q}(t_j) - \dot{q}(t_j \pm h)}{\pm h}$$

$$[M(q_j)]\{\ddot{q}_j\} + f(q_j, \dot{q}_j, t_j) = 0$$

### Principes généraux de l'intégration en temps des équations différentielles

équation du mouvement à l'instant  $t_j$

$$[M(q_j)]\{\ddot{q}_j\} + f(q_j, \dot{q}_j, t_j) = 0$$

➤ transformer le système d'équations différentielles en remplaçant les expressions

$$\dot{q}(t_j) = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{q(t_j) - q(t_j \pm h)}{\pm h}$$

$$\ddot{q}(t_j) = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{\dot{q}(t_j) - \dot{q}(t_j \pm h)}{\pm h}$$

par des différences finies, exprimant des relations entre  $(q_j)$ ,  $(\dot{q}_j)$  et  $(\ddot{q}_j)$

équations différentielles

équations algébriques

## Principes généraux de l'intégration en temps des équations différentielles

➤ dans le cadre de la Dynamique des Structures, deux grandes familles de méthodes pour intégrer en temps les équations du mouvement

- ✓ les méthodes qui vont transformer l'équation différentielle du second ordre en un système équations différentielles du premier ordre

$$\{q^{(n)}(t)\} + f(\{q(t)\}, \{q^{(1)}(t)\}, \dots, \{q^{(n-1)}(t)\}, t) = 0$$

$$\{U\} = \begin{array}{c} q(t) \\ q^{(1)}(t) \\ \vdots \\ q^{(n-1)}(t) \end{array} \quad \{U^{(1)}\} = \begin{array}{c} q^{(1)}(t) \\ q^{(2)}(t) \\ \vdots \\ q^{(n)}(t) \end{array}$$

$\{U(t)\}$  vecteur d'état du système

$$\{U^{(1)}(t)\} + F(\{U(t)\}, t) = 0$$

- ✓ les méthodes qui vont permettre de résoudre directement une équation différentielle du second ordre de la forme

$$[M(q(t))]\{\ddot{q}(t)\} + f(q(t), \dot{q}(t), t) = 0$$

## Schémas d'intégration adaptés aux systèmes différentiels d'ordre 1

notations :  $\{U(t)\} = \begin{array}{c} q(t) \\ q^{(1)}(t) \\ \vdots \\ q^{(n-1)}(t) \end{array} \quad \{U(t_j)\} = U_j \quad \{\dot{U}(t_j)\} = \dot{U}_j$

vecteur d'état du système

forme générale :  $U_{j+1} = \sum_{k=1}^{j+1} \alpha_k U_{j+1-k} - \Delta t \sum_{k=0}^{j+1} \beta_k \dot{U}_{j+1-k}$  avec  $\Delta t = t_{j+1} - t_j$

$$\begin{array}{c} q_{j+1} \\ \vdots \\ q^{(n-1)}_{j+1} \end{array} = \sum_{k=1}^{j+1} \alpha_k \begin{array}{c} q_{j+1-k} \\ \vdots \\ q^{(n-1)}_{j+1-k} \end{array} - \Delta t \beta_0 \begin{array}{c} q^{(1)}_{j+1} \\ \vdots \\ q^{(n)}_{j+1} \end{array} - \Delta t \sum_{k=1}^{j+1} \beta_k \begin{array}{c} q^{(1)}_{j+1-k} \\ \vdots \\ q^{(n)}_{j+1-k} \end{array}$$

- ✓  $\beta_0 = 0$  : schémas explicites

- ✓  $\beta_0 \neq 0$  : schémas implicites

### Schémas d'intégration adaptés aux systèmes différentiels d'ordre 1

forme générale : 
$$U_{j+1} = \sum_{k=1}^{j+1} \alpha_k U_{j+1-k} - \Delta t \sum_{k=0}^{j+1} \beta_k \dot{U}_{j+1-k}$$

✓ cas  $\beta_0 = 0$  : schémas explicites

$$U_{j+1} = \alpha_1 U_j + \dots + \alpha_{j+1} U_0 - \Delta t (\beta_1 \dot{U}_j + \dots + \beta_{j+1} \dot{U}_0)$$

$$\dot{U}_{j+1} + F(U_{j+1}, t_{j+1}) = 0$$

$$\begin{array}{|c} U_j \\ \dot{U}_j \end{array}$$

instant  $t_j$

$$\begin{array}{|c} U_{j+1} \\ \dot{U}_{j+1} \end{array}$$

instant  $t_{j+1}$

### Schémas d'intégration adaptés aux systèmes différentiels d'ordre 1

forme générale : 
$$U_{j+1} = \sum_{k=1}^{j+1} \alpha_k U_{j+1-k} - \Delta t \sum_{k=0}^{j+1} \beta_k \dot{U}_{j+1-k}$$

✓ cas  $\beta_0 \neq 0$  : schémas implicites

$$U_{j+1} + \Delta t \beta_0 \dot{U}_{j+1} = \alpha_1 U_j + \dots + \alpha_{j+1} U_0 - \Delta t (\beta_1 \dot{U}_j + \dots + \beta_{j+1} \dot{U}_0)$$

$$\dot{U}_{j+1} + F(U_{j+1}, t_{j+1}) = 0$$

$$\begin{array}{|c} U_j \\ \dot{U}_j \end{array}$$

instant  $t_j$

$$\begin{array}{|c} U_{j+1} \\ \dot{U}_{j+1} \end{array}$$

instant  $t_{j+1}$

### Application à la Dynamique des Structures

$$[M(q(t))]\{\ddot{q}(t)\} + f(q(t), \dot{q}(t), t) = 0$$

$$\begin{bmatrix} \mathbf{I} \\ [M(q(t))] \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \{\dot{q}(t)\} \\ \{\ddot{q}(t)\} \end{Bmatrix} + \begin{Bmatrix} -\{\dot{q}(t)\} \\ f(q(t), \dot{q}(t), t) \end{Bmatrix} = 0$$

vecteur d'état du système  $\{U(t)\} = \begin{Bmatrix} q(t) \\ \dot{q}(t) \end{Bmatrix}$

$$\begin{bmatrix} \mathbf{I} \\ [M(q(t))] \end{bmatrix} \{\dot{U}(t)\} + \{F(U(t), t)\} = 0$$

notations :  $\{U(t_j)\} = U_j$      $\{\dot{U}(t_j)\} = \dot{U}_j$

$$U_{j+1} = \sum_{k=1}^{j+1} \alpha_k U_{j+1-k} - \Delta t \sum_{k=0}^{j+1} \beta_k \dot{U}_{j+1-k}$$

forme générale :

$$\begin{bmatrix} q_{j+1} \\ \dot{q}_{j+1} \end{bmatrix} = \sum_{k=1}^{j+1} \alpha_k \begin{bmatrix} q_{j+1-k} \\ \dot{q}_{j+1-k} \end{bmatrix} - \Delta t \beta_0 \begin{bmatrix} \dot{q}_{j+1} \\ \ddot{q}_{j+1} \end{bmatrix} - \Delta t \sum_{k=1}^{j+1} \beta_k \begin{bmatrix} \dot{q}_{j+1-k} \\ \ddot{q}_{j+1-k} \end{bmatrix}$$

### Exemple utilisé pour présenter les schémas d'intégration

➤ pendule simple ▶

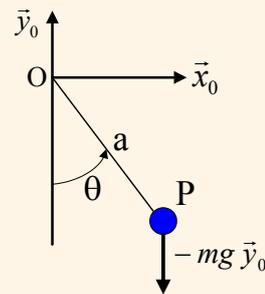
$$ma^2 \ddot{\theta} + mga \sin \theta = 0$$

❖ Hypothèse des petits mouvements :

$$\theta \quad \dot{\theta} \quad \ddot{\theta} \ll 1$$

⇒ équation du mouvement linéarisée

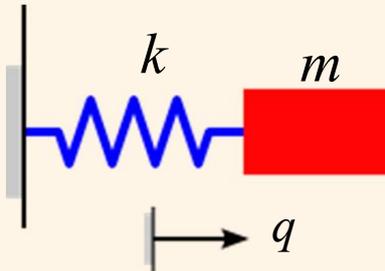
$$\ddot{\theta} + \frac{g}{a} \theta = 0 \quad \text{soit} \quad \ddot{\theta} + \omega_0^2 \theta = 0 \quad \text{avec} \quad \omega_0^2 = \frac{g}{a}$$



❖ à l'instant  $t_j$      $q_j = \theta(t_j)$      $\dot{q}_j = \dot{\theta}(t_j)$      $\ddot{q}_j = \ddot{\theta}(t_j)$

Exemple utilisé pour présenter les schémas d'intégration

➤ oscillateur linéaire

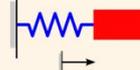


$$\ddot{q} + \frac{k}{m}q = 0 \quad \text{soit} \quad \boxed{\ddot{q} + \omega_0^2 q = 0} \quad \text{avec} \quad \omega_0^2 = \frac{k}{m}$$

❖ à l'instant  $t_j$        $q_j = q(t_j)$        $\dot{q}_j = \dot{q}(t_j)$        $\ddot{q}_j = \ddot{q}(t_j)$

```
clear all; close all ; clc
```

➤ oscillateur linéaire



```
T0 = 3 ; w0 = 2 * pi ; w0c = w0 * w0 ;
```

➤ Solution Exacte

```
q0 = 1. ; dq0 = 0.0
```

```
dte = 0.01
```

```
te = (0:dte:T0) ; % t=0:dte:3;
```

```
tic;
```

```
ind =1;
```

```
for t= te
```

```
    q(ind) = q0 * cos(w0 * t) + dq0/w0 * sin(w0 * t) ;
```

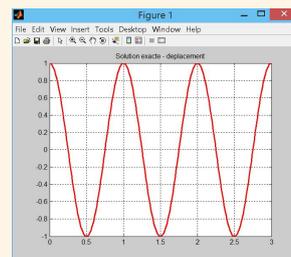
```
    dq(ind) = -w0 * q0 * sin(w0 * t) + dq0 * cos(w0 * t) ;
```

```
    ddq(ind) = - w0c * q(ind) ;
```

```
    energie(ind) = 0.5*( dq(ind)* dq(ind) + w0c *(q(ind)^2));
```

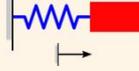
```
    ind = ind+1;
```

```
end ; toc; q= q!;
```



```
clear all; close all ; clc
```

➤ oscillateur linéaire



```
T0 = 3 ; w0 = 2 * pi ; w0c = w0 * w0 ;
```

```
q0 = 1. ; dq0 = 0.0 ; dte = 0.01 ;
```

```
te = (0:dte:T0) ;
```

➤ Solution Exacte vectorielle

```
npe = size(te,1) ;
```

```
qe = zeros(npe,1) ;
```

```
dqe = zeros(npe,1) ;
```

```
energie = zeros(npe,1);
```

```
tic;
```

```
qe = q0 * cos(w0 * te) + dq0/w0 * sin(w0 * te) ;
```

```
dqe = -w0 * q0 * sin(w0 * te) + dq0 * cos(w0 * te) ;
```

```
ddqe = - w0c * qe;
```

```
energie = 0.5*(dqe .* dqe + w0c * (qe.^2)) ; toc;
```

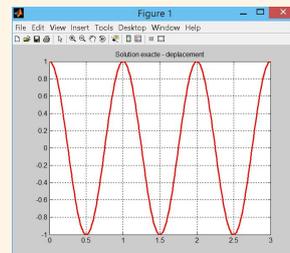
➤ Les sorties possibles

```
plot(te,qe,te, dqe,te, ddqe, '-r','Linewidth',2)
```

```
plot(qe,dqe,qe, ddqe, '-r','Linewidth',2)
```

```
plot(qe,ddqe, '-r','Linewidth',2)
```

```
plot(te,qe, '-r','Linewidth',2)
```

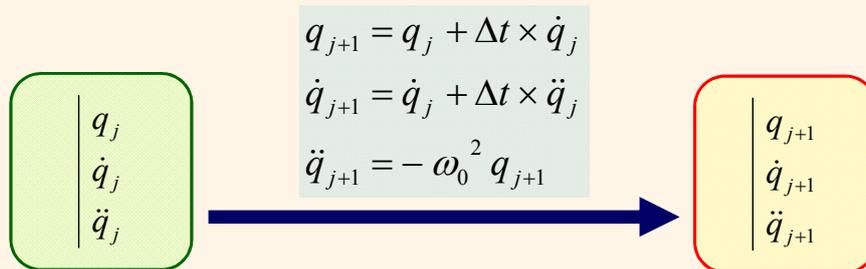


➤ Schéma d'EULER explicite

$$\begin{pmatrix} q_{j+1} \\ \dot{q}_{j+1} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} q_j + \Delta t \dot{q}_j \\ \dot{q}_j + \Delta t \ddot{q}_j \end{pmatrix}$$

$$\ddot{q} + \omega_0^2 q = 0$$

- à l'instant  $t_j$   $q_j$   $\dot{q}_j$   $\ddot{q}_j$  connus
- à l'instant  $t_{j+1}$   $q_{j+1}$   $\dot{q}_{j+1}$   $\ddot{q}_{j+1}$  à déterminer



➤ Schéma d'EULER explicite (1/2)

➤ Méthode 1

```

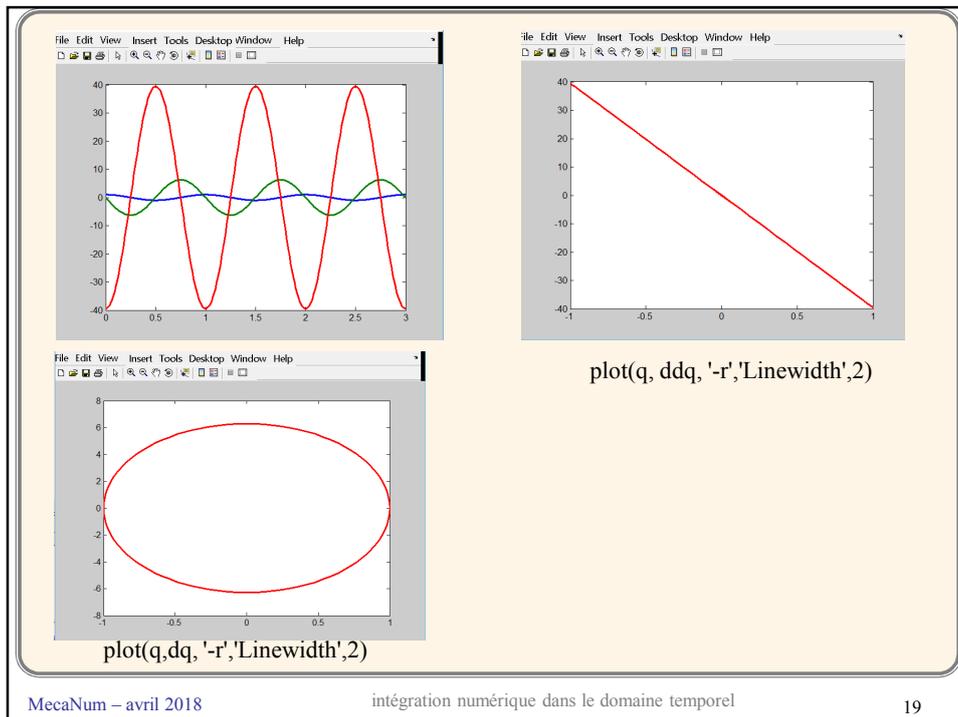
dt1 = 0.05 ; T0=3 ;
q0 =1; dq0=0 ; w0c=2*pi ;
t1 = (0:dt1:T0)' ;
np1 = size(t1,1) ;
q1 = zeros(np1,1) ;
dq1 = zeros(np1,1) ;
ddq1 = zeros(np1,1) ;
energ1 = zeros(np1,1) ;

q1(1) = q0 ; dq1(1) = dq0 ;
ddq1(1) = -w0c * q1(1) ;
    
```

➤ Schéma d'EULER explicite (2/2)

```
% Euler Explicite
% sans matrice d'amplification
for inc = 2 : np1 ;
    q1(inc) = q1(inc-1) + dt1 * dq1(inc-1) ;
    dq1(inc) = dq1(inc-1) + dt1 * ddq1(inc-1) ;
    ddq1(inc) = -w0c * q1(inc) ;
end;
energ1 = 0.5*(dq1 .* dq1 + w0c * (q1 .^2)) ;
plot(t1,q1,'b-', 'Linewidth',3)
```

```
ifig=1
figure(ifig);
plot(te,q, '-r','Linewidth',2)
title('Solution exacte - déplacement')
xlabel('t (s)') ;
ylabel('q')
grid
ifig= ifig+1;
figure(ifig)
plot(te, energie, '-r','Linewidth',2)
plot(te,q,te, dq,te, ddq, '-r','Linewidth',2)
plot(q,dq,q, ddq, '-r','Linewidth',2)
plot(q,ddq, '-r','Linewidth',2)
```



➤ Schéma d'EULER explicite – avec matrice d'amplification

➤ Méthode 2

$$\begin{bmatrix} q_{j+1} \\ \dot{q}_{j+1} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} q_j + \Delta t \dot{q}_j \\ \dot{q}_j + \Delta t \ddot{q}_j \end{bmatrix}$$

$$\ddot{q}_{j+1} + \omega_0^2 q_{j+1} = 0$$

⇒

$$\ddot{q}_{j+1} = -\omega_0^2 q_{j+1}$$

$$\begin{bmatrix} q_{j+1} \\ \dot{q}_{j+1} \end{bmatrix} = \underbrace{\begin{bmatrix} 1 & \Delta t \\ -\omega_0^2 \Delta t & 1 \end{bmatrix}}_{[A]} \begin{bmatrix} q_j \\ \dot{q}_j \end{bmatrix}$$

Matlab :

$$[Z, \lambda] = \text{eig}(A)$$

$[A]$  matrice d'amplification

$$\lambda_1 = 1 - i\omega_0 \Delta t \quad Z_1 = \begin{bmatrix} 1 \\ -i\omega_0 \end{bmatrix}$$

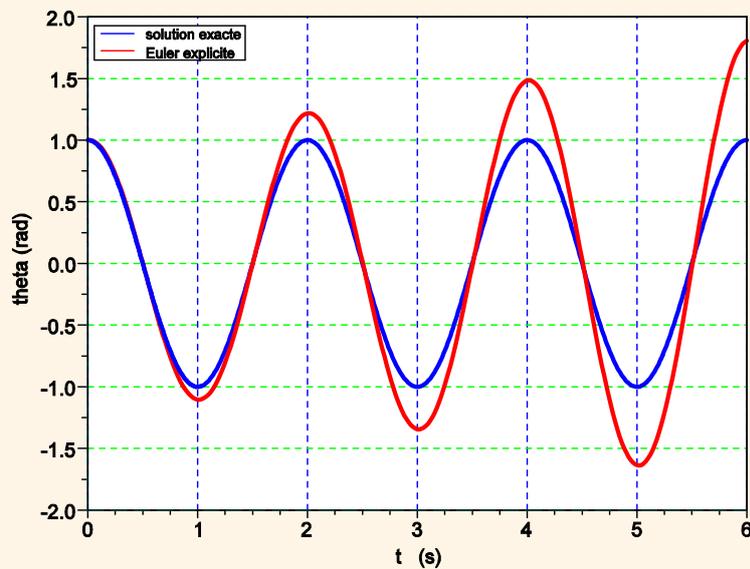
$$\lambda_2 = 1 + i\omega_0 \Delta t \quad Z_2 = \begin{bmatrix} 1 \\ i\omega_0 \end{bmatrix}$$

➤ Schéma d'EULER explicite avec matrice d'amplification

```

t1 = (0:dt1:T0)' ; np1 = size(t1,1);
q = [q0;dq0] ;
q1b = zeros(np1,1) ;
q1b(1) = q0 ;
A = [1 , dt1 ; -w0c * dt1 , 1] ;
for inc = 2 : np1 ;
    q = A * q ;
    q1b(inc) = q(1) ;
    dq1b(inc) = q(2) ;
end;
plot(t1,q1b,'b-','Linewidth',3)
plot(dq1b,q1b,'b-','Linewidth',3)

```



$\Delta t = 20 \text{ ms}$

✓ décomposition spectrale de la matrice [A]

$$[A] = \begin{bmatrix} 1 & 1 \\ -i\omega_0 & i\omega_0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 1 - i\omega_0 \Delta t & \\ & 1 + i\omega_0 \Delta t \end{bmatrix} \begin{bmatrix} i\omega_0 & -1 \\ i\omega_0 & 1 \end{bmatrix} \frac{1}{2i\omega_0}$$

avec  $\begin{bmatrix} 1 & 1 \\ -i\omega_0 & i\omega_0 \end{bmatrix} \times \begin{bmatrix} i\omega_0 & -1 \\ i\omega_0 & 1 \end{bmatrix} \frac{1}{2i\omega_0} = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{bmatrix}$

$$\begin{cases} q_{j+1} \\ \dot{q}_{j+1} \end{cases} = \begin{bmatrix} 1 & \Delta t \\ -\omega_0^2 \Delta t & 1 \end{bmatrix} \begin{cases} q_j \\ \dot{q}_j \end{cases}$$

soit  $\begin{cases} q_j \\ \dot{q}_j \end{cases} = \begin{bmatrix} 1 & 1 \\ -i\omega_0 & i\omega_0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} (1 - i\omega_0 \Delta t)^j & \\ & (1 + i\omega_0 \Delta t)^j \end{bmatrix} \begin{bmatrix} i\omega_0 & -1 \\ i\omega_0 & 1 \end{bmatrix} \frac{1}{2i\omega_0} \times \begin{cases} q_0 \\ \dot{q}_0 \end{cases}$

➤ Etude de la matrice d'amplification d'EULER explicite

% utilisation du calcul formel : étude des valeurs propres

dt1= **sym('dt1','real');** w0= **sym('w0','real');**

A = [1 , dt1 ; -1 \* w0 \* w0 \* dt1 , 1]

% Z : vecteurs et valeurs propres : d

[z,d]=**eig(A);** z ; d

re = **real(d)**

im = **imag(d)**

mo=**abs(d)**

zm= **inv(z)** ; C= z \* (d \* zm); C = **simplify(C)**

% matrice initiale changement de base !

✓ remarque : résolution d'une équation différentielle du premier ordre avec un schéma d'EULER explicite ➤ Un exemple :

$$\dot{q} + a q = 0 \quad \Rightarrow \quad \ddot{q} + a \dot{q} = 0$$

$$\begin{cases} q_{j+1} \\ \dot{q}_{j+1} \end{cases} = \begin{cases} q_j + \Delta t \dot{q}_j \\ \dot{q}_j \end{cases} \quad \Rightarrow \quad \begin{cases} q_{j+1} \\ \dot{q}_{j+1} \end{cases} = \begin{bmatrix} 1 - a \Delta t & 0 \\ 0 & 1 - a \Delta t \end{bmatrix} \begin{cases} q_j \\ \dot{q}_j \end{cases}$$

$$-1 < 1 - a \Delta t < 1$$

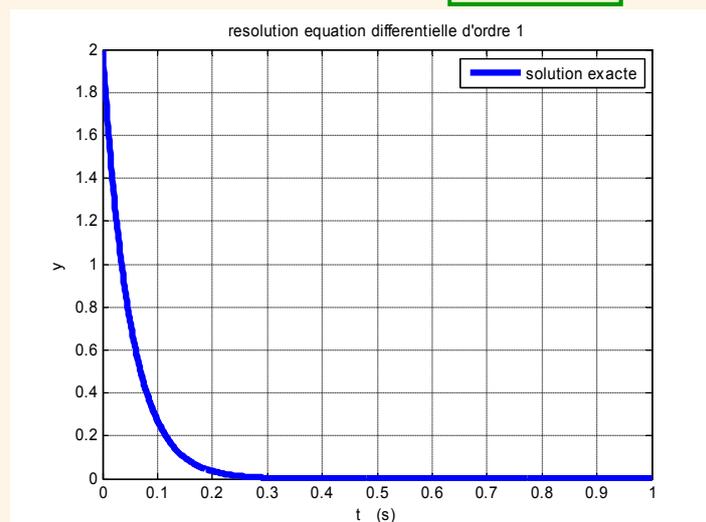
⇒

$$\begin{cases} 0 < a \\ \Delta t < \frac{2}{a} \end{cases}$$

Solution numérique Stable ? Instable ?

✓ remarque : résolution d'une équation différentielle du premier ordre avec un schéma d'EULER explicite

$$\Delta t_c = 2 / a$$

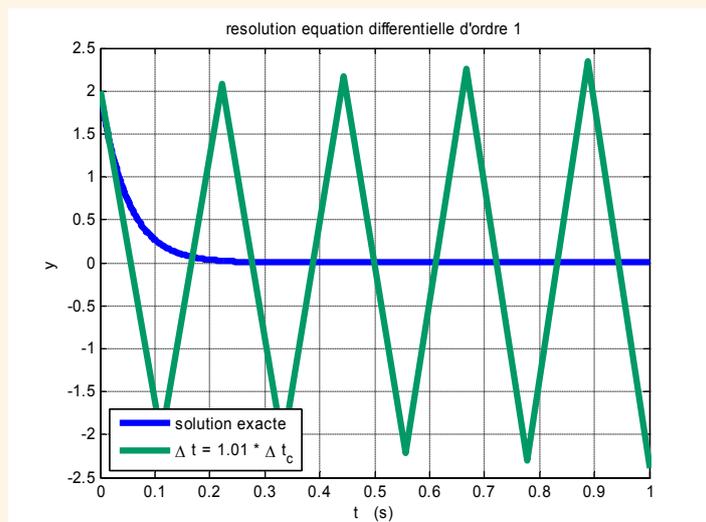


✓ remarque : résolution d'une équation différentielle du premier ordre avec un schéma d'EULER explicite

$$\begin{aligned}
 & \begin{cases} \dot{q} + a q = 0 \\ q_{j+1} = q_j + \Delta t \dot{q}_j \end{cases} \Rightarrow q_{j+1} = (1 - a \Delta t) q_j \\
 & \dot{q}_j + a q_j = 0 \\
 & -1 < 1 - a \Delta t < 1 \Rightarrow \begin{cases} 0 < a \\ \Delta t < \frac{2}{a} \end{cases}
 \end{aligned}$$

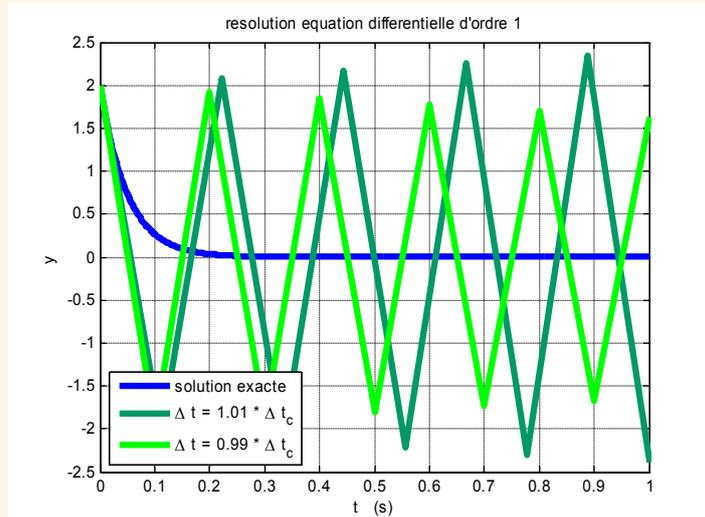
✓ remarque : résolution d'une équation différentielle du premier ordre avec un schéma d'EULER explicite

$$\Delta t_c = 2/a$$



✓ remarque : résolution d'une équation différentielle du premier ordre avec un schéma d'EULER explicite

$$\Delta t_c = 2 / a$$



## Travaux dirigés : résolution numérique des équations du mouvement

*Résumé du cours séance 2 :*

*Les méthodes qui vont transformer l'équation différentielle du second ordre en un système équations différentielles du premier ordre*

*Oscillateur linéaire à un degré de liberté  
Schéma Euler explicite*

*Travaux dirigés à faire :*

*Ouvrir le fichier : MecaNum\_practice2019def.pdf*

*Exercice 2 : Traiter l'exercice étude d'un oscillateur linéaire amorti à un degré de liberté  
L'objectif est de programmer avec Matlab ou Scilab sur votre PC :  
La solution analytique , la solution par Euler Explicite*