

Physique Numérique I semaine 5

- **Retour indicatif** avant dimanche 23 octobre à minuit
- **Info-échanges:** vendredi 28 octobre 09:00 Ce1 3
- **Rappel des semaines précédentes:**
 - Notions de **convergence** et de **stabilité** numériques
 - Analogie oscillateur harmonique, particule dans un champ magnétique et effet Magnus
- (1) Euler explicite: ***instable pour oscillateur harmonique***
- (2) Euler implicite: ***stable, mais dissipation numérique***
- (3) Euler semi-implicite: ?
- (4) Runge-Kutta (explicite, d'ordre 2) : ?
- (5) Euler-Cromer (explicite, symplectique)
- (6) Boris-Buneman (semi-implicite, conservatif, d'ordre 2)

Exercice 2: indications

- On utilisera des ‘valarray’ dans le code C++, par exemple:
 - `valarray<double> x=valarray<double>(3); // position de la particule`
 - `valarray<double> v=valarray<double>(3); // vitesse de la particule`
- On peut additionner des valarrays et les multiplier par un scalaire, p.ex.:
 - `x += v * dt; // mise à jour de la position`
- On a déjà défini dans le squelette de code C++ des fonctions pour le produit scalaire de deux vecteurs:
 - `produitInterne(valarray1,valarray2)`
- Et la norme d'un vecteur:
 - `norm2(valarray)`
- On donne un script `ParameterScan.m` qui lance une série de simulations avec plusieurs valeurs d'un paramètre d'entrée, (`nsteps`, pour faire une étude de convergence)
- Des fonctions Python sont également données

Mouvement oscillatoire harmonique et mouvement circulaire uniforme

- Représentation complexe:

$$x(t) = \Re(\hat{x} e^{-i\omega t}), \quad \omega \in \mathbb{R}, \quad \hat{x} = |\hat{x}| e^{i\varphi} \in \mathbb{C}$$

- Rotation dans le plan complexe à la fréquence ω
- Projection sur l'axe réel: oscillation à la fréquence ω
- Généralisation: fréquence complexe $\omega \in \mathbb{C}, \omega = \omega_r + i\gamma$

$$x(t) = |\hat{x}| e^{\gamma t} \cos(\omega t + \varphi)$$

$\gamma > 0$: amplitude exponentiellement croissante

$\gamma < 0$: amplitude exponentiellement décroissante

Substituer la représentation complexe dans une équation différentielle linéaire la transforme en une équation algébrique, après simplification par $e^{-i\omega t}$:

$$\frac{d}{dt} x \rightarrow -i\omega \hat{x}$$

Plan

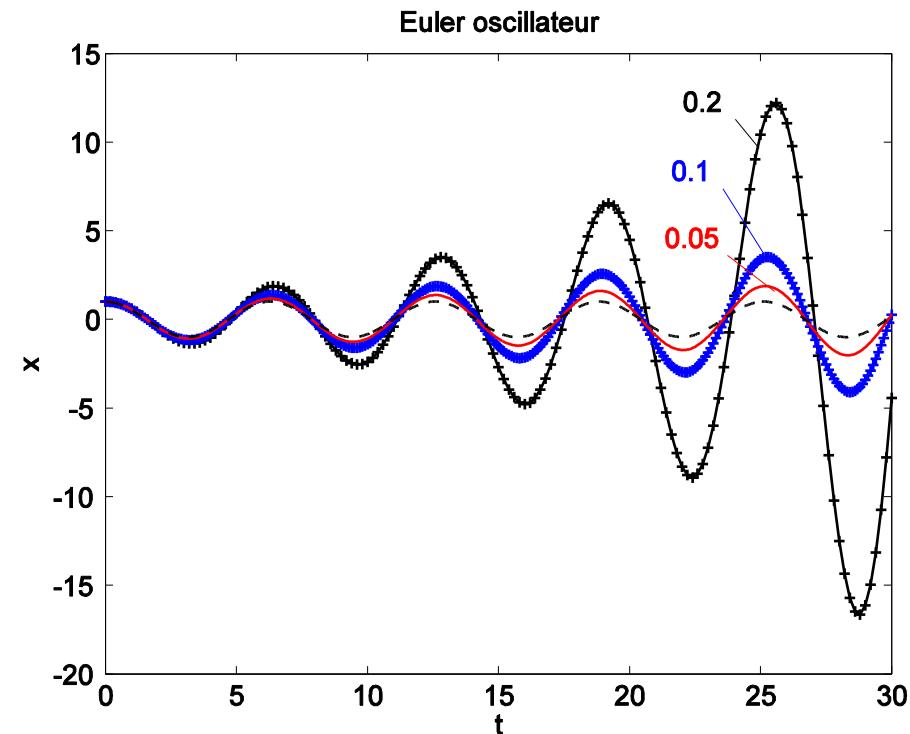
- Oscillateur harmonique
- Démonstrations et analyse de la stabilité du schéma d'Euler explicite
- Démonstrations d'un schéma symplectique (Euler-Cromer)
- Démonstrations d'un schéma semi-implicite (Boris-Buneman), appliqué au mouvement d'une particule dans un champ magnétique curviligne non-uniforme.

Euler explicite et oscillateur harmonique

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} x \\ v \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} v \\ -(k/m)x \end{pmatrix}$$

Solution analytique:

$$y(t) = |A| \cos\left(\sqrt{\frac{k}{m}} t + \varphi\right)$$



- Le schéma d'Euler explicite est **toujours instable** lorsqu'il est appliqué à l'oscillateur harmonique. La norme de l'erreur augmente à chaque pas de temps
- L'amplitude des oscillations croît exponentiellement, avec un taux de croissance proportionnel à Δt

2.3.1 Oscillateur harmo. Euler expl. Conservation E_{mec}

L'énergie mécanique, au lieu d'être conservée, croît exponentiellement dans le temps.

Le taux de croissance de E_{mec} est proportionnel à Δt .

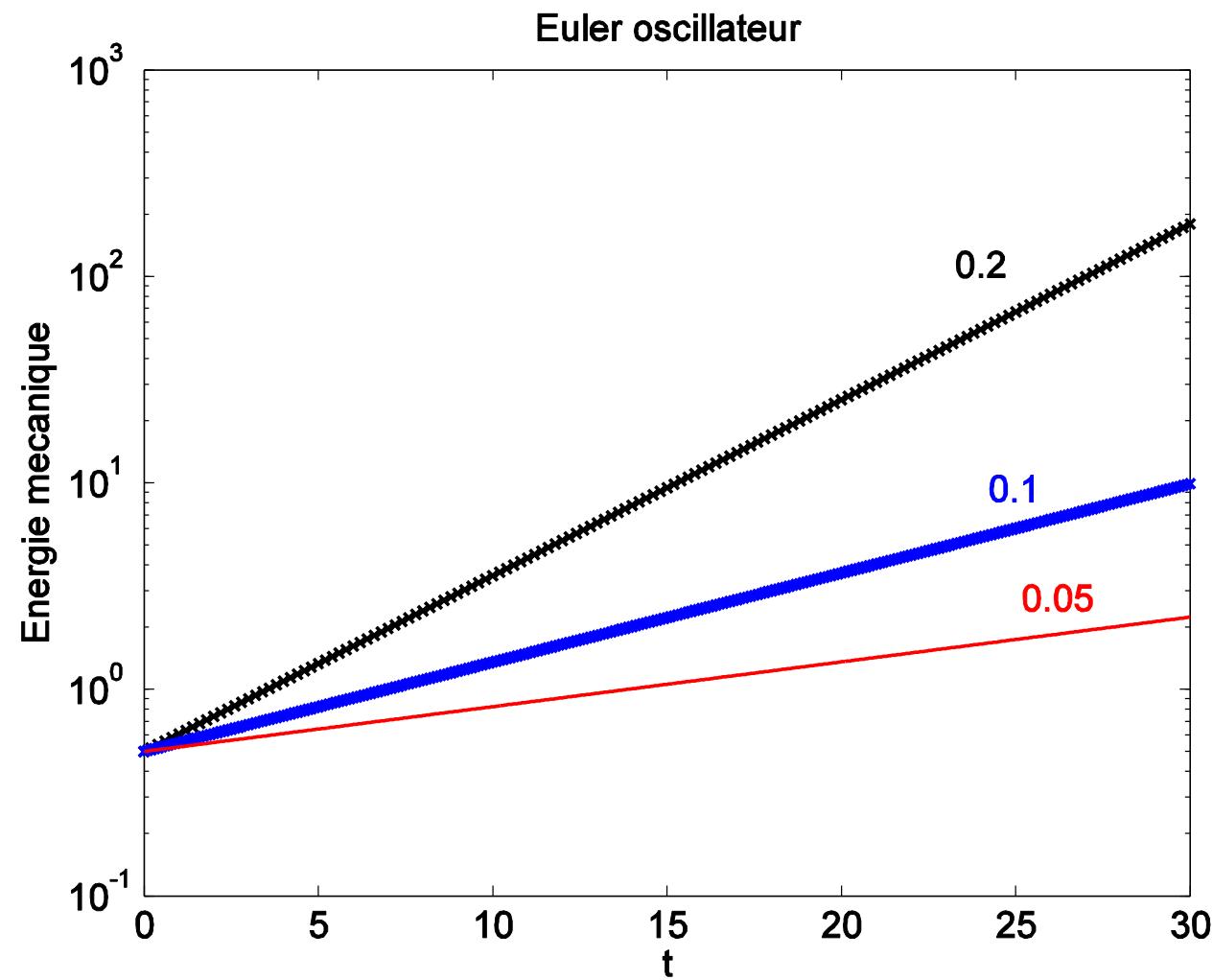


FIG. 2.8 (bas)

Simulation de Systèmes Oscillatoires

■ 2.3 Oscillations

- 2.3.1 Oscillateur harmonique. Instabilité du schéma d'Euler
- 2.3.2-2.3.3 **Analyses de stabilité numérique**

Propagation de l'erreur e_n

Oscillation, (dé)croissance?

Propriétés de conservation

Matrice de gain G

$$y_{num} = Ae^{i\omega t}$$

$$E_{mec} = const$$

Valeurs propres λ_i

$$\omega = \omega_r + i\gamma$$

oscillant exponentiel

$$E_{mec,n+1} = E_{mec,n} + ??$$

Stable si

$$|\lambda_i| \leq 1$$

$$\gamma \geq 0$$

$$\frac{\Delta E_{mec}^{(num)}}{\Delta t} \leq 0$$

Section 2.3.2 – Von Neumann

Section 2.3.3

Section 2.3.4

2.3.2. Analyse de stabilité de Von Neumann

- Sera présentée au tableau
- Voir aussi les Notes de Cours, section 2.3.2.

2.3.3 Stabilité. Oscillations, (dé)croissance exponentielle. Sol. Analytique des Eqs. Discrètes.

$$y_n = \Re e\{Ae^{i\omega t_n}\} = \Re e\{Ae^{i\sqrt{k/m}t_n}e^{\left(\frac{k}{m}\frac{\Delta t}{2}\right)t_n}\}$$

$$y_n = e^{\underbrace{\left(\frac{k}{m}\frac{\Delta t}{2}\right)t_n}_{\text{Amplitude augmentant exponentiellement dans le temps}}} |A| \cos\left(\underbrace{\sqrt{\frac{k}{m}} t_n + \varphi}_{\text{Oscillation sinusoidale}}\right)$$

Amplitude augmentant exponentiellement dans le temps

Taux de croissance proportionnel à Δt

Oscillation sinusoidale

En accord avec nos résultats numériques

2.3.3 Euler expl. osc. harmo. Conservation E_{mec} 1

Analytiquement: $E_{mec} = \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}kx^2 = const$

Numériquement:

$$\begin{aligned} E_{mec,n+1} &= \frac{1}{2}mv_{n+1}^2 + \frac{1}{2}kx_{n+1}^2 \\ &= \frac{1}{2}m\left(v_n - \frac{k}{m}x_n\Delta t\right)^2 + \frac{1}{2}k(x_n + v_n\Delta t)^2 \\ &= \frac{1}{2}mv_n^2 + \frac{1}{2}kx_n^2 - v_n k x_n \Delta t + k x_n v_n \Delta t + \frac{1}{2} \frac{k^2}{m} x_n^2 \Delta t^2 + \frac{1}{2} k v_n^2 \Delta t^2 \end{aligned}$$

$$E_{mec,n+1} = E_{mec,n} + \left(\frac{k}{m} E_{mec,n} \Delta t \right) \Delta t \quad (*)$$

$$E_{mec,n+1} > E_{mec,n} \quad \forall \Delta t$$

L'énergie mécanique
augmente à chaque
pas de temps

2.3.3 Euler expl. osc. harmo. Conservation E_{mec} 2

$$\frac{\Delta E_{mec,n}}{\Delta t} = \left(\frac{k}{m} \Delta t \right) E_{mec,n}$$

$$E_{mec,n} = E_{mec,0} e^{\left(\frac{k}{m} \Delta t \right) t_n}$$

$$\gamma_{Emec} = \frac{k}{m} \Delta t$$

**L'énergie mécanique
augmente
exponentiellement au
cours du temps**

**Le taux de croissance
est proportionnel à Δt**

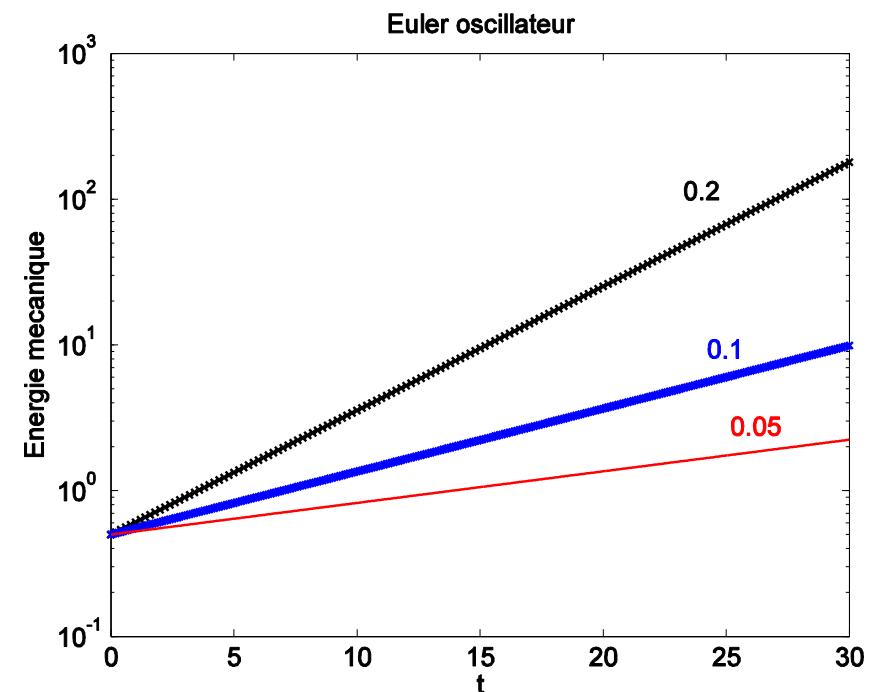


FIG. 2.8 (bas)

On trouvait un taux de croissance du mode propre

$$\gamma = \text{Im}(\omega) = -\frac{k}{m} \frac{\Delta t}{2}$$

$$\gamma_{Emec} = -2\gamma$$

???

2.3.1-5 Oscillateur harmonique. Conclusions

- Le schéma d'Euler est toujours instable lorsqu'il est appliqué à l'oscillateur harmonique. La norme de l'erreur augmente à chaque pas de temps
- L'amplitude des oscillations croît exponentiellement, avec un taux de croissance proportionnel à Δt
- L'énergie mécanique n'est pas conservée, mais croît exponentiellement, avec un taux de croissance proportionnel à Δt
- Paramètre numérique crucial: $\omega\Delta t$
 - $\omega\Delta t \ll 1$ veut dire plusieurs pas temporels par période
- Amélioration des schémas numériques nécessaire!
 - Euler – Cromer $\sim \Delta t$ (*)
 - Stormer-Verlet $\sim (\Delta t)^2$
 - Runge-Kutta ordre 4 $\sim (\Delta t)^4$
 - Augmenter l'ordre du schéma augmente la précision
- (*) changement apparemment minime, mais... (demo)

Euler-Cromer: déjà un grand progrès!

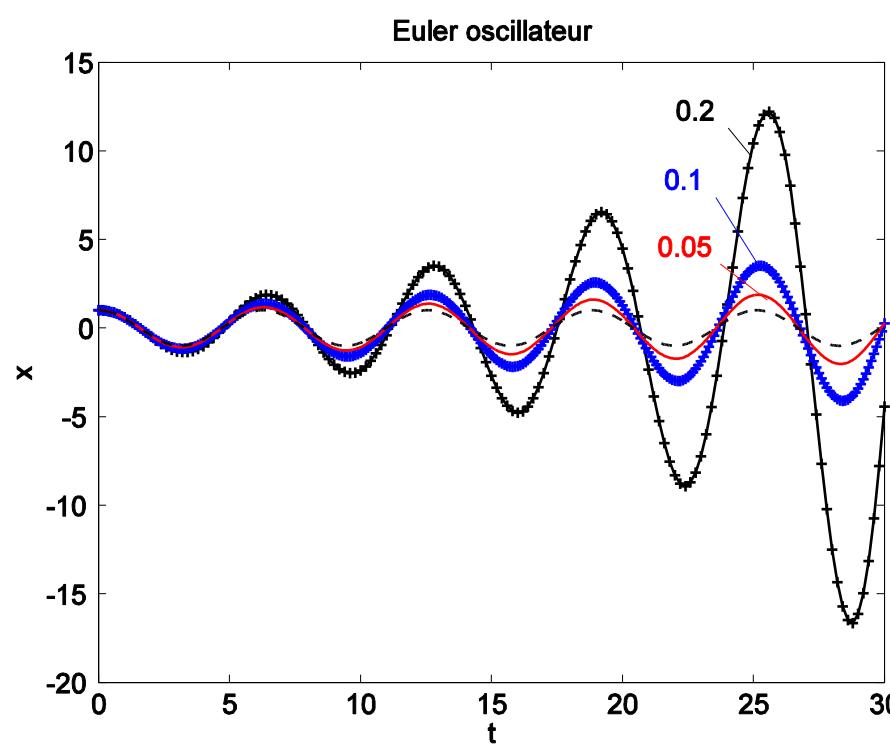


FIG. 2.8

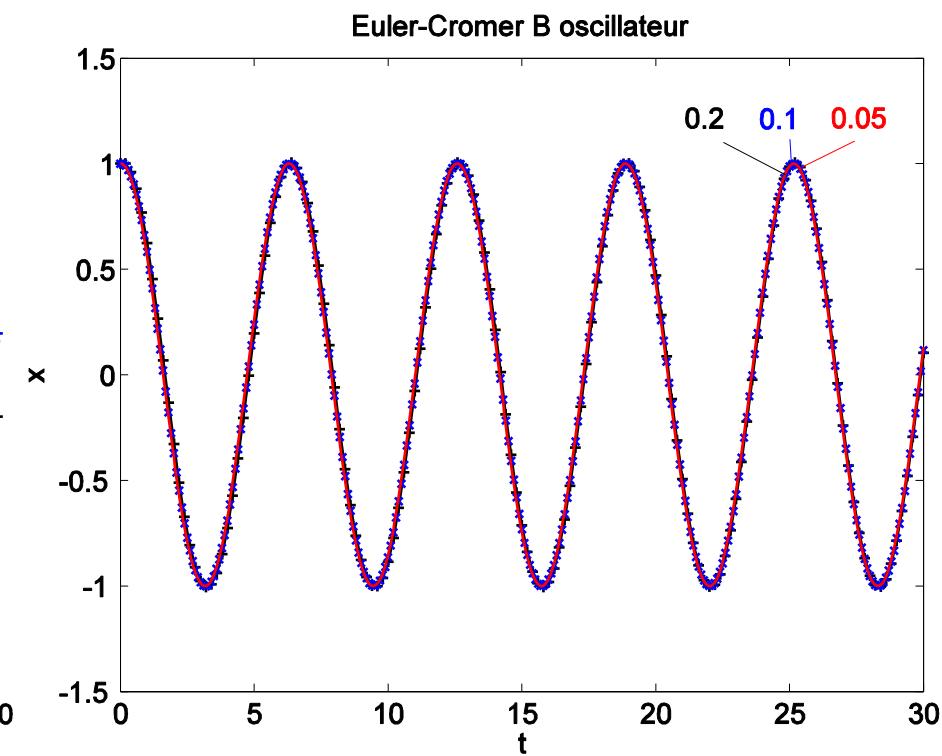
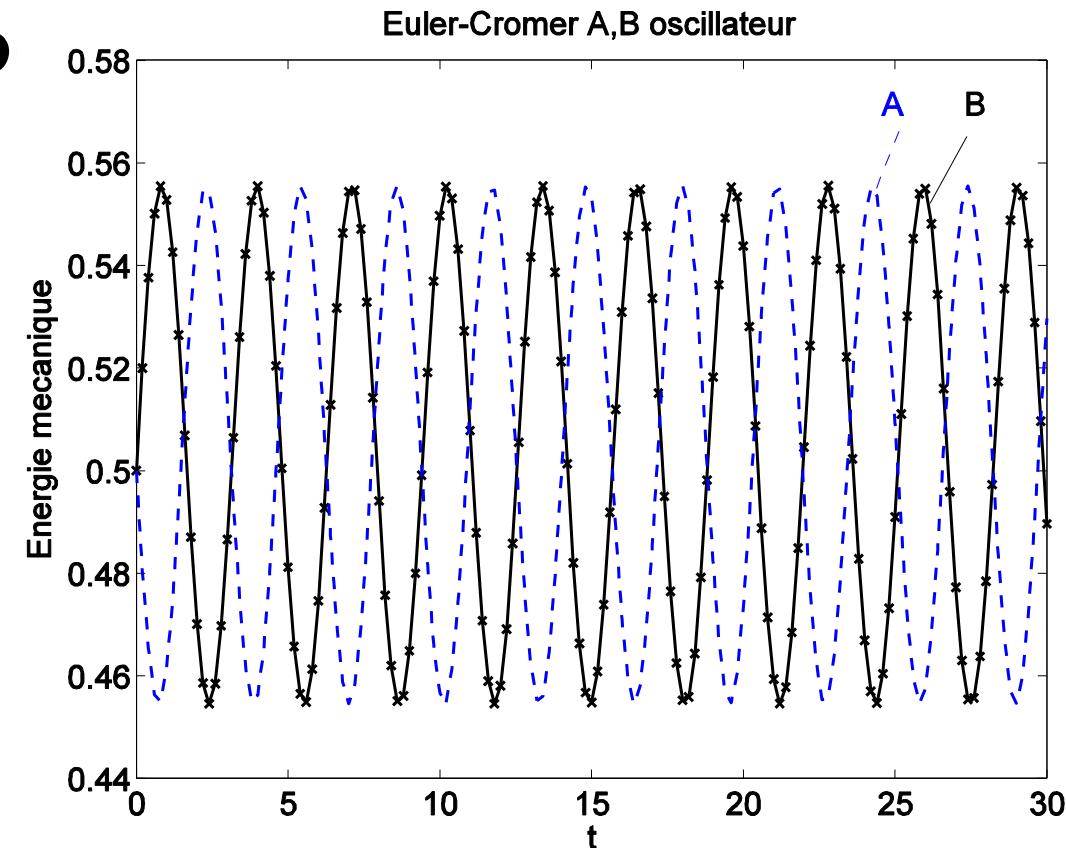


FIG. 2.9

- Les schémas d'Euler-Cromer et de Verlet seront présentés au tableau et seront illustrés par des simulations numériques.

Euler-Cromer: pied gauche ou pied droit d'ab



- En combinant Euler-Cromer « A » et « B » pour deux demi-pas de temps, on aboutit au schéma de Verlet. La dérivation sera présentée au tableau.

Euler-Cromer («symplectique») (2.3.6)

- Pour la force de portance de Magnus, comme pour la force de Lorentz due au champ magnétique, l'accélération en x dépend de v_z , et l'accélération en z dépend de v_x .
- Le schéma d'Euler-Cromer, s'écrit, pour la particule dans un champ magnétique selon z .

$$v_{x,n+1} = v_{x,n} + \Omega v_{y,n}$$

$$v_{y,n+1} = v_{y,n} - \Omega v_{x,n+1}$$

Euler: $v_{x,n}$)

- Pour l'Ex.2, similaire ... et attention aux signes!)

Boris – Buneman (2.7.2)

- Cas d'une particule dans un champ magnétique

Semi-implicite

$$\frac{\vec{v}_+ - \vec{v}_-}{\Delta t} = \frac{q}{m} \left(\frac{\vec{v}_+ + \vec{v}_-}{2} \right) \times \vec{B}$$

Posons:

$$\omega_c = qB/m \quad \vec{e}_{\parallel} = \vec{B}/B$$

$$\vec{v}_+ = \vec{v}_- + \frac{\omega_c \Delta t}{1 + (\omega_c \Delta t / 2)^2} \left(\vec{v}_- \times \vec{e}_{\parallel} + \frac{\omega_c \Delta t}{2} (\vec{v}_- \times \vec{e}_{\parallel}) \times \vec{e}_{\parallel} \right)$$

- Conserve Emec exactement, quel que soit Δt
- Ordre 2 en Δt
- Pour l'effet Magnus (Ex.2 2019), ω_c aura une autre expression

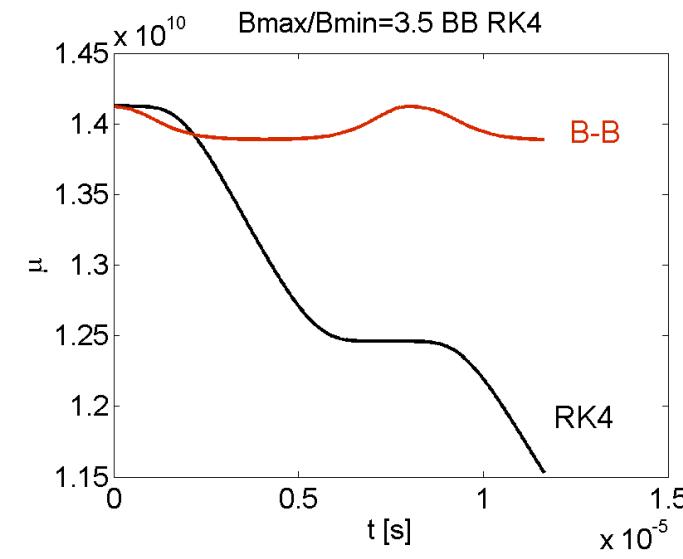
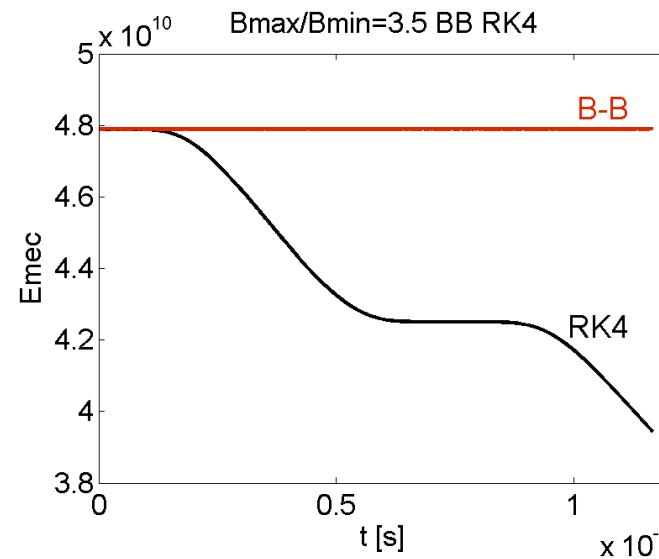
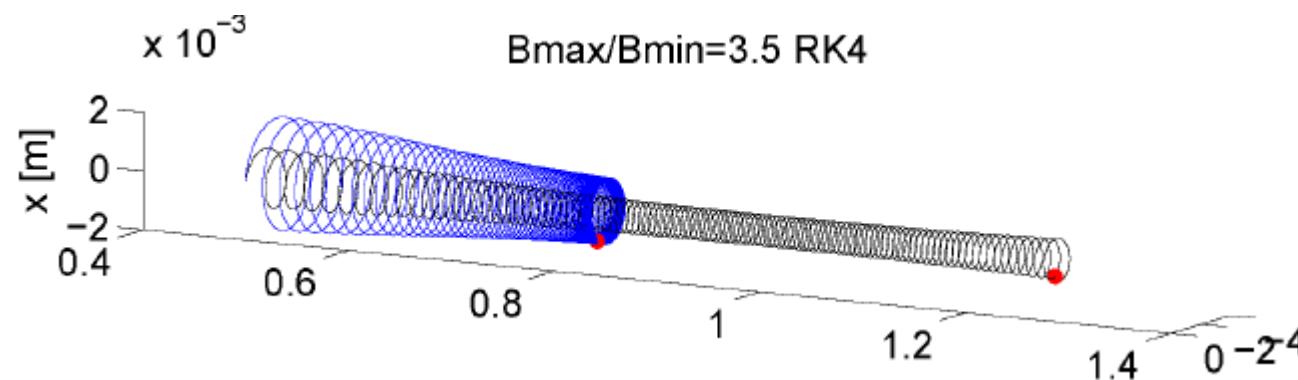
Quiz

- La force de Lorentz $\vec{F} = q\vec{v} \times \vec{B}$ est toujours perpendiculaire au champ magnétique.
- Donc la composante parallèle au champ magnétique est toujours nulle, $F_{||}=0$
- Donc, la composante de la vitesse parallèle au champ magnétique est constante, puisque:

$$m \frac{d}{dt} v_{||} = F_{||} = 0$$

- ... Qui est d'accord avec ce raisonnement?
- Si vous n'êtes pas d'accord, où est l'erreur?

Particule dans champ magnétique: Boris - Buneman



- B-B Conserve E_{me} exactement, (quel que soit Δt !)