Expérience numérique : Simulation d'un condensat de Bose-Einstein

Jean-Marc Sac-Epée, institut Elie Cartan de Lorraine, université de Lorraine Philippe Parnaudeau, LJLL, Université Pierre & Marie Curie, CNRS.

Qu'est-ce qu'un condensat?

• Physique classique, théorie de la cinétique des gaz :

Un gaz est un ensemble de Matière dont la densité est si faible que les interactions entre deux atomes sont négligées

Physique Quantique :

Le Principe d'indétermination de Heisenberg ($\Delta x \Delta p \ge h/2$), donc Une particule est un paquet d'ondes.

Cette délocalisation est quantifiée par la longueur d'onde λ thermique de Broglie :

$$\lambda = \frac{\hbar}{\sqrt{2\pi mkT}}$$

Qu'est-ce qu'un condensat?

$$\lambda = \frac{\hbar}{\sqrt{2\pi mkT}}$$

 $T >> T_{C}$ Les atomes se déplacent sous forme désordonnée

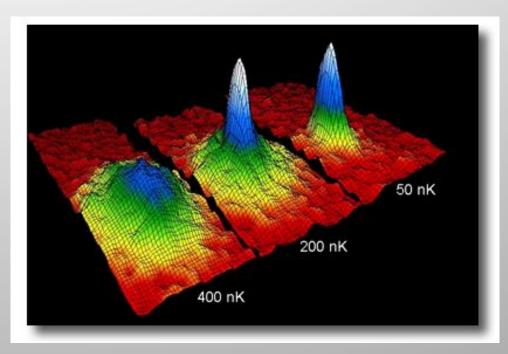
$$T \geq T_{C}$$
 Les atomes se déplacent sous forme de petits paquets d'ondes

$$T < T_{\mathcal{C}}$$
 Les paquets d'ondes sont regroupés en un gros « paquet » : condensat de Bose-Einstein

En général, les condensats atomiques sont obtenus expérimentalement à partir de gaz issus de la famille des alcalins (première colonne de la classification périodique), comme le rubidium ou le césium.

Qu'est-ce qu'un condensat?

- Prédiction 1925 par S. Bose et A. Einstein.
- Découverte expérimentale 1995, Prix Nobel en 2001 pour C.E. Wieman, E.A. Cornell, W. Ketterle.



Conditions expérimentales pour obtenir des condensats :

- ✓ Gaz mono-atomique ,
- ✓ Température de l'ordre du nano degré Kelvin,
- ✓ Quelques milliers d'atomes.

Remarque: expériences complexes & coûteuses

Equation de Gross-Pitaevskii adimensionnée

Hypothèses :

- Température très basse
- Collisions à très basse énergie
- Confinement dans un piège magnétique noté $V(\mathbf{x})$
- Moment angulaire ΩL_{Z}

$$i\frac{\partial}{\partial t}\psi(\mathbf{x},t) = \left(-\frac{1}{2}\Delta + \mathbf{V}(\mathbf{x}) + \beta |\psi(\mathbf{x},t)|^2 - \Omega \mathbf{L}_z\right)\psi(\mathbf{x},t)$$

$$\|\psi(.,t)\|^2 := \int_{\mathbb{R}^3} |\psi(\mathbf{x},t)| d\mathbf{x}^2 = 1 \qquad \mathbf{L}_z = -i(x\partial_y - y\partial_x)$$

Equation de Gross-Pitaevskii adimensionnée

Hypothèse : état stationnaire

$$\psi(\mathbf{x},t) = \mathrm{e}^{-i\mu t}\phi(\mathbf{x})$$

 (\mathcal{U}, ϕ) sont obtenus par résolution d'un problème aux valeurs propres non linéaire tel que :

$$\mu\phi(\mathbf{x}) = \left(-\frac{1}{2}\Delta + \mathbf{V}(\mathbf{x}) + \beta |\phi(\mathbf{x})|^2 - \Omega \mathbf{L}_z\right) \phi(\mathbf{x})$$

Avec:
$$\|\phi\|^2 = \int_{\Re^3} |\phi(\mathbf{x})|^2 d\mathbf{x}$$

Equation de Gross-Pitaevskii adimensionnée

Hypothèse : états stationnaires

$$\mu\phi = \left(-\frac{1}{2}\Delta + \mathbf{V} + \beta|\phi|^2 - \Omega \mathbf{L}_z\right)\phi$$

Qui peut s'écrire également :

$$E(\phi) = \int_{\Re^3} \left[\left(\frac{1}{2} |\nabla \phi|^2 + \mathbf{V} |\phi|^2 + \frac{1}{2} \beta |\phi|^4 - \mathbf{\Omega} \Re(\phi^* \mathbf{L}_z \phi) \right] d\mathbf{x}$$

Si on minimise E, on obtient les états stationnaires nommés : « Ground State »

Ground State solution

- Existence de la solution :
 - R. Seiringer « Gross-Pitaevskii theory of the rotating Bose gas », Comm. Math. Phys. 2002.
 - Bao et.al « Ground, symetric and central vortex states in rotating Bose-Einstein condensates », Comm. Math. Sci 2005

L' existence du « ground state » dépend d'un rapport entre $|\Omega|$ et la forme de V(x)



Méthode numérique

Descente de gradient :

$$\mu \phi = \left(-\frac{1}{2} \Delta + \mathbf{V} + \beta |\phi|^2 - \Omega \mathbf{L}_z \right) \phi$$

Soit:

$$\begin{cases}
\frac{\partial \mathbf{v}}{\partial \tau}(\mathbf{x}, \tau) = -\nabla E(\mathbf{v}) \\
\nabla E(\mathbf{v}) = \left(-\frac{1}{2}\Delta + \mathbf{V} + \beta |\mathbf{v}|^2 - \Omega \mathbf{L}_z\right)\mathbf{v}
\end{cases}$$

$$v(\mathbf{x},\tau) \leftarrow \frac{v(\mathbf{x},\tau)}{\|v(.,\tau)\|_{L_2}} \qquad \|v(\mathbf{x},0)\|_{L_2} = 1 \qquad \phi(\mathbf{x}) = \lim_{(\tau \to \infty)} v(\mathbf{x},\tau)$$

9

Méthode numérique

Descente de gradient

$$\frac{\partial \mathbf{v}}{\partial \tau} = -\left(-\frac{1}{2}\Delta + \mathbf{V} + \beta |\mathbf{v}|^2 - \Omega \mathbf{L}_z\right) \mathbf{v}$$

Euler semi-implicite

$$\frac{\boldsymbol{v}^{n+1}-\boldsymbol{v}^{n}}{\Delta \tau}=\frac{1}{2}\Delta \boldsymbol{v}^{n+1}-\boldsymbol{V}\boldsymbol{v}^{n+1}-\boldsymbol{\beta}|\boldsymbol{v}^{n}|^{2}\boldsymbol{v}^{n+1}-\boldsymbol{\Omega}\boldsymbol{L}_{z}\boldsymbol{v}^{n+1}$$

$$\begin{cases}
\mathbf{A} \mathbf{v}^* = \mathbf{b} \\
\mathbf{v}^{n+1} = \frac{\mathbf{v}^*}{\|\mathbf{v}^*\|}
\end{cases}$$

$$\mathbf{A} = \left(\frac{\mathbf{I}}{\Delta \tau} - \frac{1}{2}\Delta + \mathbf{V} + \beta |\mathbf{v}^n|^2 - \Omega \mathbf{L}_z\right) \qquad \mathbf{b} = \frac{\mathbf{v}^n}{\Delta \tau}$$

11/12/2013 Journée FF++

Méthode numérique

Descente de gradient améliorée

$$\mathbf{A} = \left(\frac{\mathbf{I}}{\Delta \tau} - \frac{1}{2}\Delta + \mathbf{V} + \beta |\mathbf{v}^n|^2 - \Omega \mathbf{L}_z\right)$$

Les opérateurs « Laplacien » et « Rotationnel » sont discrétisés à l'aide de FFT.

X. Antoine et R. Duboscq (J. Comput. Phys 2013) proposent d'utiliser une méthode de Krylov (BiCGStab) et un pré-conditionnement de A tel que le problème à résoudre devienne :

$$(\mathbf{I} + \mathbf{P}\mathbf{A}_{TF})\mathbf{v}^* = \mathbf{P}\mathbf{b}$$

$$\mathbf{P} = \left(\frac{\mathbf{I}}{\Delta \tau} + \mathbf{V} + \beta |\mathbf{v}^n|^2\right)^{-1} \qquad \mathbf{A}_{TF} = -\frac{1}{2}\Delta - \Omega \mathbf{L}_z$$

Mise en œuvre :

Avantages: Facile à implémenter. Fortran, programmation hybride(MPI-OpenMP) pour le cas 3D et OpenMP pour le cas 2D; Bon passage à l'échelle; Robuste;

Inconvénients:

Rapide.

FFT + moment angulaire -> CL périodique Choix de Δau

Condition initiale

Choix de la condition initiale important.

Bao et.al « Ground, symetric and central vortex states in rotating Bose-Einstein condensates », Comm. Math. Sci 2005

Hypothèse: Terme non linéaire fort $\beta |v^n|^2$, avec $\beta \ge 10$

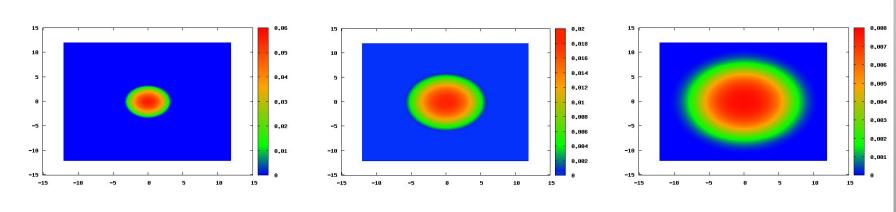
Régime de Thomas-Fermi

$$v_{0}(\mathbf{X}) = \frac{\mathbf{v}_{g}^{tf}(\mathbf{X})}{\|\mathbf{v}_{g}^{tf}\|}, \quad \mathbf{v}_{g}^{tf}(\mathbf{X}) = \begin{cases} \sqrt{\frac{\mu_{g}^{tf} - \mathbf{V}(\mathbf{X})}{\beta}} \\ 0 & \mathbf{V}(\mathbf{X}) = (\sum_{i=1,n} \gamma_{i} x_{i}^{2}), \quad n = 2 \text{ (cas2D), 3 (cas3D)} \end{cases}$$

$$\mu_{g}^{tf} = \begin{cases} \frac{1}{2} \sqrt{4\beta \gamma_{1} \gamma_{2} / \pi}, \text{ pour le cas 2D} \\ \frac{1}{2} (15\beta \gamma_{1} \gamma_{2} \gamma_{3} / 4\pi)^{\frac{2}{3}}, \text{ pour le cas 3D} \end{cases}$$
13

Condition initiale

$$\boldsymbol{v}_{0}(\mathbf{x}) = \frac{\boldsymbol{v}_{g}^{tf}(\mathbf{x})}{\|\boldsymbol{v}_{g}^{tf}\|}, \boldsymbol{v}_{g}^{tf}(\mathbf{x}) = \begin{cases} \sqrt{\frac{\mu_{g}^{tf} - \mathbf{V}(\mathbf{x})}{\beta}} \\ 0 \end{cases} \qquad \mu_{g}^{tf} = \begin{cases} \frac{1}{2}\sqrt{4\beta\gamma_{1}\gamma_{2}/\pi}, \text{ pour le cas 2D} \\ \frac{1}{2}(15\beta\gamma_{1}\gamma_{2}\gamma_{3}/4\pi)^{\frac{1}{2}}, \text{ pour le cas 3D} \end{cases}$$



$$\gamma_1 = \gamma_2 = 1$$
.

$$\beta = 100.$$

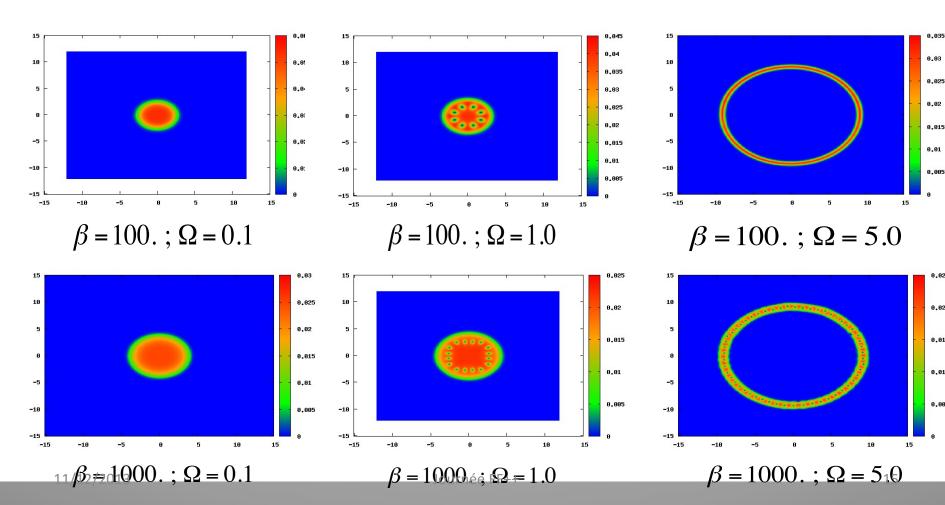
$$\beta = 1000$$
.

$$\beta = 10000$$
.

11/12/2013 Journée FF++

Résolution: 256x256

Résolution: 512x512



Efficacité du code en 2D OpenMP



Ne pas mettre OpenMP à la poubelle

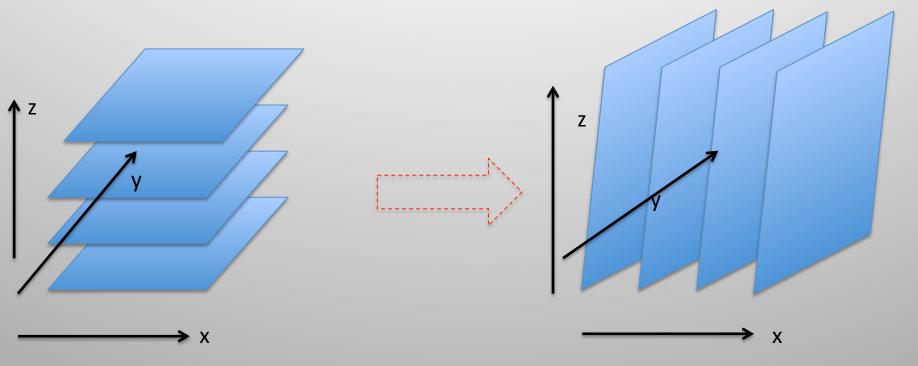
| | | Mono | 1 2 | 2 | 4 | 8 | 16 3 | 2 64 | 12 | 28 |
|--------|-------|------|------|-----|-----|-----|-------------|------|------------|-------|
| | mpi | 2175 | 1220 | 609 | 345 | 236 | 117 | 58 | 2 9 | 13 |
| | CG | 2175 | 790 | 381 | 234 | 195 | 103 | 74 | 69 | 41 |
| UV-100 | FG | 2175 | 785 | 384 | 236 | 194 | 131 | 309 | 514 | 4 475 |
| | Ideal | 2175 | 1087 | 543 | 271 | 135 | 33 | 16 | 8 | 4 |

| #cœurs | mpi | omcg | omfg |
|--------|--------------|--------|--------|
| 2 | 190,45 | 189,30 | 190,81 |
| 4 | 125,12 | 123,75 | 124,65 |
| 8 | 120,00 | 119,39 | 120,32 |
| 16 | 60,05 | 59,80 | 142,62 |
| 32 | 30,21 | 30,02 | 225,70 |
| 64 | 15,32 | 15,18 | 235,45 |
| 128 | 6,16 | 6,12 | 185,05 |
| 256 | 1,03 | 1,78 | 35,91 |
| 512 | 0,64 | 1,47 | 5,56 |
| 1024 | 0,54 0,56 | 4,12 | 10,72 |

UV-2000

11/12/2013

Version 3D: MPI/OpenMP



Le moment angulaire nous oblige à ce découpage

Inconvénient : MPI pure Nombre processus == Nz!

Solution: Open MP + architecture SMP +Cluster!

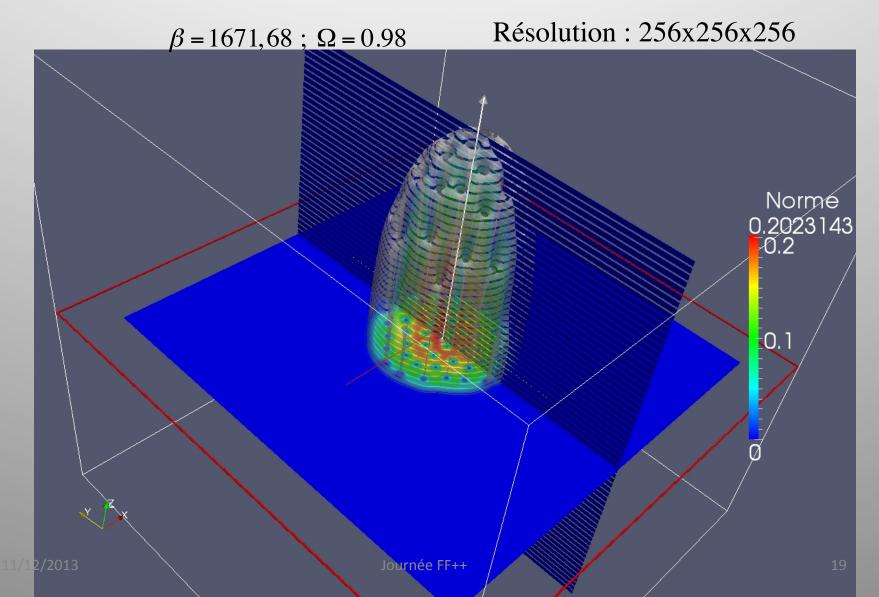
Version optimisée d'OpenMP.

Version avec OpenACC.

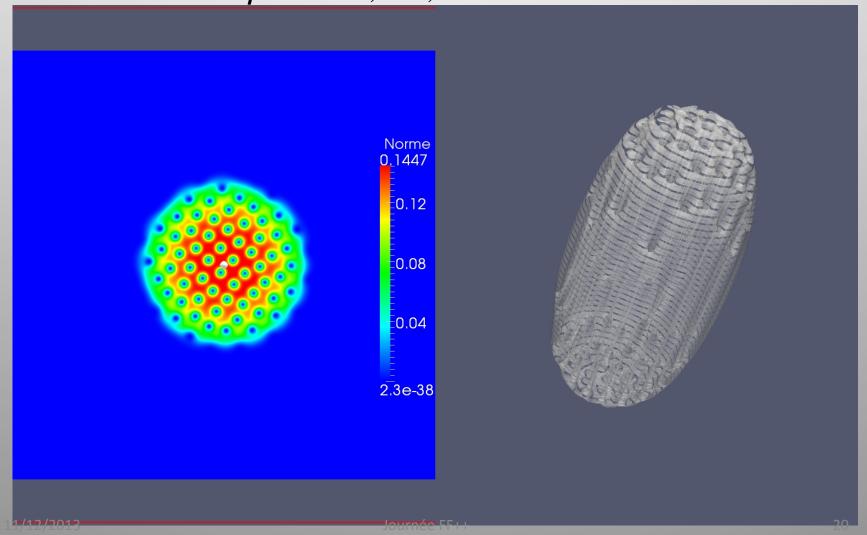
Bibliothèque(s) obligatoire(s) (2D): FFTW. (3D): FFTW, MPI.

Option pour IO: ADIOS/HDF5

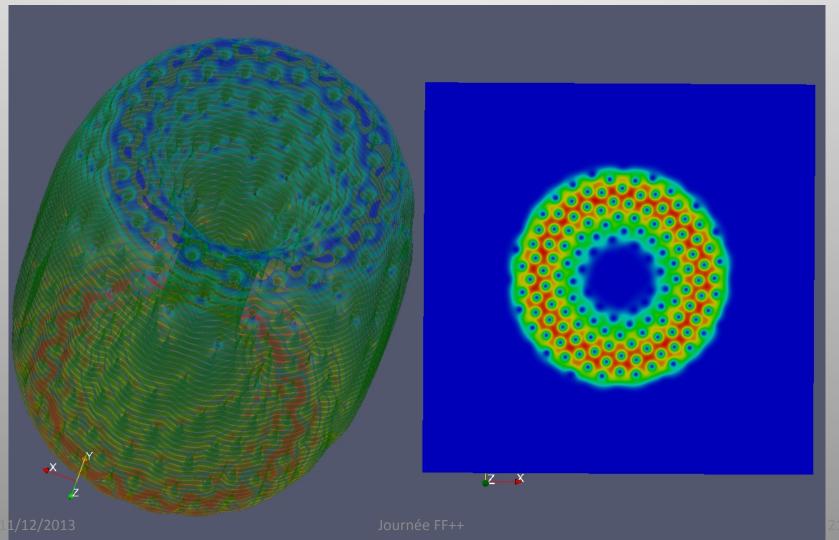
Journée FF+



 $\beta = 1671,68 ; \Omega = 1.01$



 $\beta = 1671,68 \; ; \; \Omega = 1.08$



 $\beta = 1671,68 ; \Omega = 1.11$

