# Dynamique moléculaire $a b$ initio Généralités 

Mathieu Salanne

Laboratoire PECSA<br>Université Pierre et Marie Curie / CNRS / ESPCI www.pecsa.upmc.fr

Ecole thématique "Modélisation des verres" - 10/05/2011

# Unified Approach for Molecular Dynamics and Density-Functional Theory 

## R. Car

International School for Advanced Studies, Trieste, Italy
and
M. Parrinello

Dipartimento di Fisica Teorica, Università di Trieste, Trieste, Italy, and International School for Advanced Studies, Trieste, Italy
(Received 5 August 1985)
We present a unified scheme that, by combining molecular dynamics and density-functional theory, profoundly extends the range of both concepts. Our approach extends molecular dynamics beyond the usual pair-potential approximation, thereby making possible the simulation of both covalently bonded and metallic systems. In addition it permits the application of density-functional theory to much larger systems than previously feasible. The new technique is demonstrated by the calculation of some static and dynamic properties of crystalline silicon within a self-consistent pseudopotential framework.

PACS numbers: $71.10 .+\mathrm{x}, 65.50 .+\mathrm{m}, 71.45 . \mathrm{Gm}$

## editorial

## A model approach to modelling

The work by Roberto Car and Michele Parrinello on ab initio molecular dynamics published 25 years ago has had a huge impact on fundamental science and applications in a wide range of fields.

## Plan

Théorie de la fonctionnelle de la densité

Méthode de Car-Parrinello

Comparaison BO-CP

Exemples

Conclusion - perspectives

## Plan

Théorie de la fonctionnelle de la densité

Méthode de Car-Parrinello

Comparaison BO-CP

Exemples

## Conclusion - perspectives

## Structure électronique

Équation de Schrödinger indépendante du temps dans le cadre de I'approximation de Born-Oppenheimer:

$$
\begin{equation*}
\mathcal{H}_{e}\left(\left\{\mathbf{R}_{l}\right\} ;\left\{\mathbf{r}_{i}\right\}\right) \psi_{k}=E_{k}\left(\left\{\mathbf{R}_{l}\right\}\right) \psi_{k}\left(\left\{\mathbf{R}_{l}\right\} ;\left\{\mathbf{r}_{i}\right\}\right) \tag{1}
\end{equation*}
$$

- $\mathcal{H}_{e}$ Hamiltonien électronique (positions atomiques fixes $\left\{\mathbf{R}_{l}\right\}$ )
- $\psi_{k}$ Fonction d'onde à $M$ électrons ( $k=0$ : état fondamental)
- Géneralement représentée avec un déterminant de Slater

$$
\begin{equation*}
\psi_{k}=\frac{1}{\sqrt{M!}} \operatorname{det}\left\{\phi_{i}\right\} \tag{2}
\end{equation*}
$$

- $E_{k}$ surface d'énergie potentielle (fonction des positions atomiques uniquement)


## Théorie de la fonctionnelle de la densité

- Théorèmes de Hohenberg-Kohn:
- L'énergie de l'état fondamental est une fonctionnelle unique de la densité électronique

$$
\begin{equation*}
n(\mathbf{r})=\sum_{i}\left|\phi_{i}(\mathbf{r})\right|^{2} \tag{3}
\end{equation*}
$$

- Cette fonctionnelle $E[n]$ est variationnelle
- $\psi\left(\left\{\mathbf{r}_{i}\right\}_{i \in M}\right)$ : fonction de $3 M$ coordonnées $n(\mathbf{r})$ : fonction de 3 coordonnées
- Problème: Cette fonctionnelle n'est pas connue


## Méthode de Kohn-Sham

Définition d'un système de particules non-interagissantes subissant un potentiel local tel que la densité de ce système est la même que celle du système réel

$$
\begin{equation*}
E^{K S}\left[\left\{\phi_{i}\right\}\right]=E_{k i n}\left[\left\{\phi_{i}\right\}\right]+E_{e x t}[n]+E_{H}[n]+E_{x c}[n] \tag{4}
\end{equation*}
$$

4 termes

- Énergie cinétique

$$
\begin{equation*}
E_{k i n}\left[\left\{\phi_{i}\right\}\right]=\sum_{i}\left\langle\phi_{i}\right|-\frac{1}{2} \nabla^{2}\left|\phi_{i}\right\rangle \tag{5}
\end{equation*}
$$

Ne pas confondre avec l'énergie cinétique des atomes (DM)

## Méthode de Kohn-Sham

- Potentiel externe

$$
\begin{align*}
E_{e x t}[n] & =\int V_{e x t}(\mathbf{r}) n(\mathbf{r}) d \mathbf{r}  \tag{6}\\
V_{e x t}(\mathbf{r}) & =-\sum_{I} \frac{Z_{I}}{\left|\mathbf{R}_{I}-\mathbf{r}\right|}+\sum_{I<J} \frac{Z_{l} Z_{J}}{\left|\mathbf{R}_{I}-\mathbf{R}_{J}\right|} \tag{7}
\end{align*}
$$

- Potentiel de Hartree

$$
\begin{align*}
E_{H}[n] & =\frac{1}{2} \int V_{H}(\mathbf{r}) n(\mathbf{r}) d \mathbf{r}  \tag{8}\\
V_{H}(\mathbf{r}) & =\int \frac{n\left(\mathbf{r}^{\prime}\right)}{\left|\mathbf{r}-\mathbf{r}^{\prime}\right|} d \mathbf{r}^{\prime} \tag{9}
\end{align*}
$$

- Échange-corrélation: approximée par l'intégrale d'une fonction qui ne dépend que de la densité et de son gradient en chaque point de l'espace

$$
\begin{equation*}
E_{x c}[n]=\int \epsilon_{x c}(n(\mathbf{r}) ; \nabla n(\mathbf{r})) n(\mathbf{r}) d \mathbf{r} \tag{10}
\end{equation*}
$$

## Pseudopotentiels

Les électrons de cœur ne participent pas aux réactions chimiques $\rightarrow$ remplacés par un potentiel effectif

Implications:

- Reduction du nombre d'électrons $\rightarrow$ accélération des calculs
- Inclusion partielle des effets relativistes dans ces potentiels effectifs


## Dynamique de Born-Oppenheimer

- Calcul de l'énergie de l'état fondamental

$$
\begin{equation*}
E^{0}=\min _{\left\{\phi_{i}\right\}} E^{K S}\left[\left\{\phi_{i}\right\}\right] \tag{11}
\end{equation*}
$$

- Calcul de la force agissant sur l'atome I

$$
\begin{equation*}
\mathbf{F}_{I}=\frac{\partial}{\partial \mathbf{R}_{I}} \min _{\left\{\phi_{i}\right\}} E^{K S}\left[\left\{\phi_{i}\right\}\right] \tag{12}
\end{equation*}
$$

- Possible d'utiliser ces forces
$\rightarrow$ Dynamique moléculaire de Born-Oppenheimer


## Plan

# Théorie de la fonctionnelle de la densité 

Méthode de Car-Parrinello

## Comparaison BO-CP

Exemples

## Conclusion - perspectives

## Dynamique de Car-Parrinello

- Etat de l'art au début des années 80 :

Calcul auto-cohérent de l'état fondamental; diagonalisation à chaque étape de l'Hamiltonien de Kohn-Sham
$\rightarrow$ impossible à utiliser au cours d'une DM (trop coûteux)

- Idée de Car et Parrinello: éviter cette étape

1. Calcul de l'état fondamental au début de la dynamique
2. Propagation de la fonction d'onde à l'aide d'une équation du mouvement ensuite

## Equations du mouvement

Propagation simultanée des positions et de la fonction d'onde

$$
\begin{aligned}
m_{I} \ddot{\mathbf{R}}_{I} & =-\frac{\partial}{\partial \mathbf{R}_{I}}\left\langle\psi_{0}\right| \mathcal{H}_{e}\left|\psi_{0}\right\rangle \\
\mu \ddot{\phi}_{i} & =-\frac{\partial}{\partial \phi_{i}^{*}}\left\langle\psi_{0}\right| \mathcal{H}_{e}\left|\psi_{0}\right\rangle+\sum_{j} \Lambda_{i j} \phi_{j}
\end{aligned}
$$

$\rightarrow$ Introduction d'une " masse électronique fictive" $\mu$

Intégration: algorithme Verlet-vitesse

$$
\begin{align*}
& \dot{\tilde{\mathbf{R}}}_{l}(t+\delta t)=\dot{\mathbf{R}}_{l}(t)+\frac{\delta t}{2 M_{l}} \mathbf{F}_{l}(t)  \tag{13}\\
& \mathbf{R}_{l}(t+\delta t)=\mathbf{R}_{l}(t)+\delta t \tilde{\mathbf{R}}_{l}(t+\delta t) \tag{14}
\end{align*}
$$

$$
\begin{gather*}
\text { calcul de } \quad \mathbf{F}_{l}(t+\delta t)  \tag{18}\\
\dot{\mathbf{R}}_{l}(t+\delta t)=\dot{\tilde{\mathbf{R}}}_{l}(t+\delta t)+\frac{\delta t}{2 M_{l}} \mathbf{F}_{l}(t+\delta t) \tag{20}
\end{gather*}
$$

Intégration: algorithme Verlet-vitesse

$$
\begin{align*}
\dot{\tilde{\mathbf{R}}}_{l}(t+\delta t)= & \dot{\mathbf{R}}_{l}(t)+\frac{\delta t}{2 M_{l}} \mathbf{F}_{l}(t)  \tag{13}\\
\mathbf{R}_{l}(t+\delta t)= & \mathbf{R}_{l}(t)+\delta t \dot{\tilde{\mathbf{R}}}_{l}(t+\delta t)  \tag{14}\\
\dot{\tilde{c}}_{i}(t+\delta t)= & \dot{c}_{i}(t)+\frac{\delta t}{2 \mu} f_{i}(t)  \tag{15}\\
c_{i}^{\prime}(t+\delta t)= & c_{i}(t)+\delta t \dot{\tilde{c}}_{i}(t+\delta t)  \tag{16}\\
c_{i}(t+\delta t)= & c_{i}^{\prime}(t+\delta t)+\sum_{j} X_{i j} c_{j}(t)  \tag{17}\\
\text { calcul de } & \mathbf{F}_{l}(t+\delta t)  \tag{18}\\
\text { calcul de } & f_{i}(t+\delta t)  \tag{19}\\
\dot{\mathbf{R}}_{l}(t+\delta t)= & \dot{\tilde{\mathbf{R}}}_{l}(t+\delta t)+\frac{\delta t}{2 M_{l}} \mathbf{F}_{l}(t+\delta t)  \tag{20}\\
\dot{c}_{i}^{\prime}(t+\delta t)= & \dot{\tilde{c}}_{i}(t+\delta t)+\frac{\delta t}{2 \mu} f_{i}(t+\delta t)  \tag{21}\\
\dot{c}_{i}(t+\delta t)= & \dot{c}_{i}^{\prime}(t+\delta t)+\sum_{j} Y_{i j} c_{j}(t+\delta t) \tag{22}
\end{align*}
$$

## La masse électronique fictive

- $\mu$ est un paramètre non-physique contrôlant le pas de temps de la dynamique "classique" suivie par les électrons
- Il faut prendre une valeur optimale permettant
- une séparation adiabatique entre les déplacements réels des noyaux et les déplacements artificiels des électrons
- un pas de temps d'intégration $\Delta t$ le plus grand possible
- Valeurs typiques: $\mu \approx 300-1000$ ua, $\Delta t \approx 3-10$ a.u. $=$ $0.07-0.24$ fs


## Plan

# Théorie de la fonctionnelle de la densité 

Méthode de Car-Parrinello

Comparaison BO-CP

Exemples

Conclusion - perspectives

## Comparaison BO-CP pour 32 molécules d'eau: paramètres

$$
T=350 \mathrm{~K} ; \rho=0.905 \mathrm{~g} . \mathrm{cm}^{-3}
$$

| Simulation | Pas de temps <br> (ua) | Convergence <br> (ua) | $\mu$ <br> (ua) |
| :---: | :---: | :---: | :---: |
| CP | 3 | - | 300 |
| CP | 4 | - | 500 |
| CP | 5 | - | 700 |
| BO | 20 | $10^{-4}$ | - |
| BO | 20 | $10^{-5}$ | - |
| BO | 20 | $10^{-6}$ | - |
| BO | 20 | $10^{-7}$ | - |

40 ua $\approx 1 \mathrm{fs}$

## Comparaison BO-CP pour 32 molécules d'eau: énergies

$$
T=350 \mathrm{~K} ; \rho=0.905 \mathrm{~g} . \mathrm{cm}^{-3}
$$

| Simulation | Énergie <br> dérive <br> $\left(\mathrm{K.ps}^{-1}\right)$ |  | déviation <br> $(\mathrm{K})$ | Quantité conservée <br> dérive <br> $\left(\mathrm{K.ps}^{-1}\right)$ |  | déviation <br> $(\mathrm{K})$ |
| :---: | :---: | :---: | :---: | :---: | :---: | :---: |
| CP300 | 0.276 | 1.02 | 0.007 | 0.004 |  |  |
| CP500 | 0.736 | 1.61 | 0.012 | 0.006 |  |  |
| CP700 | 3.070 | 2.37 | 0.019 | 0.008 |  |  |
| BO4 | 2.980 | 0.16 | 2.980 | 0.159 |  |  |
| BO5 | 1.584 | 0.13 | 1.584 | 0.129 |  |  |
| BO6 | 0.092 | 0.12 | 0.092 | 0.119 |  |  |
| BO7 | 0.033 | 0.11 | 0.033 | 0.113 |  |  |

## Comparaison BO-CP

## BO MD

Toujours sur la surface de BO, plus "juste"
$\delta t \approx$ échelle de temps des atomes
Diagonalisation ou minimisation coûteuse à chaque pas de temps

Critère de convergence conservatif pour avoir une dynamique stable

## CP MD

Toujours légèrement
au-dessus de la surface de BO
$\delta t<$ échelle de temps des atomes

Orthogonalisation, pas de temps moins coûteux

Stable

Besoin de choisir $\mu$

## Plan

# Théorie de la fonctionnelle de la densité 

Méthode de Car－Parrinello


Exemples

Conclusion－perspectives

《ロト《回〉

## Exemple 1: mécanisme de transfert de proton

a

a) $\mathrm{H}_{3} \mathrm{O}^{+}$coordonné par 3 molécules d'eau. Rupture d'une liaison H entre une molécule de la $1^{\text {ere }}$ sphère de solvatation et une de la $2^{\text {de }}$.
b) Une des molécules d'eau de la $1^{\text {ere }}$ sphère est coordonnée 3 fois (au lieu de 4). Migration du proton au milieu de la liaison, avec formation d'un complexe $\mathrm{H}_{5} \mathrm{O}_{2}^{+}$intermédiaire.
c) Transfert complet du proton.
D. Marx, M.E. Tuckerman, J. Hutter \& M. Parrinello, Nature 397 , 601 (1999)

## Exemple 2: constante d'auto-ionisation $K_{e}$ de l'eau



Calculée avec diverses coordonnées de réaction:

- Nombre de coordination du proton
- Nombre de coordination de l'oxygène
- Longueur de la liaison OH

Toutes les méthodes donnent $\mathrm{p} K_{e}=13 \pm 1$

M Sprik, Chem. Phys. 258, 139 (2000)

## Exemple 3: constante d'acidité $K_{a}$ de I'histidine




Coordonnée de réaction: longueur de la liaison $\rightarrow \mathrm{p} K_{a}=6.8$, très bon accord avec l'expérience (6.1)
I. Ivanov, B. Chen, S. Raugei \& M.L. Klein, J. Phys. Chem. B 110, 6365 (2006)

## Plan

# Théorie de la fonctionnelle de la densité 

Méthode de Car-Parrinello

## Comparaison BO-CP

Exemples

Conclusion - perspectives

## Codes disponibles

- CPMD
- VASP
- CASTEP
- SIESTA
- CP2K
- QUANTUM-ESPRESSO


## Dynamique moléculaire ab initio ?

- Fonctionnelle d'échange-corrélation (LDA, GGA: BLYP, PBE, hybrides)
- Remplacement des électrons de coeur par un pseudopotentiel
- Ondes planes: Énergie de coupure
- Bases localisées: Choix des bases
- Traitement de la dispersion (Grimme...)


## Exemple d'input: 64 molécules d'eau

```
&CPMD
    RESTART WAVEFUNCTION DENSITY COORDINATES LATEST
    MOLECULAR DYNAMICS
    NOSE IONS
    298.0 2500.0
    EMASS
    500.0
    TIMESTEP
    4 . 0
    MAXSTEP
    10000
&END
&SYSTEM
        SYMMETRY
            1
        CELL
        23.4588254 1.00000000 1.00000000 0.0.0.
        CUTOFF
            70.0
&END
&DFT
        FUNCTIONAL BLYP
&END
&ATOMS
*O_MT_BLYP KLEINMAN-BYLANDER RAGGIO=1.2
LMAX=P LOC=P
    6
    9.63976028116461769 0.785710576605306521 -0.992012909276357213
...
*H_MT_BLYP KLEINMAN-BYLANDER RAGGIO=1.2
LMAX=S LOC=S
    128
    9.56432348511720321 2.00963055578500027 0.445773725816832944
&END
```


## Pour aller plus loin...


D. Marx and J. Hutter, Ab Initio Molecular Dynamics: Basic Theory and Advanced Methods (Cambridge University Press, Cambridge 2009) ISBN:978-0-521-89863-8

