Congrès général de la SFP - juillet 2023

Calcul de sections efficaces d'ionisation moléculaire avec des représentations gaussiennes complexes du continuum

<u>Arnaud Leclerc¹</u>, Abdallah Ammar² et Ugo Ancarani¹

¹ LPCT, Université de Lorraine, CNRS UMR 7019, Metz, France
 ² LCPQ, IRSAMC, UPS/CNRS, Toulouse, France



Calcul de sections efficaces d'ionisation moléculaire avec des représentations gaussiennes complexes du continuum

Collisions à l'étude

2 Bases et représentation du continuum par des gaussiennes

3 Application à l'ionisation moléculaire

lonisation moléculaire par impact de photon ou d'électron

- Phénomènes fondamentaux mais dont la description théorique précise dans un cadre quantique demeure très compliquée.
- Objectif : faciliter les calculs de sections efficaces dans le cas d'une cible moléculaire



Éléments de théorie

Le calcul des sections efficaces implique des éléments de matrice de la forme :



Les "ingrédients" nécessaires :

- fonction d'onde de l'orbitale initiale ionisée, pour la cible
- fonction d'onde de continuum, pour l'électron éjecté (onde distordue)
- pour (e,2e) : fonction d'onde de continuum, pour e⁻ incident / diffusé (ondes planes)
- opérateur : $\vec{\varepsilon} \cdot \vec{r}$ ou $\vec{\varepsilon} \cdot \vec{p}$ (photoion.) $\frac{1}{|\vec{r}-\vec{r}_0|} - \frac{1}{|\vec{r}_0|}$ (e,2e)
- Choix de base primitive pour représenter les fonctions d'onde ? (ex. $\phi_i = \sum_{j=1}^N c_{ij}\chi_j$)

Calcul de sections efficaces d'ionisation moléculaire avec des représentations gaussiennes complexes du continuum



2 Bases et représentation du continuum par des gaussiennes

Bases de fonctions d'onde usuelles (ici centrées sur 0)

- orbitales de type Slater $\chi_j^{\mathcal{S}}(\vec{r}) = x^{n_x} y^{n_y} z^{n_z} e^{-\zeta_j r}, \quad \zeta_j \in \mathbb{R}^{*+}$
- orbitales de type gaussiennes $\chi_j^{\mathcal{G}}(\vec{r}) = x^{n_x} y^{n_y} z^{n_z} e^{-\alpha_j r^2}, \quad \alpha_j \in \mathbb{R}^{*+}$

Gros avantage des gaussiennes : propriétés mathématiques

intégrales analytiques, ex.

$$\int_0^\infty e^{-\alpha r^2} dr = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{\pi}{\alpha}}, \qquad \int_0^\infty e^{-\alpha r^2} r^\nu dr = \frac{\Gamma(\frac{\nu+1}{2})}{2\alpha \frac{\nu+1}{2}},$$

possibilité de recentrer si plusieurs centres, (molécules)

$$e^{-\alpha(x-A)^2}e^{-\beta(x-B)^2} = Ke^{-\gamma(x-C)^2}$$

avec
$$\gamma = \alpha + \beta$$
, $C = rac{lpha A + eta B}{lpha + eta}$, $K = -rac{lpha eta}{lpha + eta} |A - B|^2$

 \Rightarrow standard pour représenter des états liés.

Bases de fonctions d'onde usuelles

Représentation d'une STO par 5 rGTO, $e^{-r} \approx \sum_{j=1}^5 c_j e^{-lpha_j r^2}$



□ › < @ › < 필 › < 필 › 로 · ∽ 의 ↔ 5/14

Difficultés relatives au continuum

Ex. Fonction régulière de Coulomb



- molécules : continuum multicentrique
- dans un premier temps : modèle monocentrique, potentiel moyenné angulairement
- ullet oscillations jusqu'à l' ∞

Peut-on utiliser des gaussiennes pour représenter ce type de fonctions d'onde ?

Continuum et gaussiennes complexes



(presque) les mêmes propriétés mathématiques !

Représentation gaussienne complexe du continuum

...

$$G_{\nu}(r) = \sum_{i=1}^{N} [c_i]_{\nu} \exp(-\alpha_i r^2), \quad [c_i]_{\nu}, \alpha_i \in \mathbb{C}$$
$$O\left(\{[c_i]_{\nu}\}, \{\alpha_i\}\right) = \sum_{\nu} \frac{\sum_{\kappa} |f_{\nu}(r_{\kappa}) - G_{\nu}(r_{\kappa})|^2}{\sum_{\kappa} |f_{\nu}(r_{\kappa})|^2} + D\left(\Re\left(\{\alpha_i\}\right)\right)$$

Algorithme d'optimisation :

- choisir un ensemble de départ $\{\Re(\alpha_i), \Im(\alpha_i)\}$
- Optimiser {[c_i]_ν} par moindres carrés (LAPACK)
- Optimiser {\alpha_i} par une m\u00e9thode de r\u00e9gion de confiance (BOBYQA)
- 🕘 itérer (2)-(3) jusqu'à convergence

A Ammar, A Leclerc and L U Ancarani, J Comput Chem, 41, 2365 (2020)



<ロト < 回 ト < 目 ト < 目 ト 目 の Q () 8 / 14

Intégrales typiques... analytiques

$$\mathcal{T}_{i \ k} = \left\langle \underbrace{\Phi_{i}}_{\text{état initial}} \middle| \underbrace{\widehat{O}}_{\text{opérateur de transition}} \middle| \underbrace{\Psi_{k}}_{\text{état final}} \right\rangle$$

$$\vdots$$

$$approximation d'un électron actif, décomposition en ondes partielles, intégration sur les angles d'Euler, optimisation des gaussiennes, :$$

$$\mathcal{I}_{l,k_{\mathbf{e}},\lambda}\left(\zeta,n,q\right) = \sum_{s=1}^{N} \left[c_{s}\right]_{l,k_{\mathbf{e}}}^{*} \int_{0}^{\infty} e^{-\left[\alpha_{s}\right]_{l}^{*}r^{2}} r^{n+l+1} e^{-\zeta r} j_{\lambda}\left(qr\right) dr, \qquad (1)$$

qui s'évaluent par des sommes de fonctions spéciales (fonction cylindre parabolique, fonction de Tricomi)

A Ammar, A Leclerc and L U Ancarani, Adv. Quantum Chem., 83, 287 (2021). A Ammar, A Leclerc and L U Ancarani, Adv. Quantum Chem., accepté (2023).

Calcul de sections efficaces d'ionisation moléculaire avec des représentations gaussiennes complexes du continuum

Collisions à l'étude

2 Bases et représentation du continuum par des gaussiennes

Application à l'ionisation moléculaire

Photoionisation de H₂0 $(1b_1)$ - jauge vitesse



• état initial : $1a_1^2\ 2a_1^2\ 1b_2^2\ 3a_1^2\ 1b_1^2,$ orbitales monocentriques de type Slater

R Moccia, J Chem Phys, 40, (1964)

- fonctions radiales de continuum basées sur l'approximation d'échange statique pour le potentiel
- Représentation du continuum sur 30 cGTOs optimisées jusqu'à 30 u.a. (1.6nm)
- calcul de section efficace et paramètre d'asymétrie,



$$rac{d\sigma}{d\widehat{k_{e}}} = rac{\sigma(k_{e})}{4\pi} \left[1 + eta P_{2}(\cos{(heta)})
ight]$$

[1] A Ammar, L U Ancarani & A Leclerc, J Comput Chem, 42, 2294 (2021)
[2] T Moitra *et al*, J Phys Chem Lett, 11, 5330 (2020)
[3] M S Banna *et al*, J Chem Phys,
84, 4739 (1986)
(10 / 14

Collision (e,2e), CH₄.



- géométrie coplanaire et détection en coïncidence
- état initial $1a_1^2 2a_1^2 1t_2^6$
- ondes planes pour les électrons incidents et diffusés, échange négligé
- onde distordue pour l'électron éjecté : représentation du continuum sur 30 cGTOs
- calcul de section efficace triplement différentielle

$$\frac{d^3\sigma}{d\Omega_s d\Omega_s dE_s}$$

Test de deux jeux de paramètres expérimentaux :

- A. Lahmam-Bennani et al, J. Phys. B : At. Mol. Opt. 42, 165201 (2009).
- E. Ali et al, J. Chem. Phys. 150, 194302 (2019).

Collision (e,2e), CH₄ ($\theta_s = -6^\circ$, $E_s = 500$ eV, E_e variable)



Sturmians : C. M. Granados-Castro and L. U. Ancarani, Eur. Phys. J. D 71, 1 (2017) CKM : C.Y. Lin, C.W. McCurdy & T. N. Rescigno, Phys. Rev. A 89, 052718 (2014) → (Ξ) (Ξ) = (Ξ) → (Ξ) →

Collision (e,2e), CH₄ ($E_0 = 250$ eV, $E_e = 50$ eV, θ_s variable)

Orbitale $1t_2$, zoom sur pic binaire



cGTOs : ce travail. dist : onde distordue, coul : onde coulombienne. M3DW, GSF, Exp : E. Ali et al, J. Chem. Phys. 150, 194302 (2019).

13/14

- Il est possible d'optimiser un ensemble de fonction gaussiennes complexes (cGTOs) avec suffisamment de précision pour des applications au continuum électronique (domaines réalistes de distance radiale et d'énergie).
- Nous obtenons des résultats de qualité en photoionisation moléculaire, ionisation moléculaire par impact électronique.
- Approche multicentrique en cours de développement.
- l'étape d'optimisation gaussienne n'a pas besoin d'être répétée...
 ⇒ applications assez faciles une fois la base connue !

Merci



<ロ> < (回)、< (回)、< (目)、< 目)、< 目)、 目、 のへ() 14/14