2P118

XFELによる多重内殻イオン化とそれに伴う価電子の緩和過程 (早大先進理工¹,理研XFEL²) 〇今村 穣¹,初井 宇記²

【緒言】X線自由電子レーザー(XFEL)の利用研究がアメリカを始め日本、ヨーロッパで始ま りつつある。このXFELでは、これまでの光源では起きなかった多重内殻イオン化が起こる [1,2]。今後の多様なXFEL利用研究を考える上でも、この多重内殻イオン化過程を理解する ことは意義深い。以前発表者らは、多重イオン化状態の安定性に関して研究を行い興味深い 結果を報告[3]してきた。本研究では、さらにXFELによる多重内殻イオン化とそれに伴う価 電子の緩和過程に関して理論的に検討を行う。具体的には、孤立分子の内殻イオン化による 軌道緩和およびその緩和による価電子励起エネルギーの変化に関して調べ、価電子緩和過程 の実験による観測可能性を検討した。

【多重内殻イオン化状態】密度汎関数理論(DFT)に基づく ΔSCF 法を用いて多重内殻イオン化 状態の計算を行った。基底関数として aug-cc-pCVTZ を用い、汎関数として B3LYP を用いた。 対象は H₂CO 分子とし、内殻軌道である O1s および C1s, inner valence である O2s から 2 電子 がイオン化した場合を検討する。表 1 に ΔSCF 法で得られた H₂CO 分子の軌道エネルギーを 示した。中性状態からの軌道エネルギーの変化を括弧内に示す。全体の傾向として、イオン 化による安定化は内殻軌道で大きく、広がった軌道で小さい。特に、Rydberg 性が強い 10 番 目の軌道では 15 eV 程度となり、その他の価電子軌道エネルギーと比較し明らかに安定化が 小さいことがわかる。

次にカチオン状態間の比較を行う。O1s 軌道から 2 電子イオン化した場合は、C1s 軌道の場 合よりも 7 番目の π 軌道がより安定化し、9 番目の π *軌道の安定化が少ないことがわかる。 この振る舞いは、 π 軌道は O 原子に局在化する傾向、 π *軌道は C 原子に局在化する傾向でそ れぞれ説明できると考えられる。また、8 番目の n 軌道の安定化も C1s⁻²状態よりも O1s⁻²状 態の方が比較的大きい。O2s 軌道からイオン化した場合は、O1s⁻² と C1s⁻²のカチオン状態に比 べると全体的にエネルギーの安定化が小さいが、基本的な振る舞いは O1s⁻²状態の場合と類似 している。以上から、局所的な内殻イオン化により価電子軌道の選択的緩和過程が起こるこ とがわかる。

	Main	Neutral					
Orbital	l nature		O1s ⁻²	C1s ⁻²	$O2s^{-2}$		
1	O1s	-19.150	-23.505 (-118.49)	-20.071 (-25.04)	-20.224 (-29.21)		
2	C1s	-10.276	-11.124 (-23.07)	-13.626 (-91.17)	-11.191 (-24.91)		
3	O2s	-1.072	-2.189 (-30.40)	-1.990 (-24.98)	-2.009 (-25.51)		
4	C2s	-0.641	-1.613 (-26.46)	-1.535 (-24.32)	-1.386 (-20.27)		
5	π	-0.503	-1.534 (-28.05)	-1.409 (-24.65)	-1.359 (-23.28)		
6	σ	-0.461	-1.318 (-24.68)	-1.319 (-23.33)	-1.277 (-23.57)		
7	π	-0.411	-1.532 (-29.15)	-1.305 (-24.33)	-1.331 (-23.68)		
8	n	-0.278	-1.128 (-23.13)	-1.067 (-21.47)	-1.091 (-22.11)		
9	π^*	-0.060	-0.845 (-21.34)	-0.930 (-23.66)	-0.844 (-21.33)		
10	Rydberg	g 0.005	-0.552 (-15.15)	-0.564 (-15.49)	-0.511 (-14.04)		

Table 1 H₂CO orbital energies (hartree) and their differences (eV) from neutral state.

【多重内殻イオン化状態からの価電子励起】 Δ SCF 法を用いて得られた 2 価のカチオン状態 (O1s⁻², C1s⁻², O2s⁻²)から Tamm-Dancoff 近似に基づく時間依存密度汎関数理論(TDDFT/TDA)計 算を行った。基底関数として aug-cc-pCVTZ を用い、汎関数として B3LYP を用いた。表 2 に H₂CO の一重項励起状態の励起エネルギーおよび振動子強度を示す。参考のため中性の価電子 励起状態の結果も載せた。中性状態の励起エネルギーからの変化を括弧内に示す。表中の Ry はリドベルグ軌道を表す。まず、中性分子での価電子励起状態を検討する。n 軌道から π *、 Rydberg 系軌道への励起エネルギーは 4.00, 6.71 eV であり、その他の π *軌道への励起は 9 eV 程度から表れる。対称性から 8(n)→9(π *)、5(π)→9(π *)が禁制であり、他の 3 つの遷移は許容 であるが、6(σ)→9(π *)は振動子強度が小さい。

次に多重イオン化した状態からの価電子励起を検討する。O1s 軌道から二重イオン化した 場合には、全体的に中性分子よりも励起エネルギーが大きくなる傾向を示す。これは、表 1 で検討を行ったように占有軌道の方が非占有軌道より内殻空孔の影響を受けより安定化する ためと考えられる。特に、 $8(n) \rightarrow 10(Ry)$ 、 $7(\pi) \rightarrow 9(\pi^*)$ 、 $5(\pi) \rightarrow 9(\pi^*)$ では 6 eV 以上短波長シフト となる。振動子強度を見ると、 $6(\sigma) \rightarrow 9(\pi^*)$ では励起エネルギーの変化が 2.43 eV の変化に対し、 振動子強度は中性の場合の 0.000 から 0.139 と大きく変化し興味深い結果である。一方、 $8(n) \rightarrow 10(Ry)$ では振動子強度は弱くなる。これらのことから振動子強度も大きな変化を示すこ とがわかる。

Cls 軌道から二重イオン化した場合は、Ols からのイオン化と比較すると全般的に励起エネ ルギーのシフトが少ない。これは表1で5-7番目および9番目の中性の状態に対する軌道エ ネルギーシフトの変化が少ないことに対応すると考えられる。表1で特異的な振る舞いを確 認した8番目の軌道が関わる励起をみると、 $8(n) \rightarrow 9(\pi^*)$ では励起エネルギーは2.98 eV ほど長 波長シフトし、 $8(n) \rightarrow 10$ (Ry)では5 eV 以上短波長シフトを示すことがわかる。振動子強度は、 Ols の場合より小さい変化を示す。

最後に、O2sからイオン化した場合を検討する。O1sからイオン化した場合と同様に中性分 子よりも 8(*n*)→10(Ry)および 7(*π*)→9(*π**)の励起エネルギーが大きくなる傾向があることわか る。以上の検討から、局所的な内殻イオン化により価電子軌道の選択的緩和過程が起こり、 励起エネルギーが特異的に変化することがわかる。このことは内殻空孔による価電子緩和過 程を価電子励起エネルギー測定から直接観測できることを意味する。更に、発表では、可視 光を吸収する系に関しても内殻イオン化による価電子の緩和過程の検討を行い、価電子励起 エネルギーの変化について報告する予定である。

Main	Neutral		Cation								
Transition		O1s ⁻²		C1s ⁻²			O2s ⁻²				
	Δε	f	Δ	3	f	Δε		f	Δε		f
$8(n) \rightarrow 9(\pi^*)$	4.00	0.000	5.37	(1.37)	0.000	1.03	(-2.98)	0.000	4.51	(0.50)	0.000
$8(n) \rightarrow 10(\text{Ry})$	6.71	0.034	13.95	(7.24)	0.004	12.45	(5.74)	0.051	14.07	(7.37)	0.001
$6(\sigma) \rightarrow 9(\pi^*)$	9.15	0.000	12.14	(2.43)	0.139	8.95	(-0.20)	0.018	10.10	(0.40)	0.009
$7(\pi) \rightarrow 9(\pi^*)$	9.70	0.102	17.59	(8.43)	0.051	11.53	(1.82)	0.095	13.94	(4.79)	0.142
$5(\pi) \rightarrow 9(\pi^*)$	10.12	0.000	16.54	(6.43)	0.000	10.71	(0.59)	0.000	11.61	(1.49)	0.000

Table 2 Excitation energies and oscillator strengths of neutral and cationic states of H₂CO molecule.

[1] L. Young et al., Nature, 466, 56 (2010).

[2] M. Hoener et al., Phys. Rev. Lett., 104, 253002 (2010).

[3] 今村穣, 初井宇記, 第 13 回理論化学討論会(札幌), 1P08 (2010).