FeCO の Low-spin/high-spin 状態と動的電子相関

(産総研¹, お茶大理², Wuppertal 大学³) 〇平野 恒夫^{1,2}, 長嶋 雲兵¹, Per Jensen³

FeCO は、かつて Fe を含む星間分子候補として注目されて研究の始まった分子であるが、理論 計算では基底電子状態である low-spin の ${}^{3}\Sigma$ が、励起状態である筈の high-spin 状態 ${}^{5}\Sigma$ より高く計 算されてしまうことで知られている分子であり、基底関数の作成や計算方法の妥当性に関するベ ンチマーク分子として位置づけられてきた。^{*ab*} 我々は、第一遷移金属を含む、主としてイオン 性の分子、FeNC,^{*c*} FeCN,^{*d*} CoCN,^{*ef*} NiCN^{*g*,*h*} について、分光学精度を目指した計算を行ってきた。 FeCO は、dπ-pπ相互作用で安定化された共有結合性の強い分子であり、これらのイオン性の強い分子と は異なる計算方法の開発が必要となると言う観点からも興味のある分子である。 我々は、この分子に関 して、既に 2 度に渉って報告^{*i,j*} をしているが、今回は計算精度をあげた 3 次元ポテンシャルエネルギー 曲面 (PES)を求めたのでその報告をするとともに、CoH,^{*k*} CoCN,^{*e*} NiCN,^{*g*} の *ab initio* 計算で見出した 「Low-spin/high-spin 状態と動的電子相関」に関する一般的な傾向についても敷衍的に考察する。

計算は、Fe に由来する「擬縮退」を考慮に入れるために、Fe (³F) の MCSCF 自然軌道(NO)と CO ($^{1}\Sigma^{+}$)の MCSCF NO を merge して FeCO の初期 CASSCF NO とし、no-core, full valence の CASSCF を 行った後、full-valence の MR-SDCI+Q(Davidson の補正)計算を行い、Cowan-Griffin の方法で相対論 的エネルギーを補正した(+ E_{rel})。 MR-SDCIでは、CPUコストの関係で13σは active space から外したが、 active space から生成する各 CSF からの1,2電子励起を考慮することによって 8σ、9σ、10σからの

core-valence 動的電子相関 を取りこんだ。この 8σ 、 9σ 、 10σ からの動的電子相関は、 計算値の精度を分光学の精 度に近づけるために極めて 重要であることが分かった。 基底関数としては、Fe、C、O に対して Roos の ANO を用 いた。計算は C_{2v} 対称を仮定 して、MOLPRO 2002.6 で行 った。

表1に示すように、³Σに関 して平衡構造と励起エネル ギーの両者ともよく実験値を 再現していることが分かる。 ⁵Σ に関する実験値の報告は ないが、ほぼ同精度で予測 出来ているものと考える。

3 次元 PES から求めた分

				$\Delta E (5\Sigma^{-} - 3\Sigma^{-})$
	Methods	$r_{\rm FeC}$ / Å	$r_{ m CO}$ / Å	/kcal mol ⁻¹
³ Σ ⁻				
Present	MR-ACPF/ANO	1.742	1.157	0.59
	MR-ACPF+E _{rel} /ANO	1.729	1.159	0.97
	MR-SDCI+Q/ANO	1.735	1.158	0.93
	MR-SDCI+Q+E _{rel} /ANO	1.722	1.160	1.21
Noro, et al. ¹⁾	MR-SDCI+Q /CGTF	1.797	1.147	0.42
Ricca, et al. ²⁾	CCSD(T) /cc-pV5Z	1.746	1.158	-0.42
Adamo and Lelj ³⁾	B3LYP/DZ	1.757	1.151	5.5
Exp.				
Vallalta & Leopold ⁴⁾		1.727	1.159	3.25
- ⁵ Σ ⁻				
Present	MR-ACPF /ANO	1.868	1.151	
	MR-ACPF+E _{rel} /ANO	1.855	1.153	
	MR-SDCI+Q/ANO	1.857	1.151	
	MR-SDCI+Q+E _{rel} /ANO	1.844	1.153	
Noro, et al. ¹⁾	MR-SDCI+Q /CGTF	1.879	1.150	
Ricca, et al. ²⁾	CCSD(T) /cc-pV5Z	1.860	1.149	
Adamo and Lelj ³⁾	B3LYP/DZ	1.900	1.146	

Table 1	Equilibrium structures of the $X^{3}\Sigma^{-}$, ${}^{5}\Sigma^{-}$ states of FeCO and excitation
energy	

T. Noro *et al.*, 2000
 Ricca & Bauschlicher, 2001
 Adamo & Lelj, 1995
 Vallalta & Leopold, 1993

子定数を表 2 に示す。³Σ に関する B_0 の予測値は 実験値を誤差 0.24% で再現しており、非調和振動 数 v_1 は実験値^l 1950±10 cm⁻¹ に対して 1954 cm⁻¹ と計算されるなどよい一致を示している。また、 表 2 からは、⁵Σ に関して、2 v_2 と v_3 との間の強い Fermi resonance があることが予想される。

3次元 PES を基にして、MORBID による回転振動 波動関数の期待値として求めた r_0 (Fe-C)と r_0 (C-O) の値は、それぞれ、³Σ に対して 1.724、1.164 Å、⁵Σ に対して 1.845、1.157 Å であった。また、³Σ におけ る分子軸への投影長の平均値は Fe-C 結合で 1.721 Å、C-O 結合で 1.157 Åと計算され、それぞれの実 験値^{*l*} 1.727、1.159 Åとよく一致している。

Low-spin (${}^{3}\Sigma$) 状態と high-spin 状態 (${}^{5}\Sigma$) の違 いは、 $3d_{0}$ と 4s の hybrid として生成する2つの軌道 (結合性および反結合性軌道の組)における 2 個の 電子の分配の仕方が違うためであり、low-spin 状態 では結合性 hybrid 軌道に 2 個の電子が入るので、 結合性および反結合性 hybrid 軌道に 1 個ずつ分か れて電子が入る high-spin 状態よりも動的電子相関 が強く、従ってより大きな分極が起こるはずである。 実際、表2に示す双極子能率の値も、また Fe の Mulliken 電荷の値 (${}^{3}\Sigma$ で 0.432、 ${}^{5}\Sigma$ で 0.395)も、こ の考えを支持している。このため、low-spin の ${}^{3}\Sigma$ で は high-spin の ${}^{5}\Sigma$ よりも、Fe-C 結合は強くなるので、 結合距離はより短く、Fe-C 伸縮振動数 ω_{3} はより高く

Table 2Molecular Constants for $X^{3}\Sigma^{-}$ and ${}^{5}\Sigma^{-}$ FeCO,Derived from the PES at the Level of the MR-SDCI+Q+ E_{rel} /[Roos ANO (Fe, C, O)] method^a

	$X^{3}\Sigma^{-}$	⁵ Σ ⁻	
<i>r</i> _e (Fe−C) /Å	1.7220	1.8435	
<i>r</i> _e (C−O) /Å	1.1599	1.1532	
$a_{\rm e}({\rm Fe-C-O})/{\rm deg}$	180.0	180.0	
<i>B</i> _e /MHz	4382.5	4012.7	
<i>B</i> ₀ /MHz	4374.2	4012.4	
<i>D</i> J/kHz	1.11	1.11	
<i>E</i> _e /Eh	-1384.6730172	-1384.6711414	
$\alpha_1 \ / \text{cm}^{-1}$	0.000750	0.000652	
α_2 /cm ⁻¹	-0.000396	-0.000639	
$\alpha_3 / \text{cm}^{-1}$	0.000593	0.000643	
ω_1/cm^{-1}	1972	2027	
ω_2/cm^{-1}	374	258	
ω_3/cm^{-1}	566	495	
$\omega_e x_e(11)/cm^{-1}$	-9.69	-13.49	
$\omega_e x_e~(22)/\text{cm}^{-1}$	1.54	17.88	
$\omega_e x_e \ (33)/cm^{-1}$	-6.56	-2.41	
$\omega_e x_e (12)/cm^{-1}$	-5.29	-6.33	
$\omega_e x_e (13)/cm^{-1}$	13.92	-4.45	
$\omega_e x_e~(23)/\text{cm}^{-1}$	-6.99	-64.20	
g_{22}/cm^{-1}	-0.85	-16.16	
v_1/cm^{-1}	1954	1992	
v_2/cm^{-1}	372	261	
v_3/cm^{-1}	552	424?	
Zero-Point E/cm	⁻¹ 1637.2	1496.9	
ζ_{12}/cm^{-1}	-0.97	-0.97	
ζ_{23}/cm^{-1}	-0.25	-0.23	
$\Lambda\text{-doubling/cm}^{-1}$	0.000152	0.000159	
μ/D	-3.20	-0.29	

^a ω_i : harmonic frequency; v_i : anharmonic frequencies; $\omega_e x_e$ and g_{22} : anharmonicity constants; α_i : rotation-vibration interaction constants; ζ_{ij} : Coriolis coupling constants; μ : dipole moment (as an electric field derivative).

なっている (表 2)。分極で Fe から移った電荷は C-O の反結合性の π 軌道に入るので、逆に C-O 結合は ³ Σ ⁻の方がより弱くなる筈で、実際、表 2 での C-O 結合距離はより長く、C-O 伸縮振動数 ω_1 はより低くなっ ている。これらの傾向は、田中らの FeH,^m および我々の CoH,^k CoCN,^e NiCN^g において指摘されている 傾向と一致する。

- ^a A. Ricca and C. W. Bauschlicher, Theor. Chem. Acc. 106, 314, (2001).
- ^b T. Noro, M. Sekiya, T. Koga, and H. Matsuyama, *Theor Chem. Acc.* 104, 146, (2000).
- ^c T. Hirano, R. Okuda, U. Nagashima, V. Š pirko, and P. Jensen, J. Mol. Spectrosc., 236, 234 (2006). FeNC
- ^d T. Hirano, M. Amano, Y. Mitsui, S.S. Itono, R. Okuda, U. Nagashima, and P. Jensen, J. Mol. Spectrosc., 243, 267 (2007). FeCN
- ^e T. Hirano, R. Okuda, U. Nagashima, and P. Jensen, J. Chem. Phys., 127, 014303 (2007). CoCN 2D
- ^fT. Hirano, R. Okuda, U. Nagashima, and P. Jensen, *Mol. Phys.*, **105**, 599 (2007). CoCN 3D
- ^gT. Hirano, R. Okuda, U. Nagashima, K. Tanaka, P. Jensen, Chem. Phys., 346, 13 (2008). NiCN 2D
- ^hT. Hirano, Rei Okuda, U. Nagashima, and P. Jensen, J. Mol. Spectrosc., 250, 33, (2008). NiCN 3D
- ⁱ M. Amano, S.S. Itono, T. Hirano et al., 57th OSU International Symposium on Molecular Spectroscopy, RF11, 2002.
- ^j平野 恒夫, 天野 倫子, 糸野 幸子, 長嶋 雲兵, 関谷 雅弘, 田中 皓, 分子構造討論会 2002, 4C01 (2002).

- ¹ P.W. Villalta and D. G. Leopold, J. Chem. Phys. 98, 7730, (1993).
- ^m K. Tanaka, K. Sakaguchi, and T. Tanaka, J. Chem. Phys., 106, 2118 (1997).

^k M. Tomonari, R. Okuda, U. Nagashima, K. Tanaka, T. Hirano, J. Chem. Phys., 126, 144307 (2007).