## 4P122

希ガスマトリックス中における振動分光シミュレーション: XeBeO への適用

(北大院総合化学<sup>1</sup>,北大院理<sup>2</sup>) ○新見 佳祐<sup>1</sup>,中山 哲<sup>2</sup>,小野 ゆり子<sup>2</sup>,武次 徹也<sup>2</sup>

【背景】 不安定分子種の分光定数を測定する手段として、希ガスの不活性な性質を利用した 「希ガスマトリックス単離法」が広く利用されている。この手法では「希ガスの影響は無視 できる」と仮定されているが、近年、対象分子種に対して希ガス原子が特異的に結合を形成 する例がいくつか報告されており、この場合にはマトリックス単離法による分光データを見 直す必要が生じてきている。分子種に希ガス原子が結合した希ガス化合物(複合体)の高精 度 *ab initio* 電子状態計算に基づく分光定数の決定は数多くなされているが、周囲のマトリッ クスの影響も考慮した、より実在に近い環境での計算報告例はほとんどない。

BeO は、希ガス原子(Rg = Ar, Kr, Xe)と強く結合することが以前より報告されており、化合物生成により BeO の伸縮振動スペクトルは大きくブルーシフトする。Veldcamp と Frenking は、BeO の電荷が大きく偏っていることにより、希ガス化合物が生成することを *ab initio* 計算により示し、XeBeO の場合、BeO の振動数が約 110cm<sup>-1</sup>ブルーシフトすることを示した[1]。しかし、このシフト量は、実際の Xe マトリックス中で観測されるシフト量 25cm<sup>-1</sup>に対してかなり大きい(表 1)。この差異は、振動数シフトが希ガス化合物生成のみによるものではなく、周囲のマトリックスの影響が無視できないことを示唆している。

そこで本研究では、モンテカルロシミュレーションにより、Xe または Ar マトリックス中 での BeO の振動数を計算し、周囲のマトリックスの影響を議論する。シミュレーションに必 要なポテンシャルは、*ab initio* 電子状態計算を用いて決定する。

	BeO	ArBeO	KrBeO	XeBeO
gas phase	1464	_	_	_
in Ar matrix		1526	1522	1517
in Kr matrix	_	—	1512	_
In Xe matrix	_	—	_	1498

表 1: 希ガスマトリックス中の Rg-BeO の BeO 伸縮運動に対する振動数。実験値[2][3]。

【計算方法】 分子種の振動を量子的に扱い、周囲の希ガス原子を古典的に扱うために、次の ような hybrid quantum-classical Hamiltonian を定義し、モンテカルロシミュレーションを行う。

$$H = \sum_{i=1}^{N_q} \frac{1}{2} \hat{p}_i^2 + \sum_{i=1}^{N} \frac{1}{2} \mathbf{P}^{(i)} + V_{qm}(\hat{\mathbf{q}}) + \sum_{i=1}^{N} V_{qm-Rg}(\hat{\mathbf{q}}, \mathbf{R}^{(i)}) + \sum_{i(1)$$

ここで、**q**,**p**は分子種の基準座標と運動量、**R**,**P**は希ガス原子の座標と運動量である。BeO は Be 側に一つの希ガス原子(Rg = Ar, Xe)と特異的に強く結合するため、RgBeO の分子内振動 を quantum part とした。RgBeO のポテンシャル、RgBeO と希ガス原子間(RgBeO-Rg)、希ガス 原子間(Rg-Rg)の相互作用ポテンシャルは CCSD(T)法による *ab initio* 計算で算出し、ポテンシ ャル関数を作成した。基底関数は、Beに対しては cc-pCVQZ、O と Ar に対しては aug-cc-pVQZ、 Xe に対しては Stuttgart RLC ECP を用いた。また、Ar を含む計算には、counterpoise 法による BSSE 補正を行った。

(1)式の量子自由度を含む項(p,q)については、BeO, RgBeの伸縮振動に対応する基準座標を 用いた PO-DVR(Potential Optimized Discrete Variable Representation)法により、マトリックス環 境下での振動エネルギー準位を求めた。(1)式のエネルギーを用いたモンテカルロシミュレー ションを行い、振動スペクトルを求めた。

【結果】 BeO と RgBeO の *ab initio* 計算による気相中の結合距離、振動数の計算結果を表 2 に示す。BeO が Xe または Ar と結合を形成することにより、振動数はそれぞれ 78 cm<sup>-1</sup> と 81

 $cm^{-1}$ ブルーシフトした。Be-O間の結合距離は、希ガス化合物を形成しても変化はなかった。 図1にT = 10, 30 K における XeBeO-Xe<sub>N</sub> と XeBeO-Ar<sub>N</sub>に対するモンテカルロシミュレーショ ンの結果を示す。希ガス原子数に対して振動数は単調に減少しており、XeBeO-Xe<sub>N</sub>, XeBeO-Ar<sub>N</sub>において、それぞれN = 1000, 200 で振動数の変化は収束している。エラーバーは スペクトルの FWHW を示しており、温度が高いほどスペクトル幅が広くなっている。また、 T = 30 K での振動数は、T = 10 K に比べて全体的に 5cm<sup>-1</sup>程高くなっている。これは、熱揺ら ぎにより、XeBeO と希ガス原子間との相互作用が弱められていることによる。実験条件に近 い 10 K では、XeBeO-Xe<sub>1000</sub>, XeBeO-Ar<sub>1000</sub>に対しては、気相中の XeBeO からそれぞれ 31cm<sup>-1</sup>, 8cm<sup>-1</sup>レッドシフトしている。

図中のPBCは周期境界条件下での計算結果を示している。Arマトリックス中での結果は、 XeBeO-Ar<sub>N</sub>の結果を希ガス原子数に対してほぼ外挿した結果となっているが、Xeマトリック ス中での結果は、XeBeO-Xe<sub>1000</sub>の振動数よりも高い値となっている。PBCの計算は、固体 Xe のfcc構造から中心のXe2原子をXeBeOに置換してから計算を始めており、モンテカルロ計 算によっても、XeBeO周辺の結晶構造は保たれている。一方、XeBeO-Xe<sub>1000</sub>のXeBeO周辺の Xeの構造はアモルファス状になっており、この違いが振動数の結果として現れている。

以上の結果より、BeO は希ガス化合物生成により振動数はブルーシフトするが、周囲の希 ガスマトリックスの効果を取り入れると、逆に RgBeO の振動数からレッドシフトすることが わかった。特に Xe マトリックス中では、希ガスマトリックスによる振動数シフトは、希ガス 化合物生成による振動数シフトのほぼ半分となっている。BeO からの振動数シフトは、Xe,Ar マトリックス中でのそれぞれの実験結果と良い一致を示した(表 3)。

結果の詳細、ArBeOの結果については当日報告する。

	$r_{\rm e}({\rm Be-O})$ (Å)	$r_{\rm e}({\rm Xe}({\rm Ar}){\rm -Be})$ (Å)	frequency (cm <sup>-1</sup> )
BeO	1.333	—	1459
XeBeO	1.333	2.350	1537
ArBeO	1.331	2.068	_
BeO (exp.)	1.331	—	1464

表 2: 気相中での BeO, XeBeO, ArBeO の結合距離と振動数。



表 3: XeBeO-Rg<sub>N</sub>中の BeO の振動数。カッコ内は BeO (gas)からの振動数シフト。単位は cm<sup>-1</sup>。

	This work	exp.
BeO (gas)	1459	1464
XeBeO (gas)	1537 (+78)	—
XeBeO (in Xe matrix, N=1000)	1506 (+47)	1498 (+34)
XeBeO (in Ar matrix, N=1000)	1529 (+70)	1517 (+53)

[1] A. Veldkamp and G. Frenking, Chem. Phys. Lett. 226, 11 (1994).

[2] C. A. Thompson and L. Andrews, J. Am. Chem. Soc. 116, 423 (1994).

[3] C. A. Thompson and L. Andrews, J. Chem. Phys. 100, 8689 (1994).