Tabelle 1. Ionisierungsenergien [eV] der Elemente der Gruppe 12.

I	II	III	IV
Zn exp. [a] 9.391	17.96	39.7	59.4
ber. [b] 9.2	17.7	39.3	59.2
Cd exp. [a] 8.991	16.904	37.47	
ber. [b] 8.8	16.6	37.2	53.4
Hg exp. [a] 10.43	18.751	34.2	
ber. [b] 10.2	18.3	34.7	48.0

[a] Vgl. Lit. [15]. [b] Diese Arbeit: Averaged-coupled-pair-functional-Ergebnisse (ACPF, vgl. Lit. [12b]) mit quasirelativistischen 20-Valenzelektronen-Pseudopotentialen [8e, 16] und 6s5p3d2f-Valenzbasissätzen. Spin-Bahn-Kopplung wurde nicht berücksichtigt.

gen legen nahe, daß dieses ungewöhnliche Molekül auch existenzfähig sein könnte. Zum Vergleich wurde KrF_2 , eine der wenigen bekannten und wohluntersuchten^[7] endothermen Fluorverbindungen, ebenfalls berechnet.

Abbildung 1 zeigt die auf HF-^[8a], MP2-^[8a, b] und QCISD-Niveau^[9, 10] optimierte Struktur von HgF₄ (in D_{4h} -Symmetrie). Eine Analyse der harmonischen Schwingungen auf HF-Niveau^[8a] (siehe unten) bestätigt, daß die quadratischplanare Struktur einem Minimum auf der Potentialhyperfläche entspricht, wie für einen Low-spin-5d⁸-Komplex mit vierfach koordiniertem Zentralatom erwartet^[11] und bereits früher für das isoelektronische AuF₄⁻ gefunden^[6c].

Molekulares Quecksilber(IV)-fluorid, HgF₄: eine ab-initio-Untersuchung **

Von Martin Kaupp* und Hans Georg von Schnering

Die Elemente der Gruppe 12 werden üblicherweise als Hauptgruppen- und nicht als Übergangsmetalle betrachtet, da sich die Elektronen der vollständig gefüllten (n - 1)-d-Schale nicht an der chemischen Bindung beteiligen^[1, 2]. Die bekannte Chemie dieser Elemente ist daher auf Oxidationsstufen $Q \le II$ beschränkt^[2]. Generell steigt der maximal erreichbare Oxidationszustand innerhalb einer Übergangsmetallreihe von links nach rechts zunächst an (bis Mn^{VII}, Ru^{VIII} und Os^{VIII}), fällt jedoch in der zweiten Hälfte der Reihe wieder ab. Zwar förderte die Entdeckung von Cu^{IV} in Cs₂CuF₆^[3a] und von Au^V in CsAuF₆^[3b] das Interesse an höheren Oxidationsstufen als II für die Elemente der Gruppe 12, doch wurde bislang nur über eine kurzlebige, elektrochemisch generierte Hg^{III}-Verbindung in Lösung^[4] berichtet.

Die ersten vier Ionisierungsenergien von Zn, Cd und Hg (Tabelle 1) zeigen deutlich, daß Quecksilber der aussichtsreichste Kandidat zur Erreichung höherer Oxidationsstufen als II ist, was mit der Beteiligung von d-Orbitalen an der Bindung einhergeht. Zumindest teilweise ist dies auf relativistische Effekte zurückzuführen, welche das 6s-Orbital stabilisieren und kontrahieren, aber die 5d-Orbitale destabilisieren und expandieren (Spin-Bahn-Kopplung spaltet zusätzlich die d-Niveaus auf)¹⁵¹. Daher wird für Hg die Ionisierung aus d-Orbitalen leichter und außerdem die sd-Hybridisierung energetisch günstiger als für Zn. Aus ähnlichen Gründen treten die Oxidationsstufen III oder v in der Chemie des Goldes wesentlich häufiger auf als bei Kupfer oder Silber^[6].

Wir haben Struktur, Stabilität und Schwingungsfrequenzen von molekularem, gasförmigem HgF_4 auf hohem ab-initio-Niveau berechnet. Die Ergebnisse unserer Untersuchun-



Abb. 1. Struktur von HgF₄. Berechnete Hg-F-Abstände [Å] (D_{4b} -Symmetrie): 1.886 (HF, vgl. Lit. [8a,b]); 1.962 (MP2, vgl. Lit. [8a,b]); 1.923 (MP2, mit einer zusätzlichen f-Funktion am Metall); 1.904 (ANO-MP2, vgl. Lit. [8a,b,9,10]); 1.884 (ANO-QCISD, vgl. Lit. [9,10]).

Die Ergebnisse aufwendiger ANO-QCISD- und ANO-QCISD(T)-Berechnungen^[9, 10] der Energien mehrerer wichtiger Reaktionen von HgF₄ oder KrF₂^[11] sind in Tabelle 2 zusammengefaßt. Experimentelle Daten für KrF₂ wurden ebenfalls mit aufgenommen. Der wahrscheinlichste Zerfallsweg für HgF₄ in der Gasphase, zumindest bei niedrigen Konzentrationen, ist die reduktive Eliminierung von F₂ [Tabelle 2, Gl. (a)]. Diese Reaktion wird zwar auf QCISD-Niveau noch als exotherm (mit $\Delta E = -12.5$ kJ mol⁻¹), jedoch bei Berücksichtigung der Beiträge von verbundenen Dreifachanregungen zur Wellenfunktion (QCISD(T)) und von Nullpunktschwingungsenergie-Korrekturen (ZPE) sogar als etwas endotherm (mit $\Delta H_0 = +11.6$ kJ mol⁻¹) berechnet. Im Gegensatz dazu ist die F₂-Abspaltung von KrF₂ [Tabelle 2,

Tabelle 2. Reaktionsenergien [kJ mol⁻¹] für HgF₄ oder KrF₂ [a].

Reaktion	ZPE [b]	QCISD [c] QCISD(T) [c] exp.
(a) $HgF_4 \rightarrow HgF_2 + F_2$	-7.1	-12.5	+18.7	
$(b) KrF_2 \rightarrow Kr + F_2$	-3.8	-93.3	-75.5	-60.2 [d]
(c) $HgF_2 + KrF_2 \rightarrow HgF_4 + Kr$	+3.3	-80.8	-94.2	
$(d) F_2 \rightarrow 2 F$	-7.1	+114.5	+142.9	+159.7 (+154.2) [e,f]
(e) $KrF_2 \rightarrow Kr + 2F$	-10.9	+21.3	+ 67.4	+99.5 [d]
(f) $HgF_4 \rightarrow Hg + 4F$	-23.4	+562.2	+642.7	
(g) HgF, \rightarrow Hg + 2 F	-9.2	+460.2	+481.2	
(h) $HgF_4 \rightarrow HgF_2 + 2 F$	-14.2	+102.9	+161.6	

[a] Berechnungen an den QCISD-optimierten Strukturen. [b] Unskalierte HF-Nullpunktschwingungskorrekturen. [c] QCI-Ergebnisse [9,10] ohne Schwingungsbeiträge. [d] Vgl. Lit. [7c]. [e] Vgl. Lit. [17]. [f] $D_e(D_e)$ -Werte.

^[*] Dr. M. Kaupp, Prof. Dr. H. G. von Schnering Max-Planck-Institut f
ür Festkörperforschung Heisenbergstra
ße 1, W-7000 Stuttgart 80 Telefax: Int. + 711/689-1562

^[**] Wir danken Prof. Dr. H. Stoll und Dr. H. Borrmann f
ür hilfreiche Diskussionen.

Gl. (b)] deutlich exotherm (mit $\Delta H = -75.5 \text{ kJ mol}^{-1}$). Daher ist auch die Gasphasenoxidation von monomerem HgF₂ durch KrF₂ [Gl. (c)] bemerkenswert exotherm (mit $\Delta H_0 = -94.2 \text{ kJ mol}^{-1}$).

Auf ANO-QCISD(T)-Niveau stimmen die Atomisierungsenergien für F2 und KrF2, deren genaue Bestimmung rechentechnisch sehr anspruchsvoll ist^[7d, 12], bereits innerhalb von ca. 17 bzw. 40 kJ mol⁻¹ mit den experimentellen Werten überein [Tabelle 2, Gl. (d), (e)], d. h. die durchschnittlichen Bindungsenergien werden nur um ca. 17 bzw. 20 kJ mol⁻¹ unterschätzt. Die Genauigkeit der berechneten Atomisierungsenergien für HgF₄ und HgF, [Gl. (f), (g)] ist etwas schwieriger abzuschätzen, da z.B. die Spin-Bahn-Kopplung in den QCI-Rechnungen nicht berücksichtigt wurde. Leider gibt es keine genauen experimentellen Daten für gasförmiges HgF₂. Jedoch sind die verbleibenden Korrelationsenergie-Fehler für HgF₄ sicher größer als für HgF₂, wie bereits am größeren Beitrag der Dreifachanregungen zur durchschnittlichen Bindungsenergie (Tabelle 2) zu sehen ist. Daher unterschätzen wir vermutlich die Stabilität von HgF₄ bezüglich HgF₂! Als Folge von Fehlerkompensation sind die Energien für die F₂-Eliminierungsreaktionen sicherlich mit kleineren Fehlern behaftet als die Atomisierungsenergien. So beträgt z.B. die Abweichung der QCISD(T)-Energie für die F₂-Abspaltung aus KrF₂ [Gl. (b)] vom Experiment nur ca. 19 kJ mol⁻¹. Vermutlich ist der Fehler in der berechneten Energie für die Oxidation von HgF2 durch KrF2 [Gl. (c)] ebenfalls kleiner als ca. $20-30 \text{ kJ mol}^{-1}$. Die Leistungsfähigkeit verschiedener theoretischer Ansätze sowie den Einfluß relativistischer Effekte auf die Reaktionsenergien werden wir an anderer Stelle genauer diskutieren^[13].

Die in Tabelle 2 [Gl. (e)–(g)] angegebenen Atomisierungsenergien zeigen, daß die durchschnittliche Hg-F-Bindungsenergie in HgF₄ (ca. 160 kJ mol⁻¹) zwar deutlich kleiner ist als die in HgF₂ (ca. 240 kJ mol⁻¹), aber erheblich größer als die durchschnittliche Kr-F-Bindungsenergie in KrF₂ (50 kJ mol⁻¹ [7c]). Die beiden zusätzlichen Hg-F-Bindungen in HgF₄ führen zusammen zu einem Energiegewinn von ca. 160 kJ mol⁻¹, verglichen mit HgF₂ + 2 F [Gl. (h)]. Die Bildung von HgF₄ aus HgF₂ und atomarem Fluor in der Gasphase wäre also ebenfalls deutlich exotherm. Im Festkörper wird HgF₂ durch seine Gitterenergie begünstigt: Erste Ergebnisse von Rechnungen zeigen, daß HgF₄ durch Aggregation oder anionische Komplexierung nicht signifikant stabilisiert wird^[13]. HgF₄ sollte daher recht flüchtig sein.

Die Ergebnisse der Analyse der harmonischen Schwingungen (auf HF-Niveau^[8a]) für HgF₄ sind in Tabelle 3 aufgeführt. Aufgrund der hohen Symmetrie werden in den IR-

Tabelle 3. Berechnete harmonische Schwingungsfrequenzen für HgF₄ [a].

Symmetrie	$\omega [\mathrm{cm}^{-1}]$	Charakter	IR [b]	Raman [b]	
B ₂₁₁	179	out of plane	ja	nein	
A 2.11	233	out of plane	ja	nein	
B ₂ ,	252	in plane	nein	ja	
E	261	in plane	ja	nein	
B_{1*}	650	stretch	nein	ja	
A_{12}	652	stretch	nein	ja	
$E_{u}^{-\pi}$	721	stretch	ja	nein	

[a] Vgl. Lit. [8a]. [b] Infrarot- und Raman-Aktivität.

und Ramanspektren nur vier bzw. drei Banden erwartet. Es sollte also möglich sein, HgF_4 schwingungsspektroskopisch zu charakterisieren (die für HgF_2 berechneten¹¹⁴) Wellenzahlen sind deutlich verschieden). In Anbetracht der guten Übereinstimmung zwischen auf HF-Niveau berechneten und experimentellen Schwingungsfrequenzen für $HgF_2^{[14]}$ und $AuF_4^{-[6c]}$, erwarten wir eine ähnliche Genauigkeit (ca. $10-20 \text{ cm}^{-1}$) für HgF_4 .

Aufgrund der Ergebnisse unserer Rechnungen sollte also Quecksilber(IV)-fluorid herzustellen und zu charakterisieren (z.B. durch Matrixisolations-Spektroskopie) sein. Selbst wenn der Zerfall in HgF₂ + F₂ [Gl. (a)] etwas exotherm wäre, würden wir aufgrund der erheblichen Reorganisation des Kerngerüstes (zwei Hg-F-Bindungen werden gebrochen und eine F-F-Bindung gebildet)und der kleinen Reaktionsenergie eine signifikante Aktivierungsbarriere für diese Reaktion erwarten. Unsere bisherigen Bemühungen, eine genaue Schätzung der Aktivierungsenergie zu erhalten, waren jedoch erfolglos: Die Wellenfunktion in der Nähe des Übergangszustandes hat erheblichen Multireferenz-Charakter (d.h. es sind große nichtdynamische Elektronenkorrelationseffekte zu berücksichtigen), und die internen Kernkoordinaten sind stark voneinander abhängig. Spin-Bahn-Kopplung könnte die Situation ebenfalls komplizieren.

Die Gasphasenreaktion $HgF_2 + KrF_2 \rightarrow HgF_4 + Kr$ [Gl. (c)] ist deutlich exotherm. Möglicherweise könnten Varianten dieser Reaktion in Lösung und bei tiefen Temperaturen den Weg in die Hg^{IV} -Chemie öffnen. Die berechneten Schwingungsfrequenzen sollten die Charakterisierung von HgF_4 erleichtern.

Eingegangen am 29. Januar 1993 [Z 5480]

- [2] Comprehensive Coordination Chemistry, Vol. 5 (Hrsg.: G. Wilkinson), Pergamon, Oxford, 1987.
- [3] a) W. Harnischmacher, R. Hoppe, Angew. Chem. 1973, 85, 590; Angew. Chem. Int. Ed. Engl. 1973, 12, 582; b) K. Leary, N. Bartlett, J. Chem. Soc. Chem. Commun. 1972, 903.
- [4] R. L. Deming, A. L. Allred, A. R. Dahl, A. W. Herlinger, M. O. Kestner, J. Am. Chem. Soc. 1976, 98, 4132.
- [5] Siehe beispielsweise: P. Pyykkö, Chem. Rev. 1988, 88, 563.
- [6] a) P. Schwerdtfeger, J. Am. Chem. Soc. 1989, 111, 7261; b) P. Schwerdtfeger, M. Dolg, W. H. E. Schwarz, G. A. Bowmaker, P. D. W. Boyd J. Chem. Phys. 1989, 91, 1762. c) P. Schwerdtfeger, P. D. W. Boyd, S. Brienne, A. K. Burrell, Inorg. Chem. 1992, 31, 3481. Siehe auch Lit. [5].
- [7] Siehe beispielsweise: a) F. Schreiner, J. G. Malm, J. C. Hindman, J. Am. Chem. Soc. 1965, 87, 25; b) W. Harshberger, R. K. Bohn, S. H. Bauer, *ibid.* 1967, 89, 6466. c) S. R. Gunn, J. Phys. Chem. 1967, 71, 2934. d) P. S. Bagus, B. Liu, H. F. Schaefer III, J. Am. Chem. Soc. 1972, 94, 6635, zit. Lit.
- [8] a) Strukturoptimierungen auf dem Hartree-Fock-Niveau (HF) und mit der Møller-Plesset-Störungstheorie zweiter Ordnung (MP2,vgl. Lit. [8b]) sowie harmonische Schwingungsanalysen auf HF-Niveau wurden mit den Gaussian-90- und Gaussian-92-Programmen durchgeführt (vgl. Lit. [8c, d]). Quecksilber wurde als 20-Valenzelektronen-System behandelt; die 60 Rumpfelektronen wurden durch ein quasirelativistisches Multi-electron-fit-Pseudopotential ersetzt (Lit. [8 e]). Es ist bekannt, daß skalar-relativistische Effekte berücksichtigt werden müssen, um verläßliche Daten für Quecksilberverbindungen zu erhalten. (siehe beispielsweise Lit. [5]). Ähnliche Pseudopotentiale wurden für Kr (8 Valenzelektronen, Lit. [8f]) und F (7 Valenzelektronen, Lit. [8g]) verwendet. Beiträge durch Spin-Bahn-Kopplung wurden in dieser Arbeit nicht berücksichtigt. Die HF- und MP2-Rechnungen verwendeten einen (8s7p5d)/[6s5p3d]-GTO-Valenzbasissatz für Hg (Lit. [8e]), eine (6s6p1d)/[4s4p1d]-Valenzbasis auf Kr (Lit. [8f]) sowie (5s5p1d)/[3s3p1d] inklusive diffuser Funktionen auf F (Lit. [8 h]). b) Erklärungen der verwendeten ab-initio-Standardniveaus, beispielsweise HF und MP2, sind zu finden in : W. J. Hehre, L. Radom, P. von R. Schleyer, J. A. Pople, Ab Initio Molecular Orbital Theory, Wiley, New York, 1986. c) M. J. Frisch, M. Head-Gordon, G. W. Trucks, J. B. Foresman, H. B. Schlegel, K. Raghavachari, M. Robb, J. S. Binkley, C. Gonzalez, D. J. DeFrees, D. I. Fox, R. A. Whiteside, R. Seeger, C. F. Melius, J. Baker, L. R. Kahn, J. J. P. Stewart, S. Topiol, J. A. Pople, Gaussian 90, Revision F, Gaussian, Inc., Pittsburgh, PA, 1990. d) M. J. Frisch, G. W. Trucks, M. Head-Gordon, P. M. W. Gill, M. W. Wong, J. B. Foresman, B. G. Johnson, H. B. Schlegel, M. A. Robb, E. S. Replogle, R. Gomperts, J. L. Andres, K. Raghavachari, J. S. Binkley, C. Gonzalez, R. L. Martin, D. I. Fox, D. J. DeFrees, J. Baker, J. J. P. Stewart, J. A. Pople, Gaussian 92, Revision A, Gaussian, Inc., Pittsburgh PA, 1992. e) D. Andrae, U. Häußermann, M. Dolg, H. Stoll, H. Preuss, Theor. Chim. Acta 1990, 77, 123. f) A. Nicklaß, Diplomarbeit, Universität Stuttgart, 1990. g) M. Dolg,

^[1] a) F. A. Cotton, G. Wilkinson, Advanced Inorganic Chemistry, 5. Aufl., Wiley, New York, 1988; b) N. N. Greenwood, A. Earnshaw, Chemistry of the Elements, Pergamon, Oxford, 1984; Chemie der Elemente, VCH, Weinheim, 1988.

Dissertation, Universität Stuttgart, 1989. h) M. Kaupp, P. von R. Schleyer, H. Stoll, H. Preuss, J. Am. Chem. Soc. 1991, 113, 6012.

- [9] Zur Erklärung der Quadratic-configuration-interaction-singles + doubles (QCISD)-Methode und ihrer Erweiterung durch störungstheoretische Berücksichtigung von Dreifachanregungen (QCISD(T)) siehe beispielsweise J. A. Pople, M. Head-Gordon, K. Raghavachari, J. Chem. Phys. 1987, 87, 5968.
- [10] a) QCISD- und QCISD(T)-Rechnungen benutzten 8s7p5d2f-, 6s6p5d3fund 7s7p3d1f-Valenzbasen auf Hg, Kr bzw. F, die in einem Generalcontraction-Verfahren auf 4s3p3d2f, 2s2p3d2f bzw. 3s3p2d1f kontrahiert wurden. Die Kontraktionskoeffizienten wurden aus den entsprechenden natürlichen Atomorbitalen (atomic natural orbitals, ANO, vgl. Lit. [10b]) erhalten. Alle Elektronen außerhalb der Pseudopotentialrümpfe wurden korreliert. Die QCI-Rechnungen wurden mit den MOLPR092- (vgl. Lit. [10c]) und Gaussian-Programmen (vgl. Lit. [8c, d] durchgeführt. b) J. Almlöf, P. R. Taylor, J. Chem. Phys. 1987, 86, 4070. c) Ab-initio-Programmpaket MOLPRO von H.-J. Werner und P. J. Knowles. Siehe beispielsweise H.-J. Werner, Adv. Chem. Phys. 1987, 69, 1 (vgl. C. Hampel, K. Peterson, H.-J. Werner, Chem. Phys. Lett. 1992, 190, 1, zit. Lit. (QCI-Programm)).
- [11] Der ANO-QCISD (vgl. Lit. [9,10])-optimierte Kr-F Abstand in KrF₂ beträgt 1.873 Å, in guter Übereinstimmung mit dem Experiment (vgl. Lit. [7b]).
- [12] Siehe beispielsweise a) G. E. Scuseria, T. P. Hamilton, H. F. Schaefer III, J. Chem. Phys. 1990, 92, 568; b) R. J. Gdanitz, R. Ahlrichs, Chem. Phys. Lett. 1988, 143, 413.
- [13] M. Kaupp, H. Stoll, H. G. von Schnering, unveröffentlicht.
- [14] HF-harmonische Schwingungsfrequenzen für HgF₂: ν̃[cm⁻¹] = 159 (Π_u), 577 (Σ_u), und 648 (Σ_u); experimentelle IR- und Raman-Schwingungsfrequenzen (Matrixisolation): ν̃[cm⁻¹] = 170, 568 bzw. 642 (vgl. A. Given, A. Loewenschuss, J. Chem. Phys. 1980, 72, 3809).
- [15] C. E. Moore, Ionization Potentials and Ionization Limits Derived from the Analysis of Optical Spectra (Natl. Stand. Ref. Data Ser. US Natl. Bur. Stand. 1970, 34).
- [16] M. Dolg, U. Wedig, H. Stoll, H. Preuss, J. Chem. Phys. 1987, 86, 866.
- [17] M. W. Chase, C. A. Davies, J. R. Downey, Jr., D. J. Frunip, R. A. McDonald, A. N. Syverud, J. Phys. Chem. Ref. Data Suppl. 1985, 14, 695.