Clusterphysik

Clusterphysik Überblick

- van-der-Waals Moleküle und Cluster
- Strukturbestimmung
- Alkalimetallcluster
- Übergangsmetallcluster
 - Magnetismus
 - Katalyse
- Kohlenstoffcluster (Fullerene und Nanotubes)
- Halbleitercluster
- Deponierte Cluster
- Rumpfniveauspektroskopie an Clustern und Molekülen

Van der Waals Cluster

- van der Waals Clusters oder Moleküle sind Systeme, bei denen die Konstituenten durch die van der Waals Wechselwirkung gebunden sind
- Typische Vertreter:
 - Edelgascluster
 - Molekülcluster mit abgeschlossenen Schalen
- Atome haben kein permanentes Dipolmoment

$$\langle p_{el}
angle_{Atom} = 0$$

 Aufgrund von kurzzeitigen "virtuellen" Anregungen kann es aber ein momentates Dipolmoment p1 haben, womit gilt

$$\langle p_{el}^2 \rangle_{Atom} \neq 0$$
 (104)

Dipolmoment

Das Dipolmoment p₁ eines Atoms (1) erzeugt am Ort von Atom (2) ein Feld

$$E = \frac{2}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{p_1 \hat{R}}{R^3} \tag{105}$$

 Dieses Feld E polarisiert das Atom (2) und führt zu einem induzierten Dipolmoment p2

$$p_2 = \epsilon_0 \alpha E = \epsilon_0 \alpha \frac{2}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{p_1 \hat{R}}{R^3}$$
(106)

mit α der atomaren Polarisierbarkeit

 Die potentielle Energie des induzierten Dipols im Feld des momentanen Dipols von Atom (1) ist

$$E_{pot} = -p_2 \cdot E = -\frac{4\epsilon_0 \alpha}{(4\pi\epsilon_0)^2} \cdot \frac{p_1^2}{R^6}$$
(107)

• Da $\langle p_{el}^2 \rangle_{Atom} \neq 0$ ist auch $\langle E_{pot} \rangle \neq 0$

- Dies wird durch ein empirisches abstoßendes Potential

$$V \propto \frac{1}{R^{12}} \tag{108}$$

beschrieben

• Das Gesamtpotential hat damit die Form

$$V_{LJ} = \epsilon \left[\left(\frac{\sigma}{R} \right)^{12} - 2 \left(\frac{\sigma}{R} \right)^{6} \right]$$
(109)

- ϵ Potentialtiefe
- σ Gleichgewichtsabstand
- V_{LJ} ist als Lennard-Jones-Potential bekannt



- Die Parameter ϵ und σ werden empirisch aus dem Experiment bestimmt
- Van-der-Waals Cluster sind typisch Isolatoren mit hoher Kompressibilität

• Typische Parameter für Dimere

| Dimer | ϵ (meV) | σ (nm) | E _B /Atom (eV) |
|-----------------|------------------|---------------|---------------------------|
| Ne ₂ | 3 | 0.28 | 0.02 |
| Ar ₂ | 13 | 0.38 | 0.08 |
| Kr ₂ | 17 | 0.40 | 0.12 |
| Xe ₂ | 24 | 0.44 | 0.17 |
| Cd_2 | 90 | | |
| Hg ₂ | 70 | 0.35 | |

 Die Gesamtbindungsenergie eines Clusters ergibt sich dann als Summe über die Paarenergien

$$E_B = \frac{1}{2} \epsilon \sum_{i,j=1}^{N} \left[\left(\frac{\sigma}{R_{ij}} \right)^{12} - 2 \left(\frac{\sigma}{R_{ij}} \right)^6 \right]$$
(110)

• Die Bindungsenergie ist viel kleiner als die Ionisationsenergie

- Das Lennard-Jones Potential ist nur eine grobe N\u00e4herung
- Der 1/R⁶ Term beschreibt das Verhalten f
 ür große R recht gut, der 1/R¹² Term ist i.A. jedoch zu steil
- Häufig ist das Morse-Potential eine bessere Näherung

$$V_{MP} = D\left(1 - e^{a(R-R_0)}\right)^2$$
 (111)

Struktur von Van der Waals Clustern

 Die Gleichgewichtsstruktur eines Clusters bei T=0K ergibt sich aus dem Minimum der Gleichung

$$E_B = \frac{1}{2} \epsilon \sum_{i,j=1}^{N} \left[\left(\frac{\sigma}{R_{ij}}^{12} \right) - 2 \left(\frac{\sigma}{R_{ij}}^{6} \right) \right]$$

 Für N ≥ 6 erhält man mehrere Minima, deren Anzahl schnell mit N steigt

| Ν | Anzahl Minima |
|----|---------------|
| 6 | 2 |
| 7 | 4 |
| 9 | 18 |
| 13 | 988 |

 Es gibt also sehr viele isomere Strukturen, die fast alle metastabil sind

- Wie sieht nun die Struktur von Van-der-Waals Clustern aus ?
 - Kleine Cluster (bis N = 7)

Regel von Friedel: Für eine gegebene Clustergröße N hat die jenige die größte Bindungsenergie, für die die Zahl der Nächste-Nachbar-Bindungen maximal ist

- n=3 Trimer: Gleichseitiges Dreieck
- n=4 Tetramer: Tetraeder
- n=5 Pentamer: Trigonale Bipyramide
- n=6 Hexamer: Oktaeder
- n=7 Heptamer: Pentagonale Bipyramide



- Größere Cluster (N > 7)
- Beispiel eines N = 13 Clusters
 Hier sind zunächst zwei Strukturen denkbar
 - Kubooktaeder (fcc oder hcp wie im Festkörper)
 - Ikosaeder
- Welche Struktur ist stabiler ?

Regel von Friedel:

- Kubooktaeder
 - Das innere Atome hat 12 n\u00e4chste Nachbarn
 - Ein Oberflächenatom hat eine Bindung zu vier weiteren Oberflächenatomen und dem inneren Atom

$$\frac{1}{2} \cdot (12 \times 5 + 1 \times 12) = 36$$

Ikosaeder

- Das innere Atome hat 12 n\u00e4chste Nachbarn
- Jedes Oberflächenatom hat eine Bindung zu fünf weiteren Oberflächenatomen und dem inneren Atom

$$\frac{1}{2} \cdot (12 \times 6 + 1 \times 12) = 42$$

Der Ikosaeder hat also mehr nächste Nachbarbindungen und sollte somit die stabilere Struktur sein. Richtig ?

Schalenstruktur

- Größere Cluster können durch eine Schalenbildung entstehen
- in der k-ten Schale befinden sich

$$10k^2 + 2$$

Atome.

• Bei welchen Zahlen ergeben sich abgeschlossene Schale K?

$$N^{*}(K) = 1 + \sum_{k=1}^{K} (10k^{2} + 2) = 1 + 2K + 10 \cdot \frac{K(K+1)(2K+1)}{6}$$
$$= \frac{10}{3}K^{3} + 5K^{2} + \frac{11}{3}K + 1$$

• Einsetzen von K = 1 - 7:

13, 55, 147, 309, 561, 923, 1415

• Wie wirkt sich dieses Verhalten aus ?

• Flugzeitmassenspektren von Xe_n-Cluster



Massenspektren

- Die abgeschlossenen Schalen sind besonders stabil
- Magische Zahlen
- Kubooktaeder besitzen genau die gleichen magischen Zahlen





- Ikosaeder: Alle Oberflächen sind identische, dichtgepackte Oberflächen
- Kubooktaeder: Dichte gepackte (111) und offenere (100)
 Oberflächen

Beispiel: Wachstum von Ca_n Clustern – Differenzspektrum



 Feinstruktur in den Massenspektren ist vereinbar mit einem Wachstum auf Ikosaederoberflächen



- Ikosaeder haben eine fünfzählige Symmetrie
- Im Festkörper liegen fcc (hcp) Strukturen vor, da eine fünfzählige Symmetrie nicht translationsinvariant ist
- Größere Strukturen können nur aufgebaut werden, wenn Verzerrungen in das Material eingebaut werden
- Für größere Cluster sinkt der Oberflächenanteil relativ zum Volumen und es gibt einen strukturellen Übergang von fünfzähliger Symmetrie hin zu fcc-Strukturen







- Frank-Condon-Prinzip: Ionisation der Cluster erzeugt einen hochangeregten Zustand
- Angeregte System gehen durch Abdampfen von Monomeren in einen besonders stabilen Zustand über

Strukturbestimmung

- Die Struktur der Cluster kann über Elektronenbeugung bestimmt werden
- Beugungssignal ergibt sich aus

$$\left|F(k_{x},k_{y},k_{z})\right| = \left|\sum_{x=0}^{l-1}\sum_{x=0}^{m-1}\sum_{x=0}^{n-1}\rho(x,y,z)\exp\left[i2\pi\left(\frac{k_{x}x}{l} + \frac{k_{y}y}{m} + \frac{k_{z}z}{n}\right)\right]\right|$$
(112)

- Gemessen wird eine Projektion des 3D Beugungsbildes
- $\rho(x, y, z)$: Fouriertransformation von $F(k_x, k_y, k_z)$
- Experimente waren bisher nur an grob massenselektierten Clustern möglich
- Größe $\langle N \rangle = N \pm \Delta N$ mit $\Delta N \approx \sqrt{N}$
- Elektronenquellen
 - Externe Quelle: "Klassische" Elektronenbeugung
 - Interne Quelle: EXAFS

EXAFS

- EXAFS Extended X-ray Absorption Fine Structure
- Ionisation eines tiefliegenden, lokalisierten Rumpfelektrons (z.B. 1s)
- Auslaufende Elektronenwelle $\hbar k = \sqrt{2mE_{kin}}$ wird an den umliegenden Atomrümpfen gestreut
- Abhängig von der Wellenlänge und der Wegdifferenz ergibt sich konstruktive oder destruktive Interferenz
- Interferenz führt zu
 Oszillationen des
 Wirkungsquerschnitts
- Fouriertransformation der EXAFS-Spektren liefert Aussagen über die nächste Nachbarabstände und somit über die Struktur der Cluster



EXAFS von Ar_n-Clustern



EXAFS – Experiment



EXAFS – Theorie fcc



EXAFS – Theorie Ikosaeder





- Man kann auch Elektronenbeugung direkt an massenselektierten Clustern durchführen
- Kugelsymmetrische Ladungsverteilung (der Atome):

$$e^{iec{k}\cdotec{r}}
ightarrow rac{\sin kr}{kr}$$

Intensität elastisch gestreuter Elektronen ist gegeben durch

$$I_{elastisch} = \sum_{i} I_{atom}(s) + \sum_{i,j} I_{cluster}(s)$$
(113)
$$\propto \sum_{i} |f_i(s)|^2 + \sum_{i,j} f_i(s) \cdot f_j^*(s) \frac{\sin(s \cdot r_{ij})}{s \cdot r_{ij}} \cdot e^{-v_{ij}^2 s^2/2}$$

 f_{ij} Atomare Streufaktoren, r_{ij} Atomarer Abstand, v_{ij} Mittlere Vibrationsamplituden





TIED Trapped Ion Electron Diffraction

Clusterphysik



• Vergleich mit der Theorie liefert die geometrische Struktur

Theorie

- Berechnung vieler geometrischer Strukturen mittels DFT oder HF
- Berechnung des Beugungsbilder nach Gleichung 113
- Vergleich des gemessenen und berechneten Beugungsbildes



D. Schooss et al., Phil. Trans. R. Soc. A 368, 1211 (2010)

Clusterphysik

Oberflächenschwingungen von Clustern

- Streuexperiment: Elastische Streuung wird zur Massenselektion von neutralen Clustern genutzt
- Inelastische Streuung: Energieverlust, durch einen Energietransfer
- Energieübertrag konvergiert für große Cluster gegen den Wert von Oberflächenschwingungen von Ar-Festkörpern (Rayleighmoden)
- Im Cluster kann die Schwingung als Atmungsmode der Oberflächenatome interpretiert werden



Dynamik der Cluster

Schmelzen von Clustern

- Was passiert, wenn die Schwingungsenergie und damit die Temperatur der Cluster weiter steigt?
- Lindemann-Kriterium: Schmelzen, wenn die mittlere quadratische Auslenkung der Atome

$$\langle u^2 \rangle^{1/2} \approx 10\%$$
 (114

des nächste Nachbarabstand beträgt

- MD Simulation zeigt ein Schmelzen bei ca. 60 K
- Danach Abdampfen von Atomen



Elektronische Anregungen

- Anregung von Van-der-Waals Clustern ⇒ Elektronische Struktur der Cluster
- Man kann zwischen den folgenden elektronischen Anregungen unterscheiden
 - neutrale Anregung (Photoabsorption) diese führt typisch zu exzitonischen Zuständen, wobei unterschieden wird zwischen
 - Iokalisierten Frenkelexziton und
 - delokalisierten Wannierexziton

Exzitonen.

ionische Anregung (Photoionisation)

Elektronische Anregungen



- Prinzipielle elektronische Struktur von Xe und Kr Festkörpern
- Für die leichteren Edelgase ist die Elektronenaffinität V₀ negativ

Ionisation



- Ionisationsschwellen von Xe und Kr Clustern
- Die Werte des Festkörpers werden bereits bei kleinen Clustern erreicht
- Nur der Abstand zum nächsten Nachbarn ist wichtig für die Bindung

- Exzitonen stellen neutrale Anregungen eines Edelgasclusters dar
- Wasserstoff-ähnliches System, bei dem das angeregte Elektron an das verbleibende Loch gebunden ist
- Frenkel-Exziton
 - Elektron und Loch sind am gleich Gitterplatz lokalisiert
- Wannier-Mott-Exziton
 - Abstand Elektron–Loch r_e ist groß gegen die Gitterkonstante $(r_e \gg a)$



Clusterphysik

Exzitonen – Experimente



- Fluoreszenzstrahlung von Kr_n-Clustern
- Starke Variation der Fluoreszenzstrahlung mit der Clustergröße
- Selbst für $\langle N \rangle = 10^4$ stimmt das Spektrum noch nicht mit dem Festkörper überein



Energie der Exzitonen

$$E_n = E_{gap} - \frac{\mu e^4}{2(4\pi e_0)^2 \epsilon^2 \hbar^2} \cdot \frac{1}{n^2} + \frac{\hbar^2 \cdot K^2}{2(m_e^{eff} + m_{hole}^{eff})}$$
(115)
Bandlücke + Bindungsenergie + Translation

mit

- K Wellenvektor der Schwerpunktsbewegung
- *ϵ* Dielektrizitätskonstante
- μ reduzierte Masse des Exzitons

 m_e^{eff} und m_{hole} sind die effektiven Massen des Elektrons bzw. des Lochs

• Im allgemeinen ist $m_e^{eff} \ll m_{hole}$, da die Kopplung des Lochs an das Gitter stärker ist

Radius eines Exzitons

$$r_n = \frac{h^2 \epsilon \epsilon_0}{\pi \mu e^2} \cdot n^2 = \frac{\epsilon}{\mu} a_0 \cdot n^2$$
(116)

- Für $n \ge 2$ ist meist die Beschreibung durch ein Wannier-Mott Exziton gegeben
- Für n = 1 kommen oft noch Austauschterme hinzu, die die Beschreibung komplizierter machen

| | Ar | Kr | Xe |
|----------------------------------|---------------------------|----------------------------|---------------------------|
| me ^{eff} | 0.48 <i>m_e</i> | 0.42 <i>m</i> _e | 0.35 <i>m</i> e |
| m ^{eff} _{hole} | 5.3 <i>m</i> e | 2.1 <i>m</i> e | 2.1 <i>m</i> e |
| μ | 0.47 <i>m_e</i> | 0.4 <i>m</i> e | 0.37 <i>m_e</i> |
| Radius $n = 1$ | 0.18 nm | 0.25 nm | 0.32 nm |
| Radius $n = 2$ | 0.72 nm | 1.0 nm | 1.2 nm |
| Radius $n = 3$ | 1.6 nm | 2.3 nm | 2.9 nm |

Exzitonen in Mischclustern



Clusterphysik

- Fluoreszenzstrahlung von Xe Atomen, die sich in/an einem Ar Cluster befinden
- Fluoreszenzstrahlung von unterschiedlichen Positionen des Xe-Atoms kann unterschieden werden