# Werkstoffe der Mikrosystemtechnik

Vorlesung 6. Semester - Mechatronik

Sven Richter (mail at svenrichter.de)

8.04.2005 - 6.05.2005

## Inhaltsverzeichnis

1	Physikalische Grundlagen									
	1.1	Bindungen								
		1.1.1	Atombindung - kovalente Bindung	3						
		1.1.2	Ionenbindung	4						
		1.1.3	Metallbindung	4						
		1.1.4	Van-der-Waals-Bindung	4						
	1.2	xalische Hochreinigung	6							
		1.2.1	Allgemein	6						
		1.2.2	Segregation	6						
	1.3	Überg	ang in den festen Zustand	9						
		1.3.1	Allgemein	9						
		1.3.2	Keimbildung	9						
		1.3.3	Keimwachstum	10						
	1.4	Verfahren zur Herstellung von Einkristallen								
		1.4.1	BRIDGEMAN-Verfahren	12						
		1.4.2	CZOCHRALSKI-Verfahren	12						
		1.4.3	ZONENSCHMELZEN	12						
	1.5	Glaszı	ıstand	13						
<b>2</b>	Geg	genübe	rstellung Leiter - Halbleiter - Isolator - optoelek-							
	tror	tronischer Werkstoff 1								
	2.1	Allgen	nein	15						
	2.2	Bände	ermodell	15						
	2.3	Leiterwerkstoffe								
	2.4 Halbleiter-Werkstoffe									
	2.5	Isolati	onswerkstoffe	21						
	2.0	1001001		• • •						

#### Physikalische Grundlagen 1

#### 1.1Bindungen



Abbildung 1: Abstand Kraft Abhängigkeit

Ab einem bestimmten Punkt  $\rightarrow$  wenn 2 Teilchen in direkte Nähe gebracht werden ist der Abstand so das die abstoßenden und anziehenden Kräfte im Gleichgewicht sind.

- Ionenbindungen
  Metallbindungen
- •
- Van-der-Waals-Bindungen Wasserstoff-Brücken-Bindung •

#### 1.1.1Atombindung - kovalente Bindung

Grundlage ist die Überlappung von Elektronenorbitalen  $\rightarrow$  die Elektronen gehören zu beiden Atomen.

**Beispiel:**  $0_2 \rightarrow je 6$  Valenzelektronen,  $2e^-$  gemeinsam genutzt (Edelgass ähnliche Konfiguration)



#### **Eigenschaften:**

mechanisch hart und spröde (die Winkel müssen erhalten bleiben)

elektrisch nicht leitend (Isolatoren bis Halbleiter)

optisch wellenlängenabhängige Absorption bzw. Transmission

C-C-Bindung: 347  $\frac{kJ}{mol}$  Si-Si-Bindung: 176  $\frac{kJ}{mol}$ 



Abbildung 2: Potentialtöpfe

#### 1.1.2 Ionenbindung

Resultiert nicht aus gemeinsamer Nutzung  $\rightarrow$  ein Atom wird ein positiv geladenes ION und eines ein negativ geladenes ION. Dadurch entsteht eine elektrostatische Anziehung.

Austausch von  $e^- \rightarrow A^+ + B^-$ 

#### **Eigenschaften:**

mechanisch hart und spröde

elektrisch Isolatoren (Ionenleitung ist unter Umständen möglich)

optisch eher transparent

N-Cl: 410  $\frac{kJ}{mol}$ 

#### 1.1.3 Metallbindung

Valen<br/>z $e^-$ werden Festkörper zur gemeinsamen "Nutzung" abgegeben <br/>  $\rightarrow$  F: elektrost.  $e^-\text{-}{\rm Gas}$  und pos. Atomrümpfe

#### **Eigenschaften:**

mechanisch gut verformbar

elektrisch sehr gut leitend (Abbildung 3)

optisch Licht wird absorbiert bzw. reflektiert

Li-Li: 111  $\frac{kJ}{mol}$ 

#### 1.1.4 Van-der-Waals-Bindung

Durch bilden von Dipolen bilden sich Wechselwirkungen welche Bindungen aufbauen können.

Dipolwechselwirkungen = Van-der-Waals-Bindungen  $\leq 25 \frac{kJ}{mol}$ 



Abbildung 3: Bindungsenergie in Abhängigkeit abgegebener  $e^-$ 

**Beispiel - Wasserstoff** Das Elektron des Wasserstoff-Atoms wir von einem Bindungspartner aufgenommen. Ein Proton bildet den Gegenpol.



Abbildung 4: Oberfläche

### Oberfläche (Abbildung 4) ist

- sehr reaktiv (Bsp. Oxidbildung bei Metallarten)
- ↑ Oberflächendiffusion (da Pottentialmulden flacher)
- durch ungesättigte Bindungen entstehen Oberflächenspannungen

#### 1.2Physikalische Hochreinigung

#### 1.2.1Allgemein

Warum hochrein?  $\rightarrow$  Verboten Zone für  $e^-$ 

 $\rightarrow$  mind. Potential für Valenz - Leitungsband Sprung

 $\rightarrow$  Fremdstoffe verändern die Bandstruktur  $\rightarrow$  vllt. ungewünscht

Generatios-Rekombinationsrate: Si bei Raumtemp 1.5  $10^{10} cm^{-3} \left(\frac{Ladungsträger}{cm^3}\right)$ 

 $(\rightarrow$  Grund für Nichteinsetzbarkeit von Si in Motorgegend  $\rightarrow$  ab  $150^{\circ}C$ Rekombinations-Rate  $\uparrow\uparrow\uparrow$ )

 $\rightarrow$  Si 5 \* 10<sup>22</sup> Atome \*  $cm^{-3}$ 



chem. Reinheit  $\rho_0$ -

Abbildung 5: Leitfähigkeit

 $\rightarrow$  SN - Reinheit  $\rightarrow$  99.998 ... 1 ( $\rightarrow$  techn. Mat. meist nur 2N)

 $\rightarrow$  Reinheitsanforderung für Bond-Drähte  $\rightarrow$  Unreinheiten können Halbleiter-Eigenschaften zerstören (HL-Killer: Schwermetalle, Bsp.: Blei und Gold)

 $\rightarrow$  Vorprozess (Bsp.: phys. Reinheit)  $\rightarrow$  chem. Reinigung  $\rightarrow$  Destillation  $\rightarrow$  Verdampfen  $\rightarrow$  Kühltürme  $f(Temp/H\ddot{o}he) \rightarrow$  Fraktionieren

#### Segregation 1.2.2

**Voraussetzung:**  $\sim 99,9\% ige$  Reinheit

**Betrachtung:** ganz linke Seite im Zustandsdiagramm (vereinfacht)

$$k = \frac{x^S}{x^L} < 1$$

- Verteilungskoeffizient k

 $rac{x^S}{z^L} <$ - müssen zu einer Temperatur gehören

- Reinigung der festen Bestandteile





Abbildung 6: Zustandsdiagramm m% Silicon

Abbildung 7: T-A-Diagramm

- Nachbaratome eines Stoffes lassen sich meist schlecht herausdestillieren
- Nachbaratome werden beim Segregieren auch schlecht gefiltert (aber die Halbleiter-Killer bei Si werden gefiltert → positiv)

#### Normalerstarrung (Abbildung 8)

- keine Diffusion durch Phasengrenze
- ständig Durchmischung/Diffusion der flüssigen Phase
- Konvektion in L

Konvektion Bewegung von vielen Teilchen

Diffusion Bewegung eines Teilchens unabhängig vom Rest



Abbildung 8: Normalerstarrung

Abbildung 9: Zonenschmelzen

**Zonenschmelzen (Abbildung 9)**  $\rightarrow$  Verunreinigen werden weggeschnitten und nochmal eingeschmolzen  $X^S = X^O(1 - (1 - k)e^{-\frac{kx}{e}})$ 

- n-mal Zonenschmelzen durchführen
- Verunreinigungen sammeln sich auf einer Seite

techn. Prozess findet unter Schutzgass oder Vakuum statt.

 $\label{eq:selectives} \begin{array}{ll} \textbf{selektives Abdampfen} & \rightarrow \mbox{Verdampfungstemp.} \mbox{ ist stark vom Umgebungsdruck abhängig.} \end{array}$ 

 $T_{Verdampfung} \leq T_{Schmelz} (A) \rightarrow \text{dampfen aus Schmelze aus } T_{Verdampfung}(P)$ 

### 1.3 Übergang in den festen Zustand

### 1.3.1 Allgemein



Abbildung 10: Agregatzustände

Abbildung 11: Enthalpie

**Entalpie - h** Beschreibungsform der Energie bei konst. Druck GIBBSsche Freie Enthalpie G

$$G = H - TS \tag{1}$$

Entropie - S Grad der inneren Unordnung

$$dG = -SdT + Vdp \tag{2}$$

#### 1.3.2 Keimbildung

- bei der Keimbildung wird Energie frei
- Keimbildung bringt eine Oberflächenbildung
  - Grenzbildung  $\leftarrow$  braucht Energie
  - Wechselspiel zwischen Energie frei werden und -aufnehmen

$$\Delta G = \overbrace{\Delta G_{Vol}}^{Volumenbild} + \overbrace{\Delta G_{GF}}^{Grenzflächenbild} \frac{d(\Delta G)}{dr} \neq 0$$
(3)

$$\Delta G = -\underbrace{\frac{4}{3}\pi r^3}_{*^1} \underbrace{\Delta g_v}_{*^2} + \underbrace{4\pi r^2}_{*^3} \underbrace{Y_{Hl}}_{*^4} \tag{4}$$

- \*<sup>1</sup> Kugelvolumen
- $*^2$  spez. Volumenbildenthalpie
- \*<sup>3</sup> Kugeloberfläche
- $*^4$  Oberlflächenspannung

Gleichung 3 + Gleichung 4

kritischer Keimradius: 
$$r_k = \frac{2Y_{Hl.}}{\Delta q_V}$$

$$\Delta g_V = \overbrace{\frac{\Delta H_{Schmelz}}{T_{Schmelz}}}^{*^1} \underbrace{\Delta T}_{*^2}$$

\*<sup>1</sup> spez. Entropie der Schmelze

\*<sup>2</sup> Unterkühlung

- $\rightarrow$  Abkühlungsgeschwindigkeit bedingt Gefügeaufbau
- feinkristallines Gefüge (schnell Abkühlen)
- große grobkristalline Gefügelangzeitige Abkühlung

$r_k$ in $nm$	Al	Cu	Su (Zinn)					
Element	1,11	1,06	$1,\!36$					



 $\rightarrow$ Durchmesser in der Größenordnung von ca. 10 Atomen

#### 1.3.3 Keimwachstum



Abbildung 12: Keimwachstum



Abbildung 13: Keimbildung

Abbildung 12: größter Energie-Gewinn  $1 \rightarrow 2 \rightarrow 3$  $\rightarrow$  stufenförmiges Wachstum ( $\rightarrow$  je nach Energetisch günstigen Standpunktwerden werden Plätze  $1 \rightarrow 3$  besetzt) Die heterogene Keimbildung ist leichter zu realisieren als die homogene Keimbildung. Mit Hilfe des Diagramms (Abbildung 13) kann je nach Einsatzzweck die Schichtmorphologie eingestellt werden.

- $\bullet\,$ schnelles Wachstum $\rightarrow$ grobes Gefüge
- $\bullet\,$ langsames Wachstum $\rightarrow\,$ sehr feines Gefüge

#### 1.4 Verfahren zur Herstellung von Einkristallen

#### 1.4.1 BRIDGEMAN-Verfahren

entspricht der Normalerstarrung + Einkristall-Start durch Anschneiden eines Keimes oder "dünnes Ende"

Nachteile: Schmelze im Tiegel  $\rightarrow$  Verunreinigungen + Strukturfehler

#### Vorteile:

- Kostengünstig
- schnell
- kein großer Aufwand

#### 1.4.2 CZOCHRALSKI-Verfahren

- noch keine tiegelfreies Verfahren
- Schmelze im Tiegel  $\rightarrow$  Verun<br/>reinigungen aber Kristall wächst frei $\rightarrow$ Versetzungsdichte<br/>  $\downarrow$

**Impfkristall** Einkristall von dem die Orientierung bekannt ist (Orientierung zum Beispiel über Röntgenmethoden bestimmen)

#### Vorgehen:

- im Tiegel Schmelze herstellen
- Impfkristall in Schmelze (Nanometer)
- am Impfkristall nach oben ziehen (dabei drehen)
- die Geschwindigkeit des Ziehens bestimmt den Durchmesser

#### 1.4.3 ZONENSCHMELZEN

- der Kristall wächst v"ollig frei "tiegelfrei" (siehe Hochreinigung in Kapitel 1.2)
- der Kristall wird in einem begrenzten Bereich geschmolzen (Oberflächenspannung hält das zusammen)
- nahezu perfekter Kristall

**VERNEUILE - für hochschmelzende Materialien:** Pulver auf Einkristalle + Knallgas-Flamme **Flüssigphasenepitaxie** Abscheidung aus Lösung. Das aufwachsende Kristallgitter muss sich an der vorhandenen Unterlage orientieren, Funktioniert nur für dünne Schichten. Für unterschiedliche Materialien (Bsp: Piezo-Werkstoffe,)



Abbildung 14: Schichtstruktur

#### Nanokristalline bis amorphe Schichtstruktur

- gut strukturierbar (Bild 14) (bei feineren Körnern leichter zu teilen)
- besondere Diffusions-Eigenschaften (Amorphe Schichten sehr gut als Diffusionsbarriere geeignet)
- besondere mechanische Eigenschaften
- schlechtere elektr. Leitfähigkeit (Abwägen)

#### 1.5 Glaszustand



Abbildung 15: Temp.-Enthalpie

- H Enthalpie
- $T_S$  Schmelztemperatur
- $T_G$  Glastemperatur



Abbildung 16: Temp.-Eigenschaft

**Problem:** der feste Zustand ist energetisch günstiger für den Werkstoff. (Meisten Werkstoffe fallen sehr leicht aus dem Glaszustand)

# 2 Gegenüberstellung Leiter - Halbleiter - Isolator - optoelektronischer Werkstoff

### 2.1 Allgemein

Willkürliche Einteilung vom elektrotechnischem Standpunkt aus.

### 2.2 Bändermodell

Wenn Platz besetzt (also Energieniveau) muss das Elektron woanders hin (PAULI) da 2 Elektronen nicht das gleiche Energieniveau haben dürfen  $\rightarrow$  daher entstehen mehrere Bänder.

$$e^{-} \rightarrow eineWelle\lambda = \frac{h}{p} = \frac{h}{\sqrt{2mE} \ \vec{k}} = \frac{\vec{p}}{\vec{h}}$$
$$|k| = \frac{2\pi}{\lambda}$$
$$W_{kin} = \frac{m}{2}v^{2}, \ p = m * v = \vec{h} * k$$
$$W_{kin} = \frac{p^{2}}{2m} = \frac{\vec{h}^{2}k^{2}}{2m}$$

Abbildung 17:  $W_{kin}$ -Temperatur Diagramm

Schrödinger-Gl.

$$\left[\frac{\bar{h}^2}{2m}\left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2}\right) + W_p(\vec{r})\right]\Psi(r) = W_n\Psi(\vec{r})$$

 $W_p(\vec{r}) \rightarrow \text{period. Gitterpotential} \rightarrow \text{Unstetigkeiten } k = n \frac{\Pi}{n}$ 

#### $\mathbf{Si}$

- es muss zusätzlich Photon anregen .. verliert Energie kann gap besetzen
- direkte Weg zum besetzen in anderer Raumrichtung
- direkter Halbleiter



Abbildung 18: Silizium



Abbildung 19: Galium-Arsenid

### GaAs

 $\bullet\,$  indirekter Halbleiter

 $\rightarrow \! {\rm wichtig}$  für optoelektrische Bauelemente

#### 2.3 Leiterwerkstoffe

Das Bändermodell hat keine "verbotenen" Bereiche, bis  $E_F$  (Fermi-Energie) alle Zustände besetzt

**T-Abhängigkeit der Leitfähigkeit** FERMI-DIRAC-Statistik gilt für alle Teilchen die einen Spin haben (Fermionen)

$$W(E) = \frac{1}{1 + e^{\frac{E - E_F}{kT}}}$$





Abbildung 20: E-W Diagramm

Abbildung 21: Leitfähigkeit Temperatur

Die Energie weicht nicht so stark von der Kastenfunktion ab wie in Abbildung **??** dargestellt.



Abbildung 22: spezifischer Wiederstand

Warum nimmt der spezifische Wiederstand von Leitern mit steigender Temperatur zu (Abbildung 22)? Ursache: thermische Schwingung der Gitteratome

**Supraleiter** zwei Elektronen mit unterschiedlichem Spin treten miteinander in Beziehung .. sind sehr nah. Temp. ist sehr gering .. das Elektronenpaar bewegt sich ohne Störung durchs Gitter

$$\rho = \rho_0 + \rho(T)$$

$ \rho(T) - \text{bei klein } T \sim T^S $							
$\rho_0$ - chem	ipnys. Grundschwingung						
Material	spez el. Wiederstand in $10^{-8}\Omega m$	$T_k$ in $10^{-3}k^{-1}$					
Ag	1,5	$_{3,8}$					
Cu	1,7	$_{3,9}$					
Al	2,5	$_{3,9}$					
$\operatorname{Ar}(\operatorname{Gold})$	2,1	$^{3,4}$					
W (Wolfram)	$5,\!0$	$^{4,5}$					
Fe	9,0	$4,\!5$					
	1 do						
$T_k = \frac{1}{\rho} \frac{d\rho}{dT}$							

Tabelle 2: Beispiele für Leitfähigkeiten

#### Aluminium:

- Leiterbahn auf Si (<br/>  $\leftarrow$  endliche Mischbarkeit Al-Si)  $\rightarrow$  Diffusion aber Al<br/>Si1 (1 Gewichtsprozent Si)  $\rightarrow$  Korngrenzenausscheidung<br/>en  $\rightarrow$  Si kann nicht mehr eindiffundieren
- Bonddrähte (Schweißdrähte) der Aluminium<br/>draht ist zu weich, kann Temperaturschwankungen nicht gut verkraften <br/>  $\rightarrow$  AlSi1 verwenden (Abbildung 23)

Abbildung 23: Bonddrähte

Abbildung 24: Inselwachstum

#### Gold:

• Bonddrähte: eingelagert Be (Berilium)

**Dünne Schichten**  $\rightarrow$  **PVD**, **CVD** bei wenigen Teilchen ist das Problem der Inselwachstum (Abbildung 24), die dann erst später Zusammenwachsen.  $\rightarrow$  Elektronen hopping

#### 2.4 Halbleiter-Werkstoffe

- Fermi-Energie liegt in einem verbotenen Bereich
- haben unbesetzbare Energien (für Elektronen des Halbleiter)
- Breite des unbesetzten Gebietes überwindbar

$$f_{AB} = \frac{1}{e^{\frac{E-\mu}{kT}}} \tag{5}$$

Gleichung 5 ist die MAXWELL-BOLTZMNN-St.

- $\mu$  chemisches Potential, Arbeit die notwendig ist die Teilchenzahl zu vergrö:sern  $\mu_2 = \frac{\partial U}{\partial n_i} = \frac{\partial H}{\partial n_i}$
- $\rightarrow$  molekulare Teilchen (z.B. Elektronen)
- $\rightarrow~{\rm FERMI}{-}{\rm DIRAC}{-}{\rm Statistik}$



Abbildung 25: TODO

Abbildung 26: TODO

$$f(E,T) = \frac{1}{e^{\frac{E-\mu}{kT}} + 1}$$

- $\mu = E_F$ Fermie Energie  $\approx$  chemische Potential der Elektronen
- bei Halbleitern verändert die Dotierung die Fermi Energie (Dotierung mit Löchern  $F_E \downarrow$ )
- 2 unterschiedliche Materialien (Abbildung 27) .. es müss das chemische Potential (die Fermi Energie) ausgeglichen werden

#### typische Halbleiter Eigenschaften

Gap siehe Tabelle 3

- **Eigenleitung** idealer Halbleiter (therm, elektrisch), intrinsische (intrinsic) Generation von Ladungsträgern
- **Störstellenleitung** dotieren mit Überschuss oder Ladungsträgermangel  $\rightarrow$  Leitung durch Dotierungs-Ladungsträger



Abbildung 27: Ausgleich des Fermi-Potentials bei 2 unterschiedlichen Materialien

IV	V	VI
C - 5.2	P -1,5	S - 2,6
S - 1,1	Ag - 1,2	Se - 1,6
Ge - 1,67	Sb - $0,1$	Te - 0,4

Tabelle 3: Gapbreite in Elektronenvolt

Unterscheidung zwischen Rekombinations-Zentren und Trab-Zentren sind beides Kristallefekte die durch chemische Verunreinigungen zustande kommen.

**Rekombinations-Zentren** liegen über Fermi Energie fangen Elektronen weg  $\rightarrow$  Signal wird schwacher

**Trab-Zentren** sitzen etwas höer als Rekombinationszentren .. Elektronen fallen rein und werden irgendwann wieder frei gelassen  $\rightarrow$  Rauschen

**Grenzflächenzustände (Abbildung 28)** an Grenze zwischen Halbleiter und Isolator  $\rightarrow$  chemische und strukturelle Störungen an Grenze des Halbleiters ungesättigte Bindungen  $\rightarrow$  elektr. aktiv

Abbildung 28: Grenze zwischen Halbleiter und Isolator

### 2.5 Isolationswerkstoffe

- Bandlücke ist durch thermische Generation nicht überwindbar
- ionisch-kovalent gebunden keine freien Ladungsträger

**Polarisationsmechanismus**  $\epsilon_r \rightarrow C = \epsilon_0 \epsilon_r \frac{A}{d}$ 

- Speicherung  $\rightarrow \epsilon_r \uparrow$
- Isolation  $\rightarrow \epsilon_r \downarrow$

$$\vec{P} = \underbrace{\mathcal{X}}_{\mathcal{X}=\epsilon_r-1} \epsilon_0 * \vec{E} \qquad \vec{D} = \epsilon_0 \vec{E} + \vec{P}$$