148. Der heterogene Isotopenaustausch

I. Der Austausch an Fe₃O₄ mit ⁵⁹Fe

von K. Egger¹)

(13. IV. 63)

I. Einleitung

Der heterogene Isotopenaustausch zwischen einer Lösung und einem Festkörper, die dasselbe Metall-Ion enthalten, wurde für geeignete anorganische Festkörper zum Studium der Metallionendiffusion bei Temperaturen von 0–100° C beigezogen. Die Selbstdiffusion von Metall-Ionen in Oxiden wurde wegen der kleinen Diffusionskoeffizienten vor allen Dingen bei höheren Temperaturen an gesinterten Presskörpern verfolgt²).

LINDNER bestimmte die Metallionendiffusion in Oxiden und Silikaten, so u. a. von Fe in α -Fe₂O₃ und ZnFe₂O₄ bei 750-1300°C.

HIMMEL, MEHL & BIRCHENALL untersuchten die Selbstdiffusion von Eisen in künstlichem Fe₃O₄ bei Temperaturen von 700–1300°C und geben für dieses Temperaturgebiet an: $D_{\text{Fe}_3O_4} = (5,2) \exp(-55000/RT) \text{ cm}^2/\text{s}.$

SCHMALZRIED misst die Selbstdiffusion von Eisen in Fe_3O_4 im Zusammenhang mit der Elektronenverteilung in Fe_3O_4 als Funktion des Sauerstoffdruckes bei 1115°C und erhält Werte von 10^{-8} bis 10^{-10} .

In vielen Fällen interessiert nun der Mechanismus einer Festkörperreaktion vor allen Dingen bei Temperaturen bis 200°C. Zur Klärung solcher Probleme kann die Methode des heterogenen Isotopenaustausches u. U. weiterhelfen. Solche Messungen wurden u. a. bereits von WYTTENBACH³) für die Selbstdiffusion von Co und Ni, von HAISSINSKY & COTTIN⁴) für Hg in HgS bei 20°C und von PESCHANSKY⁵) für Ag in AgS bei 60°C vorgenommen.

Die Frage nach Geschwindigkeit und Mechanismus des Stofftransportes in Eisenoxiden bei Temperaturen bis 100° C ergab sich aus den Ergebnissen einer Reihe von Untersuchungen über das Verhalten von Eisenoxiden und -hydroxiden⁶)⁷).

Die Grösse der Selbstdiffusion des Eisens im Fe_3O_4 -Gitter im Temperaturbereich bis etwa 200°C ist zudem im Anschluss an ausgedehnte Untersuchungen über das Verhalten von Fe_3O_4 während der Oxydation in O_2 oder Luft?) von speziellem Interesse.

¹⁾ Zur Zeit Stanford Research Institute, Menlo Park, Calif., USA.

²) R. LINDNER, Arkiv Kemi 4, 381 (1952); J. chem. Physics 23, 410 (1955); L. HIMMEL, R. F. MEHL & C. E. BIRCHENALL, J. of Metals 5, Trans. Amer. Inst. Metal Eng. 1953, 827; H. SCHMALZRIED, Z. physikal. Chem. [Neue Folge] 31, 184 (1962); R. SUN, J. chem. Physics 28, 290 (1958).

³) A. WYTTENBACH, Helv. 45, 463 (1962); W. FEITKNECHT, A. WYTTENBACH & W. BUSER, Proceedings Fourth Internat. Symposium Reactivity Solids, Amsterdam 1960.

⁴⁾ M. HAISSINSKY & M. COTTIN, J. Phys. Rad. 11, 611 (1950).

⁵) D. PESCHANSKY, J. Chim. physique 47, 933 (1950).

⁶) W. FEITKNECHT, Z. Elektrochem. 63, 34 (1959).

⁷⁾ K. EGGER & W. FEITKNECHT, Helv. 45, 2042 (1962); K. EGGER, Schweiz. mineral.-petrogr. Mitt. 43, Heft 2 (1963).

Die kubische Inversspinellstruktur des Fe_3O_4 mit einem in allen 3 Raumrichtungen gleichartigen und gleichmässigen Gitterbau scheint zudem für Austauschversuche speziell geeignet zu sein, da der Selbstdiffusionskoeffizient richtungsunabhängig wird.

II. Struktur von Fe₃O₄

 $\operatorname{Fe_3O_4}$ hat eine Inversspinellstruktur mit einer kubisch dichtesten Sauerstoffpackung⁸). Die Elementarzelle enthält 32 O-Atome sowie 64 tetraedrische (A) und 32 oktaedrische (B) Lücken, in denen die 24 Fe-Atome des $\operatorname{Fe_3O_4}$ so verteilt sind, dass 8 Fe³⁺ auf die A-Positionen und je 8 Fe³⁺ und 8 Fe²⁺ auf die B-Positionen entfallen. Somit sind die A-Lagen nur zu $\frac{1}{8}$, die B-Lagen zu $\frac{1}{2}$ besetzt. Die Kantenlänge der Elementarzelle beträgt nach BERNAL *et al.* a = 8,3963 Å (18°C).

SCHMALZRIED²) gibt für die Packungsdichten des Sauerstoffionen-Teilgitters (gemessen an Fe₃O₄ aus α -Fe₂O₃ bei 1100° C) einen Wert für den Sauerstoffparameter von n = 0,380 \pm 0,001 an, bei 0,375 für die dichtest mögliche Packung.

III. Theoretische Betrachtungen

Mit den theoretischen Problemen und der rechnerischen Auswertung der Messdaten aus heterogenen Isotopenaustauschversuchen befassten sich vor allem BERTHIER⁹) und ZIMENS¹⁰).

A. Voraussetzungen für die mathematische Auswertung der Messresultate. – 1. Festkörper sowie Austauschlösungen müssen über den gesamten Versuchsbereich beständig sein. Mit Ausnahme der Austauschreaktion sollen keinerlei chemische oder physikalische Wechselwirkungen zwischen Festkörper und Lösung auftreten.

2. Zu Beginn des Versuches befindet sich die gesamte Aktivität in einer Phase, in unserem Falle im Festkörper, wobei sie über alle Gitterplätze weg gleichmässig verteilt ist.

3. Es muss durch eine energische Durchmischung des Austauschsystems dafür gesorgt werden, dass in jedem Moment die spezifische Aktivität der Lösung an jedem Punkt gleich gross ist.

B. Berechnung des Austauschgrades aus den gemessenen Aktivitäten der Proben. --Unter der Annahme, dass aktive und inaktive Atome gleich rasch ausgetauscht werden, kann die durch mehrfache Probenahmen in bestimmten Zeitabständen verfolgte Änderung des Isotopengehaltes in der flüssigen Phase mit der Zeit zur Berechnung des Austauschgrades wie folgt benutzt werden.

Verwendete Symbole:

M _{s bzw. l, 0 bzw. t bzw.}	$_{\infty}$ = Aktivität des Festkörpers (s) oder der Lösung (l) zur Zeit $t = 0$,
	$t = t \text{ und } t = \infty.$
n., n,	= Anzahl Mole Eisen in der festen, resp. flüssigen Phase.

$1_{s}, 1_{l}$	— 1112a	III MIOI	a maisen m	uer	icsten,	resp.	nussigen
			-				

t = Reaktionszeit

 $M_{\rm tot}$ = totaler Austauschgrad $M_{l,t}/M_{l,\infty}$ mit $0 \le M_{\rm tot} \ge 1$

⁸) W. H. BRAGG, Nature 95, 561 (1915); E. J. VERWEY & P. W. HAAYMAN, Physica 8, 979 (1941); J. chem. Physics 15, 181 (1947); J. D. BERNAL, D. R. DASGUPTA & A. L. MACKAY, Clay Mineral Bull. 21, 15 (1959).

⁹⁾ G. BERTHIER, J. Chim. physique 49, 527 (1952).

¹⁰) K. E. ZIMENS, Arkiv Kemi, Mineralog. Geol. 20A, Nr. 18, 1 (1945).

Zur Zeit $t = \infty$ ist die Aktivität im System gleichmässig auf Festkörper und Lösung verteilt entsprechend dem Mengenverhältnis der Eisenatome in fester und flüssiger Phase.

Für die Gleichgewichtsaktivität in Lösung gilt:

$$M_{l,\infty} = \frac{\mathbf{n}_l}{\mathbf{n}_s + \mathbf{n}_l} \cdot M_{s,o}, \qquad (1)$$

wobei $M_{s,o}$ die Totalaktivität zu Beginn des Versuches (im Festkörper) bedeutet. Für das Austauschgleichgewicht gilt: $M_{l,t} = M_{l,\infty}$.

- D: Diffusionskoeffizient.
- \overline{R} : Durchschnittlicher Radius der Teilchen. Aus Elektronenmikroskopaufnahmen wurde der grösste Durchmesser der Teilchen gemessen. Nach statistischer Auswertung von mindestens 500 Einzelmessungen wurde ein mittlerer Radius für die Planprojektion der Teilchen ermittelt.
- \bar{r} : Die Teilchenform ist meistens oktaedrisch. Für das geometrische Modell als Grundlage der Berechnung von Diffusionskoeffizienten ist der ermittelte Radius \bar{R} nicht geeignet. Es bedeutet nun \bar{r} den durchschnittlichen Radius derjenigen Kugel, die denselben Inhalt aufweist wie ein Oktaeder, dessen Planprojektion auf den Elektronenmikroskopaufnahmen zu einem Teilchenradius \bar{R} führte. Die Berechnung ergibt: $\bar{r} = 0,7879 \cdot \bar{R}$. Bei der Berechnung der Diffusionskoeffizienten mit Hilfe des Kugelmodelles wird \bar{r} verwendet.

Bei der Auswertung der Messdaten muss berücksichtigt werden, dass bei Entnahme mehrerer Lösungsproben durch jede Probenahme der Versuchsablauf teilweise gestört wird, indem die total vorhandene Menge an diffusionsfähigen Eisenionen (n_t) und die Totalaktivität in Lösung zur Zeit $t(M_{l,t})$ verändert werden. n_t kann dadurch konstant gehalten werden, dass nach jeder Probenahme die gleiche Menge inaktiver Lösung wieder zugesetzt wird. Die dem System durch Probenahmen entzogenen Aktivitätsmengen ($\sum a_0$) werden dagegen in der Berechnung des Austauschgrades (M_{tot}) berücksichtigt.

Somit liegt die Störung infolge der Probenahmen nur noch im Aktivitätsverdünnungseffekt der Lösung, was bei maximal 10 Probenahmen zu je 1 ml bei einem Totalvolumen von 100 ml nicht sehr ins Gewicht fällt.

Der Austauschgrad $M_{tot} = M_{l,t}/M_{l,\infty}$ lässt sich nun wie folgt berechnen.

 $M_{l,\infty}$ erhält man aus Gleichung (1) nach Bestimmung der Totalaktivität des Festkörpers zu Beginn des Versuches $(M_{s,0})$. Die Totalaktivität, $M_{l,t}$ der flüssigen Phase kann aus der Zählung der entnommenen 1-ml-Proben (a_i) unter Berücksichtigung des Abklingfaktors des ⁵⁹Fe-Isotopes für die Versuchszeit $t(f_i)$ und unter Zuzählen der dem System bis anhin entzogenen Aktivitätsmengen $(\sum (a_0)_i)$ für die n-te Probenahme berechnet werden:

$$M_{l,t} = 100 a_{t} f_{t} + \sum_{i=1}^{t-n} (a_{0})_{i}$$
$$f_{t} = \frac{a_{0}}{a_{t}} = \exp \frac{0.693 \cdot t}{T}$$

 $T = (\text{Halbwertszeit})^{59}\text{Fe} = 45 \text{ d}, \quad a_0 = \text{Aktivität zur Zeit } t = 0.$

Für jede Probenahme kann auf diese Weise für eine bestimmte Reaktionszeit ein Austauschgrad ermittelt werden.

C. Modellbetrachtung. Unter Annahme eines geschwindigkeitsbestimmenden Diffusionsmechanismus erhält das FICK'sche Gesetz für den Fall, dass sich zu Beginn des Versuches die gesamte Aktivität in einer Phase befindet, für das Kugelmodell nach BERTHIER⁹) die Lösung:

$$\varrho = 2 (3 + \gamma) \sum_{i=1}^{\infty} \frac{e^{-\alpha_i^2 \tau}}{\gamma (\gamma + 3) + \alpha_i^2}$$
(2)
mit $\gamma = 3C$ und $C = \frac{n_s V_s}{n_l V_l} = \frac{n_s}{n_l}.$

 n_l , $n_s =$ totale Zahl der diffusionsfähigen Teilchen in der Volumeneinheit der flüssigen (l) respektive festen (s) Phase.

 V_t , V_s = Volumen der flüssigen, bzw. festen Phase.

 n_i , $n_s =$ Molenzahl der flüssigen, bzw. festen Phase.

Zudem gilt: $\varrho = 1 - \frac{M_t}{M_{\infty}}$, (3)

wobei M_t/M_{∞} dem diffusionsbedingten Austauschgrad M_D entspricht.

$$\tau = \frac{Dt}{r^2} \tag{4}$$

enthält die zweite Messgrösse t, den Diffusionskoeffizienten (in unserem Falle der Selbstdiffusionskoeffizient des Fe im Fe₃O₄) und den Radius der austauschenden Teilchen.

 α_i sind die Lösungen der Gleichung

$$\alpha \cot g \alpha - \left(1 - \frac{\alpha^2}{\gamma}\right) = 0 \quad (\alpha \neq 0) . \tag{5}$$

Der Verlauf dieses Diffusionsprozesses hängt in erster Linie von der geometrischen Form des Festkörpers und der Grösse C ab.

BERTHIER⁹) gibt in einer Tabelle aus der numerischen Auswertung der Gleichung (2) je 22 ρ - τ -Wertepaare für C-Werte von 0-1 in Intervallen von 0,1 an. Ergänzungshalber sei vermerkt, dass CRANK¹¹) die dritte Dezimalstelle der ρ -Werte dieser Tabelle als ungesichert betrachtet.

Mit Hilfe der Gleichungen (2)–(5) lassen sich aus den experimentellen Werten von M_D die zugehörigen Grössen τ und damit (bei Kenntnis der Versuchszeit t) die Diffusionskoeffizienten D ermitteln. Dabei kann man in den Grenzgebieten grosser, bzw. kleiner Werte von τ die umständliche numerische Auswertung durch die Anwendung bequemer graphischer Verfahren umgehen, da in diesen Bereichen die Gleichung (2) durch einfachere Ausdrücke angenähert werden darf:

a) Für genügend grosse τ darf die Reihe (2) nach dem ersten Glied abgebrochen werden und es folgt

$$\varrho_{\tau \ge 0} = 2 \left(\gamma + 3 \right) \left[\frac{e^{-\alpha_i^2 \tau}}{\gamma \left(\gamma + 3 \right) + \alpha_i^2} \right] \tag{6}$$

mit α als kleinster Wurzel von (5).

¹¹) J. CRANK, Mathematics of Diffusion, Clarendon Press, Oxford 1957, p. 60.

Bei der Auftragung von log ρ gegen *t* resultiert im Gültigkeitsbereich von (6) eine Gerade, aus deren Neigung τ entnommen werden kann.

b) Für genügend kleine τ -Werte wird die Funktion (2) durch den parabolischen Ausdruck (7) angenähert:

$$\varrho_{\tau \to 0} = 1 - (\gamma + 3) \left[2 \sqrt{\frac{\tau}{\pi}} - (\gamma + 1) \tau \right]. \tag{7}$$

Löst man diese Gleichung nach $\sqrt{\tau}$ auf, so ergibt sich unter Berücksichtigung von (3):

$$\sqrt[]{ au} = rac{1}{\sqrt[]{\pi} \ (\gamma+1)} \pm \sqrt[]{rac{1}{\pi \ (\gamma+1)^2} - rac{M_D}{(\gamma+3) \ (\gamma+1)}} \, .$$

Setzt man

$$\frac{1}{\sqrt{\pi} (\gamma+1)} = A \text{ und } \sqrt{\frac{1}{\pi (\gamma+1)^2} - \frac{M_D}{(\gamma+3) (\gamma+1)}} = \gamma,$$

so resultiert:

 $\sqrt{\tau} = A \pm y = \frac{\sqrt{D}\sqrt{t}}{r}$

und somit:

$$\pm y = \frac{\sqrt{D}}{r} \sqrt{t} - A .$$
 (8)

Bei der Auftragung von y gegen \sqrt{t} resultiert eine Gerade, deren Steigung bei bekanntem Teilchenradius r ein Mass für den Diffussionskoeffizienten D ist. Der Achsenabschnitt y_0 für t = 0 stimmt mit dem Faktor A überein.

c) Für sehr kleine τ -Werte wird die Näherungsformel (7) durch Vernachlässigung des zweiten Gliedes ($\gamma + 1$) τ auf den quadratischen Ausdruck (9)

$$\varrho_{\tau=0} = 1 - (\gamma + 3) \left[2 \sqrt{\frac{\tau}{\pi}} \right]$$
(9)

reduziert; diese Näherung beschreibt eine lineare Abhängigkeit des Austauschgrades M_D von \sqrt{t} [vgl. Gleichungen (3) und (4)], und die Steigung dieser Geraden erlaubt wiederum die Berechnung von D. Die Breite des Gültigkeitsbereiches der genannten Näherungen kann durch Vergleich der für bestimmte τ aus Gleichungen (6)-(9) errechneten approximativen ϱ_a mit den exakten ϱ -Werten (entnommen aus den Tabellen von BERTHIER⁹)) abgeschätzt werden und hängt von der prozentualen Toleranz

$$Z_{\varrho} = 100 \left| \frac{\varrho_a - \varrho_{\text{exakt}}}{\varrho_{\text{exakt}}} \right|$$

bzw. von der Grösse

 $Z_{\rm n} = 100 \left| \frac{\varrho_a - \varrho_{\rm exakt}}{1 - \varrho_{\rm exakt}} \right|$

sowie vom Parameter C [vgl. Gl. (2)] ab, der bei den vorliegenden Experimenten zwischen 0 < C < 0.2 variiert wird.

 $Z_{\mathfrak{a}}$ hat die Bedeutung einer prozentualen Differenz zwischen den zu ϱ_a bzw. ϱ_{exakt} gehörigen und nach (3) errechneten Austauschgraden M_D . Die Wahl der

	Tabelle 1. Anwendungsbereich der Näherung (7)									
$\overline{Z_n \%}$		0,1	0,3	1,26	2,28	3,6	6,06			
C = 0,2	obere Grenze von τ obere Grenze von M_D		0,001 0,12	0,01 0,35	0,02 0,47	0,03 0,55	0,05 0,66			
$\overline{C} = 0$	obere Grenze von τ obere Grenze von M_D	0,1 0,77				0,25 0,95				

Toleranzgrösse Z_{ϱ} bzw. Z_n hängt von der Exaktheit und Reproduzierbarkeit der auszuwertenden Versuche ab.

Die Näherung (6) ist im genannten Intervall von C selbst bei der verhältnismässig hohen Toleranz Z_{ϱ} von 0,5% erst bei $\tau > 0,08$ anwendbar, was nach (6) unter Berücksichtigung von (3) einem Austauschgrad von $M_D > 0,75$ entspricht. Da dieser Wert in den vorliegenden Versuchen bei weitem nicht erreicht wird, ist die Auswertung nach (6) unzulässig. Dagegen scheint sich bei Annahme mittlerer Genauigkeit ($Z_n \approx 1\%$) die Näherung (7) innerhalb eines genügend weiten M_D -Intervalls für diesen Zweck zu eignen (Tab. 1), während die obere Grenze des Anwendungsbereichs der Näherung (9) unter denselben Bedingungen bei sehr niedrigen M_D -Werten liegt (Tab. 2).

Tabelle 2. Anwendungsbereich der Näherung (9)

$\overline{Z_n \%}$	1	2	3	5
$ \begin{array}{c} \hline \\ \hline \\ \hline \\ \\ \text{von } M_D \text{ für } \end{array} \left\{ \begin{array}{c} C = 0,2 \\ C = 0,02 \end{array} \right. \end{array} $	0,028	0,056	0,076	0,130
	0,036	0,0 7 1	0,10	0,198

IV. Experimentelles

A. Versuchsmethoden und Apparaturen. – 1) Austauschversuche. Wie bereits erwähnt, wurde die Änderung des Isotopengehaltes der flüssigen Phase mit der Zeit verfolgt, und zwar mit Hilfe einer Versuchsanordnung, wie sie in ähnlicher Art bereits LIESER & FABRIKANOS¹²) sowie WYTTENBACH³) verwendeten.

Ein spezielles 250-ml-Austauschgefäss wird mit der Austauschlösung beschickt und in einem Glycerinbad unter Schutzgas (CO₂ oder N₂) auf die Versuchstemperatur gebracht. Mit Hilfe eines heizbaren Magnetrührers (Grundheizung) werden sowohl Glycerinbad als auch Versuchslösung mit Dauermagnetstäben (in Teflon) intensiv durchmischt. Die Badtemperatur konnte durch Verwendung einer gesteuerten Badheizung auf $\pm 0.3^{\circ}$ konstant gehalten werden.

Zur Zeit t = 0 wird die Austauschprobe zur vortemperierten Lösung gegeben. Die Probenahme erfolgt durch eine engporige G-5-Fritte, wodurch auch feinteilige, leicht peptisierende Magnetite sauber von der Lösung getrennt werden. Um Lösungsmittelverluste beim Hochsaugen der Lösung in den Frittenraum zu vermeiden, musste derselbe für höhere Versuchstemperaturen intensiv gekühlt werden.

Die entnommenen 1-ml-Proben wurden mit 2 ml HCl (\sim 4 N) versetzt und in einem Tracerlab-Lochkristall-Szintillationszähler (P-20 B) gezählt.

2) Bestimmung der Teilchenform und Teilchengrösse. Mit Hilfe eines Elektronenmikroskopes (EM) wurden die Teilchengrössen und Teilchenformen der verwendeten Fe_3O_4 -Präparate ermittelt. Durch Auszählen von 500-1000 Einzelteilchen aus den EM-Aufnahmen konnten mittlere Teilchengrössen, sowie Streuung und Schiefe der normallogarithmischen Verteilungsfunktionen ermittelt werden. Die Austauschendprodukte wurden zudem in den meisten Fällen im EM betrachtet, um

¹²) K. H. LIESER & A. FABRIKANOS, Z. physikal. Chem. [Ncue Folge] 22, 246 (1959).

Veränderungen des Bodenkörpers sowie Ausfällungen aus der Lösung während des Versuches festzustellen.

3) Röntgen-Analysen. Mit Hilfe von Guinieraufnahmen¹³) mit Fe- K_a -Strahlung wurden die Präparate röntgenographisch identifiziert und die Stabilität des Festkörpers sowie der Lösung an den Endprodukten der Austauschversuche verfolgt.

Auf die Bestimmung der spezifischen Oberflächen, sowie des Fe^{II} -Gehaltes von Fe_3O_4 -Präparaten wurde bereits in einer früheren Arbeit⁷) näher eingetreten.

B. Wahl der Austauschlösung. Die Wahl der Austauschlösung ist durch die Bedingung der Lösungsstabilität für Temperaturen bis 100°C gegeben.

Eisen(III)-salz-Lösungen werden in wässeriger Lösung stark hydrolysiert¹⁴) und fallen deshalb ausser Betracht. So scheidet eine 1M FeCl₃-Lösung bei einem pH von ~ 0,8 bereits nach 10 h bei 60° C sichtbare Mengen β -FeOOH aus. Demgegenüber sind Fe^{II}-Lösungen bei pH-Werten unterhalb etwa 6,2 gegen Hydrolyse beständig¹⁵), dagegen sehr leicht oxydierbar. Es wurden reine FeCl₂-Lösungen (FeCl₃, 4H₂O, p. a.) in Konzentrationen von 0,1M (pH ~ 3,6) bis 1M (pH ~ 2,6) verwendet. FeCl₂ hat gegenüber andern Fe^{II}-salzen den Vorteil, dass die Herstellung Fe^{III}freier Lösungen sehr einfach ist. Durch Zugabe von feinverteiltem Ag und nach mehrstündigem Schütteln unter Schutzgas können die Lösungen in kurzer Zeit auf unwesentliche Fe^{III}-restgehalte reduziert werden.

C. Wahl der Versuchstemperatur. Um die Temperaturabhängigkeit des Diffusionskoeffizienten über ein möglichst weites Temperaturintervall verfolgen zu können, wurden Messungen im Temperaturbereich zwischen 9° und 96° vorgenommen.

D. Herstellung und Charakterisierung der verwendeten Präparate. Die Herstellung geschah nach früheren Angaben⁷). Die Abhängigkeit der Teilchenform und Teilchengrössen von der Darstellungsmethode sowie die statistische Auswertung der Elektronenmikroskopaufnahmen usw. wurde bereits⁷) besprochen.

Die verwendeten Präparate sind in Tabelle 3 durch Herstellungsart (B*, C*, D*), spezifische Oberfläche (O_s) und Teilchengrösse (d_E^{-7}) sowie durch den Oxydationsgrad (% Fe^{II}) und die spezifische Aktivität (A_s) charakterisiert. Die Elektronenmikroskopaufnahmen zeigen die bekannten Teilchen-Grössen und -Formen.

		0/ Fell	Durchmesser \vec{a} (Å)						
Präparat/0	4		Aus O.	Aus EM-Statistik					
(m^2/g)	$(cpm/g) \cdot 10^{7}$	(Titration)	$\bar{r}_0 = \frac{1}{2} \frac{s}{d_0}$	\vec{r}_E	$ 2\overline{R} = \overline{d}_E$	$ \pm\sigma$	<i>\ \ \ \ \ \ \ \ \ \ \ \ \ \ \ \ \ \ \</i>		
B*/103	5,1-9,7	28	56,5	39,2	99,6	31,4	0,60		
C*/46,6	0,5-2,4	24,6	124,5	78,2	198,6	71,2	0,70		
D*/10,3	14-16	31,1	568	460	1167	677	1,2		
D*/9,2	9–12	30,7	635	530	1346	513	0,55		
D*/8,5	1,8–2	32,1	673	583	1480	411	-0.16		
D*/5,5	9–12	32,8	1053	905	2298	804	- 0,04		

Tabelle 3. Verwendete Präparate

Die statistische Auswertung der Elektronenmikroskopaufnahmen stimmt mit den früheren Bestimmungen⁷) gut überein. Mit Ausnahme der sehr flachen Verteilungskurve des Präparates D*/10,3 beträgt die statistische Streuung ($\pm \sigma$) der normallogarithmischen Verteilung 28-38% des Mittelwertes d_E. Die Schiefe (φ) kann positive und negative Werte annehmen, d. h. die Verteilungskurven zeigen je nach Präparat einen Steilabfall gegen kleine oder grosse d-Werte zu.

E. Löslichkeit des Fe_3O_4 . Aus der Literatur sind keine Werte für die Löslichkeit des Fe_3O_4 bekannt. Es wurden deshalb einige Vorversuche an feinteiligen B*-Formen von Fe_3O_4 bei pH-Werten von 2–3 und erhöhter Temperatur ausgeführt, um die obere Löslichkeitsgrenze abschätzen zu können.

¹³) P. M. DE WOLFF, Acta Krystallogr. 1, 207 (1948).

¹⁴) W. FEITKNECHT & W. MICHAELIS, Helv. 45, 212 (1962).

¹⁵) G. KELLER, Diss. Univ. Bern 1948.

Über die Ergebnisse einer genaueren Untersuchung der Löslichkeitsverhältnisse von Fe_3O_4 wird später berichtet. Die Vorversuche bestätigten die früher gemachten Erfahrungen¹⁶), wonach die Fe²⁺-Ionen sehr viel rascher aus dem Fe_3O_4 -Gitter austreten als die Fe³⁺-Ionen. Die Löslichkeit wird deshalb vor allem durch die Fe²⁺-Ionen bestimmt. Für kleine Teilchen kann für Zimmertemperatur und ein pH ~ 3 ein Grenzwert der Löslichkeit von $\leq 10^{-4}$ Mol Fe/l angegeben werden.

Bei einer spezifischen Aktivität des Festkörpers von $\sim 10^7$ cpm/g Fe₃O₄ würde das bei 1-ml-Probenahmen einem Zählanteil von ~ 77 cpm entsprechen (Nullwert der Zählanlage ~ 130 cpm). Ein Austauschgrad von 0,01 entspricht demgegenüber 1000 cpm. Für kleine Teilchen und erhöhte Temperaturen müsste demnach die Löslichkeit bis zur Einstellung des Gleichgewichtes zu Beginn des Versuches berücksichtigt werden. Da jedoch in 1,0 bis 0,1 M FeCl₂ gearbeitet wird und die Löslichkeit im Gebiete der verwendeten Versuchszeiten durch die austretenden Fe²⁺-Ionen bestimmt wird, kann der Einfluss der Probeentnahmen vernachlässigt werden.

F. Fehlerbetrachtung. Da die Deutung der Versuchsergebnisse sehr stark von den Fehlergrenzen der Messresultate abhängt (vgl. Kap. III), ist eine genaue Fehlerbetrachtung unerlässlich. Beim Abschätzen der Fehlerquellen und Fehlergrössen kann unterschieden werden in:

1) Systematische Fehler. – a) Verwendung eines mittleren Teilchenradius \overline{r} bei der Berechnung der Diffusionskoeffizienten. Da für alle Versuche desselben Festkörpers auch dasselbe \overline{r} verwendet wird, hat die Unsicherheit der r-Bestimmung aus der Teilchengrössenstatistik nur auf die Absolutwerte von D, nicht aber auf die Auswertung der Versuche und die Reproduzierbarkeit der D-Werte einen Einfluss.

Die Reproduzierbarkeit des \bar{r} aus der Teilchengrössenstatistik verschiedener Auszählungen verschiedener EM-Aufnahmen aus verschiedenen Präparaten desselben Produktes kann mit $\pm 5\%$ angegeben werden. Das führt zu einer Fehlergrenze von $\sim 20\%$ im Absolutwert des D. Die Unsicherheit des Absolutwertes des D die durch Verwendung eines \bar{r} für die verschiedenen Teilchengrössen r desselben Präparates entsteht, ist schwer abzuschätzen. Sie ist von der Breite der Verteilungskurve abhängig, deren Streuung 28-36% des Mittelwertes \bar{r} beträgt.

b) Durch die *Probenahmen* wird mit dem bereits besprochenen «Aktivitätsverdünnungseffekt» der Lösung eine zusätzliche systematische Ungenauigkeit in Kauf genommen, die jedoch nicht wesentlich ins Gewicht fällt.

c) Die mathematische Auswertung der ermittelten Zeitfunktion der Austauschgrade geht von Näherungsformeln aus, deren Anwendungsbereiche besprochen wurden. Innerhalb des Anwendungsbereiches dieser Formel bleibt der systematische Fehler irrelevant.

2) Unbestimmbare Fehler: Im Gegensatz zu den systematischen Fehlern beeinflussen die unbestimmbaren Fehler die Reproduzierbarkeit der einzelnen Versuchsergebnisse, sowie die daraus ermittelten Diffusionskoeffizienten.

a) Zählfehler: Es wurde darauf geachtet, den statistischen Zählfehler immer unterhalb 1% zu halten. In Ausnahmefällen beträgt er für Versuche bei tiefen Temperaturen an grossen Teilchen bis zu 2%.

b) Messgerätefehler: Ausführliche Pipetteneichungen ergaben eine Unsicherheit von $\pm 0.5\%$ für die 1-ml-Probenpipetten. Weitere Messgerätefehler müssen nicht berücksichtigt werden.

c) Temperaturschwankungen: Die Abweichungen betragen höchstens $0,5^{\circ}$. Daraus lässt sich unter ungefährer Kenntnis der Temperaturabhängigkeit des Diffusionskoeffizienten eine maximale Schwankung im D von 0,5% abschätzen.

An Abweichungen der M_D -Messwerte aus der Lage der mittleren Geraden sind für mittlere und hohe Temperaturen somit höchstens $\sim 3\%$ zu erwarten, für tiefe Temperaturen und grosse Teilchen dagegen bis 5%. Die effektiv beobachteten Abweichungen der M_D -Werte aus der mittleren Geraden (berechnet nach der Methode der kleinsten Fehlerquadrate) liegen innerhalb dieser Grenzen.

V. Ergebnisse und Diskussion

A. Die Zeitfunktion der ermittelten Austauschgrade. Die Ergebnisse der Austauschversuche sind in Tab. 4 zusammengestellt. Die Auswertung der Messresultate erfolgte nach Gleichung (8), wie dies bereits bei den theoretischen Betrachtungen in

¹⁶) K. STARKE, Z. physikal. Chem. [B] 42, 159 (1939); K. EGGER, Diss. Univ. Bern 1961.

	1				Ausw	ertung	nach Gleich	Auswertung		
Präp.	Vers.	%	$\nu = 3C$	Temp.	$\overline{A_{gef}}$	Aber	A her-A ref	· · · · · · · · · · · · · · · · · · ·	nach Gl. (9)	$\log D_{o} -$
1	Nr.	FeII	$.10^{-2}$	°C	·10-3	·10-3	· 10-8	$-\log D_{\circ}$	$-\log D_{0}$	$\log D_{0}$
B*/103	133	196	5 99	9.0	507	532	25	20.01	10.57	0.44
D /105	126	19.6	56.05	9.4	507	362	45	20,01	10 73	0,44
	125	19.6	57.9	24.8	332	357	25	19.52	19.06	0.46
	137	28	5.45	26.5	500	535	35	19.46	19.08	0.38
	132	19.6	5.63	26.5	505	534	29	19,10	19,00	0.44
	136	28	7.63	40.0	495	524	29	18 61	18,01	0.44
	129	19.6	6.41	40.6	503	530	27	18 91	18,48	0.43
	130	19.6	66.8	41.3	325	338	13	18,73	18,38	0.35
	111	19.6	4.09	49.3		542		18.65	18.10	0.55
	121	19.6	57.4	50.5	327	358	31	18.53	18.06	0.47
	135	28	6.94	62.4	492	528	36	18.33	17 92	0.41
	122	19.6	6.02	71.0	494	532	38	17.75	17.30	0.45
	124	19.6	6.30	71.3	498	531	33	17.60	17.06	0.54
	128	19.6	5.76	80.0	501	533	32	17.61	17.22	0.39
	134	28	6.75	80.7	496	529	33	17.45	17.01	0.44
C*/46.6	69	24.6	5,69	25,5	520	534	14	19.4	18.90	0.50
1 /	83	24,6	8,70	26,0	511	519	8	19.11	18.70	0.41
	76	24.6	5.69	40.5	519	534	15	18.77	18.07	0.70
	85	24.6	6,08	41.5	523	532	9	18.55	18.04	0.39
	78	24,6	5,80	50,4	521	533	12	18.40	17.97	0.43
	74	24,6	5,99	50,7	520	532	12	18,61	18,12	0,49
	32	24.6	45.3	51,0	382	388	6	18.28	17.96	0.68
	39	24,6	46,6	60,0	376	385	9	17,51	17,11	0,40
	68	24,6	5,57	60,4	519	534	15	17,63	17,17	0,46
	33	24,6	83,5	70,0	295	307	12	17,06	16,64	0,42
	87	24,6	5,50	95,6	531	535	4	16,89	16,49	0,40
	77	24,6	5,85	95,9	526	533	7	16,39	16,06	0,33
D*/10,3	96	31,1	8,66	9,2	517	519	2	18,94	18,63	0,31
	89	31,1	7,87	40,5	516	523	7	17,07	16,61	0,46
	91	31,1	6,89	50,7	521	528	3	16,82	16,44	0,38
	95	31,1	5,85	59,3	527	533	6	16.54	16,04	0,50
	94	31,1	4,68	71,2	534	539	5	16,06	15,67	0,41
	92	31,1	7,24	80,2	522	526	4	16,00	15,59	0,41
	90	31,1	6,28	93,2	528	531	3	15,53	15,13	0,40
D*/9,2	105	30,7	6,99	26,5	509	527	18	17,17	16,72	0,45
	107	30,7	5,89	41,6	517	533	16	16,96	16,55	0,41
	106	30,7	6,78	51,0	513	528	15	16,57	16,13	0,44
	104	30,7	5,60	60,0	520	534	14	16,16	15,77	0,39
	103	30,7	5,68	72,0	523	534	11	15,75	15,37	0,38
	102	30,7	6, 6 5	94,0	521	530	9	15,38	14,97	0,41
D*/8,5	75	32,1	5,63	25,3	526	534	8	17,61	17,09	0,52
	57	32,1	10,29	50,6	506	512	6	16,27	15,91	0,36
	56	32,1	10,25	60,4	507	512	5	16,23	15,79	0,44
	55	32,1	10,41	70,6	506	511	5	15,97	15,51	0,46
	70	32,1	6,02	79,8	529	532	3	15,68	15,11	0,57
	54	32,1	10,20	90,6	510	512	2	15,33	14,90	0,43
D*/5,5	18	32,8	12,77	30,2	499	500	1	17,14	16,71	0,43
	28	32,8	8,73	50,7	514	519	5	16,48	16,14	0,34
	27	32,8	12,75	60,5	496	500	4	16,54	16,04	0,50
	29	32,8	4,84	70,2	536	538	2	15,60	15,32	0,28
_	26	32,8	5,25	79,7	534	536	2	15,47	15,06	0,41

Tabelle 4. Zusammenstellung der Versuchsergebnisse

Kapitel III erörtert wurde. Die allgemeine Kurvenlage der y/\sqrt{t} -Werte kann am Beispiel des Versuches 103 der Fig. 1 entnommen werden.



Fig. 1. Allgemeiner Kurvenverlauf für die Auswertungen nach den Näherungsformeln (8) $(y/\sqrt{t}) \bullet$ und (9) $(\varrho/\sqrt{t}) \circ$ am Beispiel des Versuches 103

Aus der Auswertung der Versuchsergebnisse geht hervor, dass die für einen reinen Diffusionsmechanismus geforderte Linearität ab t = 0 bei der Auftragung der y-Werte gegen \sqrt{t} in keinem Falle erfüllt ist. Vielmehr sind die gemessenen Austauschgrade zu Beginn des Versuches je nach Teilchengrösse und Versuchstemperatur grösser als dies auf Grund des linearen Kurvenverlaufes bei höheren Versuchszeiten zu erwarten wäre. Die Abweichungen aus der y//t-Geraden für kleine Austauschzeiten äussern sich im Unterschied des gefundenen Achsenabschnittes für t = 0 (A_{gef}) vom berechneten Wert (A_{ber} vgl. Gl. (7)). Diese Abweichungen werden auf einen Anlaufvorgang zurückgeführt, der der Diffusion überlagert ist und wahrscheinlich auf einem rascheren Austausch zwischen der Lösung und den ersten Molekelschichten des Festkörpers beruht, und der deshalb häufig als «Oberflächenaustausch» bezeichnet wurde³). Der total gemessene Austauschgrad ($M_{tot} = M_t / M_{\infty}$) setzt sich somit zusammen aus einem diffusionsbedingten Anteil (M_D) und einem Anteil für den Anlaufvorgang (M_A) . Der Anlaufvorgang erreicht nach einer gewissen Zeit ein Gleichgewicht ($M_A = \text{konst.}$), was dann der Fall ist, wenn die y/\sqrt{t} -Messpunkte auf einer Grenzgeraden liegen.

Nach der Methode der kleinsten Quadrate wurden aus den y/y/t-Messreihen Neigungswerte für diese Grenzgeraden und daraus nach Gleichung (8) Diffusionskoeffizienten (D_8) berechnet. Als Vergleich wurden die Messergebnisse auch nach der vereinfachten Näherungsgleichung (9) berechnet, wobei aus der Steigung der angenäherten Grenzgeraden im $\varrho/y/t$ -Diagramm ebenfalls ein ungefährer Diffusionskoeffizient (D_8) berechnet werden kann (Fig. 1, Tab. 4).

1. Der Anlaufvorgang. Je grösser der Anteil M_A des total gemessenen Austauschgrades ist, umso grösser ist die Differenz $A_{\rm ber}$ - $A_{\rm gef}$. Der Anteil M_A scheint von der Grösse der Probenoberfläche abzuhängen und nimmt mit zunehmender Teilchengrösse ab. Die Geschwindigkeit der Einstellung des Austauschgleichgewichtes für den Anlaufvorgang ist stark temperaturabhängig. Die Versuchszeit, bis zu welcher eine Abweichung aus der Grenzgeraden feststellbar ist und oberhalb der die Aktivitätszunahme in Lösung nur noch diffusionsbedingt ist, beträgt für 90°C ~ 0.25 bis 1 h und steigt mit abnehmender Temperatur kontinuierlich an bis zu einem Wert von ~ 36 bis 49 h für eine Versuchstemperatur von 9°C.

Die Ergebnisse aus Austauschversuchen werden oft nach der vereinfachten Näherungsformel (9) ausgewertet und es wird aus der Extrapolation auf t = 0 ein »Oberflächenaustausch« ermittelt. Da die nach den beiden Gleichungen (8) und (9) mathematisch abschätzbaren Diffusionskoeffizienten eine konstante Abweichung zeigen, dürfte unter Annahme der gerechtfertigten Interpretation des allgemeinen Kurvenverlaufes mit einem der Festkörperdiffusion überlagerten Anlaufvorgang die Grössenordnung dieses Anlaufvorganges aus der Extrapolation der ϱ/\sqrt{t} -Auftragung auf t = 0 richtig sein. Setzt man die geschätzten Werte für M_A in Beziehung zur Teilchengrösse der verwendeten Fe₃O₄-Präparate, so ergibt sich, dass für die feinteiligen B*/103- und C*/46,6-Formen der Anlaufvorgang weniger als 1 Sauerstofflage erfasst; für die Präparate D* sind es demgegenüber bis zu 3 Schichten.

Die Temperaturabhängigkeit der Grösse M_A kann aus den Versuchsergebnissen nicht abgeschätzt werden. Während die beiden feinteiligen Präparate B*/103 und C*/46,6, sowie D*/10,3 eine statistische Streuung in der Differenz $A_{\rm ber}$ - $A_{\rm gef}$ und somit auch im M_A aufweisen, scheint die Grösse des Anlaufvorganges im Falle der Präparate D*/9,2, D*/8,5 und D*/5,5 mit der Temperatur schwach abzunehmen.

2. Die Festkörperdiffusion. Die ermittelten Diffusionskoeffizienten (D₈, Tab. 4) liegen für die beiden feinteiligen Präparate zwischen 10^{-20} und $\sim 4 \cdot 10^{-17}$ cm²/s und für die D*-formen zwischen 10^{-19} und $\sim 4 \cdot 10^{-16}$ cm²/s. Die Anwendung der Näherungsformel (8) ist samit im Falle 1m Austauschlösungen vernünftig, wogegen sie für 0,1m Lösungen nur noch knapp berechtigt ist. Die erhaltenen Diffusionskoeffizienten sind von derselben Grössenordnung wie jene für die Selbstdiffusion von Ni, und Co³).

Die berechneten (log D_9)-Werte sind im Mittel um ~ 0.44 kleiner als die D_8 -Werte. Die gleichbleibende Differenz log D_8 -log D_9 unterstützt die Annahme eines

Temperatur °C*)	Präparat O_s (m ² /g)								
	B*/103	C*/46,6	D*/10,3	D */9,2	D*/8,5	D*/5,5			
9 + 1	20,12 20,01		18,94						
$25,5 \pm 1$	19,46 19,45 19,51	19,4 19,11		17,17	17,61	16,71			
$40,8 \pm 0,8$	18,91 18,73 18,61	18,55 18,77	17,07	16, 96					
$50,1 \pm 0,9$	18,65 18,53	18,40 18,61 18,28	16,82	16,57	16,27	16,48			
60,0 ± 0,5	18,33 (62,4°C)	17,51 17,63	16,54	16,16	16,23	16,54			
$71,0 \pm 1$	17,75 17,60	17,06	16,06	15,75	15,97	15,60			
$80,2 \pm 0,5$	17,45 17,61		16,00		15,68	15,47			
95,0 \pm 1		16,89 16,39	15,53 (93,2°)	15,38	15,33				

Tabelle 5. -log D8-Werte sämtlicher Präparate bei vergleichbaren Temperaturen

*) Die angegebene Temperaturstreuung bezieht sich auf die Unterschiede der verwendeten Versuchstemperaturen. geschwindigkeitsbestimmenden Diffusionsvorganges nach Erreichung eines Zwischen gleichgewichtes.

Aus der Zusammenstellung in Tab. 5 kann die Reproduzierbarkeit der -log DWerte desselben Präparates für eine bestimmte Versuchstemperatur (Ausnahm C*/46,6/95° C) mit ~0,3 angegeben werden. Für die D*-Präparate sind zudem d Abweichungen der -log D_8 -Werte auch für verschiedene Präparate von derselbe Grösse. Erwartungsgemäss erhält man somit für dieselben Temperaturen für ve schiedene Präparate mit Teilchenradien von ~ 500-900 Å ungefähr denselben Di fusionskoeffizienten. Demgegenüber sind die isothermen Diffusionskoeffizienten de feinteiligen Präparate B*/103 und C*/46,6 bedeutend kleiner als jene der grosse D*-Formen, was nicht sinnvoll ist. Es erscheint deshalb vernünftiger, diesen Unte schied den erheblich grösseren Unzulänglichkeiten der Bestimmungs- und Berecl nungsmethode im Falle kleiner Teilchen zuzuschreiben, die neben der erhöhte Unsicherheit der Teilchengrössenstatistik vor allem durch das ungünstige Ve hältnis M_A/M_D gegeben sind.





Fig. 3. Präparat C*/46,6

Temperaturabhängigkeit der D_8 -Werte aus Versuchen in 1,0 M \bullet und 0,1 M \odot FeCl₂

So beträgt der diffusionsbedingte Austauschgrad für B*/103 nach 100 h bei tiefen Temperaturen erst etwa $^{1}/_{10}$ des durch den Anlaufvorgang bedingten Anteiles M_{A} . Bei 80°C nach 170 h Versuchszeit und einem M_{tot} von $\sim 30\%$ entfallen auf $M_{D} \sim 17\%$.

Die Unsicherheit in der Berechnung einer Grenzgeraden ist somit bei kleinen Teilchen sehr viel grösser.

B. Die Konzentrationsabhängigkeit des Diffusionskoeffizienten. Die Abhängigkeit der Diffussionskoeffizienten von der Konzentration der Austauschlösung wurde für die Präparate B*/103, C*/46,6 und D*/8,5 für \sim 1,0 und \sim 0,1 M FeCl₂-Lösung verfolgt. Die Resultate sind in Tab. 4 und den Fig. 2-4 wiedergegeben.

Die Abweichungen der 1,0 m und 0,1 m-Versuche von der Lage der mittleren Geraden sind von derselben Grösse. Es ist erwartungsgemäss keine Abhängigkeit von der Konzentration feststellbar.

C. Die Abhängigkeit des Diffusionskoeffizienten vom Oxydationsgrad der Präparate. Ein Teil des Magnetites B*/103 (28% Fe^{II}) wurde bis auf einen Eisen(II)-Gehalt von 19,6% oxydiert. Die Ergebnisse der Austauschversuche an diesen beiden Präparaten können der Tab. 4 und aus Fig. 4 entnommen werden.





Temperaturabhängigkeit der D_8 -Werte aus Versuchen in $1,0M \bullet$ und $0,1M \odot$ FeCl₂-Lösung und in Abhängigkeit vom Oxydationsgrad des Präparates (• 19,6% Fe^{II}, + 28% Fe^{II})

Es ist keine Abhängigkeit der ermittelten Diffusionskoeffizienten vom Oxydationsgrad der Präparate feststellbar.

Es wurden verschiedene Austauschversuche an vollständig oxydierten Präparaten (γ -Fe₂O₃) der verwendeten Fe₃O₄-Formen ausgeführt, die jedoch alle sehr schlecht reproduzierbar waren und je nach Präparat zu verschiedenen Ergebnissen führten. So sind beispielsweise die D_8 -Werte der γ -Fe₂O₃-Präparate, hergestellt aus Fe₃O₄ D*/10,3 und D*/9,2, von derselben Grössenordnung wie jene der Ausgangsprodukte, wogegen die D_8 -Werte für γ -Fe₂O₃ aus D*/8,5 und C*/46,6 teilweise um einen Faktor 10 und mehr kleiner sind als die der entsprechenden Fe₃O₄-Präparate.

Austauschversuche an α -FeOOH in FeCl₂ scheiterten ebenfalls an der ungenügenden Reproduzierbarkeit der Versuche, wobei der Bodenkörper die Stabilität der Lösung möglicherweise herabsetzt. Ob die festgestellten Unzulänglichkeiten bei den Austauschversuchen an Fe^{III}-Oxiden und -Hydroxiden auf die erhöhte Instabilität der Lösung oder auf Austauschhemmungen bei gleichzeitigem Elektronenübergang zurückzuführen sind, kann erst nach weiteren Untersuchungen abgeklärt werden.

D. Die Temperaturabhängigkeit des Diffusionskoeffizienten. Die Temperaturabhängigkeit der Diffusionskoeffizienten ist durch die bekannte ARRHENIUS-Beziehung $D = D_0 \exp(-E_D/RT)$ gegeben. Die Ergebnisse für unsere Versuche sind in den Figuren 2-5 aufgetragen. Aus diesen Figuren geht hervor, dass eine lineare Abhängigkeit der log D_8 -Werte mit 1/T angenommen werden darf, wobei eine maximale



Fig. 5. Temperaturabhängigheit der D₈-Werte der Präparate D*/ 5,5 ◦ -----D*/ 9,2 ◦ -----D*/10,3 ○ -----

Abweichung der log *D*-Werte ($\Delta_{max} \log D_8$) aus der Lage der mittleren Geraden von ~ 0,45 feststellbar ist (Tab. 6). Die berechneten Aktivierungsenergien (E_D) und die Grenzwerte der Selbstdiffusion des Fe in Fe₃O₄ bei unendlich grossen Temperaturen (D_0) sind in Tabelle 6 zusammengestellt.

$\mathrm{Präp.}/O_{\boldsymbol{g}}(\mathbf{m^2/g})$	$\Delta_{max} \log D_8$	E_D (kcal)	$D_0 \cdot 10^{-6} \text{ cm}^2/\text{sec}$
B* / 103	0,26	7,14	0,034
C* / 46,6	0,46	8,37	5,8
D* / 10,3	0,32	7,40	4,6
D*/ 9,2	0,22	7,06	2,6
D*/ 8,5	0,28	7,08	3,0
D*/ 5.5	0,34	7,3	7,5

Tabelle 6. Temperaturabhängigkeit des Diffusionskoeffizienten

Die Werte der vier Formen von D*-Magnetiten stimmen befriedigend überein und ergeben ohne Berücksichtigung der Resultate aus den beiden feinteiligen Präparaten aus der Streuung der Einzelwerte ein $E_D \sim 7.2 \pm 0.2$ kcal und ein $D_0 \sim 5 \pm 2.5 \cdot 10^{-6}$.

Die Abweichungen der beiden Präparate B*/103 und C*/46,6 werden, wie bereits früher besprochen, den stark erhöhten Unzulänglichkeiten der Bestimmungs- und Auswertungsmethoden für kleinste Teilchen zugeschrieben. Die B*/103-Gerade ist gegenüber den D*-Formen parallel gegen höhere $-\log D_8$ -Werte verschoben, wodurch der E_D -Wert gut mit dem angegebenen Mittelwert von 7,2 übereinstimmt. D_0 ist demgegenüber um ~ 2 Zehnerpotenzen kleiner als der ermittelte D_0 -Wert aus den Magnetiten D*, was unvernünftig ist. Demgegenüber zeigt Präparat C*/46,6 eine grössere Neigung der Arrheniusgeraden, jedoch einen grösseren D_0 -Wert.

Der Wert von ~ 7 kcal für die Aktivierungsenergie der Selbstdiffusion des Eisens im Fe₃O₄ scheint sehr klein zu sein, da die Werte üblicherweise um einen Faktor 5–10 höher sind. Der Wert ist jedoch auf Grund der speziellen Struktur des Fe₃O₄ (vgl. Kap. II) nicht unvernünftig. Der Diffusionsmechanismus in einem Kristall hängt von der Struktur und damit von der Art des Diffusionsschrittes, von der Anzahl vorhandener Leerstellen und eventuell von den Bildungsenergien derselben ab (vgl. AZAROFF¹⁷)). Im Fe₃O₄-Gitter mit einer kubisch dichtesten Kugelpackung der Sauerstoffatome und einer grossen Zahl von unbesetzten Oktaeder- und Tetraederlücken findet eine sog. «Voidal-diffusion» nach AZAROFF statt. Dabei sind Diffusionsschritte nur zwischen Oktaeder- und Tetraederlücken möglich, da sich gleichartige Lücken nicht berühren. Die möglichen Diffusionsschritte sind somit durch die Besetzungsdichte der vorhandenen Lücken begrenzt und sie nehmen mit zunehmender Dichte ab.

Durch die geringe Besetzung der A- und B-Lagen des Fe₃O₄-Gitters (vgl. Kap. II) werden der Diffusion durch Verunmöglichung einzelner Diffusionsschritte relativ geringe Hemmungen entgegengesetzt.

Die von HIMMEL und Mitarbeitern²) aus der Abhängigkeit der Diffusionskoeffizienten an gesinterten Fe_3O_4 -Presskörpern im Temperaturbereich zwischen 700 bis 1300° C angegebenen Werte für E_D können mit unseren Ergebnissen nicht verglichen werden, da mit anderen Präparaten und bei anderen Versuchsbedingungen gearbeitet wurde.

E. Der geschwindigkeitsbestimmende Vorgang bei der Oxydation von Fe_3O_4 -Präparaten bei Temperaturen bis ~200°C. Die Frage nach dem Zeitgesetz der Fe_3O_4 -Oxydation war, wie dies in der Einleitung erwähnt wurde, bereits Gegenstand früherer Untersuchungen⁷)¹⁵). Aus den vorliegenden Ergebnissen kann in dieser Beziehung ausgesagt werden, dass die Selbstdiffusion des Fe im Fe_3O_4 zu klein erscheint, um die festgestellten Oxydationsgeschwindigkeiten zu erklären. Zudem geht aus der Änderung der Geschwindigkeit mit der Zeit hervor, dass die Oxydation nicht nach einem reinen Diffusionsmechanismus erfolgen dürfte; sie zeigt auch, dass auch ein oberflächenabhängiger Anlaufvorgang mitspielt. Weitere Aufschlüsse über den Mechanismus der Oxydation von Fe_3O_4 werden aus den Ergebnissen der gegenwärtigen Versuche über die Abhängigkeit der Fe_3O_4 -Oxydation von O_2 -Partialdruck erwartet.

¹⁷) L. V. AZAROFF, J. appl. Physics 32, 1658 (1961).

Herrn Prof. Dr. W. FEITKNECHT danke ich für sein Interesse an dieser Arbeit und die Durchsicht des Manuskriptes. Herrn Dr. E. SCHMIDT möchte ich für seine wertvolle Unterstützung bei der Lösung der mathematischen Probleme bestens danken. Frau R. OSWALD verdanke ich die Hilfe bei der Durchführung der Versuche. Dem SCHWEIZERISCHEN NATIONALFONDS ZUR FÖRDE-RUNG DER WISSENSCHAFTLICHEN FORSCHUNG sei für die finanzielle Unterstützung dieser Arbeit bestens gedankt.

SUMMARY

The isotopic ion exchange between various forms of ⁵⁹Fe labelled synthetic Fe₃O₄ and FeCl₂-solution was investigated from 9 to 95°C, by measuring the activity of the solution after various reaction times. The observed exchange rate was compared with the theoretically calculated rate for a diffusion controlled reaction. The mathematics of the heterogeneous isotopic ion exchange is discussed. For short times a deviation from the y/\sqrt{t} relationship was observed and attributed to an initial process, superimposed on the diffusion reaction. This initial process probably consists of a rapid exchange of the solution with the first atomic layers of the solid. This problem will be treated mathematically in a subsequent paper. Diffusion coefficients (D_8) can be estimated from the slope of the straight line in the y/\sqrt{t} plot. From the temperature dependence of the D_8 -values the activation energy was calculated to be about 7 kcal/mole and the self diffusion coefficient (D_0) of Fe in Fe₃O₄ was estimated to be $5 \pm 3 \cdot 10^{-6} \text{ cm}^2 \text{s}^{-1}$.

> Institut für anorganische, analytische und physikalische Chemie der Universität Bern Radiochemisches Laboratorium

149. Welkstoffe und Antibiotika

28. Mitteilung¹)

Synthese von 2,4-Dimethoxy-6-hydroxy-phenanthren und Konstitution des Orchinols

von E. Hardegger, H. R. Biland und H. Corrodi²)

(22. IV. 63)

Orchinol ist ein Abwehrstoff, der von gewissen Orchideen unter dem Einfluss des Krankheitserregers *Rhizoctonia repens* produziert wird und dessen Wirksamkeit sich gegen diesen und einige andere Krankheitserreger richtet³).

Auf Grund chemisch-analytischer Arbeiten³) konnte die Konstitution des Orchinols weitgehend aufgeklärt werden, doch gelang es bisher nicht zu entscheiden, ob der Verbindung die Struktur des 2,4-Dimethoxy-6-oder-7-hydroxy-9,10-dihydro-phenanthrens (I oder II) zukommt.

¹) 27. Mitt.: Helv. 46, 1171 (1963).

²) Z. Z. in der Fa. Hässle AB, Göteborg 6, Schweden.

³⁾ Vgl. E. HARDEGGER, M. SCHELLENBAUM & H. CORRODI, Helv. 46, 1171 (1963).