

Programms (Klein & Weitzel, 1975) verfeinert. Drei starke Reflexe sind trotz der Absorptionskorrektur noch von Extinktion behaftet:

00 $\bar{6}$	$I_{\text{beob}} = 2720$	$I_{\text{ber}} = 3870$;
040	4988	6554;
023	5399	9026.

Ohne diese drei Reflexe berechnet sich der R -Wert (in I) für die 748 Reflexe mit isotropen Temperaturfaktoren zu $R=0,078$, mit anisotropen Temperaturfaktoren zu $R=0,073$. Tabelle 1 bringt die beobachteten und berechneten Intensitäten, Tabelle 2 die gefundenen Atomparameter. Die stärksten Reflexe zeigen noch immer leichte Extinktion, doch wurde auf eine weitere Extinktionskorrektur verzichtet. Fig. 1

Tabelle 2. Atomparameter von $\text{Mn}(\text{Nb}_{0,5}\text{Ta}_{0,5})_2\text{O}_6$ in $Pb\bar{c}n$

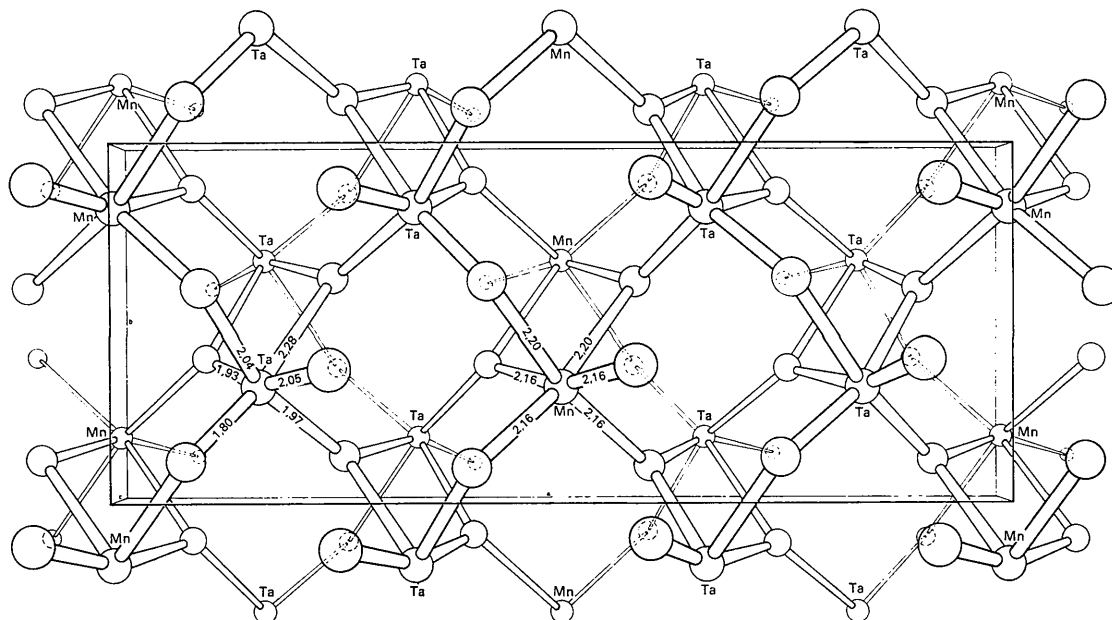
Mn	b	−0,36	O(2)	b	0,577
	x	0,0		x	0,0828 (1)
	y	0,1769 (6)		y	0,1159 (2)
	z	0,25		z	0,9022 (3)
	B	0,57 (4)		B	0,61 (2)
Nb,Ta	b	0,7	O(3)	b	0,577
	x	0,1627 (1)		x	0,2562 (1)
	y	0,3233 (2)		y	0,1266 (2)
	z	0,7643 (2)		z	0,5913 (3)
	B	0,34 (1)		B	0,52 (2)
O(1)	b	0,577		a	14,418 Å
	x	0,0993 (1)		b	5,760
	y	0,4019 (2)		c	5,099
	z	0,4422 (3)			
	B	0,50 (2)			

zeigt die Kristallstruktur; die Metall-Sauerstoffabstände sind darin eingetragen.

Neutronenbeugung bei tiefen Temperaturen

Der niedrige Néelpunkt des Manganotantalits machte den Bau einer kleinen Eulerwiege von 2 cm Durchmesser erforderlich, die Kristalltemperaturen zwischen 2 K und 10 K einregulieren lässt; sie ist in Fig. 2 dargestellt. Sie unterscheidet sich von einer ähnlichen Anordnung (Atoji, 1965) dadurch, dass sie statt dreier nur eine kalte Zahnradübersetzung besitzt. Da der Kristall starr im Zahnrad des χ -Kreises sitzt, kann ein Durchfahren des Primär- oder Sekundärstrahl durch dieses Rad bei der Vermessung spezieller Reflexe ohne eine Umjustierung des Kristalls prinzipiell nicht vermieden werden; doch hat sich die Absorption durch dieses aus Aluminium gefertigte Zahnrad als vernachlässigbar erwiesen. Von der Geometrie her könnte auf den φ -Kreis verzichtet und der ω -Kreis für die Positionierung eingesetzt werden. Dies würde jedoch eine vollständige Beweglichkeit des ω -Kreises verlangen, was wegen der vielen Leitungen zum Kryostaten nicht erreichbar ist. Diese kleine Eulerwiege kann als Einsatz in einen He-Badkryostaten gesteckt werden. Der Kryostat wird auf ein Zweikreisdiffraktometer montiert, so dass die gesamte Anlage als rechnergesteuertes Vierkreisdiffraktometer betrieben wird.

Die Geometrie der Anordnung unterscheidet sich etwas von der eines normalen Vierkreisdiffraktometers. Die Drehrichtungen der Winkel χ und φ eines Vierkreisdiffraktometers seien so gewählt, dass eine Netzebenenormale im symmetrischen Fall in Reflexions-



stellung gedreht wird, wenn für ihre Komponenten n_i gilt

$$n_i = \begin{pmatrix} \cos \chi_i \cdot \cos \varphi_i \\ -\cos \chi_i \cdot \sin \varphi_i \\ \sin \chi_i \end{pmatrix}.$$

[Die Aufstellung der *International Tables for X-ray Crystallography* (1974) erhält man durch $n_i \rightarrow (-n_2, n_1, -n_3)$]. Im Falle der kalten Eulerwiege beschränkt man sich auf eine Drehung um die χ - und danach um die φ -Achse, da die ω -Achse mit der φ -Achse zusammenfällt. Es gilt

$$n'_i = \begin{pmatrix} \cos \varphi'_i \cdot \cos \chi'_i \\ -\sin \varphi'_i \\ \cos \varphi'_i \cdot \sin \chi'_i \end{pmatrix}.$$

Magnetische Struktur

Die magnetischen Reflexe wurden bei 2,2 K und deren Untergrund bei 10 K vermessen. Es fanden sich wie beim Pulverdiagramm die G -Reflexe; diese gehorchen den Bedingungen hkl : $h+k=2n+1$ und $h0l$: $l=2n+1$ (Weitzel, 1971) und sind als Kernreflexe für $0kl$, $hk0$

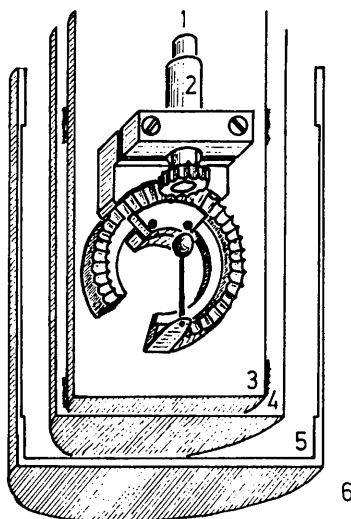


Fig. 2. Kalte Eulerwiege mit χ -Kreis im φ -Kreis. (1) Antrieb für χ -Kreis, (2) Achse des φ -Kreises, (3) Probenraum, (4) Isoliervakuum mit Heizung, (5) He-Raum, (6) Vakuummantel.

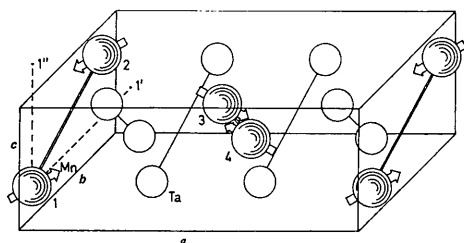


Fig. 3. Magnetische Struktur von MnTa_2O_6 .

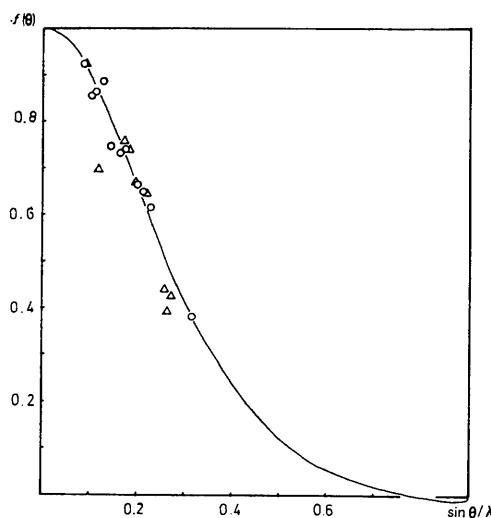


Fig. 4. Theoretischer und experimenteller Formfaktor für das Mn^{2+} -Ion; $\circ = G_x$ -Reflexe; $\triangle = A_z$ -Reflexe.

und $h0l$ ausgelöscht. Über den 212-Reflex hinaus wurden auf weiteren Kernreflexen magnetische Beiträge nachgewiesen, die der Bedingung hkl : $h+k=2n$ und $h0l$: $l=2n+1$ gehorchen und somit zum A -Typ ($S_1 = -S_2 = -S_3 = S_4$) gehören. Nur wenige A -Reflexe liegen nicht auf Kernreflexen, nämlich $h0l$: $l=2n+1$; diese schliessen den F -Typ ($S_1 = S_2 = S_3 = S_4$) aus. Eine Auswertung ergab eine G -Komponente parallel zur a -Achse und eine A -Komponente in c -Richtung (Tabelle 3). Aus den beiden Skalierungsfaktoren $c_G = \sum_{hkl} I_{hkl}^{\text{beob}}(G) / \sum_{hkl} I_{hkl}^{\text{ber}}(G)$ bzw. dem analogen c_A beider Komponenten ergibt sich der Winkel der Momente zur a -Achse über $\tan^2 \varphi_a = c_A / c_G$ zu $\varphi_a = 35,4 \pm 1^\circ$. Die Gütefaktoren (in I) lauten für die G_x -Reflexe allein $R = 0,059$, für die bis auf den Reflex 201 auf Kernreflexen liegenden A_z -Reflexe allein $R = 0,133$ und insgesamt $R = 0,076$. Fig. 3 stellt die nicht-kollineare magnetische Struktur von $\text{Mn}(\text{Nb}_{0,5}\text{Ta}_{0,5})_2\text{O}_6$ dar. In Fig. 4 sind die theoretischen Formfaktoren (Watson & Freeman, 1961) den aus den beobachteten Intensitäten ermittelten Formfaktoren gegenübergestellt. Aus den Skalierungsfaktoren der Kern- und magnetischen Reflexe ergab sich für die Spinquantenzahl bei 2,2 K $S = 2,3$ und extrapoliert auf $T = 0$ K $S = 2,5 \pm 0,1$.

Tabelle 3. Beobachtete und berechnete Intensitäten der magnetischen Reflexe

hkl	Typ	I_{beob}	I_{ber}	hkl	Typ	I_{beob}	I_{ber}
010	G	39,9	39,1	220	A	4,7	4,0
110	A	18,8	17,9	510	A	4,6	4,7
101	G	31,6	33,8	320	G	5,1	4,8
210	G	16,6	16,8	012	G	7,9	7,2
201	A	3,4	5,1	420	A	3,0	2,5
011	G	6,1	5,1	212	G	6,1	5,6
301	G	9,2	10,5	710	A	1,5	2,0
410	G	3,7	3,9	022	A	0,3	0,7
020	A	5,4	4,8	222	A	0,5	0,6
120	G	9,7	8,8	303	G	2,0	2,1

Pulveruntersuchungen

Um die Existenz der A_z -Komponente zu überprüfen, wurden die in Fig. 5 dargestellten Pulverdiagramme aufgenommen. Die A_z -Komponente ist bis auf die sehr schwachen Reflexe $h0l$: $h=2n$, $l=2n+1$ nur mit Reflexen verbunden, die sich zu Kernreflexen addieren, und somit schwer nachweisbar. Da sich die G_x - und A_z -Komponenten ohne Interferenz addieren, kann auch aus den G_x -Intensitäten relativ zueinander nicht auf eine A_z -Komponente geschlossen werden. Zur Ermittlung der magnetischen Intensitäten wurde daher im Gegensatz zur früher vorläufig angewandten Methode der Differenzbildung $I(4,2\text{ K})-I(300\text{ K})$ (Weitzel, 1971; Weitzel & Klein, 1973) eine Profilanalyse durchgeführt (Klein & Weitzel, 1975). Dadurch konnte auf dem 110-Kernreflex ein magnetischer A_z -Beitrag nachgewiesen werden, der bislang wegen des ungünstigen Reflex/Untergrundverhältnisses nicht nachweisbar war. Alle anderen A_z -Reflexe sind bis auf den 201-Reflex beim MnTa_2O_6 zu schwach, um nachweisbar zu sein. Aus diesen Neutronenbeugungsuntersuchungen ergeben sich die Werte in Tabelle 4 für die magnetischen Daten. Vom MnNb_2O_6 liegt der Néelpunkt nach Suszeptibilitätsmessungen bei $4,40 \pm 0,05\text{ K}$ (Holmes, Ballman & Hecker, 1972). In Fig. 6 ist die Abhängigkeit des Verkantungswinkels φ vom Nb/Ta-Verhältnis dargestellt.

Diskussion

Bekanntlich sind die Wolframit (ABO_4)- und Columbit (AB_2O_6)-Struktur gleich bis auf die Art, wie die in b/c -Schichten angeordneten Kationen aufeinander folgen (Weitzel, 1971). Die Schichtfolgen lauten ABA bzw. $ABBABBA$. Greift man eine a/c -Schicht eines Wolframits heraus, so ist eine solche Schicht auch gleich einer a/b -Schicht eines Trirutils (in dessen Aufstellung) (Weitzel & Klein, 1974). Die Momentrichtungen aller bisher untersuchten Wolframite liegen in der a/c -Ebene, und zwar etwa unter einem Winkel von $25\text{--}60^\circ$ im x/\bar{z} -Quadranten (Weitzel, 1970a) bezogen auf eine Aufstellung $\beta < 90^\circ$. Damit sind die Momente aus der Richtung der a -Achse in die Richtung der Bindung zwischen dem M-Kation und dem Sauerstoffion gedreht, das mit dem M-Kation zusammen etwa in der a/c -Ebene liegt. Da diese M-O-Bindungsrichtungen

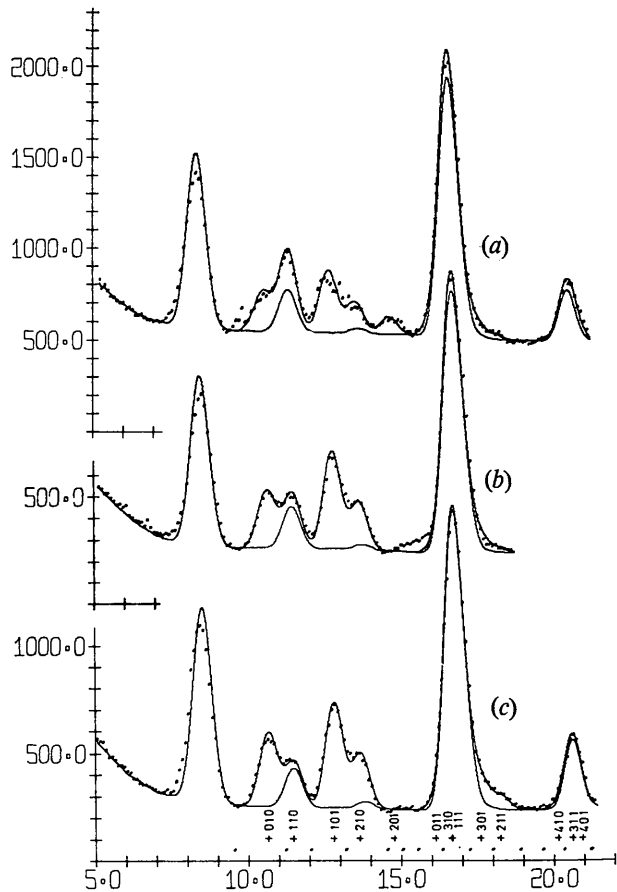


Fig. 5. Neutronenbeugungspulverdiagramme bei 2 K. Die gepunktete Linie stellt die Messwerte dar, die obere durchgezogene Linie die gefalteten, beobachteten, integralen Intensitäten. Die untere durchgezogene Linie stellt den Untergrund zuzüglich $\lambda/2$ - und λ -Kernreflexen dar. In der Beschriftung entsprechen Kreuze den Reflexen, Punkte den Reflexgruppengrenzen. (a) MnTa_2O_6 . (b) $\text{Mn}(\text{Nb}_{0,85}\text{Ta}_{0,15})_2\text{O}_6$. (c) MnNb_2O_6 .

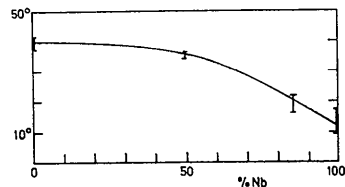


Fig. 6. Abhängigkeit des Verkantungswinkels φ_a vom Nb-Gehalt

Tabelle 4. Magnetische Daten von $\text{Mn}(\text{Nb},\text{Ta})_2\text{O}_6$ aus Neutronenbeugungsuntersuchungen

		MnNb_2O_6		$\text{Mn}(\text{Nb}_{0,85}\text{Ta}_{0,15})_2\text{O}_6$		$\text{Mn}(\text{Nb}_{0,5}\text{Ta}_{0,5})_2\text{O}_6$	MnTa_2O_6	
<i>hkl</i>	Typ	<i>I</i> _{beob}	<i>I</i> _{ber}	<i>I</i> _{beob}	<i>I</i> _{ber}		<i>I</i> _{beob}	<i>I</i> _{ber}
010	<i>G</i>	248	250	194	216		157	159
110	<i>A</i>	24	22	47	43		163	188
101	<i>G</i>	346	334	322	293	vgl.	241	233
210	<i>G</i>	160	169	140	145	Tabelle 3	102	107
201	<i>A</i>	1	5	3	9		66	42
γ_{Mn}		0,1903		0,1865		0,1769	0,1735	
$\varphi_a(^{\circ})$		13 ± 4		19 ± 3		$35,4 \pm 1$	40 ± 2	
<i>S</i> (<i>T</i> =2K)		1,99		2,10		—	2,12	
<i>S</i> (<i>T</i> =0K)		$2,2 \pm 0,2$		$2,3 \pm 0,2$		$2,5 \pm 0,1$	$2,3 \pm 0,2$	

für alle Oktaeder beim Wolframit von Schicht zu Schicht parallel zueinander stehen, resultieren kollineare magnetische Strukturen. Beim Trirutil wird diese Bindungsrichtung dagegen durch die 4_1 -Schraubenachse von a/b -Schicht zu a/b -Schicht (in dessen Aufstellung) jeweils um 90° gedreht. Eine demzufolge zu erwartende orthogonale magnetische Struktur konnte beim FeTa_2O_6 gefunden werden (Weitzel & Klein, 1974).

Auch die verkantete magnetische Struktur $G_x A_z$ der Mn-Columbite ist so erklärbar. In der Columbitstruktur sind die erwähnten M–O-Bindungsrichtungen von b/c -Schicht zu b/c -Schicht so miteinander gekoppelt, dass diese Bindungsrichtungen von A -Schicht zu A -Schicht gekreuzt zueinander stehen (Fig. 1). Geht man von der G_x -Komponente aus und dreht deren Momente innerhalb der a/c -Ebene aus der a -Richtung heraus in Richtung der jeweiligen M–O-Bindungsrichtung, so ist die resultierende z -Komponente genau vom beobachteten Typ A_z . Die Mn-Oktaeder sind aufgrund von Raumtemperaturmessungen mit steigendem Nb-Gehalt zunehmend verzerrter (Weitzel, 1976b). Darin wird die Ursache für die Abnahme des Verkantungswinkels mit zunehmendem Nb-Gehalt zu suchen sein.

Die A_z -Komponente ist bekanntlich mit der Symmetrie der G_x -Komponente verträglich (Weitzel, 1971), so dass auch die magnetische Struktur $G_x A_z$ die magnetische Raumgruppe $Pb'cn$ besitzt. Zu ihr gehört die magnetische Punktgruppe $m'mm$, die einen magneto-elektrischen Effekt zulässt. Beim MnNb_2O_6 wurde dieser nachgewiesen und damit die magnetische Punktgruppe $m'mm$ erlaubt (Holmes *et al.*, 1972); die A_z -Komponente wurde dabei nicht diskutiert. Sie ist allerdings auch mit Hilfe des magneto-elektrischen Effektes nicht nachweisbar, da sie die Symmetrie nicht verändert.

Die Spinquantenzahlen liegen mit 2,2–2,5 unter dem theoretischen Wert von 2,5 für das Mn^{2+} -Ion; sie sind aber von derselben Grösse, wie sie beim MnWO_4 mit 2,2 gefunden wurde (Weitzel, 1970b). Es kämen für die Erniedrigung Kovalenzeffekte infrage, ebenso wie

eine möglicherweise übersehene y -Komponente. Um die Symmetrie der magnetischen Struktur nicht zu stark zu erniedrigen, käme nur eine C -Komponente infrage ($S_1 = S_2 = -S_3 = -S_4$). Diese ergäbe einen sehr starken 100-Reflex, der nicht beobachtet wurde. Die niedrigersymmetrische magnetische Raumgruppe $P2_1cn$ gehört zur magnetischen Kristallklasse $2mm$, die sich durch den magneto-elektrischen Effekt nicht von der magnetischen Punktgruppe $m'mm$ unterscheiden liesse (Birss, 1966). Eine G_y -Komponente, die zu monokliner Symmetrie führen würde, muss ausgeschlossen werden; sie ergibt für die G -Typ-Reflexe der Einkristalluntersuchung steigende R -Werte: $R = 0,062$ ($\varphi_a = 5^\circ$), $0,079$ (10°) und $0,127$ (20°).

Herrn Professor H. Schröcke danken wir vielmals für die Darstellung der Pulververproben. Weiter danken wir der Gesellschaft für Kernforschung, Abt. RBT/KTB, Karlsruhe, für die Bereitstellung eines Strahlrohres am FR2 und eines Arbeitsplatzes sowie dem BMFT für finanzielle Förderung unserer Arbeiten.

Literatur

- ATOJI, M. (1965). *Nucl. Instrum. Meth.* **35**, 13–32.
 BIRSS, R. R. (1966). *Symmetry and Magnetism*. Amsterdam: North Holland.
 HOLMES, L. M., BALLMAN, A. A. & HECKER, R. R. (1972). *Solid State Commun.* **11**, 409–413.
International Tables for X-ray Crystallography (1974). Band IV. Kap. 3.2. Birmingham: Kynoch Press.
 KLEIN, S. & WEITZEL, H. (1975). *J. Appl. Cryst.* **8**, 54–59.
 WATSON, R. E. & FREEMAN, A. J. (1961). *Acta Cryst.* **14**, 27–37.
 WEITZEL, H. (1970a). *Solid State Commun.* **8**, 2071–2072.
 WEITZEL, H. (1970b). *Z. Kristallogr.* **131**, 289–313.
 WEITZEL, H. (1971). *Z. anorg. allgem. Chem.* **380**, 119–127.
 WEITZEL, H. (1976a). *Acta Cryst.* **A32**, 592–597.
 WEITZEL, H. (1976b). *Z. Kristallogr.* Im Druck.
 WEITZEL, H. & KLEIN, S. (1973). *Solid State Commun.* **12**, 113–116.
 WEITZEL, H. & KLEIN, S. (1974). *Acta Cryst.* **A30**, 380–384.