

## Das Mikrowellenrotationsspektrum des GeTe

J. HOEFT und H.-P. NOLTING

II. Physikalisches Institut der Freien Universität Berlin

(Z. Naturforsch. 22 a, 1121–1123 [1967]; eingegangen am 15. April 1967)

Im Frequenzbereich 11–20 GHz wurden bei Temperaturen zwischen 570 und 600 °C Rotationsübergänge von 19 isotopen Molekülen des GeTe gemessen. Es werden Rotationskonstanten, Kernabstände, Koeffizienten der Potentialfunktionen nach DUNHAM und MORSE und Massenverhältnisse von Germanium- und Tellurisotopen mitgeteilt. Als Mittelwert für den Gleichgewichtsabstand der Kerne ergibt sich

$$r_e = (2,340\ 157 \pm 0,000\ 026) \text{ Å.}$$

Die systematische Untersuchung zweiatomiger (IV/VI)-Verbindungen wurde mit der Messung des bisher unbekannten Rotationsspektrums des GeTe fortgesetzt. Die experimentelle Anordnung war dieselbe wie bei den vorangehenden Untersuchungen an Sulfiden<sup>1</sup> und Seleniden<sup>2,3</sup> dieser Molekülklasse (100 kHz-STARK-Effekt-Spektrometer mit heizbarer Absorptionszelle). Als Substanz diente 99,999-proz. GeTe<sup>4</sup>.

Im Frequenzbereich 11–20 GHz wurden 99 Linien der Rotationsübergänge  $J = 2 \rightarrow 3$ ,  $3 \rightarrow 4$  und  $4 \rightarrow 5$  gemessen, die entsprechend Tab. 1 eindeutig 19 isotopen Molekülen mit Häufigkeiten zwischen 0,9 und 12,6% zugeordnet werden konnten. Rotationsübergänge mit Quadrupol-Hyperfeinstruktur von Isotopenkombinationen des Ge<sup>73</sup> (Kernspin  $I = 9/2$ ) waren auf Grund der geringen Häufigkeiten nicht mehr nachweisbar. Die Linien wurden bei Temperaturen zwischen 570 und 600 °C eingemessen. In diesem Temperaturbereich hatten sie Halbwertsbreiten zwischen 0,3 und 0,6 MHz.

Die Auswertung der Linienfrequenzen  $\nu$  erfolgte nach der Beziehung<sup>5</sup>

$$\begin{aligned} \nu &= (F_{J+1, v} - F_{J, v})/\hbar \\ &= 2[Y_{01} + Y_{11}(v + \frac{1}{2}) + Y_{21}(v + \frac{1}{2})^2 + \dots] (J+1) \\ &\quad + 4[Y_{02} + Y_{12}(v + \frac{1}{2}) + \dots] (J+1)^3 \\ &\quad + Y_{03}(J+1)^3 [(J+2)^3 - J^3] + \dots \end{aligned} \quad (1)$$

Im Rahmen der Meßgenauigkeit läßt sich das Spektrum einer Isotopenkombination des GeTe durch die vier unabhängigen Konstanten  $Y_{01}$ ,  $Y_{02}$ ,  $Y_{11}$  und  $Y_{21}$  beschreiben. Zur Umrechnung einer Isotopen-

kombination in eine andere gelten die Relationen

$$\begin{aligned} Y_{01} &\sim 1/\mu, & Y_{02} &\sim 1/\mu^2, \\ Y_{21} &\sim 1/\mu^2, & Y_{11} &\sim 1/\mu^{3/2} \end{aligned} \quad (2)$$

( $\mu$ : Reduzierte Masse der Moleköl). Zur Auswertung wurden sämtliche Linienfrequenzen mit Hilfe der Beziehungen (2) als Funktionen der Rotationskonstanten der häufigsten Isotopenkombination ausgedrückt. Man erhält so ein überbestimmtes Gleichungssystem, aus dem man durch Ausgleichsrechnung (Methode der kleinsten Fehlerquadrate) die vier Konstanten der häufigsten isotopen Moleköl erhält. Die Differenzen zwischen den aus diesen Konstanten berechneten Linienfrequenzen  $\bar{\nu}$  und den gemessenen Linienfrequenzen  $\nu$  sind in der letzten Spalte der Tab. 1 angegeben. Die Differenzen sind fast alle kleiner als der doppelte Meßfehler. Die Ausgleichsrechnung liefert ferner für den mittleren quadratischen Fehler der Frequenzmessung den Wert  $\pm 3,3$  kHz. Die 99 gemessenen Linienfrequenzen sind im Sinne der Statistik konsistent.

Die Konsistenz der Messungen wird auch durch das Ergebnis einer unabhängigen Auswertung von 9 Isotopenkombinationen belegt. In Tab. 2 sind die Gleichgewichtskernabstände dieser isotopen Molekülen mit den Fehlern aus den Messungen angegeben. Im Rahmen der Meßgenauigkeit stimmen die Werte überein. In den Tab. 3 und 4 sind die aus den Rotationskonstanten isotoper Molekülen berechneten Massenverhältnisse von Germanium- und Tellurisotopen aufgeführt. Zum Vergleich enthalten die Tabellen auch die Massenverhältnisse nach MATTAUCH<sup>6</sup> (Feh-

<sup>1</sup> J. HOEFT, Z. Naturforsch. 19 a, 1134 [1964]; 20 a, 313, 826, 1327 [1965].

<sup>2</sup> J. HOEFT, Z. Naturforsch. 20 a, 1122 [1965]; 21 a, 437, 1240 [1966].

<sup>3</sup> J. HOEFT u. K. MANNS, Z. Naturforsch. 21 a, 1884 [1966].

<sup>4</sup> Hersteller: Dr. Th. Schuchardt, München.

<sup>5</sup> C. H. TOWNES u. A. L. SCHAWLOW, Microwave Spectroscopy, McGraw-Hill Book Co., London 1955.

<sup>6</sup> J. H. E. MATTAUCH, W. THIELE u. A. H. WAPSTRA, Nucl. Phys. 67, 1 [1965].



Moleköl	%	$J \rightarrow J+1$	$v$	$\nu$ (MHz)	$\tilde{\nu} - \nu$ (kHz)	Moleköl	%	$J \rightarrow J+1$	$v$	$\nu$ (MHz)	$\tilde{\nu} - \nu$ (kHz)	
Ge <sup>70</sup> Te <sup>124</sup>	1,0	2 → 3	0	12370,57 ± 0,06	+ 22	Ge <sup>74</sup> Te <sup>124</sup>	1,7	2 → 3	0	11943,24 ± 0,06	+ 58	
Ge <sup>70</sup> Te <sup>125</sup>	1,4	2 → 3	0	12334,79 ± 0,06	+ 40			1	11911,41 ± 0,06	+ 27		
Ge <sup>70</sup> Te <sup>126</sup>	3,8	2 → 3	0	12299,75 ± 0,03	- 19	Ge <sup>74</sup> Te <sup>125</sup>	2,6	2 → 3	0	11907,54 ± 0,03	- 5	
			1	12266,41 ± 0,03	+ 22			1	11875,77 ± 0,06	+ 48		
			2	12233,12 ± 0,06	- 7			2	11844,13 ± 0,06	- 49		
		3 → 4	0	16399,59 ± 0,03	+ 8	Ge <sup>74</sup> Te <sup>126</sup>	6,8	2 → 3	0	11872,41 ± 0,03	+ 25	
			1	16355,16 ± 0,03	+ 39			1	11840,86 ± 0,03	- 3		
Ge <sup>70</sup> Te <sup>128</sup>	6,5	2 → 3	0	12231,05 ± 0,03	+ 13			2	11809,30 ± 0,06	- 39		
			1	12198,01 ± 0,03	+ 33			3	11777,66 ± 0,06	- 13		
			2	12164,92 ± 0,09	+ 83			3 → 4	0	15829,75 ± 0,03	+ 3	
		3 → 4	0	16308,03 ± 0,03	+ 12			1	15787,77 ± 0,03	- 1		
			1	16264,00 ± 0,03	+ 14			4 → 5	0	19787,24 ± 0,03	+ 36	
Ge <sup>70</sup> Te <sup>130</sup>	7,1	2 → 3	0	12164,49 ± 0,03	+ 1			1	19734,63 ± 0,03	+ 16		
			1	12131,78 ± 0,06	- 40			2	19681,99 ± 0,03	- 4		
			2	12098,92 ± 0,06	+ 50			3	19629,31 ± 0,06	- 15		
		3 → 4	0	12066,15 ± 0,06	+ 30	Ge <sup>74</sup> Te <sup>128</sup>	11,6	2 → 3	0	11803,81 ± 0,03	- 45	
			1	16219,30 ± 0,03	- 21			1	11772,46 ± 0,03	+ 1		
			1	16175,66 ± 0,03	- 49			2	11741,12 ± 0,03	+ 19		
			2	16131,87 ± 0,06	+ 48			3	11709,76 ± 0,06	+ 39		
Ge <sup>72</sup> Te <sup>124</sup>	1,3	2 → 3	0	12151,16 ± 0,09	- 82			4	11678,44 ± 0,06	+ 0		
			1	12118,28 ± 0,09	+ 101			5	11647,11 ± 0,06	- 46		
Ge <sup>72</sup> Te <sup>125</sup>	1,9	2 → 3	0	12115,33 ± 0,06	- 14			3 → 4	0	15738,33 ± 0,03	- 17	
			1	12082,82 ± 0,09	- 56			1	15696,57 ± 0,03	+ 5		
Ge <sup>72</sup> Te <sup>126</sup>	5,1	2 → 3	0	12080,21 ± 0,03	+ 6			2	15654,77 ± 0,03	+ 42		
			1	12047,83 ± 0,03	- 25			3	15612,99 ± 0,03	+ 35		
			2	12015,38 ± 0,06	- 5			4 → 5	0	19672,83 ± 0,03	- 3	
			3	11982,98 ± 0,06	- 54			1	19620,65 ± 0,03	+ 4		
		3 → 4	0	16106,86 ± 0,03	+ 53			2	19568,47 ± 0,03	- 19		
			1	16063,73 ± 0,06	- 32			3	19516,23 ± 0,06	- 13		
			4 → 5	0	20133,69 ± 0,06	- 117	Ge <sup>74</sup> Te <sup>130</sup>	12,6	2 → 3	0	11737,20 ± 0,03	- 9
Ge <sup>74</sup> Te <sup>122</sup>	0,9	2 → 3	0	12016,32 ± 0,09	+ 141			1	11706,15 ± 0,03	+ 1		
Ge <sup>72</sup> Te <sup>128</sup>	8,7	2 → 3	0	12011,58 ± 0,03	- 33			2	11675,16 ± 0,06	- 66		
			1	11979,42 ± 0,03	- 7			3	11644,01 ± 0,06	+ 9		
			2	11947,36 ± 0,03	- 1			4	11612,92 ± 0,06	+ 6		
			3	11915,13 ± 0,06	- 43			5	11581,79 ± 0,06	+ 25		
		3 → 4	0	16015,38 ± 0,03	- 25			6	11550,69 ± 0,06	- 5		
			1	15972,51 ± 0,03	- 1			3 → 4	0	15649,50 ± 0,03	+ 48	
			4 → 5	0	20019,10 ± 0,03	+ 27		1	15608,20 ± 0,03	- 38		
			1	19965,62 ± 0,06	- 51			2	15566,69 ± 0,06	+ 63		
Ge <sup>72</sup> Te <sup>130</sup>	9,5	2 → 3	0	11945,00 ± 0,03	- 26			4 → 5	0	19561,94 ± 0,03	- 69	
			1	11913,12 ± 0,03	- 14			1	19510,15 ± 0,03	- 11		
			2	11881,20 ± 0,03	+ 20			2	19458,40 ± 0,03	- 23		
			3	11849,35 ± 0,06	- 35			3	19406,50 ± 0,06	+ 85		
			4	11817,58 ± 0,09	- 189	Ge <sup>76</sup> Te <sup>126</sup>	1,5	2 → 3	0	11675,48 ± 0,06	+ 5	
		3 → 4	0	15926,53 ± 0,03	+ 61	Ge <sup>76</sup> Te <sup>128</sup>	2,5	2 → 3	0	11606,83 ± 0,03	- 16	
			1	15884,10 ± 0,03	+ 1			1	11576,35 ± 0,06	- 59		
			4 → 5	0	19908,16 ± 0,03	- 13		2	11545,84 ± 0,06	- 90		
			1	19855,09 ± 0,03	- 30	Ge <sup>76</sup> Te <sup>130</sup>	2,7	2 → 3	0	11540,24 ± 0,03	- 2	
			2	19801,85 ± 0,06	+ 66			1	11510,01 ± 0,06	- 32		
								2	11479,77 ± 0,06	- 70		

Tab. 1.

ler  $\pm 1 \cdot 10^{-7}$ ). Auch hier sind die Abweichungen mit den Meßfehlern verträglich.

Tab. 5 enthält die vier Rotationskonstanten und daraus berechnete Konstanten der häufigsten Isotopenkombination Ge<sup>74</sup>Te<sup>130</sup>. Zur Berechnung der Konstanten  $B_e$ ,  $\omega_e$ ,  $\omega_e x_e$ ,  $\beta_e$  und  $H_e$ , der Koeffizienten des DUNHAM-Potentials  $a_0$ ,  $a_1$ ,  $a_2$  und  $a_3$ ,

der Koeffizienten des MORSE-Potentials  $D$  (Dissoziationsenergie) und  $a$  und des Kernabstandes  $r_e$  wurden die in der Arbeit über das Rotationsspektrum des PbSe<sup>3</sup> zitierten Beziehungen benutzt. Bei der Berechnung der Kernabstände wurden außerdem die Massentabellen von MATTAUCH, THIELE und WAPSTRA<sup>6</sup> und die Tabellen der Naturkonstanten von

Moleköl	$r_e$ (Å)
Ge <sup>74</sup> Te <sup>130</sup>	2,340156 $\pm$ 0,000008
Ge <sup>74</sup> Te <sup>128</sup>	2,340154 $\pm$ 0,000007
Ge <sup>74</sup> Te <sup>126</sup>	2,340157 $\pm$ 0,000007
Ge <sup>72</sup> Te <sup>130</sup>	2,340156 $\pm$ 0,000011
Ge <sup>72</sup> Te <sup>128</sup>	2,340152 $\pm$ 0,000012
Ge <sup>70</sup> Te <sup>126</sup>	2,340149 $\pm$ 0,000015
Ge <sup>70</sup> Te <sup>128</sup>	2,340160 $\pm$ 0,000016
Ge <sup>70</sup> Te <sup>130</sup>	2,340158 $\pm$ 0,000016
Ge <sup>72</sup> Te <sup>126</sup>	2,340165 $\pm$ 0,000020

Tab. 2. Gleichgewichtskernabstände.

Moleköl	Massenverhältnis
Ge <sup>74</sup> /Ge <sup>72</sup>	GeTe <sup>130</sup> 1,027795 $\pm$ 0,000009 GeTe <sup>128</sup> 1,027798 $\pm$ 0,000009 GeTe <sup>126</sup> 1,027783 $\pm$ 0,000015
	MATTAUCH <sup>6</sup> 1,0277953
Ge <sup>74</sup> /Ge <sup>70</sup>	GeTe <sup>130</sup> 1,057157 $\pm$ 0,000012 GeTe <sup>128</sup> 1,057151 $\pm$ 0,000012 GeTe <sup>126</sup> 1,057172 $\pm$ 0,000011
	MATTAUCH <sup>6</sup> 1,0571608
Ge <sup>72</sup> /Ge <sup>70</sup>	GeTe <sup>130</sup> 1,028568 $\pm$ 0,000013 GeTe <sup>128</sup> 1,028559 $\pm$ 0,000028 GeTe <sup>126</sup> 1,028593 $\pm$ 0,000016
	MATTAUCH <sup>6</sup> 1,0285714

Tab. 3. Massenverhältnisse von Germaniumisotopen.

Moleköl	Massenverhältnis
Te <sup>130</sup> /Te <sup>128</sup>	Ge <sup>74</sup> Te 1,015655 $\pm$ 0,000013 Ge <sup>72</sup> Te 1,015661 $\pm$ 0,000019 Ge <sup>70</sup> Te 1,015645 $\pm$ 0,000027
	MATTAUCH <sup>6</sup> 1,0156504
Te <sup>130</sup> /Te <sup>126</sup>	Ge <sup>74</sup> Te 1,031791 $\pm$ 0,000013 Ge <sup>72</sup> Te 1,031771 $\pm$ 0,000028 Ge <sup>70</sup> Te 1,031817 $\pm$ 0,000025
	MATTAUCH <sup>6</sup> 1,0317936
Te <sup>128</sup> /Te <sup>126</sup>	Ge <sup>74</sup> Te 1,015887 $\pm$ 0,000012 Ge <sup>72</sup> Te 1,015862 $\pm$ 0,000028 Ge <sup>70</sup> Te 1,015922 $\pm$ 0,000025
	MATTAUCH <sup>6</sup> 1,0158944

Tab. 4. Massenverhältnisse von Tellurisotopen.

COHEN und DUMOND<sup>7</sup> verwendet. Nach den Beziehungen (2) lassen sich mit Hilfe der Massentabellen die Rotationskonstanten des Ge<sup>74</sup>Te<sup>130</sup> auf jede andere Isotopenkombination umrechnen.

<sup>7</sup> E. R. COHEN u. J. W. M. DUMOND, Rev. Mod. Phys. 37, 537 [1965].

$Y_{01}$	= (1958,7903 $\pm$ 0,0015)	MHz
$B_e$	= (1958,7905 $\pm$ 0,0015)	MHz
$- Y_{11} \cong \alpha_e$	= (5,1702 $\pm$ 0,0012)	MHz
$Y_{21} \cong \gamma_e$	= (-1,50 $\pm$ 0,27)	kHz
$- Y_{02} \cong D_e$	= (0,353 $\pm$ 0,033)	kHz
$Y_{01} \cong \omega_e$	= (308 $\pm$ 15)	cm <sup>-1</sup>
$- Y_{02} \cong \omega_e x_e$	= (0,62 $\pm$ 0,04)	cm <sup>-1</sup>
$- Y_{12} \cong \beta_e$	= (0,54 $\pm$ 0,25)	Hz
$Y_{03} \cong H_e$	= (-4,7 $\pm$ 6,5) 10 <sup>-6</sup> Hz	
$a_0$	= (362 $\pm$ 34) 10 <sup>3</sup>	cm <sup>-1</sup>
$a_1$	= (-3,07 $\pm$ 0,10)	
$a_2$	= (5,50 $\pm$ 0,35)	
$a_3$	= (-6,76 $\pm$ 0,54)	
$D$	= (4,76 $\pm$ 0,30)	eV
$a$	= (3,08 $\pm$ 0,15)	
$r_e$	= (2,3401556 $\pm$ 0,0000018*) Å ± 0,000026**) Å	

\* Meßfehler.

\*\* Fehler der in die Rechnung eingehenden Naturkonstanten.

Tab. 5. Konstanten der häufigsten isotopen Moleköl Ge<sup>74</sup>Te<sup>130</sup> (12,6%).

	Diese Arbeit	DRUMMOND u. BARROW <sup>8</sup>
$\omega_e$ (cm <sup>-1</sup> )	313 $\pm$ 15	323,9
$\omega_e x_e$ (cm <sup>-1</sup> )	0,62 $\pm$ 0,04	0,75
$D$ (eV)	4,76 $\pm$ 0,30	4,1 $\pm$ 0,4

Tab. 6. Schwingungskonstanten (bezogen auf den Schwerpunkt aller isotopen Moleköl) und Dissoziationsenergie.

DRUMMOND und BARROW<sup>8</sup> ermittelten die Schwingungskonstanten  $\omega_e$  und  $\omega_e x_e$  des GeTe aus der Feinstruktur des Bandenspektrums. Ihre Werte beziehen sich auf keine bestimmte Isotopenkombination. Daher sind zum Vergleich in Tab. 6 unsere Ergebnisse auf den Schwerpunkt aller isotopen Moleköl bezogen. In der letzten Zeile wird die von uns unter Annahme eines MORSE-Potentials berechnete Dissoziationsenergie mit dem Wert der genannten Autoren verglichen. In allen Fällen stimmen die Ergebnisse recht gut überein.

Herrn Professor Dr. R. HONERJÄGER danken wir herzlich für seine großzügige Förderung und sein reges Interesse an dieser Arbeit. Der Deutschen Forschungsgemeinschaft danken wir für die finanzielle Unterstützung unserer Forschungsvorhaben.

<sup>8</sup> G. DRUMMOND u. R. F. BARROW, Proc. Phys. Soc. London A 65, 277 [1952].