

Marta KRZESIŃSKA

TEMPERATURA DEBYE'A DLA $\text{Bi}_{12}\text{GeO}_{20}$

Streszczenie. W pracy niniejszej przedstawiono metodę wyznaczania temperatury Debye'a z pomiarów stałych sprężystych. Obliczenia przeprowadzono dla $\text{Bi}_{12}\text{GeO}_{20}$. Tak wyznaczoną temperaturę Debye'a porównano z metodami przybliżonymi de Launay'a i Marcusa.

Teoria ciepła właściwego Debye'a, bazująca na dość prostym modelu widma częstotliwości ciała stałego, dostarcza praktycznego kryterium porównywania własności termicznych. Zgodnie z tym modelem związek pomiędzy temperaturą charakterystyczną Θ_D a maksymalną częstotliwością drgań ν_{\max} jest następujący:

$$k\Theta_D/h = \nu_{\max},$$

gdzie k i h stałe Boltzmana i Plancka.

Częstotliwość maksymalną ν_{\max} można wyznaczyć znając liczbę drgań dz w przedziale częstotliwości $\nu, \nu + d\nu$

$$dz = \frac{4\pi V}{3} \nu^2 d\nu, \quad N = \int_0^{\nu_{\max}} \frac{4\pi V}{3} \nu^2 d\nu, \quad (1)$$

Stąd

$$\nu_{\max} = \nu_{\text{sr}} \sqrt[3]{\frac{3N}{4\pi V}} = \nu_{\text{sr}} \sqrt[3]{\frac{3n}{4\pi}},$$

gdzie n liczba atomów w jednostce objętości.

Ostatecznie temperaturę Debye'a można zapisać w postaci:

$$\Theta_D = \frac{h}{k} \left(\frac{3nN_0}{4\pi M} \right)^{1/3} \nu_{\text{sr}} \quad (2)$$

gdzie:

- q - liczba atomów w cząsteczce,
- N - liczba Avogadro,
- M - masa cząsteczkowa w kilogramach,
- ρ - gęstość.

Dla ciała izotropowego można prędkość średnią wyrazić poprzez prędkość fali podłużnej i dwóch poprzecznych:

$$\frac{3}{v_{\text{śr}}} = \frac{1}{v_3} + \frac{2}{v_3} \quad (3)$$

Wzór (3) na $v_{\text{śr}}$ jest słuszny tylko dla ciała izotropowego. W kryształach anizotropowych prędkości zależą od kierunku i $v_{\text{śr}}$ trzeba uśredniać po wszystkich kątach wyznaczających kierunek, czyli:

$$\frac{3}{v_{\text{śr}}} = \frac{1}{4\pi} \int_0^{4\pi} \left(\frac{1}{v_3} + \frac{1}{v_2} + \frac{1}{v_3} \right) d\Omega, \quad d\Omega = \sin\theta d\theta d\phi \quad (4)$$

Całkowanie można zastąpić sumowaniem:

$$\frac{3}{v_{\text{śr}}} = \frac{S}{4\pi} \sum_{\theta=0}^{\theta_s = \phi_s - \Delta\phi} \sum_{\phi=0}^{\phi_s - \Delta\phi} \left(\frac{1}{v_1} + \frac{1}{v_2} + \frac{1}{v_3} \right) \Delta\Omega \quad (5)$$

gdzie S stała symetrii zależna od granic sumowania (dla układu kubicznego $S = 8$ przy $\theta_s = \phi_s = 90^\circ$)

$$\Delta\Omega = \int_{\theta}^{\theta + \Delta\theta} \int_{\phi}^{\phi + \Delta\phi} \sin\theta d\theta d\phi = [\cos\theta - \cos(\theta + \Delta\theta)] \Delta\phi \quad (6)$$

v_1, v_2, v_3 są pierwiastkami równania [2], [3]:

$$\begin{vmatrix} l^2_{a-H} & nlb & nlb \\ lm & m^2_{a-H} & mnb \\ nlb & mnb & n^2_{a-H} \end{vmatrix} = 0, \quad (7)$$

które można przedstawić w postaci:

$$H^3 - aH^2 + c(a+b)\Sigma H - c^2(a+2b)\mathcal{H} = 0$$

$$\Sigma = m^2 n^2 + n^2 l^2 + l^2 m^2 \quad (7a)$$

$$\mathcal{H} = l^2 m^2 n^2$$

gdzie l, m, n cosinusy kierunkowe wektorów prędkości fazowej:

$$a = c_{11} - c_{44}$$

$$b = c_{12} + c_{44}$$

$$c = c_{11} - c_{12} - 2c_{44}$$

$$H = \rho v^2 - c_{44}$$

Pierwiastki równania (7) spełniają relację:

$$v_1 < v_2 < v_3,$$

gdzie v_3 oznacza prędkość fali podłużnej a v_1 i v_2 prędkości fal poprzecznych.

Poszukiwanie pierwiastków równania (7) i obliczenia temperatury Debye'a realizowano na maszynie cyfrowej ODRA 1325 za pomocą programu napisanego w języku FORTRAN. Wartości stałych sprężystych c_{11} , c_{12} , c_{44} i gęstości zaczerpnięte z pracy [4]. $\Delta\theta$ i $\Delta\phi$ ustalono na 5° .

Rysunek 1 przedstawia przekrój powierzchni prędkości fazowej fali w $\text{Bi}_{12}\text{GeO}_{20}$. Przekroje w płaszczyznach (100), (010), (001) są identyczne. Prędkość średnia wyliczona z równania (5) dla $\text{Bi}_{12}\text{GeO}_{20}$ wynosi 2092.7 m/sek, a temperatura Debye'a 248.4 K.

Przeprowadzono również porównanie z metodami przybliżonymi Marcusa [5] i de Launay'a [5] dla kryształów kubicznych.

Temperatura Debye'a wg Marcusa wyraża się wzorem:

$$\theta_D = \frac{h(3N)^{1/3}}{k(4\pi V)^{1/3}} \left(\frac{c_{11}}{\rho}\right)^{1/2} g \quad (8)$$

gdzie g wyznacza się z krzywych $u = u(v)$, gdzie:

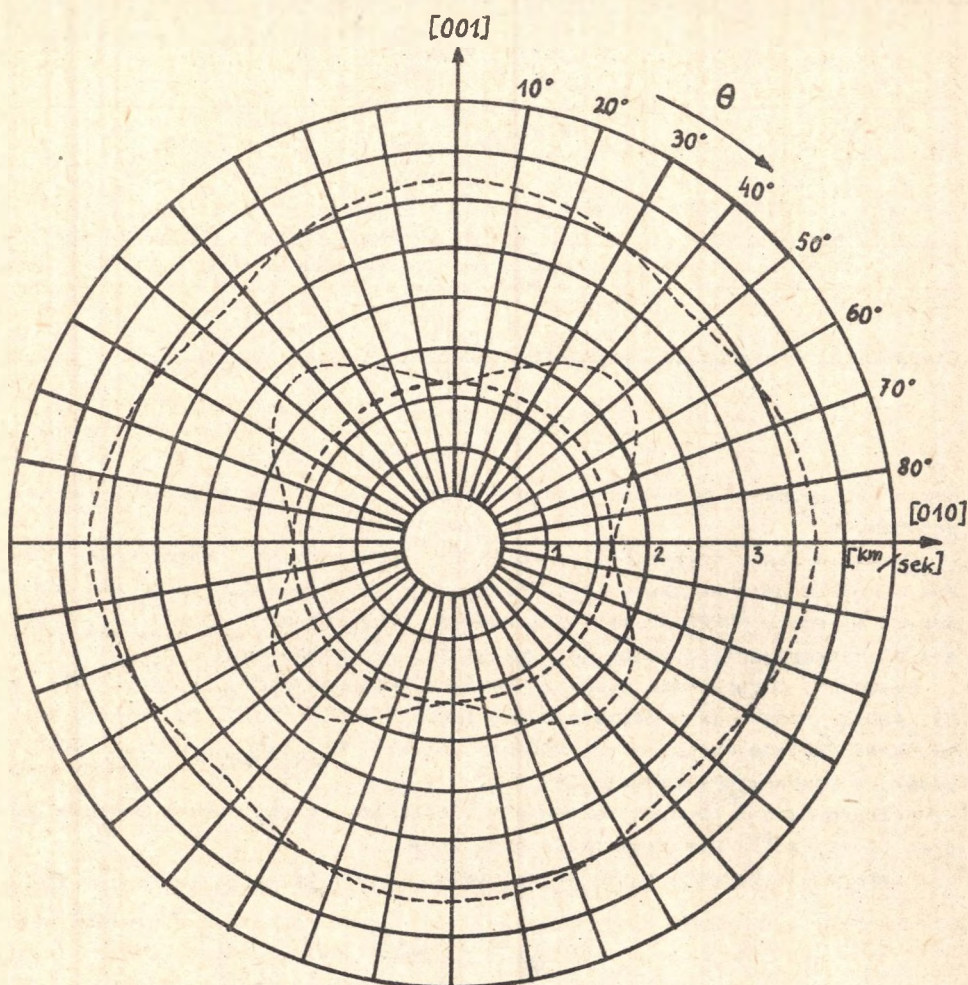
$$u = \frac{c_{11} - c_{12}}{2c_{11}} \quad v = \frac{c_{44}}{c_{11}}$$

dla $\text{Bi}_{12}\text{GeO}_{20}$ $u = 0,38$, $v = 0,199$ a $g = 0,56$.

Temperatura Debye'a w tym przybliżeniu wynosi 247.6 K.

Według de Launay'a [5] temperatura Debye'a dla kryształu kubicznego jest postaci:

$$\theta_D = \frac{h(9N)^{1/3}}{k(4\pi V)^{1/3}} \left(\frac{c_{44}}{\rho}\right)^{1/2} \left[\frac{9}{18 + \sqrt{3}} f\right]^{1/3}$$



Rys. 1. Przekrój powierzchni prędkości fazowej fali w $\text{Bi}_{12}\text{GeO}_{20}$ w płaszczyźnie (100), (010), (001)

f wyznacza się z tablic wg parametrów s i t :

$$s = \frac{c_{11} - c_{44}}{c_{12} + c_{44}} \quad t = \frac{c_{12} - c_{44}}{c_{44}}$$

Dla $\text{Bi}_{12}\text{GeO}_{20}$ $f = 1.45$ a $\theta_D = 248$ K.

Jak widać wartości przybliżone różnią się niewiele od wartości wyznaczonej z prędkości średniej dla kryształu anizotropowego.

LITERATURA

- [1] Robie R.A., Edwards J.L.: J. Appl. Phys. 37, 2659 (1966).
- [2] Musgrave M.J.: Proc. Roy. Soc. A226, 339 (1954).
- [3] Miller G.F., Musgrave J.P.: Proc. Roy. Soc. A236, 352 (1956).
- [4] Slobodnik A.J., Sethares J.C.: J. Appl. Phys. 43, 247 (1972).
- [5] Physical Acoustics pod red. W. Masona t. III B.

ТЕМПЕРАТУРА ДЕБАЯ ДЛЯ $\text{Bi}_{12}\text{GeO}_{20}$

Резюме

В работе показано метод определения температуры Дебая из измерений упругих постоянных. Вычисления сделано для $\text{Bi}_{12}\text{GeO}_{20}$. Так определённую температуру Дебая сравнено с методами Де-Лоней и Маркуса.

THE DEBYE TEMPERATURE OF $\text{Bi}_{12}\text{GeO}_{20}$

Summary

The method of designation of the Debye temperature from the elastic constant measurements has been presented in the paper. The computations have been made for $\text{Bi}_{12}\text{GeO}_{20}$. The Debye temperature from this computations has been compared with the results of the de Launay and Marcus methods.