

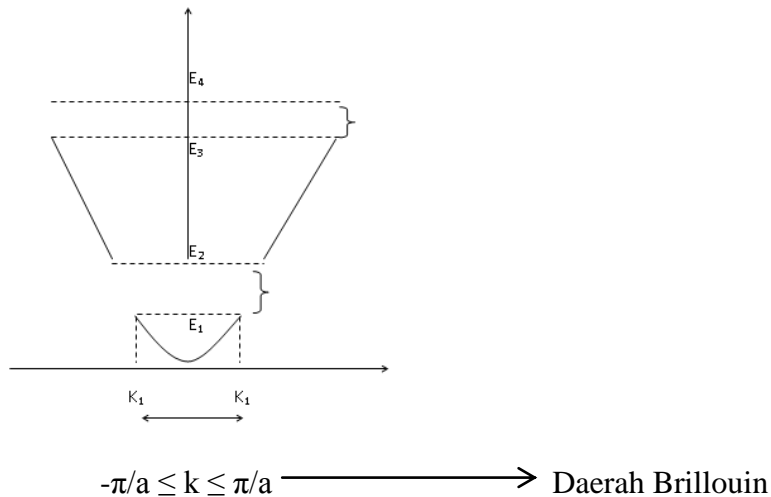
BAB V

THERMAL PROPERTIES (SIFAT TERMAL KRISTAL)

TIK : Untuk menentukan kapasitas panas jenis (pada volume konstan - C_v) phonon pada temperatur tinggi dan temperatur rendah Model Einstein dan Model Debye

Di dalam BAB IV

Jika dalam kristal terdapat phonon, maka akan terjadi hubungan dispersi (diatomik) yang dinyatakan:



Sehingga partikel phonon yang mempunyai frekuensi $\vartheta = h \frac{c}{\lambda}$ menurut kuantum Planck $E = h\vartheta = \hbar\omega$. Energi kristal untuk $k = k_1$ adalah :

$$U_{k_1,p} = \sum_{p=1}^3 \langle \eta_{k_1,p} \rangle \hbar\omega_{k_1,p}$$

Harga k ditentukan oleh vektor panjang gelombang serta p menunjukkan jenis polarisasinya

Artinya : setiap harga 1 k kita akan mempunyai 3 jenis polarisasi (1 Longitudinal dan 2 Transversal)

Secara umum, energi kristal untuk k : $U_{kp} = \sum_p \eta_{kp} \hbar\omega_{kp}$

Untuk seluruh nilai k, energi total kristal yang dimiliki adalah :

$$U_{total} = \sum_k \sum_p U_{kp} = \sum_k \sum_p \left(\eta_{kp} \hbar \omega_{kp} \right)$$

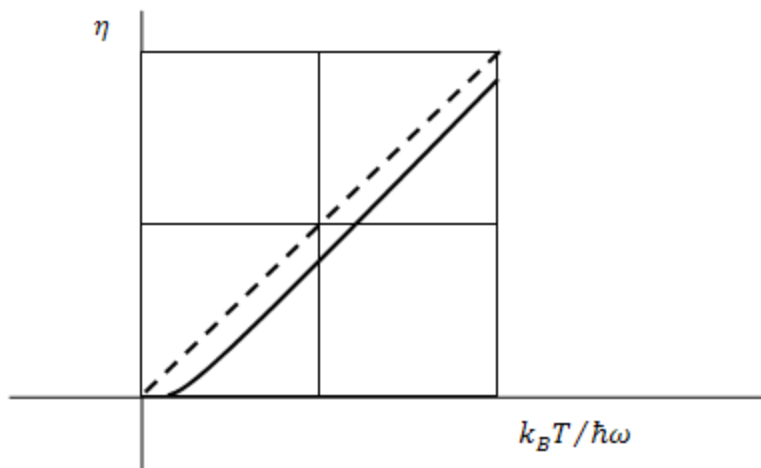
η_{kp} = Probabilitas penempatan tingkat energi phonon

= distribusi Planck = peluang pengisi tingkat energi phonon yang \neq suhu.

$$\langle \eta \rangle = \frac{1}{e^{\hbar \omega / k_b T} - 1}$$

Dengan k_b = konstanta Boltzman = $1,381 \times 10^{-23}$ J/K

Grafik Fungsi Distribusi Planck



$$U_{total} = \sum_{kp} \frac{\hbar \omega_{kp}}{e^{\hbar \omega_{kp} / k_b T} - 1}$$

Untuk temperatur yang tinggi ($T \gg$) maka $\hbar \omega / k_b T \ll 1$

Ingat : $e^{\pm x} \approx 1 \pm x \pm x^2 \pm x^3 \pm \dots$

Maka : $e^{\hbar \omega / k_b T} \approx 1 + \hbar \omega / k_b T + \left(\hbar \omega / k_b T \right)^2 + \dots$

$$U_{total} = \sum_{kp} \frac{\hbar \omega_{kp}}{1 + \frac{\hbar \omega_{kp}}{k_b T} - 1} = \sum_{kp} k_b T$$

Sehingga menurut Einstein

Atom-atom kristal dianggap bergetar satu sama lain di sekitar titik setimbangnya secara bebas. Getaran atomnya dianggap harmonik sederhana yang bebas sehingga mempunyai frekuensi sama ($\nu = \frac{\omega}{2\pi}$) sehingga di dalam zat padat terdapat sejumlah N atom maka ia akan mempunyai 3N osilator harmonik yang bergetar bebas dengan frekuensi ω .

$$U_{total} = \sum_{kp} k_b T = 3Nk_b T$$

$$C_v = \frac{\partial U}{\partial T} = \frac{d}{dT} [3Nk_b T] = 3Nk_b = 3R$$

Model Einstein untuk $T \gg$

$$C_v = 3Nk_b = 3R \Rightarrow \text{sesuai dengan eksperimen Dulong \& Petit}$$

Untuk $T \ll \frac{\hbar \omega}{k_b T} \gg 1$

$$\text{Bila } \omega_{kp} = \omega \text{ maka } U_{total} = \frac{3N\hbar\omega}{e^{\frac{\hbar\omega}{k_b T} - 1}}$$

$$\begin{aligned} C_v &= \frac{\partial U}{\partial T} = \frac{d}{dT} \left[\frac{3N\hbar\omega}{e^{\frac{\hbar\omega}{k_b T} - 1}} \right] \\ &= 3N\hbar\omega \frac{-1}{\left(e^{\frac{\hbar\omega}{k_b T} - 1} \right)^2} \left(-\frac{\hbar\omega}{k_b T^2} \right) e^{\frac{\hbar\omega}{k_b T}} \\ &= \frac{3N\hbar^2\omega^2}{k_b T^2} \frac{e^{\frac{\hbar\omega}{k_b T}}}{\left(e^{\frac{\hbar\omega}{k_b T} - 1} \right)^2} \\ &= \frac{3N\hbar^2\omega^2}{k_b T^2} \frac{e^{\frac{\hbar\omega}{k_b T}}}{\left(e^{\frac{2\hbar\omega}{k_b T} - 2} e^{\frac{\hbar\omega}{k_b T} + 1} \right)} \end{aligned}$$

$$= \frac{3N\hbar^2\omega^2}{k_bT} \frac{1}{\left(e^{\hbar\omega/k_bT} - 1\right)}$$

Untuk $T \ll \longrightarrow \hbar\omega/k_bT \gg 1$, maka:

$$C_v = \frac{3N\hbar^2\omega^2}{k_bT} e^{-\hbar\omega/k_bT}$$

B) Model Debye

- Atom-atom dianggap sebagai osilator harmonis yang tidak bebas. Artinya gerakan atom-atom yang dipengaruhi oleh atom tetangga.
- Menyempurnakan Model Einstein terutama untuk $T \ll$. Menurut Debye, untuk $T \ll$ maka $\vartheta \ll$ (berada pada cabang akustik).

RAPAT KEADAAN (DENSITY OF STATES) $\longrightarrow D(\omega)$

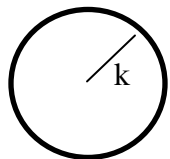
$\{D(\omega)\}$ didefinisikan : $\left\{ \frac{\text{Jumlah Keadaan (dN)}}{\text{Rentang Energi (d}\omega\text{)}} \right\}$

Maka Jumlah Keadaan : $dN = D(\omega) d\omega$

ENERGI TOTAL:

$$U_{total} = \sum_k \sum_p \frac{\hbar\omega_{kp}}{e^{\hbar\omega_{kp}/k_bT} - 1}$$

$$U_{total} = \sum_p \int \frac{\hbar\omega_{kp}}{e^{\hbar\omega_{kp}/k_bT} - 1} D(\omega) d\omega$$



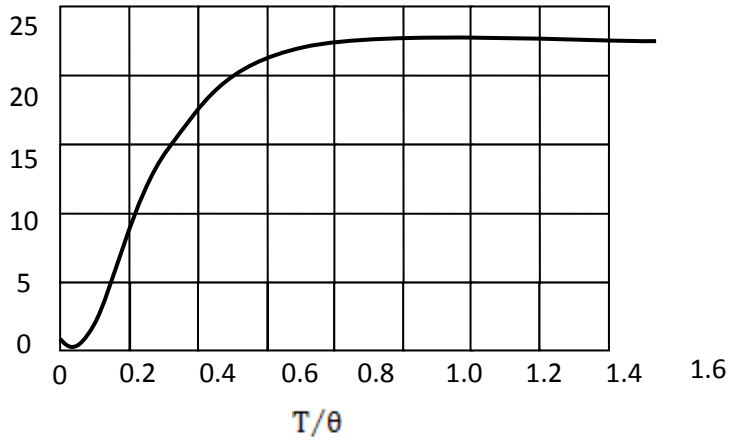
$$N(\text{Number of modes}) = \frac{\text{Volume bola berjari-jari } k}{\text{Volume sel primitif kubus}} = \frac{\frac{4\pi}{3}k^3}{\left(\frac{2\pi}{L}\right)^3}$$

$$N = \frac{L^3 k^3}{6\pi^2} = \frac{V k^3}{6\pi^2}$$

$$D(k) = \frac{dN}{dk} = \frac{V k^2}{2\pi^2}$$

$$D(\omega) = \frac{dN}{d\omega} = \frac{dN}{dk} \times \frac{dk}{d\omega} = \frac{Vk^2}{2\pi^2} \times \frac{dk}{d\omega}$$

$$v_g = \frac{d\omega}{dk}$$



$$\omega = vk \longrightarrow \frac{dk}{d\omega} = \frac{1}{v}$$

$$\text{Jadi, } D(\omega) = \frac{Vk^2}{2\pi^2} \times \frac{1}{v} = \frac{Vk^2}{2\pi^2 v} = \frac{V\omega^2}{2\pi^2 v^3}$$

$$U_{total} = 3 \int \frac{\hbar\omega}{e^{\hbar\omega/k_b T} - 1} \frac{V\omega^2}{2\pi^2 v^3} d\omega$$

$$U_{total} = 3 \int \frac{\hbar\omega^3}{e^{\hbar\omega/k_b T} - 1} \frac{V}{2\pi^2 v^3} d\omega$$

Sehingga limit dari integral di atas didapat : ω_D

$$N(\omega) = N(\text{total})$$

$$N = \frac{\frac{4\pi}{3} k_D^3}{\left(\frac{2\pi}{L}\right)^3} \longrightarrow \omega_D = vk_D$$

$$C_v = \frac{\partial U}{\partial T} = \frac{d}{dT} \left[3 \int_0^{\omega_D} \frac{\hbar\omega^3}{e^{\hbar\omega/k_b T} - 1} \frac{V}{2\pi^2 v^3} d\omega \right]$$

$$= \frac{3V\hbar}{2\pi^2 v^3} \int_0^{\omega_D} \frac{d}{dT} \frac{\omega^3}{e^{\hbar\omega/k_b T} - 1} d\omega$$

$$= \frac{3V\hbar^2}{2\pi^2 v^3} \frac{1}{k_b T^2} \int_0^{\omega_D} \frac{\omega^4}{\left(e^{\hbar\omega/k_b T} - 1\right)^2} e^{\hbar\omega/k_b T} d\omega$$

Misalkan $x = \hbar\omega/k_b T \longrightarrow \frac{dx}{d\omega} = \hbar/k_b T \longrightarrow d\omega = k_b T/\hbar dx$

$$C_v = \frac{3V\hbar^2}{2\pi^2 v^3} \frac{1}{k_b T^2} \int_0^{\hbar\omega_D/k_b T} \frac{\left(\frac{k_b T}{\hbar}\right)^4 x^4}{(e^x - 1)^2} e^x k_b T/\hbar dx$$

Bila didefinisikan : $\Theta_D = \hbar\omega_D/k_b$ dengan Θ_D merupakan temperatur Debye

Jadi :

$$C_v = \frac{3V k_b^4 T^3}{2\pi^2 \hbar^3 v^3} \int_0^{\Theta_D/T} \frac{x^4}{(e^x - 1)^2} e^x dx$$

$$V = \frac{N 6\pi^2 v^3}{\omega_D^3}$$

Sehingga :

$$C_v = 9N k_b \left(\frac{T}{\Theta_D}\right)^3 \int_0^{\Theta_D/T} \frac{x^4}{(e^x - 1)^2} e^x dx$$

UNTUK T TINGGI $\longrightarrow T \gg \Theta_D \longrightarrow x_D \ll 1$

Maka :

$$\frac{x^4}{(e^x - 1)^2} e^x = \frac{x^4}{2 \left\{ \frac{x^2}{2!} + \frac{x^4}{4!} + \dots \right\}} \approx x^2$$

Jadi $C_v = 9N k_b \left(\frac{T}{\Theta_D}\right)^3 \int_0^{\Theta_D/T} x^2 dx$

$$= 9N k_b \left(\frac{T}{\Theta_D}\right)^3 \frac{1}{3} x^3 = 3N k_b$$

Model Debye untuk suhu tinggi

$C_v = 3N k_b = 3R \longrightarrow$ sesuai dengan eksperimen Dulong & Petit

UNTUK T RENDAH $\longrightarrow T \ll \Theta_D \longrightarrow x_D \gg 1$

$$C_v = 9Nk_b \left(\frac{T}{\Theta_D} \right)^3 \int_0^{x_D} \frac{x^4}{(e^x - 1)^2} e^x dx$$

$$C_v = 9Nk_b \left(\frac{T}{\Theta_D} \right)^3 \int_0^{\infty} \frac{x^4}{(e^x - 1)^2} e^x dx$$

Gunakan integral parsial

$$U = x^4 \rightarrow dU = 4x^3 dx$$

$$dV = \frac{e^x}{(e^x - 1)^2} dx \rightarrow V = \frac{-1}{(e^x - 1)}$$

$$\int U dV = UV - \int V dU$$

$$C_v = 9Nk_b \left(\frac{T}{\Theta_D} \right)^3 \left\{ \frac{-x^4}{(e^x - 1)} + \int_0^{\infty} \frac{4x^3}{(e^x - 1)} dx \right\}$$

$$\frac{-x^4}{(e^x - 1)} = \frac{-\left(\Theta_D/T\right)^4}{\left(e^{\Theta_D/T} - 1\right)} \approx 0$$

$$\int_0^{\infty} \frac{4x^3}{(e^x - 1)} dx = 4\{3! \xi(4)\}$$

$$C_v = 9Nk_b \left(\frac{T}{\Theta_D} \right)^3 \left\{ 4.6 \cdot \frac{\pi^4}{90} \right\}$$

$$C_v = \frac{12}{5} \pi^4 Nk_b \left(\frac{T}{\Theta_D} \right)^3$$

$$C_v = 234 Nk_b \left(\frac{T}{\Theta_D} \right)^3$$

