

Praca Domowa Termodynamika i Fizyka Statystyczna R 2021/2022

Kacper Cybiński

9 czerwca 2022

1 Zadanie 2

Entropia Debye'a. Na ćwiczeniach obliczyliśmy podatność cieplną trójwymiarowego ciała stałego w którym mogą rozchodzić się fale akustyczne o prędkości v_0 (model Debye'a) i pokazaliśmy że dla niskich temperatur:

$$C_V = Nk \frac{12\pi^4}{5} \left(\frac{T}{T_D} \right)^3, \text{ gdzie } T_D = \frac{\hbar v_0}{k} \sqrt[3]{6\pi^2 \frac{N}{V}}$$

Dla tego samego modelu oblicz zależność entropii od temperatury i jej zachowanie asymptotyczne dla niskich temperatur.

2 Rozwiązanie

Gęstość stanów w modelu Debye'a jest dana jako:

$$g(\omega) = \begin{cases} \frac{3V}{2\pi^2 v_0^3} \omega^2 & \omega < \omega_D \\ 0 & \omega > \omega_D \end{cases}$$

Entropię wyznaczyć można różniczkując po temperaturze energię swobodną układu. Wiemy, że ma ona wzór: $F = \int_0^\infty g(\omega) \left(\frac{\hbar\omega}{2} + kT \log(1 - \exp(-\beta\hbar\omega)) \right) d\omega$ Natomiast entropię policzymy ze wzoru $S = -\frac{\partial F}{\partial T}$. Czyli po podstawieniu mamy:

$$\begin{aligned} S &= - \int_0^{\omega_D} g(\omega) \left(k \log(1 - \exp(-\beta\hbar\omega)) - \frac{\hbar}{T} \frac{\omega \exp(-\beta\hbar\omega)}{1 - \exp(-\beta\hbar\omega)} d\omega \right) \\ S &= - \int_0^{\omega_D} \frac{3V}{2\pi^2 v_0^3} \omega^2 k \log(1 - \exp(-\beta\hbar\omega)) d\omega + \int_0^{\omega_D} \frac{3V\hbar}{2T\pi^2 v_0^3} \frac{\omega^3 \exp(-\beta\hbar\omega)}{1 - \exp(-\beta\hbar\omega)} d\omega \end{aligned}$$

Jako, że $\omega_D = v_0 \left(\frac{6\pi^2 N}{V} \right)^{\frac{1}{3}} \implies v_0^3 = \omega_D^3 \frac{V}{6\pi^2 N}$. Jak użyjemy to w naszym równaniu to dostajemy:

$$S = -9Nk \int_0^{\omega_D} \frac{\omega^2}{\omega_D^3} \log(1 - \exp(-\beta\hbar\omega)) d\omega + 9Nk \frac{1}{T\omega_D^3} \int_0^{\omega_D} \frac{\omega^3}{\exp(\beta\hbar\omega) - 1} d\omega$$

Dla ułatwienia podstawmy sobie teraz $x = \beta\hbar\omega$, co zmieni nam równanie na Entropię do postaci:

$$\begin{aligned} S &= -9Nk \left(\frac{T}{T_D} \right)^3 \int_0^{\frac{T_D}{T}} x^2 \log(1 - e^{-x}) dx + 9Nk \left(\frac{T}{T_D} \right)^3 \int_0^{\frac{T_D}{T}} \frac{x^3}{e^x - 1} dx \\ S &= 9Nk \left(\frac{T}{T_D} \right)^3 \left(-\frac{1}{3} x^3 \log(1 - e^{-x}) \Big|_0^{\frac{T_D}{T}} + \frac{4}{3} \int_0^{\frac{T_D}{T}} \frac{x^3}{e^x - 1} dx \right) \\ S &= -3Nk \log(1 - e^{-\frac{T_D}{T}}) + 12Nk \left(\frac{T}{T_D} \right)^3 \int_0^{\frac{T_D}{T}} \frac{x^3}{e^x - 1} dx \end{aligned}$$

W końcu, przejdźmy teraz do granicy niskich temperatur (to znaczy $T \ll T_D$). Wówczas wyrażenie $\frac{T_D}{T} \rightarrow \infty$, więc wyraz pod logarytmem dąży do 1, a sam logarytm do 0. Za to $\int \rightarrow \frac{\pi^4}{15}$. Stąd też entropia w granicy niskotemperaturowej jest opisana wzorem:

$$S = 12Nk \left(\frac{T}{T_D} \right)^3 \frac{\pi^4}{15} = \frac{4\pi^4}{5} Nk \left(\frac{T}{T_D} \right)^3$$