

Praca Domowa Termodynamika i Fizyka Statystyczna R 2021/2022

Kacper Cybiński

9 czerwca 2022

1 Zadanie 3

Debye again... Oblicz energię wewnętrzną ciała stałego (opisywanego modelem Debye'a) w dla temperatury dążącej do zera i wyraż tę granicę przez temperaturę Debye'a. Pokaż że:

$$\int_0^\infty C_V(T \rightarrow \infty) - C_V(T) dT = U(T=0)$$

2 Rozwiązanie

Wiemy, że energia wewnętrzna w modelu Debeye'a jest dana wzorem:

$$U = \int_0^\infty \hbar\omega \left(\frac{1}{2} + \frac{1}{\exp(\beta\hbar\omega) - 1} \right) g(\omega) d\omega$$

Chcemy pokazać, że zachodzi taka równość:

$$\int_0^\infty (C_V(T \rightarrow \infty) - C_V(T)) dT = U_0$$

Tutaj przypominamy wiedzę z Wykładu, że dla $T \rightarrow \infty$ ciepło właściwe ma postać $C_V(T \rightarrow \infty) = 3Nk$ i spełnia zależność różniczkową $C_V = \left(\frac{\partial U}{\partial T} \right)_V$. W ogólności energia wewnętrzna jest dana wzorem:

$$U = 9NkT \left(\frac{T}{T_D} \right)^3 \int_0^{\frac{T_D}{T}} \frac{x^3}{\exp(x) - 1} dx$$

Widzimy, że jest ona funkcją tylko temperatury, więc pochodne cząstkowe przy wzorze na ciepło właściwe możemy zamienić na pełne pochodne. Upraszczając nam to naszą całkę do postaci:

$$\int_0^\infty C_V(T) dT = \int_0^\infty \frac{dU}{dT} dT = \int_0^\infty dU$$

Czyli propagując to uproszczenie dalej mamy:

$$\int_0^\infty (C_V(T \rightarrow \infty) - C_V(T)) dT = 3NkT|_0^\infty - U(T)|_0^\infty$$

W tym miejscu warto by się było zastanowić co się dzieje z U gdy $T \rightarrow 0$, zachowa się to trochę inaczej niż zwykle to obserwowaliśmy na ćwiczeniach, bo nie będzie można pominąć członu stałego. Dzieje się tak, ponieważ zauważyć można, że człon pod całką, który zależy od temperatury dla $T \rightarrow 0$ także dąży do zera, czyli pozostaje wyraz stały. Stąd też energia w zerowej temperaturze będzie miała postać:

$$U_0 = \int_0^{\omega_D} \hbar \omega \frac{1}{2} \frac{3V}{2\pi^2 v_0^3} \omega^2 d\omega$$

$$U_0 = \frac{3V\hbar}{16\pi^2 v_0^3} \omega_D^4$$

Pamiętamy, że $\omega_D = v_0^3 6\pi^2 \frac{N}{V}$ a $T_D = \frac{\hbar \omega_D}{k}$. Po skorzystaniu z tej wiedzy wynik nam się upraszcza do postaci:

$$U_0 = \frac{9}{8} N k T_D$$

Wróćmy teraz do pierwotnego zagadnienia.

Dla dużych temperatur $U(T)$ przyjmuje postać $U(T) = 3NkT$, a dla $T \rightarrow 0$ jest to po prostu U_0 , więc możemy zapisać:

$$\lim_{T \rightarrow \infty} 3NkT - \left(\lim_{T \rightarrow \infty} 3NkT - U_0 \right) = U_0$$

Pokazaliśmy więc, że

$$\int_0^\infty (C_V(T \rightarrow \infty) - C_V(T)) dT = U_0$$