

## 数式処理—熱膨張—

Copyright ©2006 by Shigeto R. Nishitani

### 熱膨張

熱膨張(thermal expansion)は原子間ポテンシャルの3次以上の項によって現れる(キッテル著 固体物理学入門 宇野良清他訳, 丸善1978.)。平衡点からの原子の変位 $x$ のポテンシャルエネルギーを

$$U(x) = cx^2 - gx^3$$

と取る。2次までの項では古典的な調和振動子を表し、熱膨張は現れない。 $x^3$ の項は原子間相互作用の非対称性を表し、この項が熱膨張係数と直接かかわってくる。

有限温度での平均の変位は、ボルツマン分布関数を計算することで求まる。平均の位置 $x$ は、熱力学的な確率で重みづけられ

$$\langle x \rangle = \frac{\int_{-\infty}^{\infty} x \exp(-\beta U(x)) dx}{\int_{-\infty}^{\infty} \exp(-\beta U(x)) dx} \quad (1)$$

で計算できる。ここで $\beta = \frac{1}{k_B T}$ である。この積分を実行すると

$$\langle x \rangle = \frac{3g}{4\beta c^2}$$

となる。この式を導け。

### ヒント

ここでは先ず近似によって式を簡単化する。これはTaylor展開ですぐに求まる。ただし、ポテンシャルエネルギーの項で2次の項はそのまま残し、3次以上を展開すること。そうすると(1)式の分母の被積分関数は

> **f1:=(1+beta\*g\*x^3)/exp(beta\*c\*x^2);**

$$f1 := \frac{1 + \beta g x^3}{e^{\beta c x^2}} \quad (1.1.1.1)$$

となることが導かれる。後は、鉄則に示した積分を参照せよ。