

## 7. 統計力学の方法論

### 7.1 分配関数

電子の運動, 並進, 振動, 回転運動が独立,

$$\varepsilon = \varepsilon_{\text{elec}} + \varepsilon_{\text{trans}} + \varepsilon_{\text{vib}} + \varepsilon_{\text{rot}} \quad (7.1)$$

なら, 分子全体の分配関数は,

$$q = q_{\text{elec}} q_{\text{trans}} q_{\text{vib}} q_{\text{rot}} \quad (7.2)$$

$q_{\text{elec}}, q_{\text{trans}}, q_{\text{vib}}, q_{\text{rot}}$ : 電子状態, 並進, 振動, 回転の分配関数

#### [振動分配関数]

エネルギー準位

(2.5) 式を基底状態を 0 とし書き直すと

$$\varepsilon_v = v h \nu, v = 0, 1, 2, \dots \quad (7.3)$$

分配関数 (1 つの振動)

$$q_{\text{vib}}^{(1)} = \sum_{v=0}^{\infty} \exp\left(-\frac{v h \nu}{kT}\right) \dots \text{等比級数}$$

$$q_{\text{vib}}^{(1)} = \left[1 - \exp\left(-\frac{h \nu}{kT}\right)\right]^{-1} \quad (7.4)$$

cf.) 古典極限 ( $h \nu \ll kT$ ): 和  $\rightarrow$  積分

状態密度 (単位エネルギーあたりの状態の数)

$$\rho_{\text{vib-cl}}^{(1)} = \frac{dv}{d\varepsilon_v} = \frac{1}{h \nu}$$

古典分配関数

$$q_{\text{vib-cl}}^{(1)} = \int_0^{\infty} \rho_{\text{vib-cl}}^{(1)} \exp\left(-\frac{\varepsilon_v}{kT}\right) d\varepsilon_v = \frac{kT}{h \nu} \quad (7.4\text{-cl})$$

\* 分配関数  $\sim$  温度  $T$  における, 実効的な状態の数 ( $kT$  以下にある状態の数)

分配関数 ( $n_v$  個の振動)

$$q_{\text{vib}} = \prod_{i=1}^{n_v} \left[1 - \exp\left(-\frac{h \nu_i}{kT}\right)\right]^{-1} \quad (7.5)$$

#### [回転分配関数]

直線分子

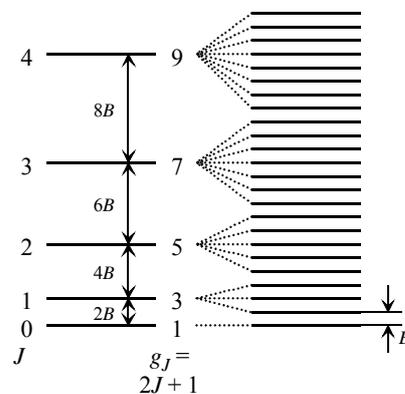
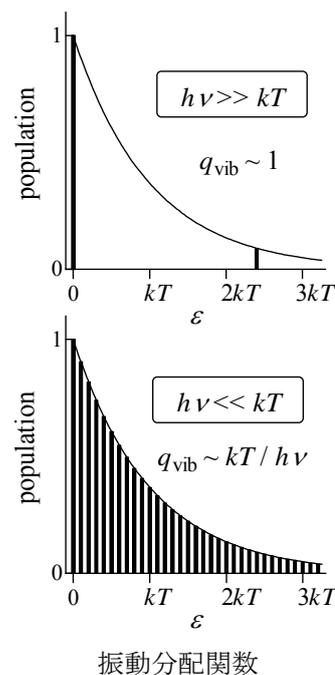
古典近似: 状態密度

$$\rho_{\text{rot}}^{2D} = \frac{g_J}{\sigma} \frac{dJ}{d\varepsilon_J} = \frac{1}{\sigma B}$$

分配関数

$$q_{\text{rot}}^{2D} = \int_0^{\infty} \rho_{\text{rot}}^{2D} \exp\left(-\frac{\varepsilon_J}{kT}\right) d\varepsilon_J = \frac{kT}{\sigma B} \quad (7.6)$$

$\sigma$ : 回転対称数  
 $= 2$  ( $\text{H}_2, \text{N}_2, \text{CO}_2$ )  
 $= 1$  ( $\text{HCl}, \text{N}_2\text{O}$ )



二次元回転の状態密度  $\sim 1/B$

## 非直線分子

$$q_{\text{rot}}^{3\text{D}} = \frac{n_{\text{isom}} \pi^{1/2}}{\sigma} \left( \frac{kT}{A} \frac{kT}{B} \frac{kT}{C} \right)^{1/2} \quad (7.7)$$

$\sigma$ : 回転対称数  
 = 2 (H<sub>2</sub>O, SO<sub>2</sub>)  
 = 3 (NH<sub>3</sub>)  
 :  
 $n_{\text{isom}}$ : (光学)異性体の数

## 問題 7.1

C<sub>2</sub> 分子 ( $\sigma=2$ ) の

基底状態  $X^1\Sigma_g^+$  ( $g_{\text{elec}} = 1, \tilde{\nu} = 1828 \text{ cm}^{-1}, B = 1.811 \text{ cm}^{-1}$ ) と

励起状態  $a^3\Pi_u$  ( $g_{\text{elec}} = 6, \tilde{\nu} = 1618 \text{ cm}^{-1}, B = 1.624 \text{ cm}^{-1}, \Delta E = 716.2 \text{ cm}^{-1}$ )

の 298 K, 1000 K における平衡定数  $K = \frac{[C_2(a)]_e}{[C_2(X)]_e}$  を求めよ。

\*  $q_{\text{elec}} = g_{\text{elec}}$  である。

## [並進分配関数]

## 一次元並進

・長さ  $l$  の一次元箱中の分子 (質量  $m$ ) の並進運動  
 エネルギー準位

$$\varepsilon_n = \frac{h^2 n^2}{8ml^2}, n = 1, 2, 3, \dots \quad (7.8)$$

分配関数

$$q_{\text{trans}}^{1\text{D}} = \int_0^\infty \rho_{\text{trans}}^{1\text{D}} \exp\left(-\frac{\varepsilon_n}{kT}\right) d\varepsilon_n = \left(\frac{2\pi mkT}{h^2}\right)^{1/2} l \quad (7.9)$$

## 三次元並進

・ $l_x \times l_y \times l_z$  の箱中の分子 (質量  $m$ ) の並進運動

分配関数

$x, y, z$  方向の並進運動は独立

$$q_{\text{trans}}^{3\text{D}} = q_{\text{trans}}^{1\text{D}}(x) q_{\text{trans}}^{1\text{D}}(y) q_{\text{trans}}^{1\text{D}}(z) = \left(\frac{2\pi mkT}{h^2}\right)^{3/2} l_x l_y l_z \quad (7.10)$$

単位体積あたりの分配関数 ( $q_{\text{trans}}^\circ$  の『°』は単位体積あたりを表す)

$$q_{\text{trans}}^\circ = \left(\frac{2\pi mkT}{h^2}\right)^{3/2} \quad (7.11)$$

## 相対並進(三次元)

・ $m \rightarrow \mu$  (換算質量)

$$q_{\text{trans}}^\circ = \left(\frac{2\pi \mu kT}{h^2}\right)^{3/2} \quad (7.12)$$

## 7.2 最優勢配置

分子集団中の最も起こりやすいエネルギー分配 → ボルツマン分布

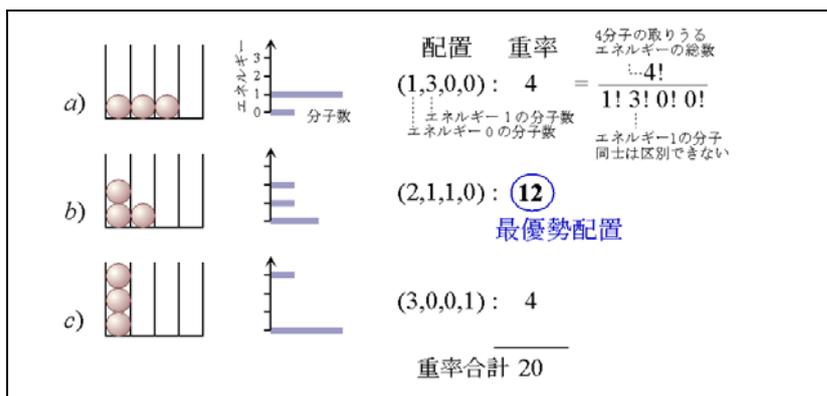
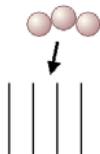
ここでは分子の集合に一定のエネルギーが与えられたときに、最も確率の高い分布がボルツマン分布であることを確認する

### [配置と重率]

例1) 4つの箱 (分子) に3つの玉 ( $h\nu$ ) を入れる場合

$$\text{総重率} = \frac{6!}{3!3!} = 20$$

箱は区別、玉は区別しないときの場合の数 ... (3つの | と3つの○の配置) ○|○|○



配置  $(n_0, n_1, n_2, n_3)$

$n_0, n_1, n_2, n_3$ : エネルギー 0, 1, 2, 3 の分子の数

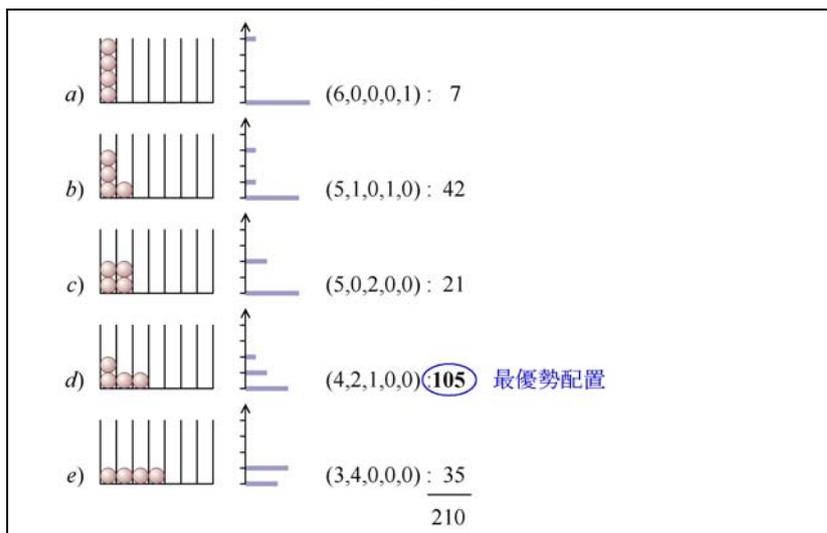
各配置の重率

$$W(a) = \frac{4!}{1!3!0!0!} = 4, \quad W(b) = \frac{4!}{2!1!1!0!} = 12, \quad W(c) = \frac{4!}{3!0!0!1!} = 4$$

→ 配置 b) が最優勢配置

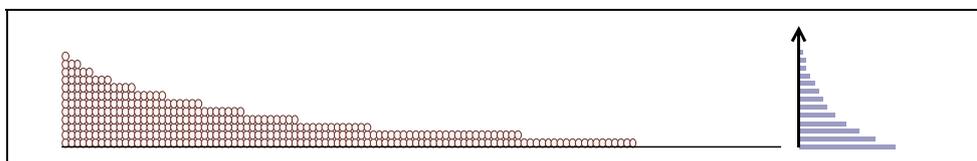
例2) 7分子 - 4( $h\nu$ )

総重率 = 210, 最優勢配置 d),  $W(d) = 105$



例3)  $n$  個の振動子,  $m h\nu$  のエネルギー

$n, m \rightarrow \infty$  ボルツマン分布



## [ボルツマン分布の導出]

配置  $(n_0, n_1, n_2, \dots)$  の対数重率

$$\ln W = \ln N! - \sum_i \ln n_i! \quad (7.13)$$

+ Stirling の近似:  $\ln x! = x \ln x - x$ 

$$\ln W = N \ln N - \sum_i n_i \ln n_i \quad (7.14)$$

束縛条件  $\sum_i n_i = N$ ,  $\sum_i \varepsilon_i n_i = E$  のもとでの  $\ln W$  の最大値 (未定乗数法を用いると)

$$\frac{n_i}{N} = \exp(\alpha - \beta \varepsilon_i) = \frac{\exp\left(-\frac{\varepsilon_i}{kT}\right)}{q} \quad (7.15)$$