

I

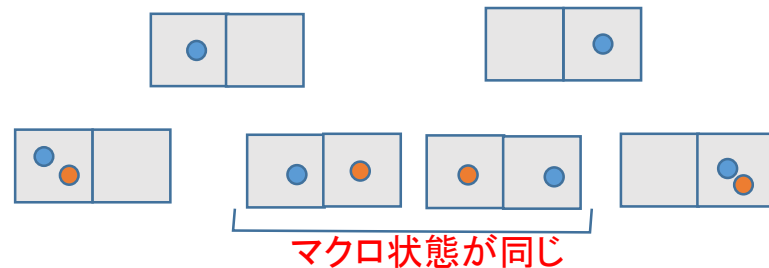
マクロ状態と ミクロな配置の数

I-1. 配置の数

状況

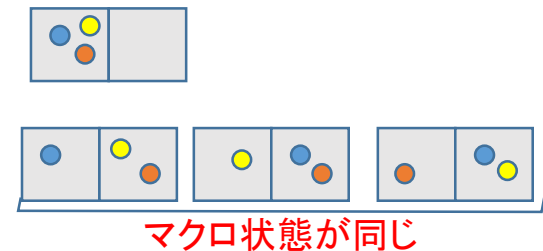
- 左右の同じ大きさの部屋
- マクロ: 左右の密度に注目
- ミクロ: 分子の配置

1. 1個 全部で2通り
 2. 2個 全部で 2^2 通り
- N個 全部で 2^N 通り



1モル = 6×10^{23} 個 全部で $2^{6 \times 10^{23}}$ 通り

3. 「全部が左にある」配置の数 1通り
4. 「1個が左, N-1個が右にある」配置の数 N通り



I-2. 体積の増加 vs 配置数の増加

状況

- 等速で飛び回る分子のスナップ写真
- 容器内をM個の「細胞」に分割
- ミクロ状態:「どの分子がどの細胞内にいるか」

• 配置の数

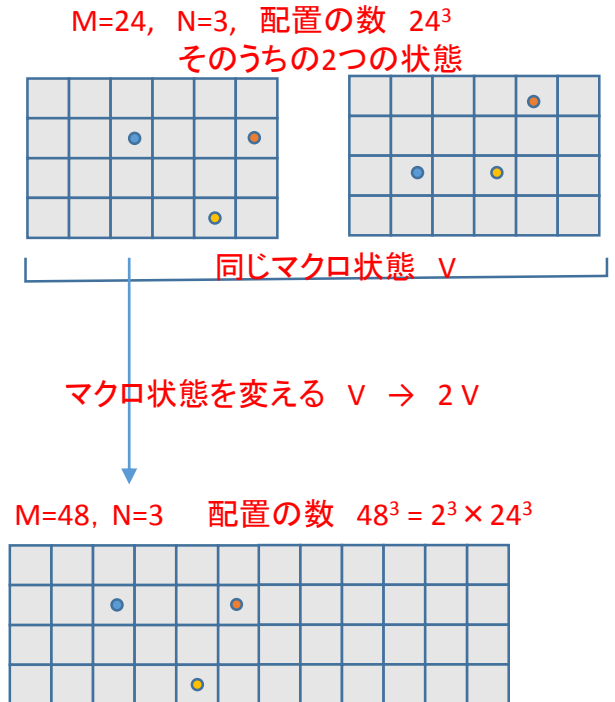
- 1個の分子: M通り
- 2個の分子: M^2 通り
- N個の分子: M^N 通り (互いに独立)

• 体積がk倍になると(細胞の体積は不変, 個数がk倍)

- N個の分子の配置の数: $(kM)^N = k^N \times M^N$
- $k^N = \left(\frac{V_2}{V_1}\right)^N = \left(\frac{V+\Delta V}{V}\right)^N = (1 + \Delta V/V)^N$

• 膨張により分子の速さが変化すると, 速さに関わるミクロ状態が変化するため

- 真空への断熱膨張とする(内部エネルギーが一定 → 速さが一定)



I-3. 分子の個数とマクロ状態の個数

- 状況
 - 箱を2等分し, 全部でN個の分子を分けて詰める
 - 左右の温度は同じとする
 - 密度(または圧力)が異なると, 異なるマクロ状態
- 推論
 - 密度は分子数に比例する.
 - (左の分子数, 右の分子数)
 - $(N,0), (N-1,1), (N-2,2), \dots, (1,N-1), (0,N)$
 - 合計 $N+1$ 通りの異なるマクロ状態がある.

I-4. I-3のミクロな配置の数

- I-3の各マクロ状態に対するミクロな配置の数
- 左に $\left(\frac{N}{2} - n\right)$ 個, 右に $\left(\frac{N}{2} + n\right)$ の場合は既出
- 左に k 個, 右に $(N - k)$ 個の場合も全く同様

$$\frac{N!}{k!(N - k)!}$$

I- 5. 等重率の原理と確率的解釈

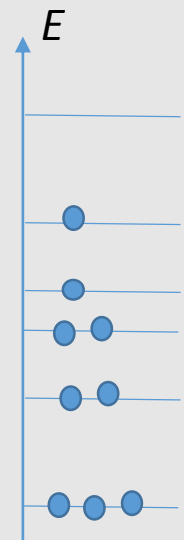
- 気体は“自然に”真空中に膨張する
- 配置の数
 - 小さな体積と大きな体積で何が違うか
 - N 個の分子:配置の数は, 体積が k 倍になると k^N 倍
- 熱平衡
 - それ以上変化しない状態
 - どのミクロ状態も同じ確率で実現する
 - 2つのマクロ状態を比較すると,
そのマクロ状態を実現する配置数が多いほうを目にしやすい.
- 例: 真空への断熱膨張で体積が2倍. 分子数が 6×10^{23} 個
 - 膨張した状態のほうが $2^{6 \times 10^{23}}$ 倍も目にしやすい!

II

エネルギー準位
を考慮した配置

エネルギー準位

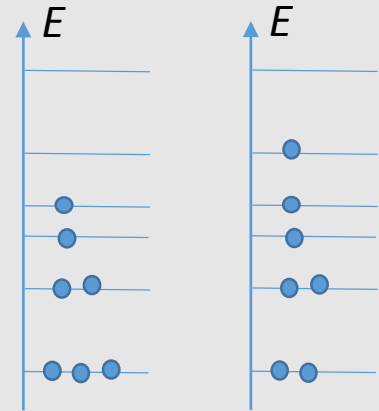
- 1個の分子のエネルギーが離散的
 - 箱(のような閉じた領域)の内部での往復運動
 - 振動, 回転(往復運動の一種)
 - エネルギー準位の構造
- 同じ環境にある同種の分子
 - どの分子も同じエネルギー準位構造
- エネルギー準位
 - 1個の分子のエネルギー準位を描く
 - そのエネルギー準位に何個の分子があるかを描く
 - 基底状態, 励起状態



熱の流入 VS 外部からの仕事

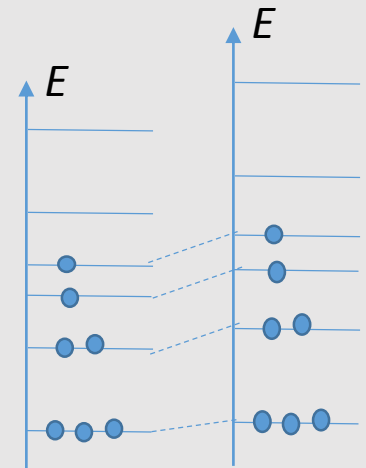
• 熱の流入

- 箱の壁が熱い
- 分子が壁と衝突し増速する
- 高いエネルギー準位の分子が増える
- 準位構造が不変で「分布」が変わる



• 仕事の注入

- ピストンを押し込む
- 箱の1辺が短くなる
- エネルギー準位が上昇する
- 「分布」が変わらず準位構造が変わる

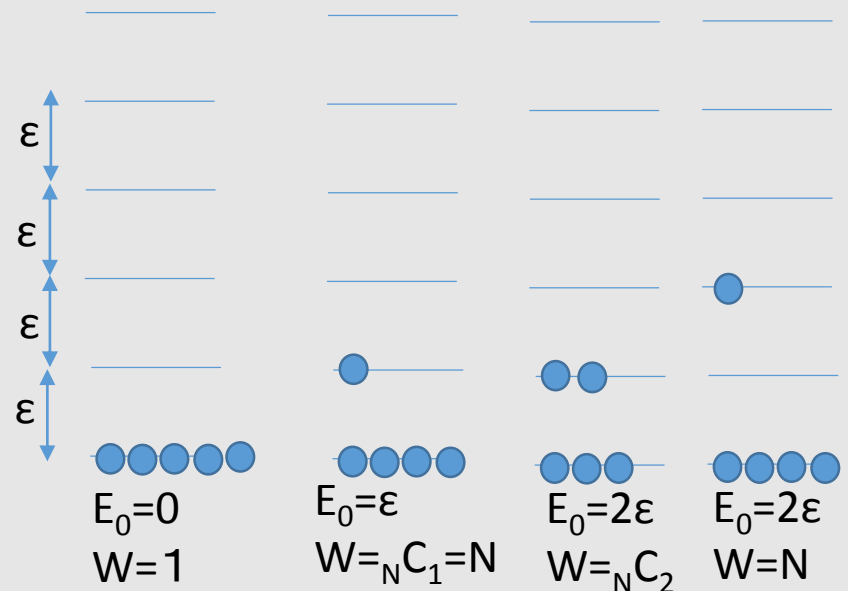


等しいエネルギー間隔のモデル と 熱流入による内部エネルギー増大

- 固体(結晶)を構成する原子
 - モデル: 等しいエネルギー間隔 ϵ の構造

• 系の全エネルギー E と配置の数 W

- 最低エネルギー状態:
 - 全ての原子が基底状態
- 次の状態:
 - 1個だけが第1励起状態
- その次の状態:
 - 2個が第1励起状態
 - 1個が第2励起状態



II-1-1. 全エネルギーと配置の数

- $E=0$
 - 全ての原子が基底状態にある
 - $W(0)=1$

- $E=\varepsilon$
 - ε をもつ原子が1個, 他はすべて基底状態
 - N 個の原子から(ε をもつ)1個を選ぶ仕方 $W(1)=N$

II-1-2. 全エネルギーと配置の数

- $E=2\varepsilon$

- 2ε の原子が1個

$$W_1 = N$$

- ε の原子が2個

$$W_2 = \frac{N!}{(N-2)!2!} = \frac{N(N-1)}{2}$$

- 合計 $W(2) = W_1 + W_2 = \frac{N(N+1)}{2!}$

- $E=3\varepsilon$

- 3ε が1個

$$W_1 = N$$

- 2ε が1個 + ε が1個

$$W_2 = \frac{N!}{1!1!(N-2)!} = N(N-1)$$

- ε が3個

$$W_3 = \frac{N!}{(N-3)!3!} = \frac{N(N-1)(N-2)}{3!}$$

- 合計 $W(3) = W_1 + W_2 + W_3 = \frac{N(N+1)(N+2)}{3!}$

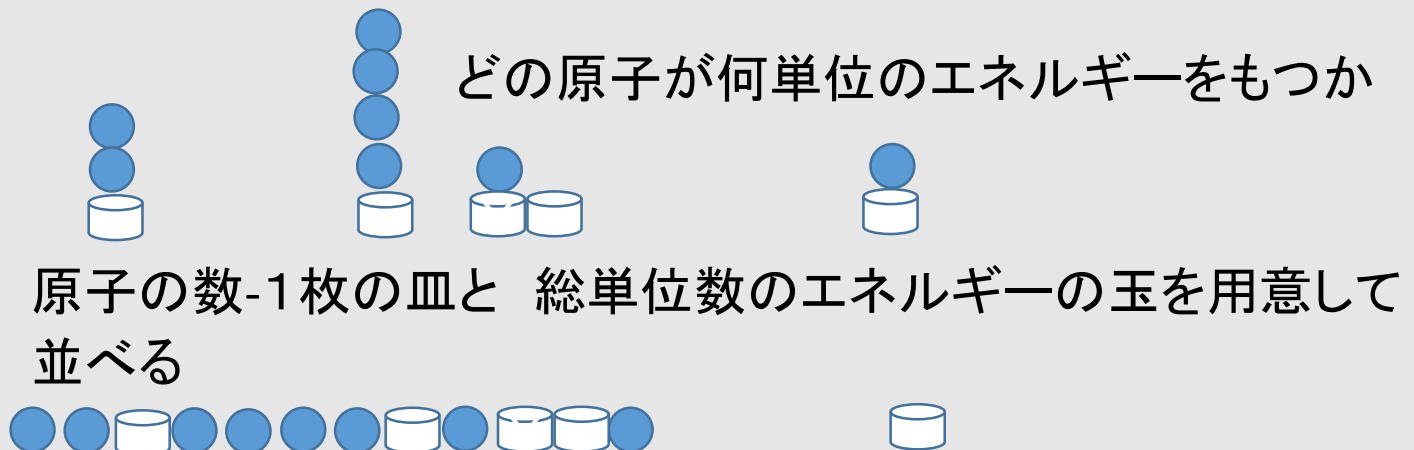
II-1-3 全エネルギーと配置の数

$$\bullet W(r) = \frac{N(N+1)(N+2)\cdots(N+r-1)}{r!} = \frac{(N+r-1)!}{(N-1)!r!}$$

• 玉(r 個, エネルギーの塊)と

皿($N-1$ 枚, 原子)を一行に並べる

- 皿と皿の間の玉を右側の皿に入れる
- もう一枚別に皿を用意し, 右端に来た玉を入れる



II-2-1 内部エネルギー変化 と配置の数の変化

- $W(r) = \frac{(N+r-1)!}{(N-1)!r!} \quad E = r\varepsilon \rightarrow E' = (r+q)\varepsilon$
- $$\begin{aligned} \frac{W(r+q)}{W(r)} &= \frac{(N+r+q-1)!}{(N-1)!(r+q)!} \times \frac{(N-1)!r!}{(N+r-1)!} \\ &= \frac{(N+r+q-1)(N+r+q-2)\cdots(N+r)}{(r+q)(r+q-1)\cdots(r+1)} \end{aligned}$$

題意より $N = r = 10^{20}$,

配置の数の増加は

- (1) $q=1: \frac{W(r+1)}{W(r)} = \frac{N+r}{r+1} = \frac{N+N}{N+1} \sim 2$ 倍
- (2) $q=2: \frac{W(r+2)}{W(r)} = \frac{(N+r+1)(N+r)}{(r+2)(r+1)} \sim \frac{(2N)^2}{N^2} = 4$ 倍
- (3) $q=3: \frac{W(r+3)}{W(r)} = \frac{(N+r+2)(N+r+1)(N+r)}{(r+3)(r+2)(r+1)} \sim \frac{(2N)^3}{N^3} = 8$ 倍

II-2-2 内部エネルギー増加 と配置の数の増加

$$\begin{aligned} \bullet \frac{W(r+q)}{W(r)} &= \frac{(N+r+q-1)!}{(N-1)!(r+q)!} \times \frac{(N-1)!r!}{(N+r-1)!} \\ &= \frac{(N+r+q-1)(N+r+q-2)\cdots(N+r)}{(r+q)(r+q-1)\cdots(r+1)} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \bullet \frac{W(r+q)}{W(r)} &= \left(\frac{N+r}{r}\right)^q \frac{\left(1+\frac{q-1}{N+r}\right)\left(1+\frac{q-2}{N+r}\right)\cdots(1)}{\left(1+\frac{q}{r}\right)\left(1+\frac{q-1}{r}\right)\cdots\left(1+\frac{1}{r}\right)} \\ &\sim \left(\frac{N+r}{r}\right)^q \left\{1 + \left(\frac{q}{N}\right)^2 \text{ のオーダー} \right\} \\ &\sim \left(\frac{N+r}{r}\right)^q = \left(1 + \frac{N}{r}\right)^q \rightarrow 2^q (N \simeq r \text{ のとき}) \end{aligned}$$

II-2-3 内部エネルギーの減少と配置の数の減少

- $\frac{W(r-q)}{W(r)}$
 $\sim \left(\frac{N+r}{r}\right)^{-q} = \left(1 + \frac{N}{r}\right)^{-q} \rightarrow 2^{-q} (N \simeq r \text{ のとき})$

$W(r)$ は熱平衡状態と非平衡状態を あわせた配置の数

- 非平衡状態
 - ✓一部の原子・分子にエネルギーが集中する
- 熱平衡状態:
 - ✓どの原子・分子にも「できるだけ均等に」エネルギーが行きわたる
 - ✓配置の数が最大の分布
- 熱平衡状態は、配置の数が非常に多い
 - ✓Bの問題は、熱平衡状態と非平衡状態の全てを含めた配置の数 $W(r)$ を求めている、しかし
 - ✓そのほとんどが熱平衡状態の配置であると想定できる
 - ✓(不正確だが)熱平衡の配置の数を求めたと考えてよい



$$E_0 = 2\varepsilon$$

$$W = N$$



$$E_0 = 2\varepsilon$$

$$W = N(N-1)/2$$

III-1 熱的な接触と 配置の数の変化

- 高温の物体 A: 原子の数 = N_A
 - 内部エネルギー: $r_A \varepsilon \rightarrow (r_A - q) \varepsilon$
 - 配置の数の変化: $\frac{W_A(r_A - q)}{W_A(r_A)} \sim \left(1 + \frac{N_A}{r_A}\right)^{-q}$

- 低温の物体 B: 原子の数 = N_B ,
 - 内部エネルギー: $r_B \varepsilon \rightarrow (r_B + q) \varepsilon$
 - 配置の数の変化: $\frac{W_B(r_B + q)}{W_B(r_B)} \sim \left(1 + \frac{N_B}{r_B}\right)^q$

- A+Bの配置の数の変化

$$\frac{W'}{W} = \frac{W_A(r_A - q)W_B(r_B + q)}{W_A(r_A)W_B(r_B)} \sim \left(1 + \frac{N_A}{r_A}\right)^{-q} \left(1 + \frac{N_B}{r_B}\right)^q = \left(\frac{1 + \frac{N_B}{r_B}}{1 + \frac{N_A}{r_A}}\right)^q$$

III-2 自然に起きる変化

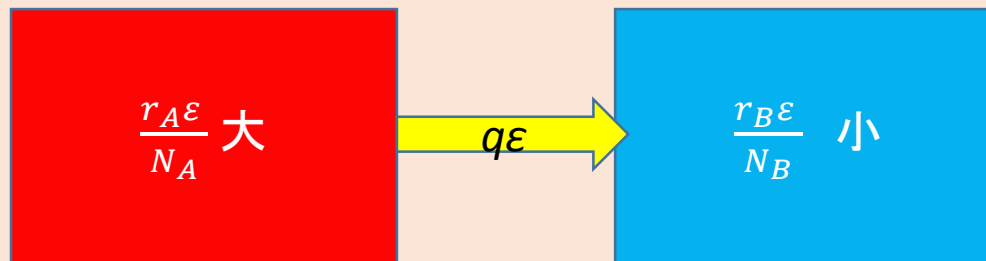
- A+Bの配置の数が増加する

$$\frac{W'}{W} \sim \left(\frac{1 + \frac{N_B}{r_B}}{1 + \frac{N_A}{r_A}} \right)^q > 1 \quad \therefore \frac{1 + \frac{N_B}{r_B}}{1 + \frac{N_A}{r_A}} > 1$$

$$1 + \frac{N_B}{r_B} > 1 + \frac{N_A}{r_A} \rightarrow \frac{r_A}{N_A} > \frac{r_B}{N_B}$$

- 1原子あたりの平均エネルギー

$\frac{r\varepsilon}{N}$ が大きい物体A (高温) から 小さい物体B (低温) に熱が流れる



III-3&4

エネルギー準位構造の一般化

• 移動する熱エネルギー: $\Delta Q = q\varepsilon$

• 熱平衡状態: $\left(1 + \frac{N_B}{r_B}\right)^q \geq \left(1 + \frac{N_A}{r_A}\right)^q, \left(1 + \frac{N_B}{r_B}\right)^q \leq \left(1 + \frac{N_A}{r_A}\right)^q$

$$\rightarrow \left(1 + \frac{N_B}{r_B}\right)^q = \left(1 + \frac{N_A}{r_A}\right)^q \rightarrow \log\left(1 + \frac{N_B}{r_B}\right) = \log\left(1 + \frac{N_A}{r_A}\right)$$

$$\frac{\Delta Q}{\log\left(1 + \frac{N_B}{r_B}\right)} = \frac{\Delta Q}{\log\left(1 + \frac{N_A}{r_A}\right)}$$

重要事項

- 自然に起きる変化による系の配置の数の変化

$$W = W_A \times W_B \rightarrow W' = W'_A \times W'_B$$

$$\frac{W'}{W} = \frac{W'_A}{W_A} \times \frac{W'_B}{W_B} \geq 1$$

- 対数による表現(積→和)

$$\Delta \log W \equiv \log \frac{W'_A}{W_A} = \log W'_A - \log W_A, \text{ etc.}$$

$$\Delta \log W = \Delta \log W_B + \Delta \log W_A \geq 0$$

IV-1 -1 気体の等温膨張による 配置の数の変化 (A2参照)

- $V \rightarrow V' = V + \Delta V$

$$\frac{W'}{W} = \left(1 + \frac{\Delta V}{V}\right)^N$$

$$\Delta \log W = N \log \left(1 + \frac{\Delta V}{V}\right)$$

IV-1-2 理想気体の熱力学

- 等温膨張 $V \rightarrow V + \Delta V$
- 外にした仕事 $P\Delta V$
- 流入した熱 $\Delta Q = P\Delta V$

$$\begin{aligned}\frac{\Delta Q}{\Delta \log W} &= \frac{P\Delta V}{N \log\left(1 + \frac{\Delta V}{V}\right)} \simeq \frac{P\Delta V}{N \frac{\Delta V}{V}} = \frac{PV}{N} = \frac{nRT}{N} = \frac{nR}{N} T \\ &= k_B T\end{aligned}$$

$$k_B = \frac{nR}{N} \quad (\text{ボルツマン定数})$$

IV-1 エントロピーと配置の数

$$\frac{\Delta Q}{\Delta \log W} = k_B T$$

$$\Delta S = \frac{\Delta Q}{T} = k_B \Delta \log W$$