

7.1 理想気体分子を3種類各1モルを混合したときの ΔS を有効数字2桁で求めよ。

一般式は $\Delta S \sim -k \sum N_i \log(N_i/N)$ 。各1モルで3種だから $\Delta S = -3kN \log(1/3) = 3 \log \sim$ (J/K)

7.2 混合と分離：温度が \sim ほど混ざりやすい。 $x_{min} = 1 / \{ \exp(\sim) + 1 \}$ 。

7.3 ゴム：完全に伸びるより、多少縮んだ方が方向のエントロピーは \sim 。ゴムは伸ばすと温度は \sim 。

鎖を曲げるのに必要な力 f の計算：力・距離 $=2fd$ 。完全に縮んだ状態($s=0$)を基準にして自由エネルギーを計算。 F

$(s) = -2fds - kT \log \rho(s) \sim -2fds + \sim + \text{定数}$ (3)。 $dF/ds = -2fd + 4kTs/N = 0 \Rightarrow s = fdN / (2kT)$ 。

$l = 2sd = (\sim) f$ 。 $f = kT / (d^2 N)$ (4) この高分子はバネと同じく力に \sim して伸びる

7.4 ゴムが縮む力は温度が上がると増加(冷やすとゴムは固くなる)する理由： $F = E - TS$ より、温度があがると TS \sim (E 不変)。 \sim 効果が優勢になって縮む。

8.1 内部運動：4原子分子の自由度 $f = 12 = 4 \times 3 =$ 並進 \sim +回転 \sim +振動 \sim +変角 \sim +ねじれ角 \sim 。タンパク質の \sim 角 ϕ ϕ もねじれ角。 N 原子分子の $f = \sim =$ 並進 \sim +回転 \sim +振動 \sim +変角 \sim +ねじれ角 \sim 。

多原子分子の分配関数：全エネルギー $\epsilon = \epsilon(\text{並進}) + \epsilon(\sim)$ 。1分子分配関数は $z = \sum \exp[-\beta \{ \epsilon(n) + \epsilon(i) \}] = [\sum \exp\{-\beta \epsilon(n)\}] [\sum \exp\{-\sim\}] = z(\sim) \cdot z(\text{内部})$ と独立に計算可能。各内部運動も \sim に計算可能

8.2 振動の分配関数：バネ定数 k 、自然長 x_0 で単振動している2原子の古典力学の振動エネルギー： $\epsilon = \sim$ 。

現実の世界は量子力学だから ϵ は、とびとびの値 $\epsilon = \sim = h\omega i / 2\pi = hfi$ ($i=0, 1, 2, 3, \dots$)。これは4.4節のエネルギー準位が \sim の実例。バネ定数 k 、質量 m 、振動数 f の単振動なら $\omega = 2\pi \sim$ 。 $z(\text{振動}) = \sum \exp\{-\beta \epsilon(i)\} = \sum \exp(-\sim i)$ これは例によって $r = \sim$ の ∞ 項の等比級数の和。 $z(\text{振動}) = 1 / (1 - r) = 1 / (1 - \exp(-a))$ (2) よって N 分子の分配関数は $Z = z^N = (1 - \exp(-\sim))^{-N}$ (3)。

内部運動の状態方程式への寄与： $P = kT \partial(\sim) / \partial V$ 。 $Z(\text{振動})$ は体積 V とは無関係だから V で \sim すると消える。状態方程式は \sim だけで決まり、内部運動(振動 \dots)は影響しない $\Rightarrow P = \sim$ (一般式)

内部エネルギーへの寄与と温度の効果：6.1.5と8.2.3から内部エネルギーへの振動の寄与は $U = -d \log Z / d\beta = -\sim \beta / (1 - \exp(-\sim))$ (5) これは4.4節と同じ。ただし間隔1 $\Rightarrow \sim$ より4.7節で $E \Rightarrow E /$ となるので $1/T \equiv k \partial \log \rho / \partial E \sim k \log(1 + N \sim) / h\omega$ 。 E は分配関数からの計算結果の式(5)の U と一致。

8.3 高温極限 並進と振動の寄与： $h\omega \beta = a \ll \sim$ のとき $\exp(-a) \sim 1 - a$ 。 $z(\text{振動}) = 1 / (1 - \exp(-h\omega \beta)) \sim 1 / (\sim) \propto \beta \sim$ 。6.2.3 $\Rightarrow z(\text{並進}) = (\sim) \sim V \propto \beta \sim V$ (2)。 $\log z(\text{振動}) \sim -\log \beta + C \sim \sim + C'$ 。 $U(\text{振動}) = -N d \log z(\text{振動}) / d\beta = N / \beta \sim \sim$ 。 $U(\text{並進}) \sim (\sim) (N / \beta) = 3/2 kNT$ 。 $F(\text{並進}) \sim kNT (\sim \log T + \sim + C)$ 。 $S(\text{並進}) \sim kN \{ \sim \log T + \log(\sim) + C' \}$ (4)。(3)と(4)から $U = U(\text{並進}) + U(\text{振動}) \sim \sim kNT$ 。現実の理想気体では \sim の寄与のため5/2(8.4節)。

8.4 低温極限では $h\omega \beta \gg 1$ つまり $\exp(-\beta h\omega) \ll \sim$ (1)。よって $z \sim 1 + \exp(-\beta h\omega)$ (2)。量子力学の世界では $T \Rightarrow 0$ ($\beta \Rightarrow \sim$)のとき $z \Rightarrow \sim$ 。(2)を使うと $U(\text{振動}) = -N d \log z / d\beta \sim \sim \exp(-\beta h\omega)$ 、 $CV(\text{振動}) = dU/dT \sim N (\sim)^2 \exp(-\beta h\omega) / \sim$ 、 $S(\text{振動}) = -dF/dT \sim N h\omega \exp(-\beta h\omega) / \sim$ (3)。低温極限で振動に関してエネルギー最低の状態(\sim 状態)。 $T \Rightarrow 0$ すべてが基底状態 \Rightarrow 状態数 $\sim \Rightarrow S = \sim$ 。熱力学第 \sim 法則($T \Rightarrow 0$ のとき $S \Rightarrow 0$)

運動の \sim 温度とは基底状態と2番目の状態のエネルギー差 ΔE の時の $\Theta \equiv \sim$ のこと。水素分子も酸素分子も常温 $T \sim 300K$ では $C \sim \sim$ 。 $\Theta r < T < \Theta v$ 並進&回転 \sim 凍結。

例題8章 Q: 8原子分子の自由度は? 並進 \sim 回転 \sim 振動 \sim 変角 \sim ねじれ角 \sim 、全部で \sim 。
Q: 高温極限で各自由度に分配されるエネルギーは \sim 。Q: $T = 50K$ のとき水素分子の凍結される運動は \sim 。