

系統計力学 A X

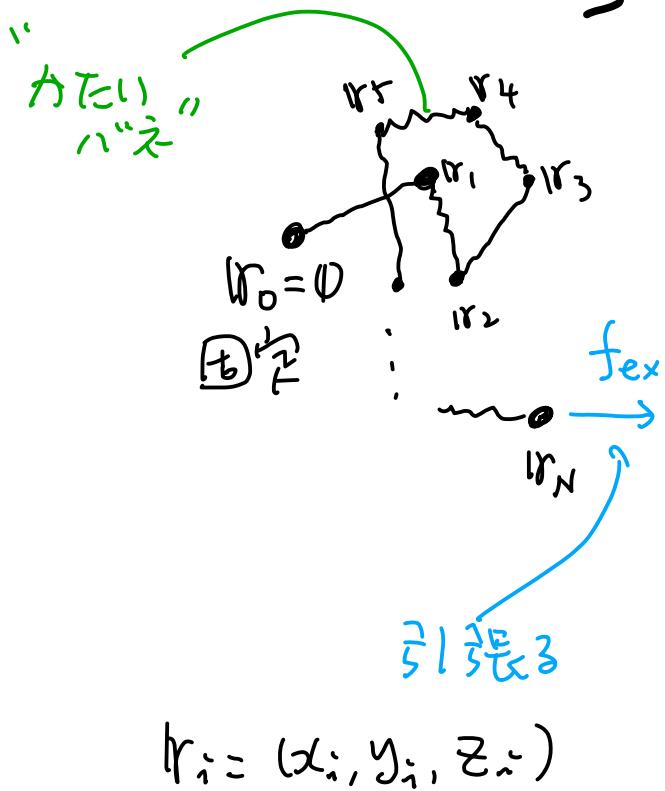
2020/12/15

# 今日の目標

- ✓ ジムの例題 2 の 热力学 関係式
- ✓ 異なる 設定 ごとの 問題の 再定式化
- ↓
- ✓ “等価な アンサンブル” という考え方  
(分布)

~ Interrmission ~

# § 設定



$$\Gamma = (r_1, r_2, \dots, r_N, p_1, \dots, p_N)$$

$$H(\Gamma; f_{\text{ex}}, N)$$

$$= \sum_{i=1}^N \frac{|p_i|^2}{2m} + \sum_{i=1}^N \frac{K}{2} (|r_i - r_{i-1}| - a)^2 - f_{\text{ex}} x_N$$

- $\beta K a^2 \gg 1$  ;  $\beta = \frac{1}{k_B T}$

$$X \equiv \langle x_N \rangle_{\beta, f_{\text{ex}}}^c = \int d\Gamma x_N f_{\beta, f_{\text{ex}}}^c(\Gamma)$$

$$f_{\beta, f_{\text{ex}}}^c(\Gamma) \equiv \frac{1}{Z(\beta, f_{\text{ex}}, N)} e^{-\beta H(\Gamma; f_{\text{ex}}, N)}$$

# § 公式のまとめ

$$Z(\beta, f_{\text{ex}}, N) = \int dP e^{-\beta \left[ \sum_i \frac{(p_i)^2}{2m} + \sum_i \frac{k}{2} (|r_i - r_{i-1}| - a)^2 - \beta f_{\text{ex}} x_n \right]}$$

- ✓  $\langle x_n \rangle_{\beta, f_{\text{ex}}, N}^c = \bar{x} = k_B T \frac{\partial}{\partial f_{\text{ex}}} \log Z(\beta, f_{\text{ex}}, N)$  公式 I page 6
- ✓  $\langle H \rangle_{\beta, f_{\text{ex}}, N}^c = E = - \frac{\partial}{\partial \beta} \log Z(\beta, f_{\text{ex}}, N)$  公式 II page 14
- ✓  $S(T, f_{\text{ex}}, N) = k_B \log Z(\beta, f_{\text{ex}}, N) + \frac{E}{T}$  公式 III page 16

- $\log Z(\beta, f_{\text{ex}}, N) = -2N \log \beta + N \log \frac{\sinh(\beta f_{\text{ex}}a)}{\beta f_{\text{ex}}a} + N C_0 \xrightarrow{\text{asy}} \infty(N)$
- $S(E, f_{\text{ex}}, N) = k_B \log \sum (E, f_{\text{ex}}, N) \propto (N)$

# § 1) 凸凹閾數 何?

✓  $\langle x_N \rangle_{\beta, f_{ex}, N}^c = X = k_B T \frac{\partial}{\partial f_{ex}} \log Z(\beta, f_{ex}, N)$  ✓  $\langle H \rangle_{\beta, f_{ex}, N}^c = E = - \frac{\partial}{\partial \beta} \log Z(\beta, f_{ex}, N)$

✓  $S(T, f_{ex}, N) = k_B \log Z(\beta, f_{ex}, N) + \frac{E}{T}$

$$\boxed{F^*(T, f_{ex}, N) = -k_B T \log Z(\beta, f_{ex}, N)}$$

$\Rightarrow X = - \frac{\partial F^*(T, f_{ex}, N)}{\partial f_{ex}}$

•  $F^* = E - TS$

•  $E = + T^2 \frac{\partial}{\partial T} \left( - \frac{F^*}{T} \right)$

$$= F^* - T \frac{\partial F^*}{\partial T}$$

$\therefore S = - \frac{\partial F^*(T, f_{ex}, N)}{\partial T}$

# § 热力学関係式

$$X = - \frac{\partial F^*(T, f_{ex}, N)}{\partial f_{ex}} \quad S = - \frac{\partial \bar{F}(T, f_{ex}, N)}{\partial T}$$

→ {  $d\bar{F}^* = -TdS - X df_{ex}$       cf 前回 page 14  
 $\bar{F}^* = E - TS$                            $E = 2Nk_bT - X \cdot f_{ex}$

cf: ば"たの热力学

自由エネルギー

$\left\{ \begin{array}{l} d\bar{F} = -TdS - f dX \\ \bar{F} = U - TS \end{array} \right.$

復元力       $f_{ex} = -f$

内部エネルギー

★  $E$  は 内部エネルギー ではないし,  
 $F^*$  は 等温準静的仕事で決まる  $\bar{F}$  ではない

# § 熱力学関数

$$E = \underbrace{2Nk_B T}_{\text{内部エネルギー}} - \underbrace{x \cdot f_{ex}}_{\text{外場によるポテンシャルエネルギー}} \quad (\text{外場によるポテンシャルエネルギー})$$

$$\Rightarrow E = U + fX \quad \left( f \text{ が圧力; 気体・液体の場合} \right)$$

$E$ : エントルピー

$$F^* = F + fX$$

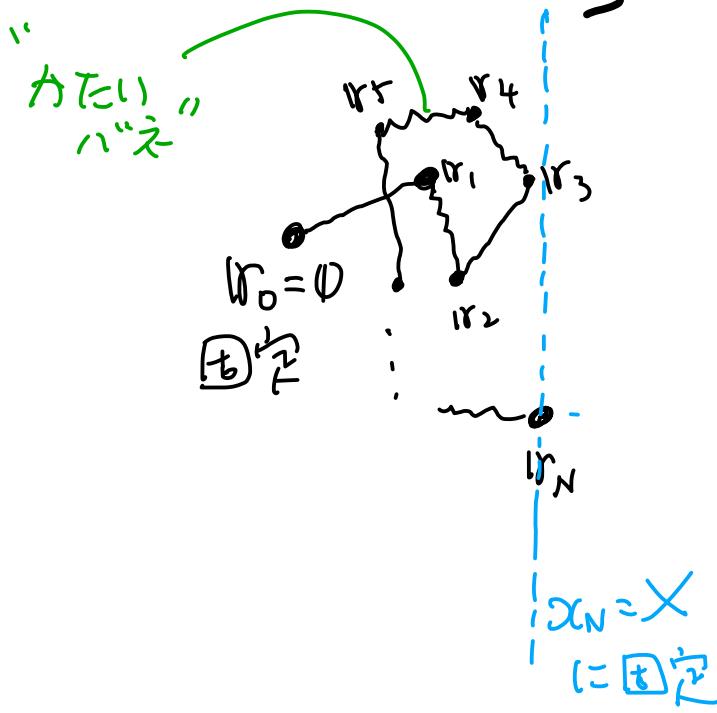
$$\begin{aligned} \Rightarrow dF^* &= -SdT - \cancel{fdX} + \cancel{fdX} + (df)X \\ &= -SdT + \underbrace{Xdf}_{( = -Xdf_{ex})} \end{aligned}$$

$F^*$  : 外場のポテンシャルエネルギーを加えた  
自由エネルギー

(気体・液体の場合:  $F^*$ : ギブズの自由エネルギー)

~Intermission~

## § 設定Ⅱ



$$r_i = (x_i, y_i, z_i)$$

$$\Gamma = (r_1, r_2, \dots, r_N, p_1, \dots, p_N)$$

$$H_0(\Gamma)$$

$$= \sum_{i=1}^N \frac{|p_i|^2}{2m} + \sum_{i=1}^N \frac{k}{2} (|r_i - r_{i-1}| - a)^2$$

$x_N = X$  f.i.

$$\rho_{\beta, x_N}^c(\Gamma) = \frac{1}{Z(\beta, x_N)} e^{-\beta H_0(\Gamma)} \cdot \delta(x_N - X)$$

$$\text{復元力 } \tilde{f} \equiv - \frac{\partial H_0(\Gamma)}{\partial x_N}$$

$$f \equiv \langle \tilde{f} \rangle_{\beta, x_N}^c = \int d\Gamma \tilde{f}(\Gamma) \rho_{\beta, x_N}^c$$

Σ で計算する。

# § 計算 - 公式 -

$$\begin{aligned}
 f &= -\frac{1}{Z} \int dP \frac{\partial H(P)}{\partial x_N} e^{-\beta H_0(P)} \cdot \delta(x_N - x) \\
 &= \frac{k_B T}{Z} \int dP \left( \frac{\partial}{\partial x_N} e^{-\beta H_0(P)} \right) \delta(x_N - x) \\
 &= \frac{k_B T}{Z} \int dP e^{-\beta H_0(P)} \frac{\partial}{\partial x} \delta(x_N - x) \\
 &= k_B T \frac{1}{Z} \frac{\partial}{\partial x} Z \\
 &= k_B T \frac{\partial}{\partial x} \log Z
 \end{aligned}$$

# § 計算のための

$$\tilde{Z}(\beta, x, N) = \int dP e^{-\beta H_0(P)} \cdot \delta(x_N - x)$$

$x = 3\text{fm}$

→ 直接計算不可

$$Z(\beta, f_{ex}, N) = \int dP e^{-\beta H_0(P)} + \beta f_{ex} x_N$$

計算可能

$$= \int dP \int dx \delta(x_N - x) e^{-\beta H_0(P) + \beta f_{ex} x_N}$$

$$= \int dx e^{\beta f_{ex} x} \tilde{Z}(\beta, x, N)$$

$$= \int dx e^{\beta (f_{ex} x + k_B T \log \tilde{Z}(\beta, x, N))}$$

$$f_{ex} + k_B T \frac{\partial}{\partial x} \log \tilde{Z}(\beta, x, N) \Big|_{x_*} = 0$$

$$= e^{\beta [f_{ex} x_* + k_B T \log \tilde{Z}(\beta, x_*, N) + o(N)]}$$

# § 計算結果

$$e^{\beta [f_{ex}x_* + k_B T \log \tilde{Z}(\beta, X_*, N) + o(N)]}$$

$$k_B T \log \tilde{Z}(\beta, X, N) = k_B T \log Z(\beta, f_{ex}, N) - f_{ex} X$$

復元力

$$f_{ex} = -k_B T \frac{\partial}{\partial X} \log \tilde{Z}(\beta, X, N)$$

※

$$\Rightarrow k_B T \frac{\partial}{\partial X} \log \tilde{Z}(\beta, X, N) = -f_{ex} + \frac{\partial f_{ex}}{\partial X} \left[ k_B T \frac{\partial}{\partial f_{ex}} \log \tilde{Z}(\beta, f_{ex}, N) - X \right]$$

$$\therefore X = k_B T \frac{\partial}{\partial f_{ex}} \log \tilde{Z}(\beta, f_{ex}, N)$$

計算済

つまり  $f_{ex}$  を加え  $Z$ 、 $X$  を求める 結果を

逆解き(2),  $f_{ex} = f_{ex}(X, T, N)$  を書く。

⇒  $k_B T \log \tilde{Z}(\beta, X, N)$  が求まる

⇒ 復元力が分かる。  $f = -f_{ex}$

## § 热力学

$$k_B T \log \tilde{Z}(\beta, x, N) = -F^*(\beta, f_{ex}, N) - f_{ex} x \\ = -F^*(\beta, f_{ex}, N) + f x$$

$$\therefore F^*(\beta, x, N) = -k_B T \log \tilde{Z}(\beta, x, N)$$

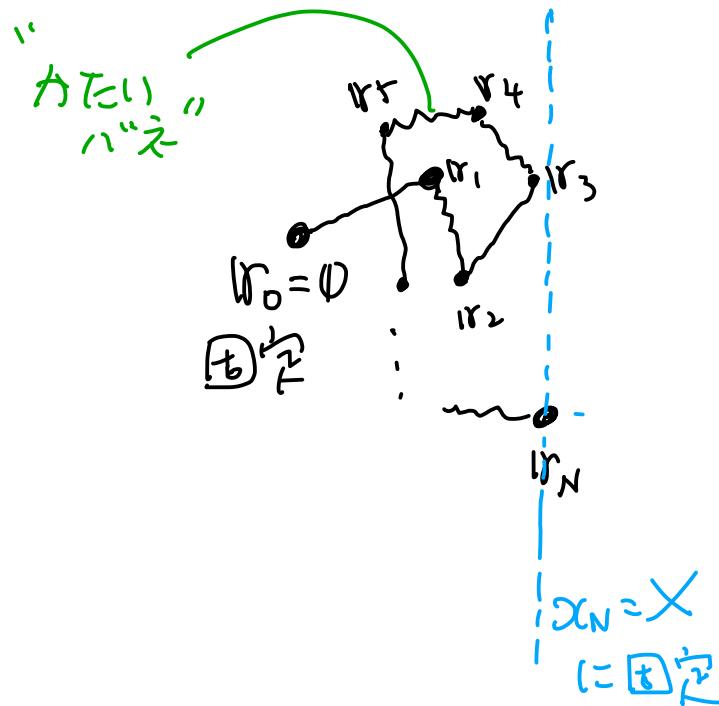
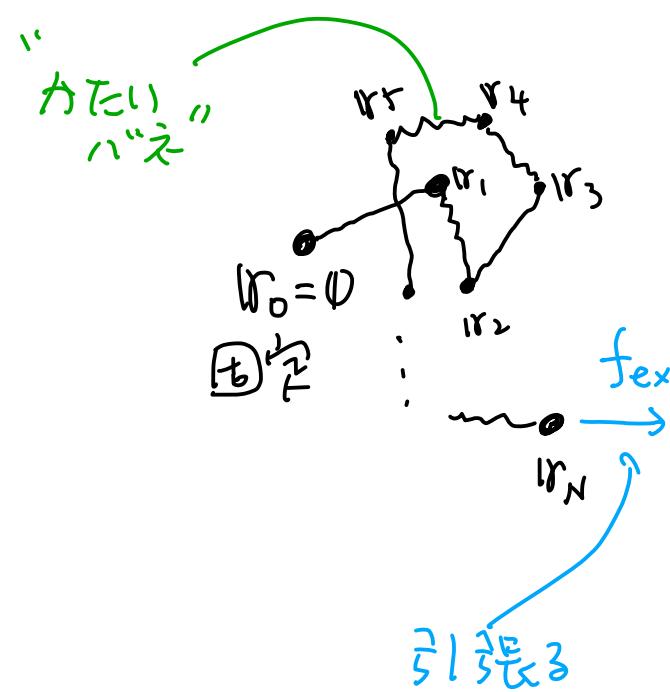
(アキレスレッグ - !!)

$$d\bar{H} = -SdT - fdx$$



~Intermission~

# まとめ



$$\rho_{\beta, f_{ex}, N}^c(\tau) = \frac{1}{Z(\beta, f_{ex}, N)} e^{-\beta H_0(\tau) + \beta f_{ex} x_N}$$

$$\rho_{\beta, x, N}^c(\tau) = \frac{1}{Z(\beta, x, N)} e^{-\beta H_0(\tau)} \delta(x_N - x)$$

'T-p分布' (T-f<sub>ex</sub>分布)  
とよばれることがある。

# まとめ II

$$P_{\beta, f_{ex}, N}^c(T) = \frac{1}{Z(\beta, f_{ex}, N)} e^{-\beta H_0(T) + \beta f_{ex} X_N}$$

$$P_{\beta, X, N}^c(T) = \frac{1}{Z(\beta, X, N)} e^{-\beta H_0(T)} \delta(X_N - X)$$

$$\bar{H}^*(T, f_{ex}, N) = -k_B T \log Z(\beta, f_{ex}, N) \quad F(T, X, N) = -k_B T \log \tilde{Z}(\beta, X, N)$$

$$d\bar{H}^* = -SdT - fdf_{ex}$$

$$dF = -SdT - f dX$$

$$F^* = F + fX$$

レジヤードル  
変換

熱力学の完全な熱力学関数の変換

(= 対応する 確率分布の変換)

# まとめ III

$$\rho_{\beta, f_{ex}, N}^c(\Gamma) = \frac{1}{Z(\beta, f_{ex}, N)} e^{-\beta H_0(\Gamma) + \beta f_{ex} x_N}$$

$$\rho_{\beta, x, N}^c(\Gamma) = \frac{1}{Z(\beta, x, N)} e^{-\beta H_0(\Gamma)} \delta(x_N - x)$$

指数型  $\leftrightarrow$  抽象型

“

“算価統計モデル”の典型例。

計算量の非線形性