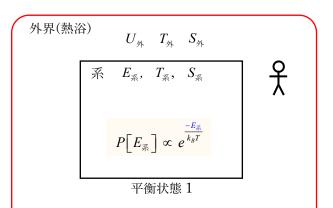
lack lack ボルツマン因子 $Pigl[E_{\widetilde{s}}igr] \propto e^{rac{r_{-E_{\widetilde{s}}}}{k_B T}}$ を導出してみよう

これは、巨視系が E_{∞} の微視的状態の出現確率の温度変化を与える

外界と系は熱的にのみ接触しているとする.



系と外界を合わせた全系は孤立系である

系が熱平衡状態にあるということは、 $T_{\rm M} = T_{\rm S}$

先ず, **熱力学**的に考える.

 $(系+外界)=全系のエネルギー: U_{\pm}$ とし、外界のエネルギー: U_{π} とする.

系のエネルギーが $E_{\mathfrak{K}}$ のとき、全系=外界+系=孤立系 となっているので、

$$U_{\stackrel{\triangle}{+}} = U_{\stackrel{\wedge}{+}} + E_{\stackrel{\cong}{\times}} \qquad \qquad \vdots \qquad U_{\stackrel{\wedge}{+}} = U_{\stackrel{\triangle}{+}} - E_{\stackrel{\cong}{\times}} \tag{D-14}$$

: 外界の微視的状態数:
$$W_{\Lambda} \lceil U_{\Lambda} \rceil = W_{\Lambda} \lceil U_{\Phi} - E_{\Re} \rceil$$
 である (D-14)'

系の微視的状態数= $W_{\mathbb{R}}[E_{\mathbb{R}}]$ とすると,

系が
$$E_{\mathrm{x}}$$
 の時の全系の微視的状態数 = $W_{\mathrm{x}} \left[U_{\mathrm{x}} \right] = W_{\mathrm{x}} \left[E_{\mathrm{x}} \right] \cdot W_{\mathrm{y}} \left[U_{\mathrm{y}} \right] = W_{\mathrm{x}} \left[E_{\mathrm{x}} \right] \cdot W_{\mathrm{y}} \left[U_{\mathrm{x}} - E_{\mathrm{x}} \right]$ (D-15)

 $E_{\mathbb{R}}$ はいろいろな値($E_{\mathbb{R}}'$)を取り得るので、

全系のとり得る全ての微視的状態数 =
$$\sum_{E_{\mathbb{X}}} \left(W_{\mathbb{X}} \left[E_{\mathbb{X}}' \right] \cdot W_{\mathbb{Y}} \left[U_{\hat{\mathbb{X}}} - E_{\mathbb{X}}' \right] \right)$$
 (D-16)

 \therefore 系のエネルギーが $E_{\scriptscriptstyle \widetilde{X}}$ の出現確率: $P(E_{\scriptscriptstyle \widetilde{X}})$ は,

$$P\left[E_{\mathcal{K}}\right] = \frac{W_{\mathcal{K}}\left[E_{\mathcal{K}}\right] \cdot W_{\mathcal{M}}\left[U_{\pm} - E_{\mathcal{K}}\right]}{\sum_{E_{\mathcal{K}}} \left(W_{\mathcal{K}}\left[E_{\mathcal{K}}'\right] \cdot W_{\mathcal{M}}\left[U_{\pm} - E_{\mathcal{K}}'\right]\right)} = \frac{W_{\mathcal{K}}\left[E_{\mathcal{K}}\right]}{\sum_{E_{\mathcal{K}}} \left(W_{\mathcal{K}}\left[E_{\mathcal{K}}'\right] \cdot W_{\mathcal{M}}\left[U_{\pm} - E_{\mathcal{K}}'\right]\right)} \cdot W_{\mathcal{M}}\left[U_{\mathcal{M}}\right]$$
(D-17)

一方、統計力学より

$$S = k_B \ln W \qquad : エントロピー \tag{D-18}$$

逆に、

$$W = e^{\frac{\delta}{k_B}} \tag{D-19}$$

外界のエントロピー: $S_{\Lambda} \lceil U_{\Lambda} \rceil$ とすれば, (D-14)を考慮するして,

$$W_{\mathcal{H}}\left[U_{\mathcal{H}}\right] = e^{\frac{S_{\mathcal{H}}\left[U_{\mathcal{H}}\right]}{k_{B}}} = e^{\frac{S_{\mathcal{H}}\left[U_{\hat{\Xi}} - E_{\tilde{\mathcal{H}}}\right]}{k_{B}}} \tag{D-20}$$

ここで、外界のエネルギーは系のエネルギーより十分大きいので

$$U_{\text{M}} \gg E_{\text{M}}$$
, そして $U_{\text{M}} \approx U_{\text{A}}$ なので, $U_{\text{A}} \gg E_{\text{M}}$

$$:: S_{\mathfrak{H}} \left[U_{\pm} - E_{\mathfrak{K}} \right] = S_{\mathfrak{H}} \left[U_{\pm} \right] + \left(\frac{\partial S_{\mathfrak{H}}}{\partial (U_{\pm} - E_{\mathfrak{K}})} \right) \left(\frac{\partial (U_{\pm} - E_{\mathfrak{K}})}{\partial E_{\mathfrak{K}}} \right) \Big|_{E_{\mathfrak{K}} = 0} E_{\mathfrak{K}} + \cdots$$
 と Taylor 展開して、
$$\approx S_{\mathfrak{H}} \left[U_{\pm} \right] - \left(\frac{\partial S_{\mathfrak{H}}}{\partial (U_{\pm} - E_{\mathfrak{K}})} \right) E_{\mathfrak{K}}$$
 と Taylor 展開の線型近似まで取ると
$$\downarrow \leftarrow \qquad U_{\pm} - E_{\mathfrak{K}} = U_{\mathfrak{H}} \quad \text{(D-14)}$$

$$S_{\mathfrak{H}} \left[U_{\pm} - E_{\mathfrak{K}} \right] = S_{\mathfrak{H}} \left[U_{\pm} \right] - \left(\frac{\partial S_{\mathfrak{H}}}{\partial U_{\mathfrak{H}}} \right) E_{\mathfrak{K}}$$
 (D-21)

今, 外界の温度: $T_{\text{\tiny M}}$, 系の温度: $T_{\text{\tiny R}}$ であるが, 系と外系は熱平衡しているので,

$$T_{\text{S}} = T_{\text{R}} \equiv T$$

そして, (D-21)の偏微分係数は

※ エントロピーのエネルギーによる微分=温度の逆数

(D-21)に(D-22)を代入して

$$S_{\mathcal{H}}\left[U_{\pm} - E_{\widetilde{\mathcal{A}}}\right] = S_{\mathcal{H}}\left[U_{\pm}\right] - \frac{1}{T}E_{\widetilde{\mathcal{A}}}$$

よって、(D-20)は

$$W_{\text{sh}}\left[U_{\text{sh}}\right] = e^{\frac{S_{\text{sh}}\left[U_{\pm}\right]}{k_B}} \cdot e^{\frac{-E_{\pm}}{k_BT}} \tag{D-23}$$

この式を(D-17)に代入すれば

$$P\begin{bmatrix}E_{\tilde{\pi}}\end{bmatrix} = \frac{W_{\tilde{\pi}}\begin{bmatrix}E_{\tilde{\pi}}\end{bmatrix}}{\sum\limits_{E_{\tilde{\pi}}'} \left(W_{\tilde{\pi}}\begin{bmatrix}E_{\tilde{\pi}}'\end{bmatrix} \cdot W_{\tilde{\pi}}\begin{bmatrix}U_{\pm} - E_{\tilde{\pi}}'\end{bmatrix}\right)} \cdot W_{\tilde{\pi}}\begin{bmatrix}U_{\tilde{\pi}}\end{bmatrix} = \frac{W_{\tilde{\pi}}\begin{bmatrix}E_{\tilde{\pi}}\end{bmatrix}}{\sum\limits_{E_{\tilde{\pi}}'} \left(W_{\tilde{\pi}}\begin{bmatrix}E_{\tilde{\pi}}'\end{bmatrix} \cdot W_{\tilde{\pi}}\begin{bmatrix}U_{\pm} - E_{\tilde{\pi}}'\end{bmatrix}\right)} \cdot e^{\frac{S_{\tilde{\pi}}[U_{\pm}]}{k_B}} \cdot e^{\frac{-E_{\tilde{\pi}}}{k_B}} \cdot e^{\frac{-E_{\tilde{\pi}$$

即ち,
$$P\left[E_{\mathcal{K}}\right] = C e^{\frac{-E_{\mathcal{K}}}{k_B T}}$$
 ボルツマン因子 ここで C は規格化定数 (D-24)

※ 系の微視的状態の出現確率は $E_{\mathbb{R}}$ 増加とともに指数関数的に減少する!