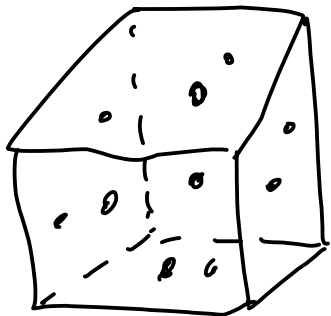


講義メモ

22/10/11

統計力学 A II

§ 古典力学の記述



$$\Gamma = (r_1, r_2, \dots, r_N, p_1, \dots, p_N) \in \mathbb{R}^{6N}$$

$$H(\Gamma) \equiv \sum_{i=1}^N \frac{|p_i|^2}{2m} + \underbrace{\sum_{i < j} V_{\text{int}}(|r_i - r_j|)}_{\text{粒子間相互作用}} + \underbrace{\sum_i V_{\text{wall}}(r_i)}_{\text{壁による粒子を閉じ込める}}$$

運動方程式

$$\begin{cases} \dot{r}_i = \frac{p_i}{m} = \frac{\partial H(\Gamma)}{\partial p_i} \\ \dot{p}_i = -\frac{\partial}{\partial r_i} \left[\sum_{j \neq i} V_{\text{int}}(|r_i - r_j|) + V_{\text{wall}}(r_i) \right] \\ = -\frac{\partial H(\Gamma)}{\partial r_i} \end{cases}$$

壁による
粒子を閉じ
込める

§ エネルギー保存則

初期条件 $P(0) = (r_1^0, r_2^0, \dots, r_N^0, p_1^0, \dots, p_N^0)$

とる

\Rightarrow 運動方程式の解 $P(t)$ 決まる

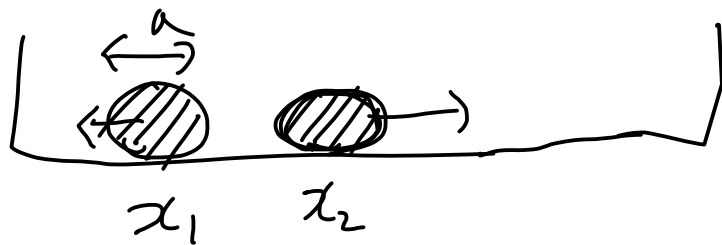
エネルギーの時間変化 $H(P(t))$

$$\begin{aligned}\Rightarrow \frac{d}{dt} H(P(t)) &= \sum_i \left[\frac{\partial H}{\partial r_i} \dot{r}_i + \frac{\partial H}{\partial p_i} \dot{p}_i \right] \\ &= \sum_i \left(\frac{\partial H}{\partial r_i} \frac{\partial H}{\partial p_i} - \frac{\partial H}{\partial p_i} \frac{\partial H}{\partial r_i} \right) \\ &= 0\end{aligned}$$

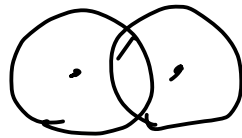
よって $H(P(t)) = H(P(0))$ for any t //

§ 運動の様子

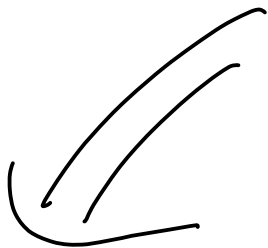
例: 1次元空間, 2粒子



$$V_{\text{int}}(x_2 - x_1) = \begin{cases} \frac{k}{2} (a - (x_2 - x_1))^2 & \text{if } x_2 - x_1 < a \\ 0 & \text{otherwise} \end{cases}$$



$x_2 - x_1$

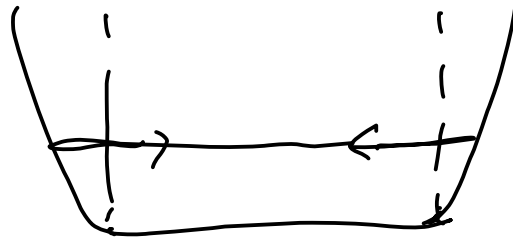


• 解?

• 計算機で

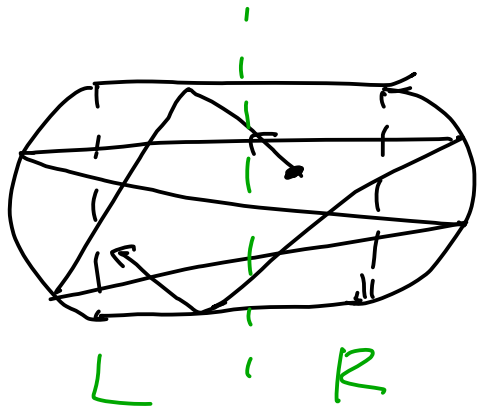
簡単=角付了

$$V_{\text{wall}}(x) = \begin{cases} \frac{k}{2} x^2 & \text{if } x < 0 \\ \frac{k}{2} (L - x)^2 & \text{if } x > L \\ 0 & \text{otherwise} \end{cases}$$



§ カオス

例: 2次元, 1粒子, スタジアム, 完全反射壁



運動の軌跡: 作図できる

L L R L R L ...

(衝突点が L か R を記録)

初期条件 $\Gamma(0)$ が決まれば, 決まる

命題: ほとんど全ての初期条件に対して

L と R の系列は "ランダム" である。

正確に定義するには, "数学" の言葉が必要

§ 問題設定の転換

- $\Gamma(0)$ に対する 解 $\Gamma(t)$ の 追跡は しない。
- $\Gamma(0)$ なる 熱力学量 "A" の
平衡状態 における 値 を 決めた。
力学の世界で定義する必要がある

A の 例 :

$$\checkmark \hat{K}(\Gamma) = \frac{1}{N} \sum_{i=1}^N \frac{|p_i|^2}{2m}$$

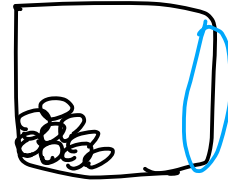
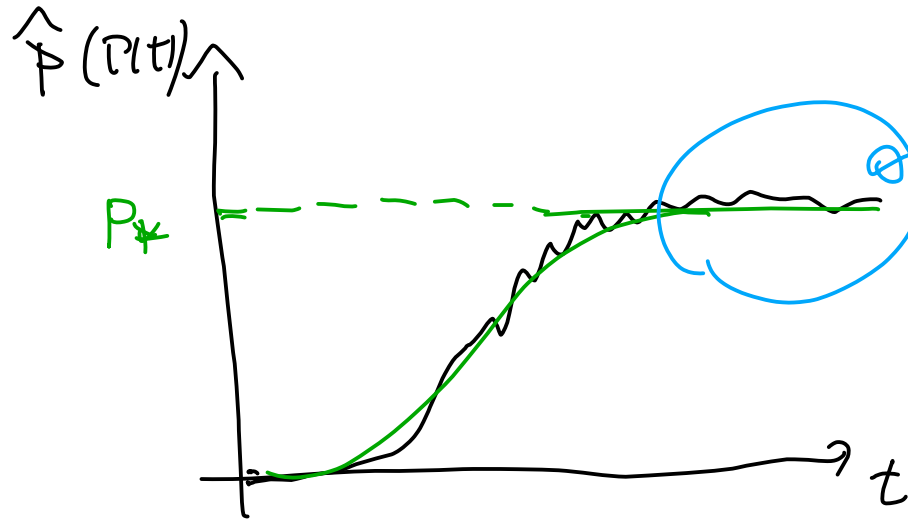
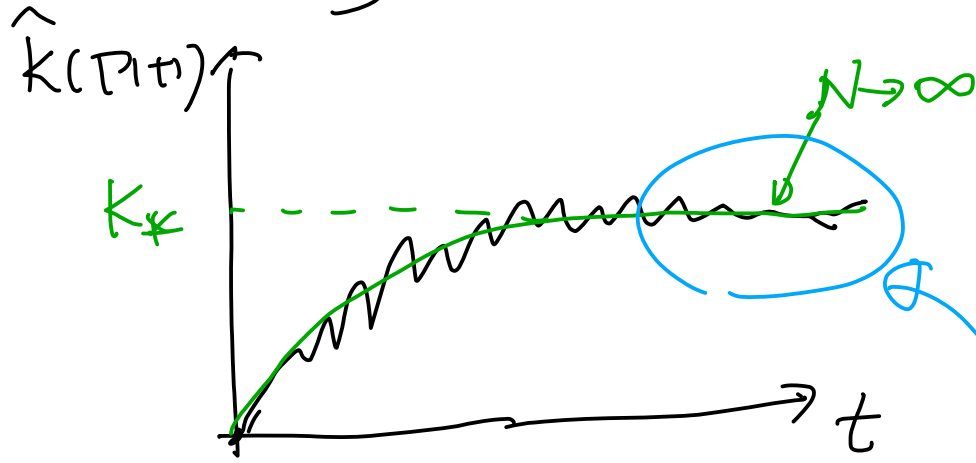
| 粒子あたりの運動エネルギー |

$$\checkmark \hat{P}(\Gamma) = \dots$$

後で考へる

壁が粒子に及ぼす力
単位面積あたりに

§ 例



(P_0) : 粒子が粒子
にのみ contact

$$\hat{K}(P_0) = 0$$

$$\hat{P}(P_0) = 0$$

平衡状態

十分に時間がたつたとき

一定の値に近づく

• N が大きくなると

ゆらぎ は小さくなる

§ K_* の値 ?

$$K_* = \lim_{\tau \rightarrow \infty} \frac{1}{\tau} \int_0^\tau dt \hat{K}(\Gamma(t))$$

6N次元空間の
デルタ関数 文補足ページへ

$$\int d\Gamma \delta(\Gamma - \Gamma(t)) = 1$$

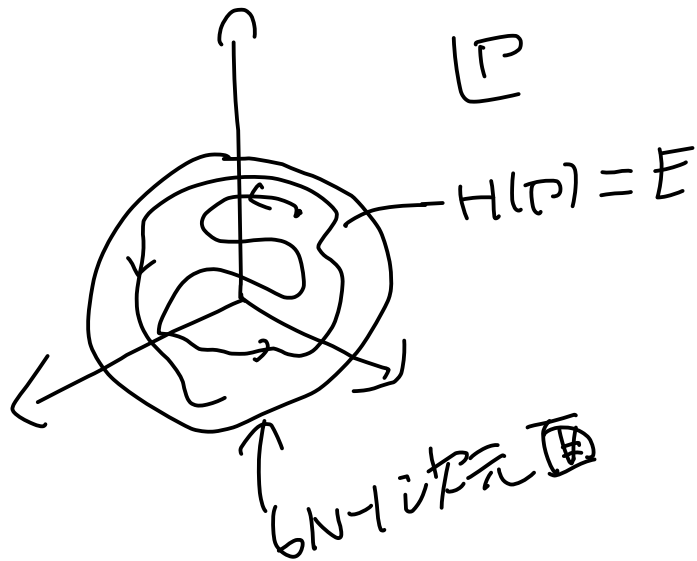
$$K_* = \int d\Gamma \hat{K}(\Gamma) \lim_{\tau \rightarrow \infty} \frac{1}{\tau} \int_0^\tau dt \delta(\Gamma - \Gamma(t))$$

$$= \int d\Gamma \hat{K}(\Gamma) \underbrace{\rho_{mc}(\Gamma)}$$

確率密度
文補足ページへ

▶ 長時間平均を Γ 平均
と等置換する

§ 等重率密度 $\rho_E^{mc}(\Gamma)$



▷ エネルギー-面上をしまたし運動する

(▷ 時間発展で不変な集合で有限体積なのは エネルギー-面全体)

< エルゴード性 >

⇒
$$\rho_E^{mc}(\Gamma) = \frac{\delta(H(\Gamma) - E)}{\Sigma(E)}$$
 エネルギー-面分布

等重率の原理 : (孤立した) 古典力学系の
平衡状態の物理量は
エネルギー-面分布で決定される

補足: 確率密度,

1 変数 x 場合: $x \in \mathbb{R}^+$ に対し

・ 正の値をとる確率変数 X が $[0, x]$ に値をとる確率 $P(x)$

$$P(0) = 0; \quad P(\infty) = 1$$

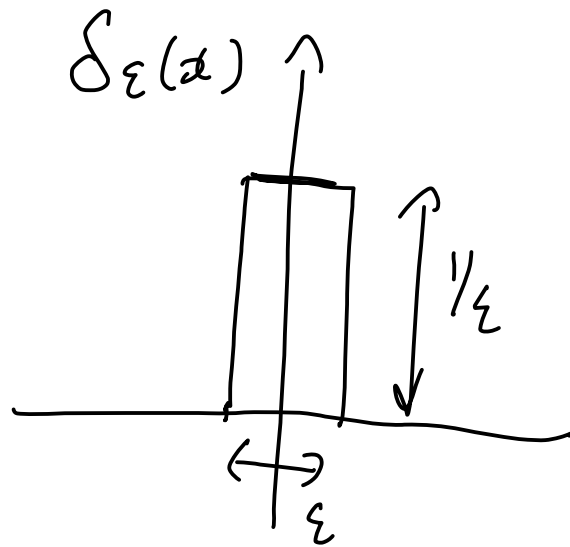
$$p(x) \equiv \frac{dP(x)}{dx}; \quad \int_0^{\infty} dx p(x) = 1$$

$\rightarrow [x, x + \underbrace{dx}_{\text{small}}]$ に値をとる確率 $p(x)dx$

\Rightarrow 高次元に一般化

$\int p(\Gamma) d\Gamma$: 確率
 $\underbrace{\hspace{2em}}_{\text{6N次元体積要素}}$

補足: $\int_{-\infty}^{\infty} \delta(x) dx = 1$

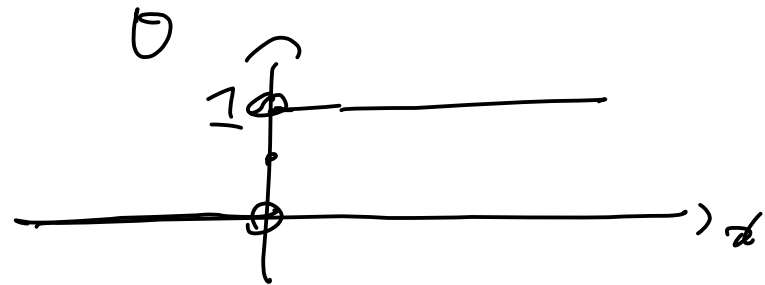
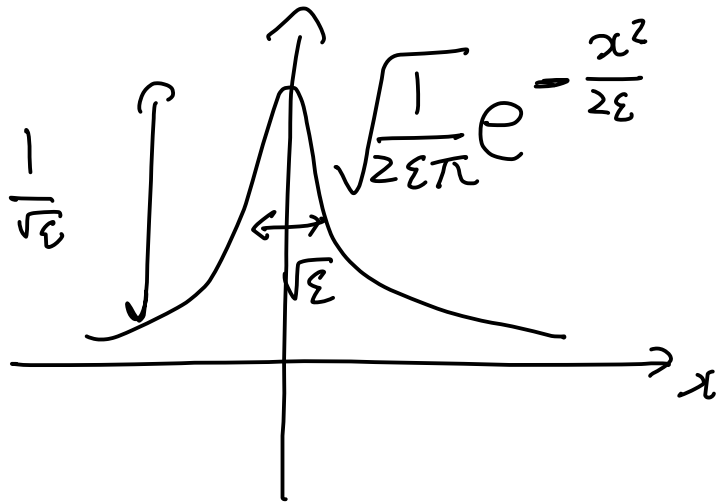


$$\delta_\epsilon(x) \rightarrow \delta(x) \quad \epsilon \rightarrow 0$$

$$\checkmark \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \int dx f(x) \delta_\epsilon(x) = \int dx f(x) \delta(x)$$

$f(x)$

$$\checkmark \delta(x) = \frac{d}{dx} \theta(x)$$



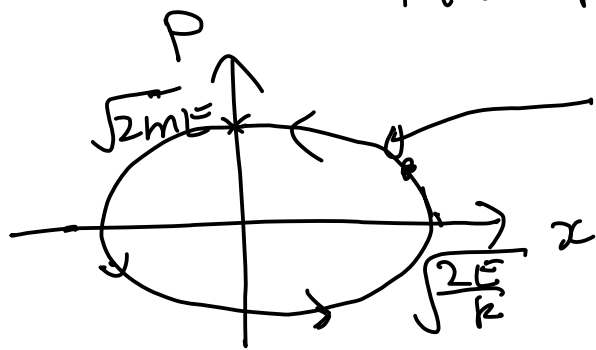
$$\checkmark \text{width} \quad \delta(ax) = \frac{\delta(x)}{|a|}$$

$$\delta(f(x)) = \frac{\delta(x - x_*)}{|f'(x_*)|}$$

$f(x_*) = 0$
unique \rightarrow

§ 参考: 1次元調和振動子

$$H(x, p) = \frac{p^2}{2m} + \frac{1}{2}kx^2$$



$$H(x, p) = E$$

$$\Gamma = (x, p)$$

$$\Gamma(t) \text{ : 解 } \Gamma(0) = (x^0, p^0)$$

τ : 周期

$$H(\Gamma) = E$$

$$\frac{1}{\tau} \int_0^\tau dt \delta(\Gamma - \Gamma(t))$$

$$= \frac{1}{\tau} \frac{1}{|\dot{\Gamma}(t_0)|}$$

$$\Gamma(t_0) = \Gamma \quad 0 \leq t_0 < \tau$$

$$= \frac{1}{\tau} \frac{1}{\sqrt{\left(\frac{\partial H}{\partial p}\right)^2 + \left(\frac{\partial H}{\partial x}\right)^2}}$$

≡ 1の関数の
の公式

$$= \frac{1}{\tau} \delta(H(\Gamma) - E)$$

$$\S 2 \quad \rho_E^{mc}(\Gamma) = \frac{1}{\tau} \delta(H(\Gamma) - E)$$