

by 谷村 省吾 (名古屋大学 情報学 研究科)

現代の量子論 (科目名: 量子物理学)

第1部 量子力学の数学的基礎

1. 力学の構文

古典力学・量子力学・熱力学・統計力学にも共通のことばづかい
古典と量子の違い。

2. 測度論・積分論・確率論

リーマン積分とルバーク積分
累積確率と確率密度
ラドン・ニコティム微分

3. ヒルベルト空間

ベクトル空間・ノルム空間・バナハ空間・ヒルベルト空間
コーシー・シュワルツの不等式
リースの表現定理

4. 線形演算子

演算子の domain, ノルム
有界演算子
演算子の共役
射影演算子
エルミート演算子
自己共役演算子
2-列演算子
等長埋込み

5. 自己共役演算子のスペクトル分解定理

力学とは

- 系 (System) ... どの視点と対する注目の対象か。1個の粒子である必要はない
- 状態 (state) ... 多数の単・多種類の粒子からなるシステムもある
- 物理量 (observable) ... 電場と磁場も1つのシステムと見られる
- 値 (value)
- 運動・変換 (dynamics, transformation)

の五者のありようを記述する理論 T₁ の範囲内には古典力学・量子力学・熱力学・統計力学・場の理論も共通

外界・環境
 エネルギー・物質のやり取りがある
 状態変化
 閉鎖系でない
 Transformation
 エネルギーを100Jの毎秒で供給
 (2原子分子気体で定圧変化) 温度は3.4°C上がる

- A という系が 150g のボール
 - B という状態のとき 時速120kmで飛んでいるとき
 - C という物理量が 運動エネルギーは 80J
 - D という値をとり 80J である
- このものが力学の構文

ラマン
 ナトリウム原子から出た
 1つの光子のエネルギーは
 2.1eV である

系 = 光子 量子力学
 状態 = ナトリウム原子の
 B 状態遷移に伴って
 放出された
 物理量 = エネルギー

$$\begin{aligned}
 E &= \frac{1}{2} m v^2 \\
 &= \frac{1}{2} \times 150 \text{g} \times (120 \text{km/h})^2 \\
 &= \frac{1}{2} \times 150 \times 10^{-3} \text{kg} \times \left(\frac{120 \times 10^3 \text{m}}{3.6 \times 10^3 \text{s}} \right)^2 \\
 &= \frac{1}{2} \times 15 \times 10^{-2} \text{kg} \times \left(\frac{1}{3} \times 10^2 \text{m/s} \right)^2 \\
 &= \frac{1}{2} \times 15 \times 10^{-2} \times \frac{1}{9} \times 10^4 \text{kg m}^2/\text{s}^2 \\
 &= \frac{15}{18} \times 10^2 \text{J} \\
 &= \frac{100}{18} \times 10^2 \text{J} \\
 &= \frac{5}{9} \times 10^4 \text{J} \\
 &= 0.833... \times 10^2 \text{J} \\
 &= 83 \text{J}
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 E &= \frac{1}{2} m v^2 \\
 &= \frac{1}{2} \times 144 \text{g} \times (120 \text{km/h})^2 \\
 &= \frac{1}{2} \times 144 \times 10^{-3} \text{kg} \times \left(\frac{120 \times 10^3 \text{m}}{3600 \text{s}} \right)^2 \\
 &= \frac{1}{2} \times 144 \times 10^{-3} \times \left(\frac{12}{36} \times 10^2 \text{m/s} \right)^2 \\
 &= \frac{1}{2} \times 144 \times 10^{-3} \times \left(\frac{1}{3} \times 10^2 \text{m/s} \right)^2 \\
 &= \frac{1}{2} \times 144 \times \frac{1}{9} \times 10^{-3+4} \text{kg m}^2/\text{s}^2 \\
 &= \frac{12 \times 12}{2 \times 3 \times 3} \times 10^1 \text{J} \\
 &= \frac{4 \times 4}{2} \times 10^1 \text{J} \\
 &= 8 \times 10 \text{J} \\
 &= 80 \text{J}
 \end{aligned}$$

物理量と値の概念を分離しよう!

物理量に対する要請 : 代数となす

和 入から一倍, 和 (実数倍)

$$M \rightarrow 2M, 3M, (-4)M$$

同質量の和

$$M_1 + M_2 \quad L_1 + L_2$$

同質・異質を問わず積

$$S = \frac{1}{2} a \cdot b$$

物理量代数 observable algebra

(狭義の)

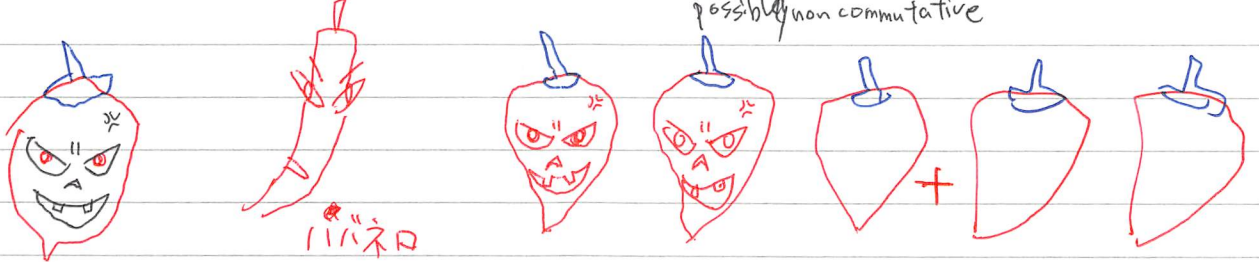
vector space
associative

$$F = P \cdot S \quad p = mv$$

和が意味をなせるものは物理量と言ふ。 distributive product

$$E = \frac{1}{2} mv^2 + \frac{1}{2} mgx + \frac{1}{2} kx^2$$

possibly non commutative



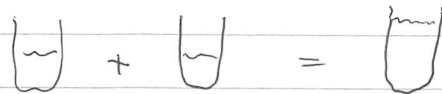
$$3\text{辛} + 2\text{辛} = 5\text{辛} ?$$

温度は物理量か？

系と状態が定まれば温度の値が定まる。という意味では物理量。

しかし、系の合併が ~~物理~~ 温度の和を T = T1 + T2 には 5 にならない

$$100\text{K} + 200\text{K} = 300\text{K} ?$$



この意味で、温度は物理量代数の元ではない。

ポテンシャル (位置エネルギー) や パワトルポテンシャルは物理量か？

差や微分だけが物理的に計測可能。

絶対的な値は物理的に決められない。

値の原点に不定性がある。

observable とは言わないのが普通。

2020. 9. 16 ()

量子相違 と量子の基礎

1. マクロとミクロ

↑
ヒューマンサイズ : 分子
↓
原・厚小・原子核・素粒子レベル

明確な境界があるわけではない。

量子力を特徴付ける定数は Planck 定数

$$h = 6.626 \times 10^{-34} \text{ J}\cdot\text{s}$$

(エネルギー) × (時間) = (作用積分) の次元

つまり、長さの 2 次元に及ぶ。

「... よりも大きいのは、古典力学」とは言えない。

巨視的討法が 大きくて 巨視的現象は出現する。

巨視的量子効果

超伝導

超流動

ジョセフソン素子

励起状態の重ね合わせ状態

スクイーズド光

エンタングルメント

BEC

...

④

古典と量子の相違

2. 決定論と確率論 ... 決り微妙な世界...

同一の系 A

同一の状態 B

同一の物理量 C

と測り、その値は D_1, D_2, D_3, \dots になることがある。

$C \xrightarrow{B} D_1$

D_1 の出現確率 = 相対頻度 = $\frac{N_1}{N} = p_1$

$C \xrightarrow{B} D_2$

D_2 " "

= $\frac{N_2}{N} = p_2$

$C \xrightarrow{B} D_3$

⋮

$C \xrightarrow{B} D_1$

$C \xrightarrow{B} D_3$

$C \xrightarrow{B} D_1$

量子力学は 確率 (p_1, p_2, p_3, \dots) を予測する。

古典力学では

$C_1 \xrightarrow{B} D_1$

物理量は

C_1 を測れば 値 D_1 を 確実に得る。

$C_2 \xrightarrow{B} D_2$

C_2

"

D_2

"

$C_3 \xrightarrow{B} D_3$

C_3

D_3

"

と記述する。

つまり

$B(C_i) = D_i$

状態は物理量を input すれば

値を output する

関数(写像)

と記述する。

↑

C は input

↓

D は output

物理量

状態

→

値の対応が

古典力学は連続的
量子力学は確率的

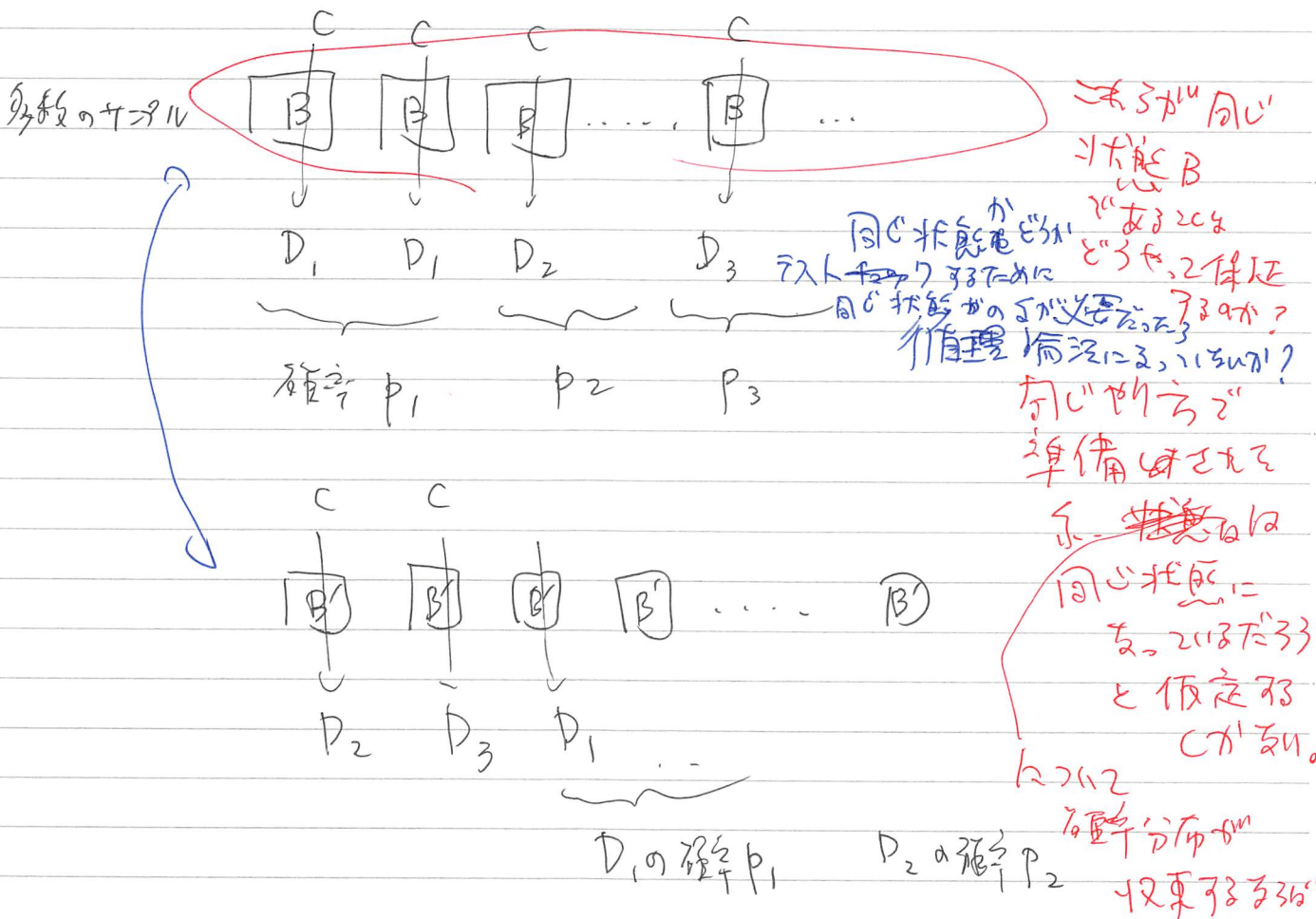
古典力学では $B(C) = D$ $\in \{ \dots \}$

量子力学では $P(B: C \rightarrow D)$ $\in \{ \dots \}$

量子力学では
状態 B と B' が "同位" 状態である

$$P(B: C \rightarrow D) = P(B': C \rightarrow D)$$

これは



物質と光子の
相互作用

3. 連続と離散

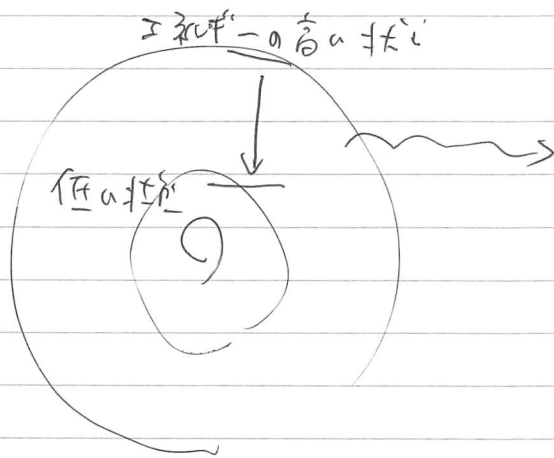
物質側は連続、光子側は離散。

例. エネルギーの値
連続

ボールの速度 0, 0.1 m/s, 0.2 m/s, ..., 0.314 m/s
連続的にどんな数値でも取れる。
アタラク。

例. 原子のエネルギーは連続的

原子のエネルギーは連続的に
変化しない。

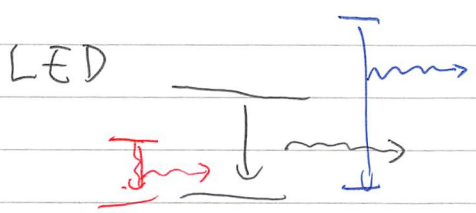


$$E_2 - E_1 = h\nu = \frac{hc}{\lambda}$$

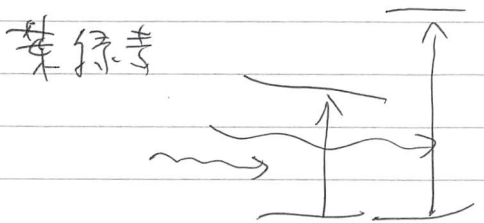
決まった周波数 ν , 波長の λ の光。

ナトリウム原子のエネルギー差 = 2.1 eV
黄色い光

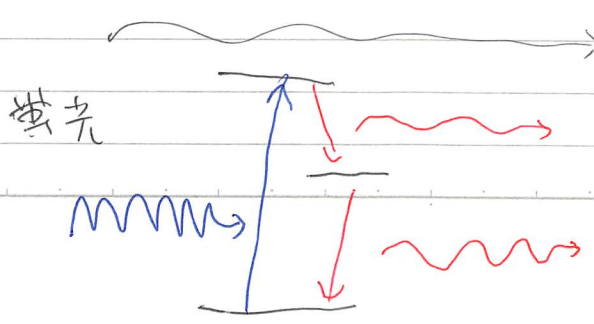
(ナトリウムランプの色 (最も明るく、赤い...)
などの色はこれによって決まる色)



エネルギー差が決まった波長・色が光。



赤や青い光をよく吸収する



緑色の中をすり抜ける

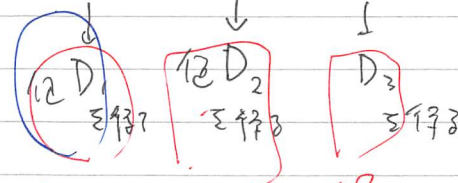
物質にはなぜ特定の色があるのか?
というのを量子力学の問題。

相違点 4. 可換と非可換

a) 観測に依る非可換性
計測の
時

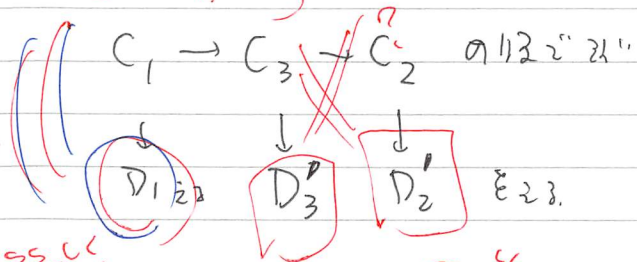
過程

$C_1 \rightarrow C_2 \rightarrow C_3$ の順序が逆になる



C_2, C_3 の順序が逆になる
 D_2, D_3 が可換

等しいとは限らない



C_3, C_2 の順序が逆になる
 D_2, D_3 が可換

等しいとは限らない

b) 積演算に依る非可換性

$$X \cdot p_x \neq p_x \cdot X$$

$$C_1 C_2 \neq C_2 C_1$$

干渉効果 消失

量子消滅
観測選択

これが
量子論の

論理的な
矛盾を生ずる

決定に依る非可換性 弱付

最大の
特徴

積演算の非可換性

不確定性原理, 確率論の限制

これ
と

物理量の値の非実在性

量子と古典の
差を生み出す

可換と非可換

文脈依在性

古典力学

古典力学

論理的
分配律の破れ
Bellの不平等の破れ
Kochen-Speckerの定理
量子論理である

$\left\{ \begin{array}{l} \text{リーマン (Riemann) 積分} \dots \text{横割} \\ \text{ルベーグ (Lebesgue) 積分} \dots \text{縦割} \end{array} \right.$

テストの合計点 (平均点) や 平均身長・平均体重・平均年収を求めよと思ふ...

1. x -バーに通し番号を $\varepsilon > 1/2$, N 回に足す:

$$S = \overset{\substack{\text{1番の人の得点} \\ \downarrow}}{\cancel{x_1}} y_1 + \overset{\substack{\text{2番の人} \\ \downarrow}}{\cancel{x_2}} y_2 + \overset{\substack{\text{3番} \\ \downarrow}}{\cancel{x_3}} y_3 + \dots + \overset{\substack{\text{N番} \\ \downarrow}}{\cancel{x_N}} y_N$$

$$\bar{y} = \frac{1}{N} \cdot S$$

2. 0点の人が n_0 人, 1点の人が n_1 人, ..., 100点の人が n_{100} 人 といふ人数を数えて, 点数をかけた足す.

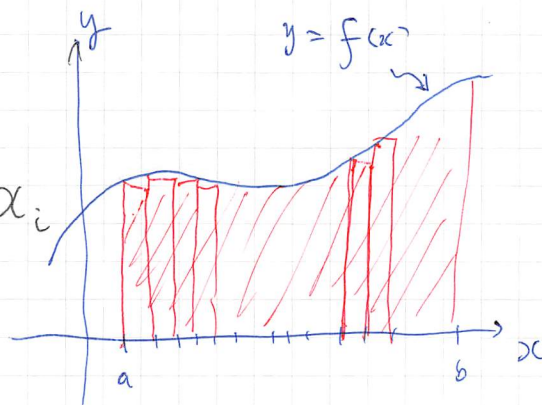
$$\cancel{N} = n_0 + n_1 + n_2 + \dots + n_{100}$$

$$S = 0 \times n_0 + 1 \times n_1 + 2 \times n_2 + \dots + 100 \times n_{100}$$

1. 流儀のリーマン積分.

関数 $f: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$

$$S = \int_a^b f(x) dx := \lim_{N \rightarrow \infty} \sum_{i=0}^{N-1} f(x_i) \Delta x_i$$



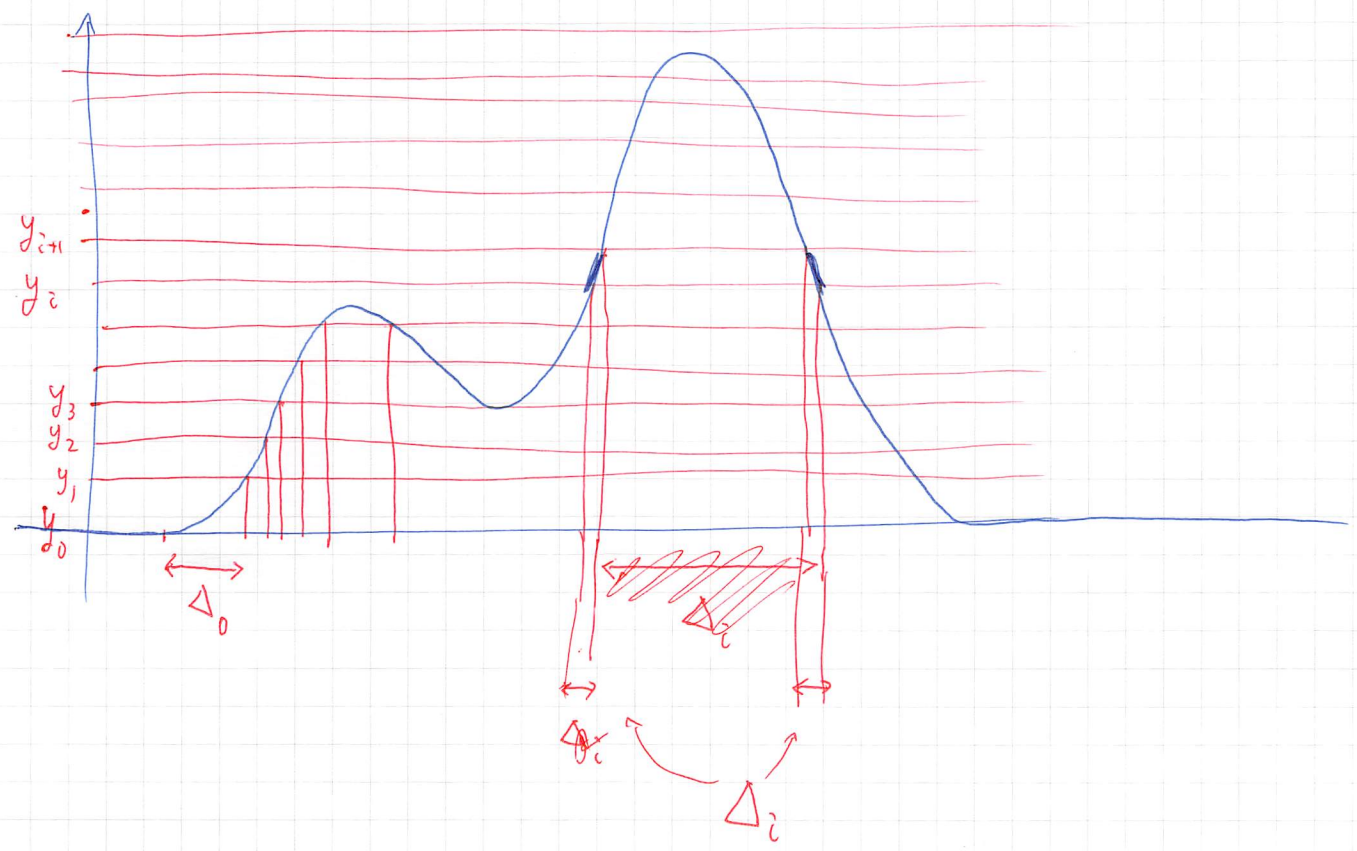
区間 $[a, b]$ の分割

$$a = x_0 < x_1 < \dots < x_i < x_{i+1} < \dots < x_{N-1} < x_N = b$$

$$\Delta x_i = x_{i+1} - x_i$$

2. 流儀のルバ'-η'積分

関数 $y = f(x)$ の値の方を分割する



$$\Delta_i := f^{-1}([y_i, y_{i+1})) = \{x \in \mathbb{R} \mid y_i \leq f(x) < y_{i+1}\}$$

$|\Delta_i| :=$ 区間 Δ_i の長さ.

$$S = \int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx = \int_{-\infty}^{\infty} y f^{-1}(dy)$$

$$= \lim_{|\Delta| \rightarrow 0} \sum_i y_i |\Delta_i|$$

ヒコゾ、なぜ「平均」はよい指標なのか？

積分の平均値の定理

$f: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ が「連続関数ならば」任意の $a < b$ に対し

$$\int_a^b f(x) dx = f(c) \times (b - a)$$

とあるような c ($a \leq c \leq b$) が「 $(\forall \epsilon > 0 \exists \delta > 0)$ 」存在する。



平均値 = ある c の値

ある集団の標準値・代表値

- ・ 平均値
- ・ 中央値
- ・ 最頻値
- ...



集団の合併による

平均値は重心平均がすぐに求められる。

中身に立っただけの必要はない。

$$\bar{X} = \frac{N_1 \bar{X}_1 + N_2 \bar{X}_2}{N_1 + N_2}$$

中央値や最頻値は

「データのやり直し」が必要。

平均値は加法性・保存性のある数量に対して意味を持つ。

Def 測度

 X : 集合 \mathcal{F} : X の部分集合 (可測とは限らない) の集合. \mathcal{F} は \mathcal{F} が以下の条件を満たしている \mathcal{F} を σ -加法族 (σ -algebra) とする.1. $\mathcal{F} \neq \emptyset$ 条件2. $A \in \mathcal{F} \Rightarrow A^c$ (A の補集合) $\in \mathcal{F}$ 3. $A_1, A_2, \dots \in \mathcal{F} \Rightarrow \bigcup_i A_i \in \mathcal{F}$

$$\bigcap_i A_i = \left(\bigcup_i A_i^c \right)^c \in \mathcal{F} \text{ も従う.}$$

$$A \cup A^c = X \in \mathcal{F} \quad A \cap A^c = \emptyset \in \mathcal{F} \text{ も従う.}$$

関数 $\mu: \mathcal{F} \rightarrow \mathbb{R} \cup \{\infty\}$ が以下を満たしている $\mu \in (X, \mathcal{F})$ 上の 測度 (measure) とする1. $A \in \mathcal{F}$ に対し $\mu(A) \geq 0$ 2. $A_1, A_2, \dots \in \mathcal{F}$, $i \neq j$ ならば $A_i \cap A_j = \emptyset$ と仮定するとき

$$\mu\left(\bigcup_i A_i\right) = \sum_i \mu(A_i)$$

3. $\mu(\emptyset) = 0$ ~~も従う~~. $(X, \mathcal{F}, \mu) \in$ 測度空間 (measure space) とする $\mu(X) = 1$ と仮定するとき $\mu \in$ 確率測度 (probability measure) とする. $X = \mathbb{R}$ 上の任意の $a, b \in \mathbb{R}$ ($a < b$)

$$\left\{ \begin{array}{l} \text{両閉区間 } [a, b] = \{x \in \mathbb{R} \mid a \leq x \leq b\} \\ \text{片閉区間 } [a, \infty) = \{x \in \mathbb{R} \mid a \leq x\} \\ \quad (-\infty, a] = \{x \in \mathbb{R} \mid x \leq a\} \end{array} \right.$$

 \mathbb{R} 上の最小の σ -加法族 \mathcal{B} を Borel 集合族 とする,

$$\mu([a, b]) = b - a$$

この Borel measure μ を定める.

\mathbb{R} の ボレル Borel 集合族.

\mathbb{R}^1 の ジョルダン測度

どんな部分集合にも "体積を測りたがって" はない。

可測集合 ~~の~~ measurable set を区別する必要.

measure zero という概念

可算和 と 非可算和 は 違う。

パラドクス を 避けるために. 可算和に限定

X が有限集合なら
積分は和

確率変数 = 物理量 observable の ~~平均~~ ~~値~~ $A: X \rightarrow \mathbb{R}$

(X, \mathcal{F}, μ) が 確率空間の場合.

(X, \mathcal{F}, μ) が 測度空間の時,

関数 $f: X \rightarrow \mathbb{R}$ が 可測関数.

$\Leftrightarrow \forall U \in \mathcal{B}(\mathbb{R})$ に対して $f^{-1}(U) \in \mathcal{F}$

非負 f

$$\int_X f(x) d\mu(x) := \lim \sum y_i \mu(f^{-1}(U_i))$$
$$= \int y \mu(f^{-1}(dy)) \text{ と書いた方がいい.}$$

$\mu(X) = 1$ のとき

累積確率 $P[f(x) \in U] = \mu(f^{-1}(U))$

累積確率 $P[f(x) \leq \gamma] = \mu(f^{-1}((-\infty, \gamma]))$

$$P(\gamma) = \int_{-\infty}^{\gamma} p_f(x) dx$$

↑ 確率密度

ラドン-ニコディム Radon-Nykodim derivative
後分.

測度空間 (X, \mathcal{F}) 上に 2つの測度 μ, ν が与えらるるとき,
空間

$$\forall U \in \mathcal{F} \text{ に対して } \nu(U) = 0 \text{ ならば } \mu(U) = 0$$

が成り立つとき ν に対して μ は「絶対連続」であるといふ,
absolutely continuous

このとき,

$$\int f(x) d\mu = \int f(x) \left(\frac{d\mu}{d\nu} \right) (x) d\nu$$

を満足する関数 $\frac{d\mu}{d\nu} : X \rightarrow \mathbb{R}_{\geq 0}$ が

ν の測度 ν の密度を除いて一意的存在する。