

## 第14回：統計集団

本日のゴール：様々な統計集団を理解する

おさらい： { Maxwell-Boltzmann分布

$$N_i \propto e^{-\frac{E_i}{kT}}$$

Newton力学の系

エネルギーで記述

・分配関数

$$Z = \sum_j e^{-\frac{E_j}{kT}}$$

正準集団

(Canonical ensemble)

状態の総数

正準 = canon (英) = Kanōn (ギリシア) = 定規

↓  
観音菩薩



# 1.1) 様々な統計集団

## 1) ミクロカノニカル集団 (micro canonical ensemble)

- ・エネルギーのやりとり**不可**
- ・系内の粒子の数が**一定**
- ・状態が  $V, T$  で決まる

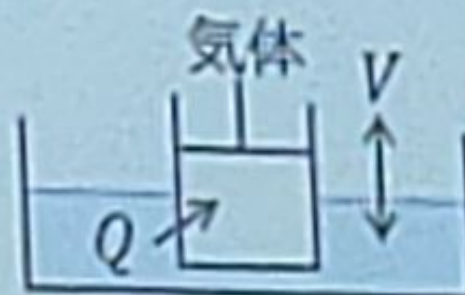
例) 先週導いた統計集団 ( $E = 3\varepsilon_0$ )

**孤立系**

## 2) カノニカル集団 (canonical ensemble)

- ・エネルギーのやりとり**可**
- ・粒子の数が**一定**
- ・温度  $T$  が**一定**

例) ピストン



**閉じた系**

## 3) グランドカノニカル集団 (grand canonical ensemble)

- ・エネルギーのやりとり**可**
- ・粒子のやりとりも**可**

例) 化学反応

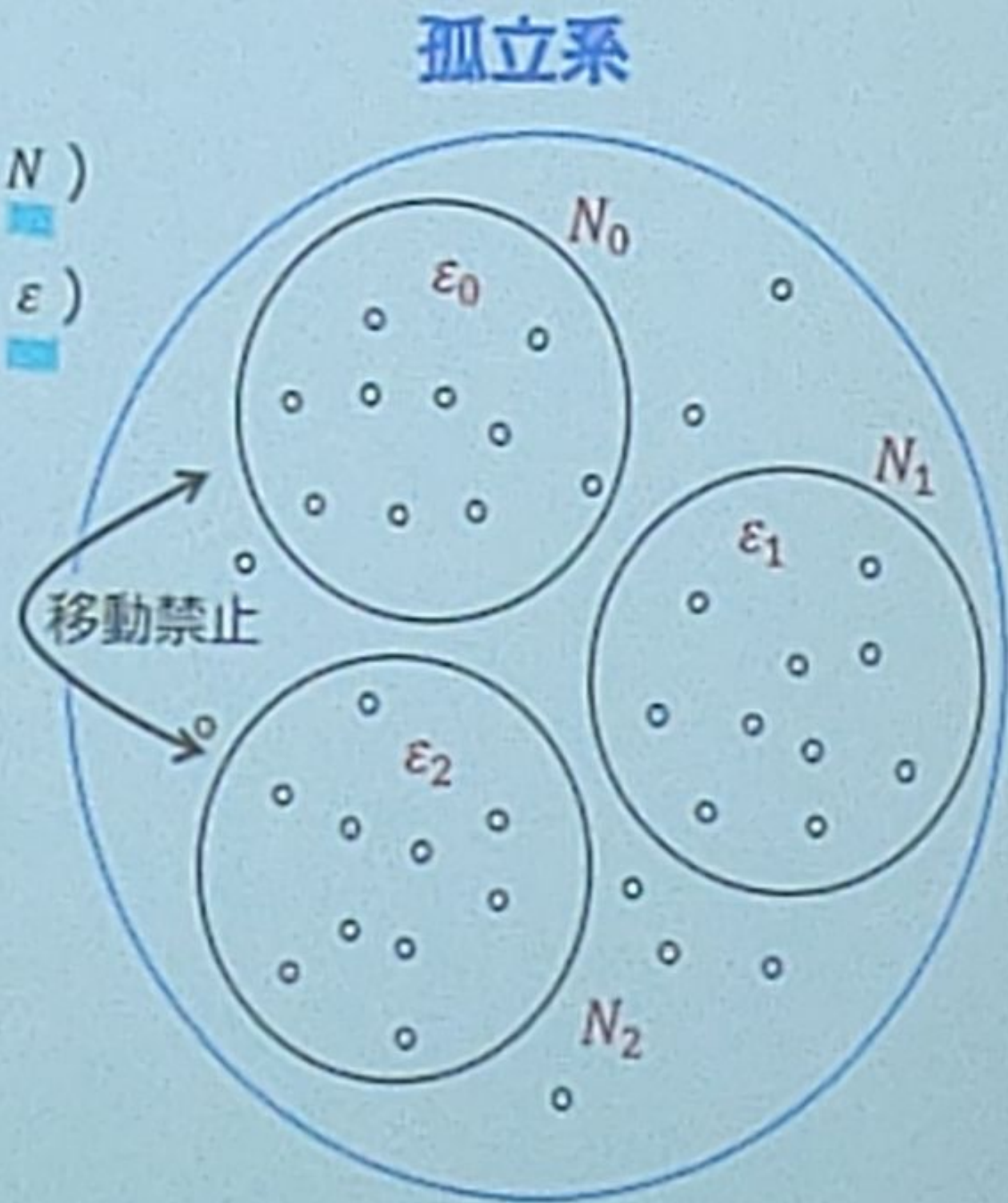


## 1.2) 各集団の分配関数

### 1) ミクロカノニカル集団

- ・ 体系(粒子)の数 :  $N_j$  (合計  $N$ )
- ・ エネルギー :  $\varepsilon_j$  (合計  $\varepsilon$ )

$$\left[ \begin{array}{l} \text{出現確率: } f = \frac{e^{-\beta \varepsilon_j}}{Z} \\ \text{分配関数: } Z = \sum_j e^{-\beta \varepsilon_j} \end{array} \right.$$



合計 : 個数  $N$  個 エネルギー  $\varepsilon$  (一定)



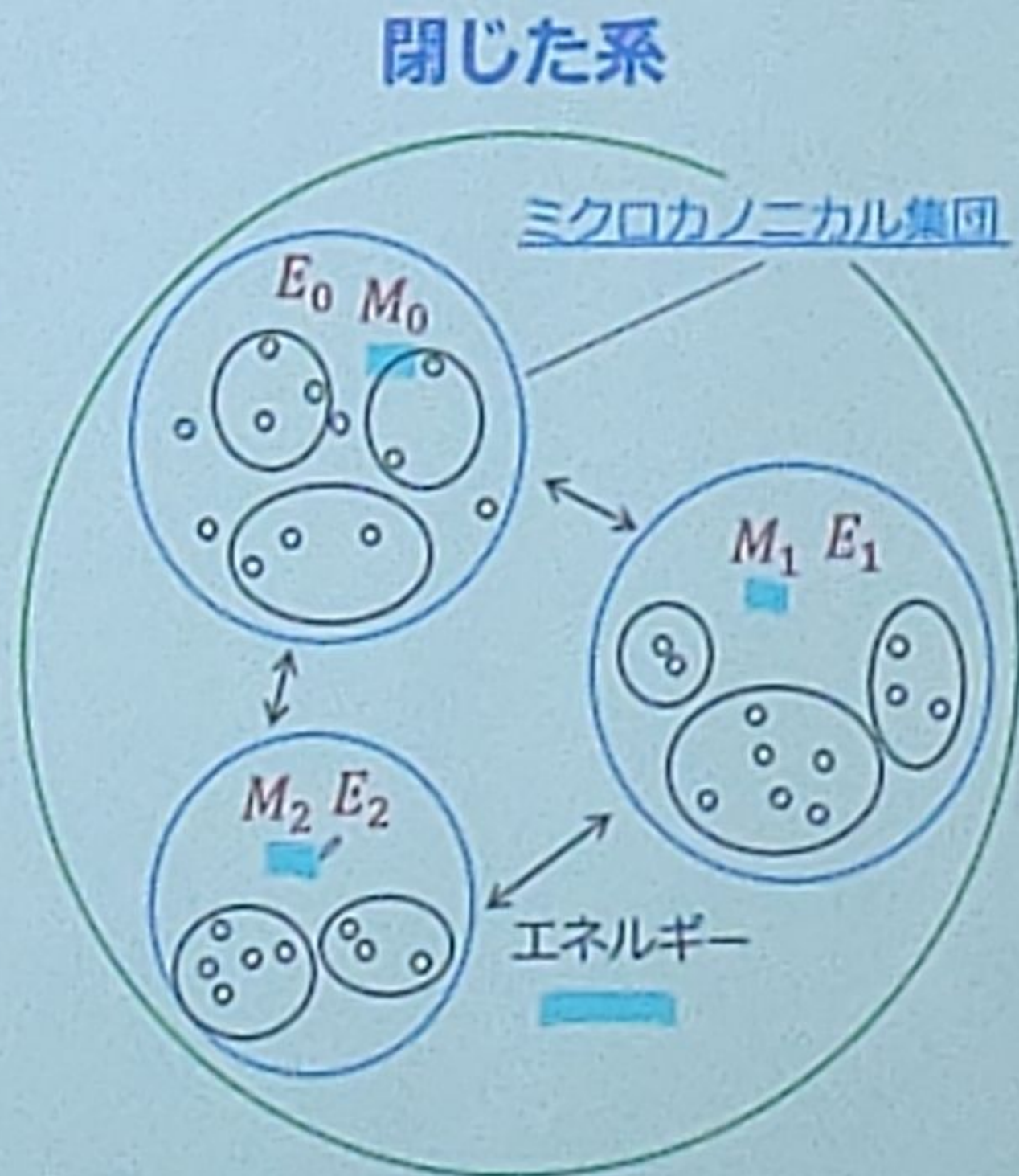
## 1.2) 各集団の分配関数

### 2) カノニカル集団

- ・ 体系(粒子)の数 :  $M_j$  (合計  $M$ )
- ・ エネルギー :  $E_j$  (合計  $E$ )

出現確率 :  $f = \frac{e^{-\beta E_j}}{Z}$

分配関数 :  $Z = \sum_j e^{-\beta E_j}$





## 1.2) 各集団の分配関数

### 3) グランドカノニカル集団

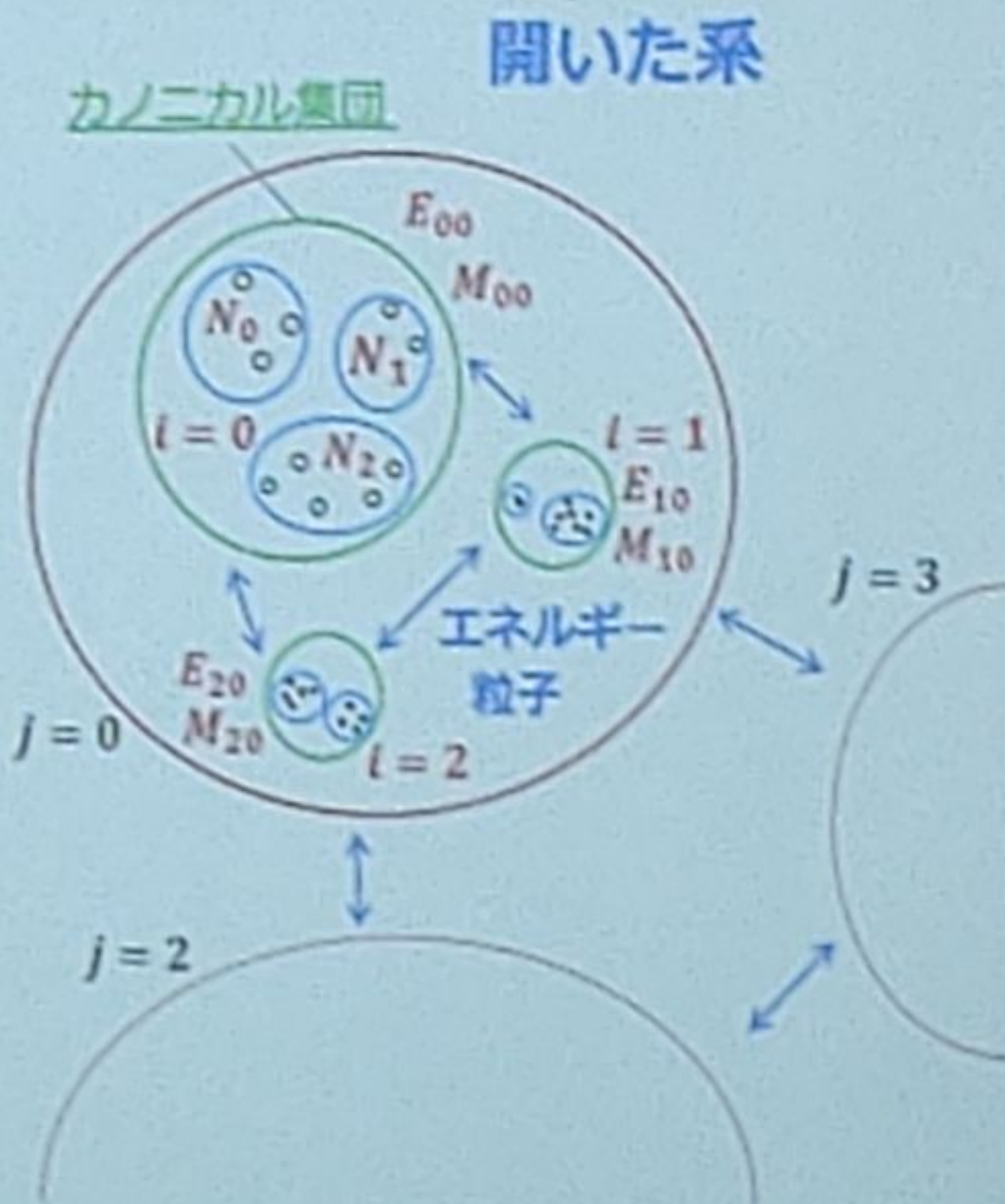
- ・ 粒子の数 :  $N_i$  (合計  $N$ )
- ・ 体系の数 :  $M_{ij}$  (合計  $M$ )
- ・ エネルギー :  $E_{ij}$  (合計  $E$ )

$$\left\{ \begin{array}{l} \text{出現確率: } f = \frac{e^{-\beta E_{ij} - \gamma N_i}}{Z} \\ \text{分配関数: } Z = \sum_j e^{-\beta E_{ij} - \gamma N_i} \end{array} \right.$$

$$\left( \begin{array}{l} \gamma = -\frac{\mu}{kT} \\ \mu = \frac{G}{N} \end{array} \right)$$

化学ポテンシャル    ギブスエネルギー

化学反応まで取り扱える！



合計：個数  $M$  個 エネルギー  $E$



## 2.1) 量子統計

統計力学 → 量子力学へ

気体, 固体, 液体  
Newton力学

光, 電子  
量子力学

同じ準位に

一個しか粒子が入らない  
(Pauliの排他原理)

“フェルミ粒子(Fermion)”

同じ準位に

何個でも粒子が入れる

“ボーズ粒子(Boson)”

## 2.2) 量子統計

Fermi (1901-1954) イタリア人

- ・ Fermi Dirac 統計を作った - Fermi 分布関数 (電子はフェルミ粒子)
- ・ ノール (1934) - 大正昭和移行期
- ・ 理論, 理論力学
- ・ ノール賞獲得 (物理学)



Bose (1894-1974) インド人

- ・ Bose-Einstein 統計を作った
- ・ 理論物理学, 理論物理学 Bose-Einstein 統計
- ・ 理論物理学



Einstein (1879-1955) ユダヤ人

- ・ 相対性理論 (特殊, 一般)
  - ・ ブラウンス運動
  - ・ 光量子仮説, 光電効果 (ノール賞 1921)
- 相対性, 量子力学

1921  
1922





## 2.3) Fermi 統計, Dirac 統計

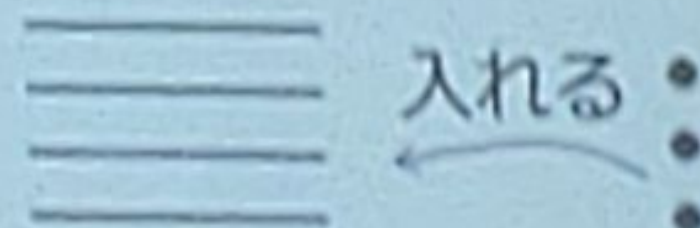
さて, ここで

・エネルギー :  $\varepsilon_i$   
 ・準位の数 :  $g_i$  とする  
 ・粒子の数 :  $n_i$

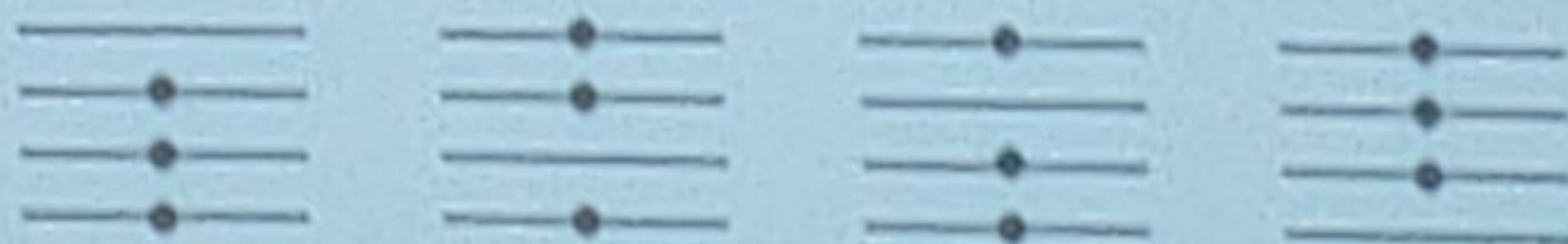
例)

$$g = 4$$

$$n = 3$$



### Fermi 統計



粒子の入り方

$$\text{場合の数: } W = \prod_i \frac{g_i!}{n_i! (g_i - n_i)!} = \frac{4!}{3! (4 - 3)!}$$

4通り

### Bose 統計

$$\text{場合の数 } W = \prod_i \frac{(g_i + n_i - 1)!}{n_i! (g_i - n_i)!} = \frac{(4 + 3 - 1)!}{3! (4 - 3)!}$$

120通り



## 2.3) Fermi 統計, Dirac 統計

これを解くと・・・ (スターリングの公式, ラグランジェの未定

### 分布関数

Fermion :  $f_F = \frac{n_l}{g_l} = \frac{1}{e^{\alpha + \beta \epsilon_l} + 1}$  “フェルミ分布”

Boson :  $f_B = \frac{n_l}{g_l} = \frac{1}{e^{\alpha + \beta \epsilon_l} - 1}$  “ボーズ分布”

$$\beta = \frac{1}{kT} : \text{ボルツマン因子}$$



## 2.3) Fermi 統計, Dirac 統計

Fermi 分布, Bose分布をまとめると

$$f = \frac{1}{e^{\alpha + \beta \epsilon_i} \mp 1}$$

分母の  $\mp 1$  を無視すると,

$$f = e^{-\alpha - \beta \epsilon_i}$$

(ただし,  $\beta = \frac{1}{kT}$ )

: “Maxwell-Boltzmann 分布”

### 古典力学 — 量子力学

⌈ · Newton力学  
· 気体, 液体 etc..

⌈ · Fermion (電子, 陽子)  
· Boson (光, 波)

つながった!



## 2.4) 古典力学と量子統計

21



1700 蒸気機関 → ニューコメン、ワット

状態方程式 → ボイル, シャルル  
気体

カルノー → 第一法則  
スターリング → 第二法則  
クラウジウス → 第三法則 } エントロピー

分子運動論 → アボガドロ

統計力学, 確率論 → マクスウェル, ボルツマン

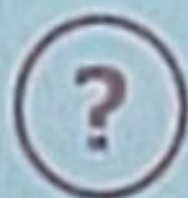
1900 量子統計, 量子力学 → フェルミ, ディラック  
ボース, アインシュタイン

原理追求

↓  
拡張

↓  
一般化

↓  
応用





### 3.1) 電子物性と量子統計



物質の機能を決めている

**超重要！**

例) 電気伝導, 動作速度, → 次世代デバイス  
(金属 / 絶縁体 / 半導体)

電子: Fermi 統計に従う

$$f = \frac{1}{e^{\alpha + \beta \epsilon_l} + 1} = \frac{1}{e^{\alpha + \frac{E_l}{kT}} + 1}$$

確率

||

状態密度 (DOS)

エネルギーと温度の関数

電子状態も統計的に扱える



# 本日の課題

29

夏休みは何したい？

