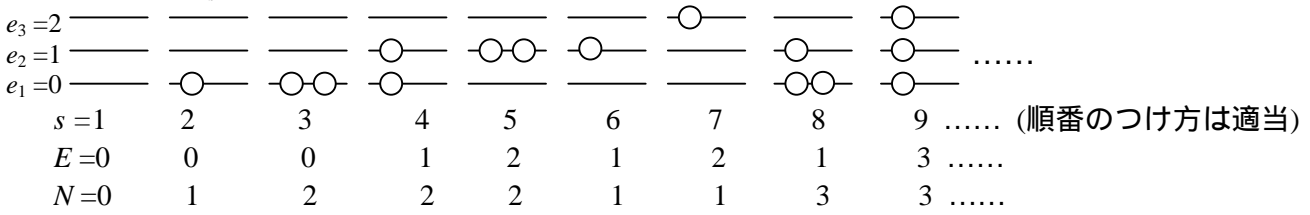


**注意**これは講義ノートではありません。計算のややこしいところだけをメモしたものです。

2-A 大分配関数と分配関数

定義:  $Z_G = \sum_s e^{-\beta(E_s - \mu N_s)}$  ;  $s$  は「状態」に付けた番号



$E, N$  の「値」に番号を付けることにすると、

$$= \sum_{i,j} e^{-\beta(E_i - \mu N_j)} = \sum_{i,j} e^{\beta \mu N_j} e^{-\beta E_i} = \sum_j e^{\beta \mu N_j} \left( \sum_i e^{-\beta E_i} \right) = \sum_j e^{\beta \mu N_j} Z_{N_j} = \sum_N e^{\beta \mu N} Z_N$$

$Z_N$  は粒子数  $N$  のカノニカル分配関数

(つまり、 $E=0$  を  $E_0$ 、 $E=1$  を  $E_1$ 、 $N=0$  を  $N_0$  などと番号を付けた)

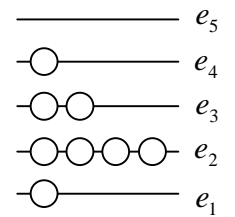
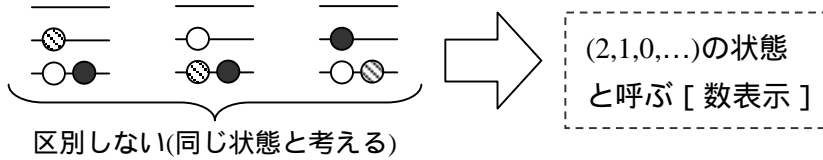
2-B 粒子数表示 量子統計のエッセンス

「エネルギー  $e_i$  を持つ粒子が  $n_i$  個」というふうに状態を表す。

個々の粒子は全く区別しない。

$n_i$  を状態  $e_i$  の占有数 と呼ぶ

これまでの表し方「 $i$  番目の粒子のエネルギーが  $e_i$ 」



もっと粒子数が多い「状態」の例 ( $W=5, N=8$ )  
 $(n_1, n_2, n_3, n_4, n_5 \dots)$   
 $= (1, 4, 2, 1, 0 \dots)$

2-C 粒子数表示における大分配関数

$$Z_G = \sum_i e^{-\beta(E_i - \mu N_i)} = \sum_{N=0,1,2,\dots} e^{\beta \mu N} Z_N = \sum_{N=0,1,2,\dots} e^{\beta \mu N} \sum_{\substack{n_0+n_1+n_2+\dots+n_W \\ =N}} e^{-\beta(n_1 e_1 + n_2 e_2 + \dots + n_W e_W)}$$

但し、 $E = \sum_i n_i e_i$  ,  $N = \sum_i n_i$

二重和の取り方:  $N$  を固定して、その中で全ての組み合わせ  $(n_1, n_2, \dots)$  で和を取る  
 その後で、 $N$  について和を取る

結局、全ての  $n_i$  は取り得る値全てを取るはず。

よって、 $\sum_{N=0,1,2,\dots} \sum_{n_0+n_1+n_2+\dots+n_W=N} = \sum_{n_1} \sum_{n_2} \sum_{n_3} \dots \sum_{n_W}$  として良い。

但し、 $W$  は状態の数。扱う問題によって異なる。例) 二準位系 = 2、調和振動子 = 。

$$Z_G = \sum_{n_1} e^{-\beta(e_1 - \mu)n_1} \sum_{n_2} e^{-\beta(e_2 - \mu)n_2} \sum_{n_3} e^{-\beta(e_3 - \mu)n_3} \dots \sum_{n_W} e^{-\beta(e_W - \mu)n_W}$$

世の中に存在する二種類の粒子について具体的に  $Z_G$  を計算してみる

・フェルミオンの場合: 占有数  $n_i = 0 \sim 1$

[パウリの排他律のために、同じ状態を一つの粒子しか占有できない]

$$Z_G = (1 + e^{-\beta(e_1 - \mu)}) (1 + e^{-\beta(e_2 - \mu)}) \dots (1 + e^{-\beta(e_w - \mu)})$$

・ボソンの場合：占有数  $n_i = 0 \sim \infty$

[パウリの排他律が効かないので、同じ状態をいくつもの粒子が占有できる]

注意 識別不能とした古典的な粒子とも性質が異なる。

$$\begin{aligned} Z_G &= (1 + e^{-\beta(e_1 - \mu)} + e^{-2\beta(e_1 - \mu)} + \dots) (1 + e^{-\beta(e_2 - \mu)} + e^{-2\beta(e_2 - \mu)} + \dots) \dots (1 + e^{-\beta(e_w - \mu)} + e^{-2\beta(e_w - \mu)} + \dots) \\ &= (1 + e^{-\beta(e_1 - \mu)})^{-1} (1 + e^{-\beta(e_2 - \mu)})^{-1} \dots (1 + e^{-\beta(e_w - \mu)})^{-1} \end{aligned}$$

2-D 平均の粒子数 フェルミ(Fermi)分布関数とボース(Bose)分布関数  
グランドカノニカル分布における全エネルギー  $E_s$ , 全粒子数  $N_s$  の状態  $s$  の出現確率

$$P_s = e^{-\beta(E_s - \mu N_s)} / Z_G$$

状態  $s$  の粒子数表示を  $(n_1, n_2, n_3, \dots)$  とすると、

$$P_s = P(n_1, n_2, n_3, \dots) = e^{-\beta(e_1 - \mu)n_1} e^{-\beta(e_2 - \mu)n_2} e^{-\beta(e_3 - \mu)n_3} \dots / Z_G$$

よって、 $i$  番目のエネルギー準位の占有数  $n_i$  の平均  $\langle n_i \rangle$  は、

$$\begin{aligned} \langle n_i \rangle &= \frac{\sum_{n_1} \sum_{n_2} \dots \sum_{n_w} P(n_1, n_2, \dots, n_w) n_i}{\sum_{n_1} \sum_{n_2} \dots \sum_{n_w} P(n_1, n_2, \dots, n_w)} = \frac{\sum_{n_1} \sum_{n_2} \dots \sum_{n_i} \dots \sum_{n_w} e^{-\beta(e_1 - \mu)n_1} e^{-\beta(e_2 - \mu)n_2} \dots e^{-\beta(e_w - \mu)n_w} n_i}{\sum_{n_1} \sum_{n_2} \dots \sum_{n_w} e^{-\beta(e_1 - \mu)n_1} e^{-\beta(e_2 - \mu)n_2} \dots e^{-\beta(e_w - \mu)n_w}} \\ &= \frac{\sum_{n_i} e^{-\beta(e_i - \mu)n_i} n_i}{\sum_{n_i} e^{-\beta(e_i - \mu)n_i}} \quad \text{和の範囲} \begin{cases} \text{Fermion} & n_i = 0, 1 \\ \text{Boson} & n_i = 0, 1, 2, \dots \end{cases} \quad \begin{cases} (e^{\beta(e_i - \mu)} + 1)^{-1} & \text{Fermion} \\ (e^{\beta(e_i - \mu)} - 1)^{-1} & \text{Boson} \end{cases} \end{aligned}$$

## 2-E おまけ— 統計力学 II で扱うこと

- (ア) 恒星の色にはなぜ赤や白、青白があるのか
- (イ) 物体を熱するとなぜ、まず赤色に、ついで白色に光るのか
- (ウ) 金属中の自由電子はどうやって電気を運ぶのか
- (エ) 金属中の自由電子は理想気体と同じように自由に動いているのか
- (オ) なぜ磁石(強磁性体)は熱すると磁石でなくなる(常磁性体)のか
- (カ) 磁石の強さ(磁化)は温度によってどう変化するのか
- (キ) 物質はどうやって熱を貯えるのか(比熱)
- (ク) 比熱は温度によって変わるのか
- (ケ) 量子力学で習ったようにエネルギー準位が離散的だと統計力学は変わるか
- (コ) フェルミ粒子(個々に識別できない。同じ状態を取らない)の振る舞いは?
- (サ) ボース粒子(個々に識別できない。同じ状態を取る)の振る舞いは?
- (シ) 古典粒子(個々にどれがどれか識別でき、同じ状態を取る)の振る舞いは?
- (ス) 固体の中にある「粒子もどき」とは(フォノン、マグノン、etc.)?
- (セ) ヘリウムはなぜ大気圧下ではいくら冷やしても液体(量子液体)なのか?
- (ソ) スピンのエントロピー  $(2S+1)$  は絶対零度でどうなるのか?
- (タ) なぜ粒子間に相互作用があると問題が難しくなるのか
- (チ) 有限温度  $T > 0$  で多数の粒子はどういう状態をとるか  
量子力学では答えられない問題