

# 4-3 生成・消滅演算子

No. ....  
Date .....

90

調和振動子に有効  $\rightarrow$  相束場の理論でよく使われる

[生成  $a^+$ , 消滅  $a$  演算子の導入]

$$\begin{cases} a^+ = \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} x - \frac{i}{\sqrt{2m\hbar\omega}} \hat{p} & (\text{生成演算子}) \\ a = \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} x + \frac{i}{\sqrt{2m\hbar\omega}} \hat{p} & (\text{消滅演算子}) \end{cases}$$

と定義する

$$\text{ここで } \underline{\underline{[x, \hat{p}] = i\hbar}}$$

● 交換関係式:

$$\boxed{[a, a^+] = 1}$$

$$\begin{aligned} (\text{証}) \quad [a, a^+] &\equiv a a^+ - a^+ a \\ &= \left[ \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} x + \frac{i}{\sqrt{2m\hbar\omega}} \hat{p}, \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} x - \frac{i}{\sqrt{2m\hbar\omega}} \hat{p} \right] \\ &= \frac{(-i)}{2\hbar} [x, \hat{p}] + \frac{i}{2\hbar} [\hat{p}, x] = 1 \end{aligned}$$

この時

$$\boxed{\hat{H} = \frac{\hat{p}^2}{2m} + \frac{1}{2} m\omega^2 x^2 = \hbar\omega \left( a^+ a + \frac{1}{2} \right)}$$

となる (証明は略)

# 【代数的手法】

91

$[a, a^\dagger] = 1$  を用いて、調和振動子のハミルトニアン

(固有値  
固有関数) を求める。

↓

(かも 解析的であり計算は簡単)

以下のステップにより求める

①

$$\hat{N} \equiv a^\dagger a$$

を定義する。

数演算子 とおく

この時

$$[\hat{N}, a] = -a$$

$$[\hat{N}, a^\dagger] = a^\dagger$$

が成り立つ。

計算は簡単、但し次の恒等式を使う

$$[AB, c] = [A, c]B + A[B, c]$$

この式の証明も簡単。

しかし 覚える事!!

②  $\hat{N}$  の固有関数  $\phi_n$  } である。  
 其の固有値は  $n$

$$\hat{N} \phi_n = n \phi_n$$

この時

$$\hat{N} a - a \hat{N} = -a \quad \text{であるから}$$

$$(\hat{N} a - a \hat{N}) \phi_n = -a \phi_n$$

これに  $\hat{N} \phi_n = n \phi_n$  を使うと

$$\hat{N} \underline{a \phi_n} = (n-1) \underline{a \phi_n}$$

が示される

この式は  $\underline{a \phi_n}$  が  $\hat{N}$  の固有関数で

その固有値は  $\underline{n-1}$

であることを示している。

$$\left\{ \begin{array}{l} \hat{N} \phi_{n-1} = (n-1) \phi_{n-1} \\ \hat{N} (a \phi_n) = (n-1) (a \phi_n) \end{array} \right. \quad \text{を比較すると}$$

$$\underline{a \phi_n} \propto \underline{\phi_{n-1}}$$

であることがわかる。

同様にして

$$\hat{N} a^\dagger - a^\dagger \hat{N} = a^\dagger \quad (\alpha)$$

$$\boxed{\hat{N} \underline{a^\dagger \phi_n} = (n+1) \underline{a^\dagger \phi_n}}$$

必ずしも

$$\downarrow \alpha, \gamma$$

$$\underline{a^\dagger \phi_n \propto \phi_{n+1}}$$

また

$$\boxed{\begin{aligned} a \phi_n &= k_- \phi_{n-1} \\ a^\dagger \phi_n &= k_+ \phi_{n+1} \end{aligned}}$$

ただし

 $k_-, k_+$  は定数
$$\Downarrow$$

$$\boxed{\begin{aligned} a \text{ は量子数 } n \text{ を } 1 \text{ 減らす演算子} \\ a^\dagger \text{ は量子数 } n \text{ を } 1 \text{ 増やす演算子} \end{aligned}}$$

$$\begin{aligned} (\text{注: } |k_-|^2 \langle \phi_{n-1} | \phi_{n-1} \rangle &= |k_-|^2 = \langle a \phi_n | a \phi_n \rangle \\ &= \langle \phi_n | a^\dagger a | \phi_n \rangle = \langle \phi_n | \hat{N} | \phi_n \rangle = n \end{aligned}$$

$$\alpha, \gamma \quad \boxed{k_- = \sqrt{n}}, \text{ 同様にして } \boxed{k_+ = \sqrt{n+1}} \quad )$$

③  $\hat{N}$  の固有値  $n$  に対する制限

$$\boxed{\hat{N}\phi_n = n\phi_n} \quad (2) \text{より}$$

【  $n$  は正のゼロの整数 】

を示す。

(証明)

$$\begin{aligned} n &= \langle \phi_n | \hat{N} | \phi_n \rangle = \langle \phi_n | a^\dagger a | \phi_n \rangle \\ &= \langle a\phi_n | a\phi_n \rangle = |a\phi_n|^2 \geq 0 \end{aligned}$$

$\therefore n$  の最小値は  $n=0$

よって  $\boxed{n \geq 0}$

•  $n=0$  の固有関数  $\phi_0$

$$a\phi_n = \sqrt{n}\phi_{n-1} \quad \text{よって } n=0 \text{ のとき}$$

$$a\phi_0 = 0 \quad a^\dagger a\phi_0 = 0$$

よって  $\boxed{\hat{N}\phi_0 = 0}$

よって、 $\phi_0$  は  $n=0$  の固有関数である。

【 $n$  が整数】

$n=1$  の場合

$$\hat{N} a^+ \phi_n = (n+1) a^+ \phi_n \quad (2.31)''$$

$n=0$  を代入すると

$$\boxed{\hat{N} a^+ \phi_0 = a^+ \phi_0}$$

$\alpha, \gamma$  ( $a^+ \phi_0$ ) の固有値は  $n=1$ .

よって

$(a^+)^n \phi_0$  の固有値は  
 $n$  (整数) とする。

すなわち  $n$  の値は

( $n=0, 1, 2, \dots$ ) とある。

④  $\hbar \equiv \omega \hbar = \hbar \omega$

$$\hat{H} = \frac{1}{2m} \hat{p}^2 + \frac{1}{2} m \omega^2 x^2$$

$a, a^\dagger$  を  
用いる

$$a^\dagger a = \frac{m\omega}{2\hbar} x^2 + \frac{1}{2m\hbar\omega} \hat{p}^2 - \frac{1}{2}$$

よって  $\frac{1}{2\hbar}$  をかける

よって

$$\hat{H} = \frac{1}{2m} \hat{p}^2 + \frac{1}{2} m \omega^2 = \hbar \omega \left( a^\dagger a + \frac{1}{2} \right)$$

よって

$$\hat{N} = a^\dagger a \quad \text{よって}$$

$$\hat{H} = \hbar \omega \left( \hat{N} + \frac{1}{2} \right)$$

よって  $\frac{1}{2}$  を足す

よって

$$\hat{H} \phi_n = \hbar \omega \left( \hat{N} + \frac{1}{2} \right) \phi_n = \hbar \omega \left( n + \frac{1}{2} \right) \phi_n = E_n \phi_n$$

よって

$$E_n = \hbar \omega \left( n + \frac{1}{2} \right)$$

(  $n=0, 1, 2, \dots$  )

よって  $\frac{1}{2}$  を足す