

# 量子光学の公式

中嶋 慧

December 4, 2023

## Abstract

本記事は「数学、物理、科学哲学、宇宙 Advent Calendar 2023」の4日目の記事である。この記事では量子光学でよく使われる公式の解説をする。

## Contents

1 導入	1
2 $su(1,1)$ , $su(2)$ の公式	2
3 導出	3

## 1 導入

最近、近藤『量子力学講義 I』[1]を購入し、以下の2つの公式を目にした。1つ目は(9.243)式

$$e^{\theta(b^\dagger a^\dagger - ab)} = e^{a^\dagger b^\dagger \tanh \theta} e^{-(a^\dagger a + b^\dagger b + 1) \ln \cosh \theta} e^{-ab \tanh \theta} \quad (1.1)$$

である。ここで  $a, b$  は (ボソンの) 消滅演算子である。2つ目は(9.218)式

$$e^{\frac{1}{2}[\xi(a^\dagger)^2 - \xi^* a^2]} |0\rangle = (1 - |\kappa|^2)^{1/4} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\sqrt{(2n)!}}{2^n n!} \kappa^n |2n\rangle, \quad (1.2)$$

$$\xi = |\xi| e^{i\varphi}, \quad \kappa = e^{i\varphi} \tanh |\xi| \quad (1.3)$$

である ( $n!$  は [1] では  $n$  になっていた)。ここで、 $a$  は消滅演算子で、 $|n\rangle$  は個数状態

$$|n\rangle = \frac{(a^\dagger)^n}{\sqrt{n!}} |0\rangle, \quad a|0\rangle = 0 \quad (1.4)$$

である。(1.1), (1.2) の導出は演習問題だが、解答に (1.1) の導出はなく、(1.2) の導出は不完全だと感じた。この記事ではこの2つの公式を次節の  $su(1,1)$  の分解公式から統一的に導出する。

## 2 $su(1, 1)$ , $su(2)$ の公式

$su(1, 1)$ ,  $su(2)$  の生成子  $\{S_+, S_-, S_0\}$  は、交換関係

$$[S_-, S_+] = 2\sigma S_0, \quad (2.1)$$

$$[S_-, S_0] = S_-, \quad (2.2)$$

$$[S_+, S_0] = -S_+ \quad (2.3)$$

を満たす。 $\sigma = 1$  が  $su(1, 1)$ ,  $\sigma = -1$  が  $su(2)$  に対応する。このとき、分解公式

$$e^{x(A_0 S_0 + A_- S_- + A_+ S_+)} = e^{f_+(x) S_+} e^{f_0(x) S_0} e^{f_-(x) S_-}, \quad (2.4)$$

$$f_+(x) = \frac{A_+}{\phi} \frac{\sinh(\phi x)}{\cosh(\phi x) - \frac{A_0}{2\phi} \sinh(\phi x)}, \quad (2.5)$$

$$f_0(x) = -2 \ln \left[ \cosh(\phi x) - \frac{A_0}{2\phi} \sinh(\phi x) \right], \quad (2.6)$$

$$f_-(x) = \frac{A_-}{\phi} \frac{\sinh(\phi x)}{\cosh(\phi x) - \frac{A_0}{2\phi} \sinh(\phi x)}, \quad (2.7)$$

$$\phi = \sqrt{A_0^2/4 - \sigma A_- A_+} \quad (2.8)$$

が成り立つ [2, 3]。 $su(2)$  の場合は文献 [4] にも記述がある。

(2.4) の導出の方針を述べる (詳しくは [2] を参照)。まず、

$$e^{x(A_0 S_0 + A_- S_- + A_+ S_+)} = e^{f_+(x) S_+} F(x), \quad f_+(0) = 0, \quad F(0) = 1 \quad (2.9)$$

と置き、 $F(x)$  が  $S_+$  を含まないように  $f_+(x)$  を決める。上式を  $x$  で微分し、 $F(x)$  の一階常微分方程式

$$\begin{aligned} F'(x) &= [A_+ - f'_+(x) + A_0 f_+(x) + \sigma A_- f_+^2(x)] S_+ F(x) \\ &\quad + [A_0 S_0 + A_- S_- + 2\sigma A_- f_+(x) S_0] F(x) \end{aligned} \quad (2.10)$$

を得る。 $F(x)$  が  $S_+$  を含まないという条件から  $f_+(x)$  の一階常微分方程式

$$A_+ - f'_+(x) + A_0 f_+(x) + \sigma A_- f_+^2(x) = 0 \quad (2.11)$$

が決まる。次に、

$$F(x) = e^{f_0(x) S_0} G(x), \quad f_0(0) = 0, \quad G(0) = 1 \quad (2.12)$$

と置き、 $G(x)$  が  $S_0$  を含まないように  $f_0(x)$  を決める。 $G(x)$  の一階常微分方程式

$$G'(x) = [A_0 + 2\sigma A_- f_+(x) - f'_0(x)] S_0 G(x) + A_- e^{f_0(x) S_0} S_- G(x) \quad (2.13)$$

より、

$$A_0 + 2\sigma A_- f_+(x) - f'_0(x) = 0 \quad (2.14)$$

が得られる。

$su(1, 1)$  の生成子  $\{S_+, S_-, S_0\}$  の具体例として、

$$S_+ = \frac{1}{2}(a^\dagger)^2, \quad (2.15)$$

$$S_- = \frac{1}{2}a^2, \quad (2.16)$$

$$S_0 = \frac{1}{2}(a^\dagger a + \frac{1}{2}) \quad (2.17)$$

がある。 $a, a^\dagger$  は (ボソンの) 生成・消滅演算子である。別の例は、

$$S_+ = b^\dagger a^\dagger, \quad (2.18)$$

$$S_- = ab, \quad (2.19)$$

$$S_0 = \frac{1}{2}(a^\dagger a + b^\dagger b + 1) \quad (2.20)$$

である。 $a, b$  は (ボソンの) 消滅演算子である。

### 3 導出

(1.2) は、

$$\sigma = 1, \quad x = |\xi|, \quad A_+ = e^{i\varphi}, \quad A_- = -e^{-i\varphi}, \quad A_0 = 0 \quad (3.1)$$

の場合であり、(1.1) はさらに  $x = \theta, \varphi = 0$  とした場合である。このとき、

$$f_+(x) = e^{i\varphi} \tanh x, \quad (3.2)$$

$$f_0(x) = -2 \ln \cosh x, \quad (3.3)$$

$$f_-(x) = -e^{-i\varphi} \tanh x \quad (3.4)$$

である。よって、

$$e^{x(e^{i\varphi}S_+ - e^{-i\varphi}S_-)} = e^{e^{i\varphi}S_+ \tanh x} e^{-2S_0 \ln \cosh x} e^{-e^{-i\varphi}S_- \tanh x} \quad (3.5)$$

である。(2.18) から (2.20) と  $x = \theta, \varphi = 0$  を代入して (1.1) を得る。(2.15) から (2.17) を代入して、

$$e^{\frac{1}{2}[\xi(a^\dagger)^2 - \xi^* a^2]} = e^{\frac{1}{2}e^{i\varphi}(a^\dagger)^2 \tanh x} e^{-(a^\dagger a + \frac{1}{2}) \ln \cosh x} e^{-\frac{1}{2}e^{-i\varphi} a^2 \tanh x} \quad (3.6)$$

を得る。これより、

$$\begin{aligned} e^{\frac{1}{2}[\xi(a^\dagger)^2 - \xi^* a^2]} |0\rangle &= e^{\frac{1}{2}e^{i\varphi}(a^\dagger)^2 \tanh x} e^{-(a^\dagger a + \frac{1}{2}) \ln \cosh x} |0\rangle \\ &= \frac{1}{\sqrt{\cosh x}} e^{\frac{1}{2}\kappa(a^\dagger)^2} |0\rangle \end{aligned} \quad (3.7)$$

である。ここで、

$$\begin{aligned} e^{\frac{1}{2}\kappa(a^\dagger)^2}|0\rangle &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} \frac{1}{2^n} \kappa^n (a^\dagger)^{2n} |0\rangle \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} \frac{1}{2^n} \kappa^n \sqrt{(2n)!} |2n\rangle \end{aligned} \tag{3.8}$$

である。また、

$$1 - |\kappa|^2 = 1 - \tanh^2 x = \frac{1}{\cosh^2 x} \tag{3.9}$$

なので、

$$(1 - |\kappa|^2)^{1/4} = \frac{1}{\sqrt{\cosh x}} \tag{3.10}$$

である。よって、(1.2) が得られた。

## References

- [1] 近藤慶一 『量子力学講義 I』 共立出版, 2023 年.
- [2] 中嶋慧 「ハウスドルフ公式と  $su(1, 1)$ ,  $su(2)$  の公式」  
<http://physnakajima.html.xdomain.jp/formulas.pdf>
- [3] Masashi Ban, “Decomposition formulas for  $su(1, 1)$  and  $su(2)$  Lie algebras and their applications in quantum optics”, *Journal of the Optical Society of America B* **10**, 1347 (1993).
- [4] 梅田亨 「不変式論と非可換特殊多項式」  
[https://www.nara-wu.ac.jp/omi/oka\\_symposium/05/umeda.pdf](https://www.nara-wu.ac.jp/omi/oka_symposium/05/umeda.pdf)