### 光増幅器の雑音

#### 1. レート方程式

光子数が n 個の状態  $|n\rangle$  をとる確率  $P_n$  の単位時間あたりの変化を考える。

- (1) 光子 1 個あたり確率 a で誘導放出が起こり、光子数が n+1 個の状態  $|n+1\rangle$  になる。
- (2) 光子 1 個あたり確率 b で吸収が起こり、光子数が n-1 個の状態  $|n-1\rangle$  になる。
- (3) 光子数によらず確率 c で自然放出が起こり、光子数が n+1 個の状態  $|n+1\rangle$  になる。 これより、

$$\frac{dP_n}{dt} = -[(an+c)+bn]P_n + (a(n-1)+c)P_{n-1} + b(n+1)P_{n+1}$$
$$= -[(a+b)n+c]P_n + (an-a+c)P_{n-1} + (bn+b)P_{n+1}$$

が成り立つ。確率  $P_n$  は

$$\sum_{n=0}^{\infty} P_n = 1$$

を満たし、光子数 n の平均値は

$$\langle n \rangle = \sum_{n=0}^{\infty} n P_n$$

で求められる。その時間変化を

$$\frac{d\langle n\rangle}{dt} = \frac{d}{dt} \sum_{n=0}^{\infty} nP_n = \sum_{n=0}^{\infty} k_n^{(1)} P_n$$

と表すと、右辺の  $P_n$  の係数は

$$\begin{aligned} k_n^{(1)} &= -[(a+b)n+c]n + (a(n+1)-a+c)(n+1) + (b(n-1)+b)(n-1) \\ &= -(a+b)n^2 - cn + (an+c)(n+1) + bn(n-1) \\ &= -an^2 - bn^2 - cn + an^2 + an + cn + c + bn^2 - bn \\ &= an - bn + c = (a-b)n + c \end{aligned}$$

であるから

$$\frac{d\langle n\rangle}{dt} = \sum_{n=0}^{\infty} [(a-b)n + c]P_n = (a-b)\sum_{n=0}^{\infty} nP_n + c\sum_{n=0}^{\infty} P_n$$
$$= (a-b)\langle n\rangle + c$$

となる。

同様に、光子数 n の2乗平均値

$$\langle n^2 \rangle = \sum_{n=0}^{\infty} n^2 P_n$$

の時間変化を

$$\frac{d\langle n^2\rangle}{dt} = \frac{d}{dt} \sum_{n=0}^{\infty} n^2 P_n = \sum_{n=0}^{\infty} k_n^{(2)} P_n$$

と表すと、右辺の  $P_n$  の係数は

$$k_n^{(2)} = -[(a+b)n+c]n^2 + (a(n+1)-a+c)(n+1)^2 + (b(n-1)+b)(n-1)^2$$

$$= -(a+b)n^3 - cn^2 + (an+c)(n+1)^2 + bn(n-1)^2$$

$$= -an^3 - bn^3 - cn^2 + an(n^2 + 2n + 1) + c(n^2 + 2n + 1) + bn(n^2 - 2n + 1)$$

$$= 2an^2 - 2bn^2 + an + bn + 2cn + c = 2(a-b)n^2 + (a+b+2c)n + c$$

であるから

$$\frac{d\langle n^2 \rangle}{dt} = \sum_{n=0}^{\infty} [2(a-b)n^2 + (a+b+2c)n + c]P_n$$

$$= 2(a-b)\sum_{n=0}^{\infty} n^2 P_n + (a+b+2c)\sum_{n=0}^{\infty} n P_n + c\sum_{n=0}^{\infty} P_n$$

$$= 2(a-b)\langle n^2 \rangle + (a+b+2c)\langle n \rangle + c$$

となる。

## 2. 光子数の平均値

光子数 n の平均値  $\langle n \rangle$  についての微分方程式

$$\frac{d\langle n\rangle}{dt} = (a-b)\langle n\rangle + c$$

の解は

$$\frac{1}{(a-b)\langle n\rangle + c} \frac{d\langle n\rangle}{dt} = 1$$

の両辺を時間 t で積分すると

$$\frac{1}{a-b}\ln((a-b)\langle n\rangle+c)=t+\text{const.}$$

$$\therefore (a-b)\langle n \rangle + c = Ce^{(a-b)t}$$

となり、初期条件を t=0 で  $\langle n \rangle = \langle n \rangle_0$  とすると

$$(a-b)\langle n\rangle+c=\big((a-b)\langle n\rangle_0+c\big)e^{(a-b)t}$$

$$\therefore \langle n \rangle = \langle n \rangle_0 e^{(a-b)t} + \frac{c}{a-b} \left( e^{(a-b)t} - 1 \right)$$

を得る。ここで、

$$G = e^{(a-b)t}$$

とおくと、G は増幅器の利得を表し、

$$\langle n \rangle = \langle n \rangle_0 G + \frac{c}{a-b} (G-1)$$

となる。右辺第1項は増幅された信号光の平均光子数、第2項は増幅された自然放出光(Amplified Spontaneous Emission: ASE)の平均光子数を表している。

### 3. 光子数の2乗平均値

光子数 n の 2 乗平均値  $\langle n^2 \rangle$  についての微分方程式

$$\frac{d\langle n^2 \rangle}{dt} = 2(a-b)\langle n^2 \rangle + (a+b+2c)\langle n \rangle + c$$

に、前節で求めた光子数 n の平均値  $\langle n \rangle$  の解を代入すると

$$\frac{d\langle n^2 \rangle}{dt} = 2(a-b)\langle n^2 \rangle + (a+b+2c)\left(\langle n \rangle_0 e^{(a-b)t} + \frac{c}{a-b}\left(e^{(a-b)t} - 1\right)\right) + c$$

$$= 2(a-b)\langle n^2 \rangle + (a+b+2c)\left(\langle n \rangle_0 + \frac{c}{a-b}\right)e^{(a-b)t} - (a+b+2c)\frac{c}{a-b} + c$$

$$= 2(a-b)\langle n^2 \rangle + (a+b+2c)\left(\langle n \rangle_0 + \frac{c}{a-b}\right)e^{(a-b)t} - \frac{2(b+c)c}{a-b}$$

となる。この微分方程式の解を求めるために、まず

$$\frac{d\langle n^2\rangle}{dt} = 2(a-b)\langle n^2\rangle$$

の解を求めると

$$2(a-b)\langle n^2\rangle = Ce^{2(a-b)t}$$

$$\therefore \langle n^2 \rangle = \frac{C}{2(a-b)} e^{2(a-b)t}$$

となる。次に、特解を

$$\langle n^2 \rangle = C_1 e^{(a-b)t} + C_2$$

と仮定すると

$$(a-b)C_1e^{(a-b)t} = 2(a-b)C_1e^{(a-b)t} + 2(a-b)C_2 + (a+b+2c)\left(\langle n\rangle_0 + \frac{c}{a-b}\right)e^{(a-b)t}$$
$$-\frac{2(b+c)c}{a-b}$$

より

$$(a-b)C_1 + (a+b+2c)\left(\langle n\rangle_0 + \frac{c}{a-b}\right) = 0$$

かつ

$$2(a-b)C_2 - \frac{2(b+c)c}{a-b} = 0$$

であるから

$$C_1 = -\frac{a+b+2c}{a-b} \left( \langle n \rangle_0 + \frac{c}{a-b} \right)$$

$$C_2 = \frac{(b+c)c}{(a-b)^2}$$

となる。したがって、求める一般解は

$$\begin{split} \langle n^2 \rangle &= \frac{C}{2(a-b)} e^{2(a-b)t} + C_1 e^{(a-b)t} + C_2 \\ &= \frac{C}{2(a-b)} e^{2(a-b)t} - \frac{a+b+2c}{a-b} \Big( \langle n \rangle_0 + \frac{c}{a-b} \Big) e^{(a-b)t} + \frac{(b+c)c}{(a-b)^2} \end{split}$$

であり、初期条件を t=0 で  $\langle n^2 \rangle = \langle n^2 \rangle_0$  とすると

$$\langle n^2\rangle_0 = \frac{C}{2(a-b)} - \frac{a+b+2c}{a-b} \Big(\langle n\rangle_0 + \frac{c}{a-b}\Big) + \frac{(b+c)c}{(a-b)^2}$$

であるから

$$\langle n^2 \rangle = \langle n^2 \rangle_0 e^{2(a-b)t} + \frac{a+b+2c}{a-b} \Big( \langle n \rangle_0 + \frac{c}{a-b} \Big) \Big( e^{2(a-b)t} - e^{(a-b)t} \Big) - \frac{(b+c)c}{(a-b)^2} \Big( e^{2(a-b)t} - 1 \Big)$$

となる。前節と同様に

$$G = e^{(a-b)t}$$

とおくと

$$\begin{split} \langle n^2 \rangle &= \langle n^2 \rangle_0 G^2 + \frac{a+b+2c}{a-b} \Big( \langle n \rangle_0 + \frac{c}{a-b} \Big) G(G-1) - \frac{(b+c)c}{(a-b)^2} (G^2-1) \\ &= \langle n^2 \rangle_0 G^2 + \frac{a+b+2c}{a-b} \langle n \rangle_0 G(G-1) + \frac{c}{(a-b)^2} (G-1) \Big( (a+b+2c)G - (b+c)(G+1) \Big) \\ &= \langle n^2 \rangle_0 G^2 + \frac{a+b+2c}{a-b} \langle n \rangle_0 G(G-1) + \frac{c}{(a-b)^2} (G-1) \Big( (a+c)G - (b+c) \Big) \\ &= \langle n^2 \rangle_0 G^2 + \frac{a+b+2c}{a-b} \langle n \rangle_0 G(G-1) + \frac{c}{(a-b)^2} (G-1) \Big( (a+c)(G-1) + a-b \Big) \\ &= \langle n^2 \rangle_0 G^2 + \frac{a+b+2c}{a-b} \langle n \rangle_0 G(G-1) + \frac{(a+c)c}{(a-b)^2} (G-1)^2 + \frac{c}{a-b} (G-1) \\ &= \langle n^2 \rangle_0 G^2 + \frac{a+b+2c}{a-b} \langle n \rangle_0 G(G-1) + \frac{c}{(a-b)^2} (G-1) + \frac{(a+c)c}{(a-b)^2} (G-1)^2 \end{split}$$

を得る。

#### 4. 光子数の分散

前節までの結果より、光子数の分散を求めると

$$\langle n^2 \rangle - \langle n \rangle^2 = \langle n^2 \rangle_0 G^2 + \frac{a+b+2c}{a-b} \langle n \rangle_0 G(G-1) + \frac{c}{a-b} (G-1) + \frac{(a+c)c}{(a-b)^2} (G-1)^2$$

$$- \left( \langle n \rangle_0 G + \frac{c}{a-b} (G-1) \right)^2$$

$$= \langle n^2 \rangle_0 G^2 + \frac{a+b+2c}{a-b} \langle n \rangle_0 G(G-1) + \frac{c}{a-b} (G-1) + \frac{(a+c)c}{(a-b)^2} (G-1)^2$$

$$- \langle n^2 \rangle_0 G^2 - \frac{2c}{a-b} \langle n \rangle_0 G(G-1) - \frac{c^2}{(a-b)^2} (G-1)^2$$

$$= \left( \langle n^2 \rangle_0 - \langle n \rangle_0^2 \right) G^2 + \frac{a+b}{a-b} \langle n \rangle_0 G(G-1) + \frac{c}{a-b} (G-1) + \frac{ac}{(a-b)^2} (G-1)^2$$

$$= \left( \langle n^2 \rangle_0 - \langle n \rangle_0^2 \right) G^2 + \frac{2a-(a-b)}{a-b} \langle n \rangle_0 G(G-1) + \frac{c}{a-b} (G-1) + \frac{ac}{(a-b)^2} (G-1)^2$$

$$= \left( \langle n^2 \rangle_0 - \langle n \rangle_0^2 \right) G^2 + \frac{2a}{a-b} \langle n \rangle_0 G(G-1) - \langle n \rangle_0 G(G-1)$$

$$+ \frac{c}{a-b} (G-1) + \frac{ac}{(a-b)^2} (G-1)^2$$

$$= \left( \langle n^2 \rangle_0 - \langle n \rangle_0^2 - \langle n \rangle_0 \right) G^2 + \frac{2a}{a-b} \langle n \rangle_0 G(G-1) + \langle n \rangle_0 G$$

$$+ \frac{c}{a-b} (G-1) + \frac{ac}{(a-b)^2} (G-1)^2$$

$$= \langle n \rangle_0 G + \frac{c}{a-b} (G-1) + \frac{2a}{a-b} \langle n \rangle_0 G(G-1) + \frac{ac}{(a-b)^2} (G-1)^2$$

$$+ \left( \langle n^2 \rangle_0 - \langle n \rangle_0^2 - \langle n \rangle_0 \right) G^2$$

を得る。ここで、第1項は信号光の平均光子数に等しく、信号光のショット雑音を表す。同様に、第2項は ASE の平均光子数に等しく、ASE のショット雑音を表す。これらのショット雑音は、光が連続的な波ではなく、離散的な光子であることに起因する雑音である。第3項は、一般に「信号光・ASE ビート雑音」と呼ばれているが、自然放出の確率 c を含んでおらず、信号光の平均光子数と ASE の平均光子数の積(の2倍)になっていない(ASE の平均光子数を表す式中の自然放出の確率 c を、光子1 個あたりの誘導放出の確率 a で置き換えたものになっている)。したがって、「信号光・ASE ビート雑音」という表現は正しくない。正しい表現は「信号光が増幅される際の誘導放出の揺らぎによる雑音」である。同様に、一般に「ASE・ASE ビート雑音」と呼ばれている第4項も、ASE の平均光子数の2乗ではないから、正しい表現は「ASE が増幅される際の誘導放出の揺らぎによる雑音」である。なお、第5項は過剰雑音を表す。

# 参考文献

石尾秀樹 監修「光増幅器とその応用」オーム社、1992

- K. Shimoda, H. Takahashi, and C. H. Townes, J. Phys. Soc. Japan, 12, 686 (1957)
- E. Desurvire, "Erbium-Doped Fiber Amplifiers," John Wiley & Sons, 1994