レーザー物理学 レポート No.12

82311971 佐々木良輔

問 20

簡単のため以下では $\Omega_0^2=y$ とする. また B=C とする. このとき与式は部分分数分解を行うと

$$dt = \frac{1 + By}{A(1 - By)y} dy$$

$$= \frac{1}{A} \left(\frac{1}{y} + \frac{2B}{1 - By} \right) dy$$
(1)

となるので. 両辺積分し

を得る. ここで $B=1/\gamma_1\gamma_2$ であったので B>0 である. また C=0 においては y=1/B と一定値を取るため, 立ち上がりの挙動としては不適である. また C<0 のとき y が実数解を持つ条件は

$$C(C + 4Be^{At}) \ge 0$$

$$\iff C + 4Be^{At} \le 0$$

$$\iff \frac{-C}{4B} \ge e^{At}$$

$$\iff \log\left(\frac{-C}{4B}\right) \ge At$$

$$(3)$$

である. ここで等号が成立する際には

$$y = \frac{2B\frac{-C}{4B} + C \pm \sqrt{C^2 + 4BC\frac{-C}{4B}}}{2B^2\frac{-C}{4B}}$$

$$= -\frac{1}{B} < 0$$
(4)

であり、光強度が負となる、以上から C > 0 とするべきである.

ここで C=B=1>0 の場合のグラフは図のようになる. ただし A=1>0 とした. 紫線は $\sqrt{C^2+4BCe^{At}}$ の前の符号を正とした場合, 赤線は符号を負とした場合である. この図から符号を正とした場合は $t\to-\infty$ で $\Omega_0^2\to\infty$ であり, 立ち上がりの挙動としては不適である. 符号を負とした場合は光強度が 0 から一定の値へと立ち上がることがわかる.

一方で A<0 とした場合は時間発展を逆向きにすることになるため, 紫線は $t\to\infty$ で $\Omega_0^2\to\infty$ となり, 赤線は $t\to\infty$ で $\Omega_0^2\to0$ となるため共に不適である.

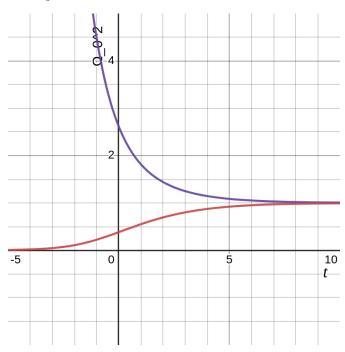


図 1 A=B=C=1 のときのグラフ、紫線は符号を正とした場合、赤線は符号を負とした場合

問 21

 $f(\omega)$ を以下で定義する.

$$f(\omega) = \sum_{n} \delta\left(\omega - \frac{2n\pi}{t_r}\right) \tag{5}$$

これは周期 $2\pi/t_r$ の周期関数であり、フーリエ級数展開を用いて

$$f(\omega) = \sum_{n} \tilde{f}_n e^{in\omega t_r} \tag{6}$$

と表される. $ilde{f}_n$ はフーリエ係数であり

$$\tilde{f}_n = \frac{t_r}{2\pi} \int_{-\pi/t_r}^{\pi/t_r} f(\omega) e^{-in\omega t_r} d\omega
= \frac{t_r}{2\pi} \int_{-\pi/t_r}^{\pi/t_r} \sum_k \delta\left(\omega - \frac{2k\pi}{t_r}\right) e^{-in\omega t_r} d\omega$$
(7)

ここで積分区間 $[-\pi/t_r,\pi/t_r]$ には k=0 の項しか含まれないため

$$\tilde{f}_n = \frac{t_r}{2\pi} \int_{-\pi/t_r}^{\pi/t_r} \delta(\omega) e^{-in\omega t_r} d\omega$$

$$= \frac{t_r}{2\pi}$$
(8)

したがって

$$f(\omega) = \sum_{n} \frac{t_r}{2\pi} e^{in\omega t_r} = \sum_{n} \delta\left(\omega - \frac{2n\pi}{t_r}\right)$$

$$\iff \sum_{n} e^{in\omega t_r} = \frac{2\pi}{t_r} \sum_{n} \delta\left(\omega - \frac{2n\pi}{t_r}\right)$$
(9)

が示される.