

基礎ゼミ 2021/7/2 (金)

新潟大学 伊藤拓也

目次

- ファブリペロー共振器の透過光と反射光
- Free Spectral Range(FSR)とフィネス
- ファブリペローマイケルソン干渉計周波数応答

透過光と反射光

透過光電場 E_t

$$E_t = \sum_{j=1}^{\infty} t_I t_E r_I^{j-1} r_E^{j-1} e^{i \times (2j-1)kL} E_{in}$$

$t_I t_E$: 両ミラーを1回ずつ透過

r_I^{j-1} : ITMをj-1回反射

r_E^{j-1} : ETMをj-1回反射



$$E_t = \frac{t_I r_E e^{i2kL}}{1 - r_I r_E e^{i2kL}} E_{in}$$

振幅透過率 t_{CAV} 、振幅反射率 r_{CAV} は

$$t_{CAV} = \frac{E_t}{E_{in}} = \frac{t_I r_E e^{i2kL}}{1 - r_I r_E e^{i2kL}}$$

反射光電場 E_r

$$E_r = -r_I E_{in} + \sum_{j=1}^{\infty} t_I^2 r_I^{j-1} r_E^j e^{i \times 2jkL} E_{in}$$

t_I^2 : ITMを2回透過

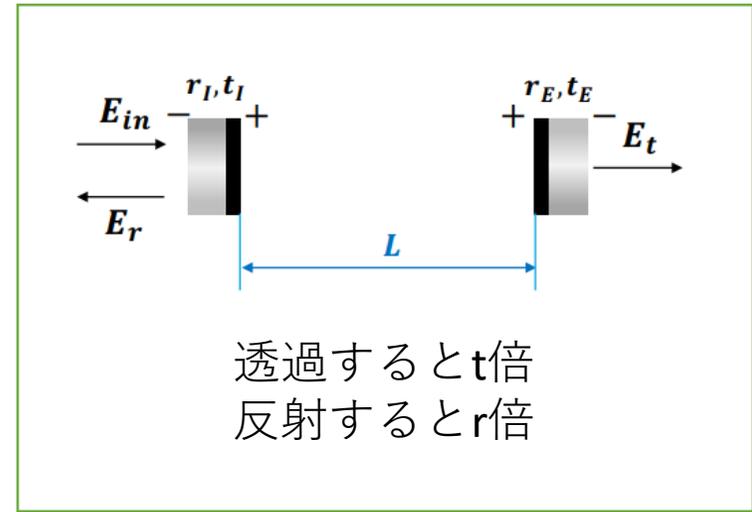
r_I^{j-1} : ITMをj-1回反射

r_E^j : ETMをj回反射



$$E_r = \left[-r_I + \frac{t_I^2 r_E e^{i2kL}}{1 - r_I r_E e^{i2kL}} \right] E_{in}$$

$$r_{CAV} = \frac{E_r}{E_{in}} = -r_I + \frac{t_I^2 r_E e^{i2kL}}{1 - r_I r_E e^{i2kL}}$$



Fabry-Perot共振器 透過光と反射光

強度反射率透過率(R_{cav} 、 T_{cav})は、振幅率の絶対値の2乗

$$T_{cav} = |t_{cav}|^2 = \left\{ \frac{t_I r_E}{1 - r_I r_E (\cos 2kL + i \sin 2kL)} \right\} \left\{ \frac{t_I r_E}{1 - r_I r_E (\cos 2kL - i \sin 2kL)} \right\} = \frac{(t_I r_E)^2}{(1 - r_I r_E)^2 + 4r_I r_E \sin^2 kL}$$

$$R_{cav} = |r_{cav}|^2 = \frac{[r_I - (r_I^2 + t_I^2)r_E]^2 + 4r_I r_E (r_I^2 + t_I^2) \sin^2 kL}{(1 - r_I r_E)^2 + 4r_I r_E \sin^2 kL}$$

T_{cav} の式から、

$$\begin{cases} kL = n\pi & : & \text{最大値} \frac{(t_I r_E)^2}{(1 - r_I r_E)^2} & \text{共振状態} \\ kL = \left(n + \frac{1}{2}\right)\pi & : & \text{最小値} \frac{(t_I r_E)^2}{(1 + r_I r_E)^2} & \text{反共振状態} \end{cases}$$

Free Spectral Range(FSR)とフィネス

T_{cav} はレーザ一周波数 ν の周期関数となっている。

- Free Spectral Range(FSR) : T_{cav} の基本周期[Hz]

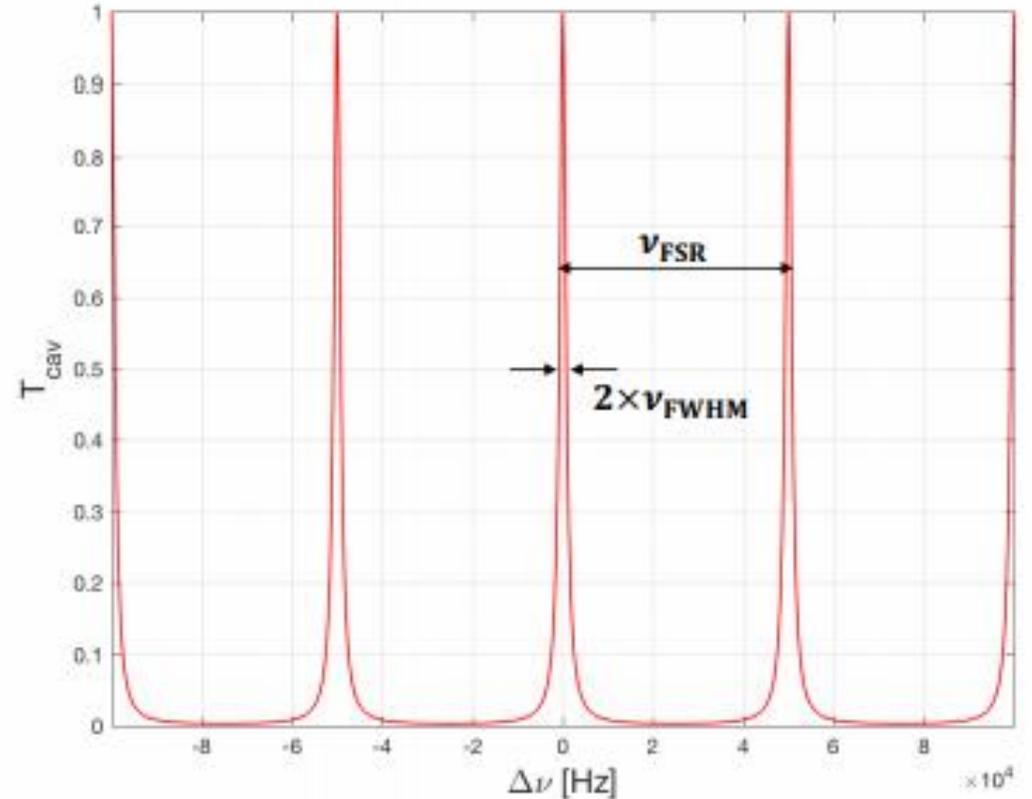
$$kL = \frac{\pi\nu_{FSR}}{c}L = 2\pi \Rightarrow \nu_{FSR} = \frac{c}{2L}$$

- 半値全幅 : $T_{cav}(\nu_{FWHM}) = \frac{1}{2}T_{cav}^{Max}$ を満たす周波数[Hz]

$$\frac{(t_I r_E)^2}{(1 - r_I r_E)^2 + 4r_I r_E \sin^2 \frac{\pi\nu_{FWHM}}{c}L} = \frac{1}{2} \frac{(t_I r_E)^2}{(1 - r_I r_E)^2}$$
$$\Rightarrow \nu_{FWHM} = \frac{c(1 - r_I r_E)}{2\pi L \sqrt{r_I r_E}}$$

- Finesse : FSRと半値全幅の比で共振の鋭さを表す

$$F = \frac{\nu_{FSR}}{\nu_{FWHM}} = \frac{\pi\sqrt{r_I r_E}}{c(1 - r_I r_E)}$$



FSR 及び FWHM の定義

周波数応答

Xアームをn回往復するのにかかる時間 Δt_{nx}

$$\Delta t_{nx} \simeq \frac{2L_x}{c}n + \frac{1}{2} \int_{t-\frac{2L_x n}{c}}^t h(t') dt'$$

周波数応答を考えるためにフーリエ変換をすると

$$\Delta t_{nx} \simeq \frac{2L_x}{c}n + \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{t-\frac{2L_x n}{c}}^t h(\omega) e^{i\omega t'} dt' = \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} \left[\frac{1}{i\omega} e^{i\omega t'} \right]_{t-\frac{2L_x n}{c}}^t d\omega = \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{1 - e^{-\frac{2L_x \omega}{c}n}}{i\omega} e^{i\omega t} d\omega$$

振幅反射率 R_{cav} において、 $kL \rightarrow \frac{1}{2} \Delta t$ として Δt_{nx} の式を代入



$$\frac{E_{rx}}{E_{inx}} = \frac{-r_I + (r_I^2 + t_I^2)r_E}{1 + r_I r_E} \left[1 - i \int_{-\infty}^{\infty} H_{FPx}(\omega) h(\omega) e^{i\omega t} d\omega \right]$$

周波数応答

$$\frac{E_{rx}}{E_{inx}} = \frac{-r_I + (r_I^2 + t_I^2)r_E}{1 + r_I r_E} \left[1 - i \int_{-\infty}^{\infty} H_{FPx}(\omega) h(\omega) e^{i\omega t} d\omega \right] = \frac{-r_I + (r_I^2 + t_I^2)r_E}{1 + r_I r_E} [1 + i\Phi_{FPx}]$$

の虚部（位相変化を表す項）で現れる $H_{FPx}(\omega)$ が長さ L のXアームの周波数応答

$$H_{FPx}(\omega) = \frac{\alpha \Omega}{\omega} \frac{\sin \gamma_x}{1 - r_I r_E e^{-2i\gamma_x}} \quad \alpha = \frac{t_I^2 r_E}{-r_I + (r_I^2 + t_I^2)r_E} \quad \gamma_x = \frac{L_x \omega}{c}$$

Yアームの場合は、重力波が潮汐的な空間の歪を起こすため、位相変化がマイナスになる

$$(\text{干渉計の全体の位相遅れ}) = \Phi_- = \Phi_{FPx} - \Phi_{FPy} = 2\Phi_{FPx} = - \int_{-\infty}^{\infty} H_{FPMI}(\omega) h(\omega) e^{i\omega t} d\omega$$

周波数応答

ファブリペローマイケルソン干渉計の周波数応答 $H_{FPMI} = 2H_{FP} = 2 \frac{\alpha \Omega}{\omega} \frac{\sin \gamma}{1 - r_I r_E e^{-2i\gamma}} e^{-i\gamma}$

L [m] を動く間の重力波の時間変化が十分小さい ($\gamma = \frac{L\Omega}{c} \ll 1$) 近似のもとで絶対値をとると

$$|H_{FPMI}| = \frac{2\alpha\omega L}{c(1 - r_I r_E)} \frac{1}{\sqrt{1 + \left(\frac{\Omega}{\Omega_c}\right)^2}} \quad \Omega_c = \frac{c(1 - r_I r_E)}{2L\sqrt{r_I r_E}}$$

ファブリペローマイケルソン干渉計とマイケルソン干渉計の周波数応答の比は

$$\frac{|H_{FPMI}|}{|H_{MI}|} = \frac{\alpha}{(1 - r_I r_E)} \frac{1}{\sqrt{1 + \left(\frac{\Omega}{\Omega_c}\right)^2}}$$