
“Misure Ottiche”

Corsi di Laurea Magistrale in Ingegneria
Elettronica e delle Telecomunicazioni
e Ingegneria Fisica e dell'Automazione



FORMULARIO

prof. Cesare Svelto

(con la cortese collaborazione dello studente
ing. Davide Resnati AA 2013/2014)

Politecnico di Milano

Radiazione e.m. e Fabry-Perot

$$\lambda \nu = c$$

$$E = h\nu = hc/\lambda$$

condizione di risonanza

in lunghezza

in frequenza

free-spectral range

$$L = m \cdot \lambda / 2$$

$$\nu = m \cdot c / 2L$$

$$\Delta\nu_{\text{fsr}} = c / 2L$$

$$\text{Finesse } F = \Delta\nu_{\text{fsr}} / \Delta\nu_c = \pi R^{1/2} / (1 - R) = \pi / \gamma \quad \text{con } R = R_1 = R_2$$

$$\text{Larghezza di riga } \Delta\nu_c = 1 / 2\pi\tau_c = c\gamma / 2\pi L$$

$$\text{Fattore di merito } Q = \nu / \Delta\nu_c = (\nu / \Delta\nu_{\text{fsr}}) \cdot F = m \cdot F$$

$$T(\varphi) = \frac{(1 - R)^2}{1 + R^2 - 2R \cos \varphi} \quad \text{con } \varphi = (2\pi \cdot 2L / \lambda) = (ks) = (2\pi \cdot \nu \cdot 2L / c)$$

Guadagno ottico, perdite logaritmiche
efficienza diff. e Lambert-Beer

$$\frac{dI}{dz} = \sigma(N_2 - N_1)I = \sigma\Delta N \cdot I$$

$$I(l) = I(0)\exp[\sigma(N_2 - N_1)l] = I(0)G$$

$$(N_2 - N_1)_{th} = \frac{\gamma}{\sigma l} \quad \text{con } \underbrace{\gamma = \frac{\gamma_1 + \gamma_2}{2} = -\frac{\ln R_1}{2} - \frac{\ln R_2}{2}}_{\text{perd.log.sing.pass. } \gamma(1)}$$

$$\eta_{slope} = \frac{dP_l}{dP_p}$$

$$P_p = P_{p,0} \exp(-\alpha l)$$

Laser impulsati e relazioni λ, L, ν

Q-switching

Intervallo τ_p tra impulsi successivi: dipende dallo *switch*

Durata dell'impulso $\Delta\tau_p$: dipende dal mat. attivo (10 ns)

duty cycle ($\Delta\tau_p/\tau_p$) basso \Rightarrow potenza di picco alta (MW)

Mode-locking

$\tau_p = 2L/c$ (*round trip*)

$f_{\text{rep}} = 1/\tau_p$ (100 MHz \div 10 GHz)

$\Delta\tau_p = 1/B_{\text{laser}}$ (10 ps \div 100 fs)

P_{peak} molto alta (anche >GW)

$$\lambda\nu = c \quad \Rightarrow \quad \frac{\Delta\lambda}{\lambda} = \frac{\Delta L}{L} = -\frac{\Delta\nu}{\nu}$$

Fasci gaussiani e di Gauss-Hermite

$$E = E_0 \exp\left[-\frac{r^2}{w_0^2}\right] = E_0 \exp\left[-\frac{x^2 + y^2}{w_0^2}\right]$$

$$I = I_0 \exp\left[-2\left(\frac{x^2 + y^2}{w_0^2}\right)\right] \quad I(r) = I_0 \exp\left(-2\frac{r^2}{w_0^2}\right) \quad \text{con } I_0 = \frac{P_0}{\pi w_0^2 / 2}$$

$$P(r) = P_0 \int_0^{2(r^2/w_0^2)} e^{-\xi} d\xi = P_0 \left[1 - \exp\left(-2\frac{r^2}{w_0^2}\right)\right]$$

$$E = E_0 H_l^{(x)}\left(\frac{\sqrt{2}x}{w_0}\right) H_m^{(y)}\left(\frac{\sqrt{2}y}{w_0}\right) \exp\left[-\frac{x^2 + y^2}{w_0^2}\right]$$

— Propagazione libera, parametro di Rayleigh
(*near-* e *far-field*), divergenza

$$w(z) = w_0 \sqrt{1 + \left(\frac{z}{z_R}\right)^2}$$

$\cong w_0$
 $\cong w_0 \left(\frac{z\lambda}{\pi w_0^2}\right) = \frac{\lambda}{\pi w_0} z = \theta z$

$$z_R = \frac{\pi w_0^2}{\lambda}$$

$$\theta = \frac{dw}{dz} = \frac{\lambda}{\pi w_0}$$

$$\theta_{MM} > \theta_{DL} = \lambda / \pi w_0$$
$$M^2 = (\theta_{MM} / \theta_{DL}) > 1$$

$$r(z) = z \sqrt{1 + \left(\frac{z_R}{z}\right)^2}$$

$\cong \infty$
 $\cong z$

Trasform. fasci gaussiani (lente/telescopio)
Spot size risonatore piano-sferico

$$\frac{1}{r_1} + \frac{1}{r_2} = \frac{1}{f}$$

$$w_0 / r = w_0 / L = \text{cost.}$$

$$m = w_0 / w_{0L} = (Z/d) \cdot (1/M)$$

$$M = F / f = w_F / w_f$$

$$w_{0L} = \sqrt{\frac{\lambda L}{\pi} \left[\frac{ROC}{L} - 1 \right]^{1/4}}$$

Campo, Intensità, Potenza, e fotorivelatori Rivelazione diretta e coerente

- $E = E_0 \exp(-j\omega_0 t)$ Campo elettrico [V/m]
- $I_0 = \frac{EE^*}{\eta_0} = \frac{E_0^2}{\eta_0}$ Intensità [W/m²] $\eta_0 = (\mu_0 / \epsilon_0)^{1/2} = 377 \Omega$
impedenza caratteristica del vuoto
- $P = \int I dS$ Potenza [W] con $E_0 = \sqrt{P_0 \eta_0 / (\pi w_0^2 / 2)} \propto \sqrt{P_0}$

$$h\nu > E_g \quad \eta = \frac{\Delta N_e}{\Phi \Delta t} \quad \rho = \frac{i}{P} = \frac{\eta e}{h\nu} = \frac{\eta e \lambda}{hc}$$

$$v = G_{i \rightarrow v} \cdot i = G_{i \rightarrow v} \cdot \rho \cdot P \propto P \propto I \propto EE^* = |E|^2$$

$$E(t) = E_0 [1 + a(t)] \exp[-j(2\pi\nu_0 t + \phi(t))]$$

$$v(t) \propto EE^* = (E_0)^2 [1 + a(t)]^2 \propto P(t) = P_0 \alpha \text{mod}(t)$$

$$P(t) = P_R + P_L + 2\sqrt{P_R P_L} \cos[2\pi(\nu_0 - \nu_L)t + \phi(t)]$$

Telemetri a triangolazione

- $L = \frac{D}{\tan \alpha} \simeq \frac{D}{\alpha}$ (equazione misura),

differenziando si ottiene:

- $\Delta L = -\frac{L^2}{D} \cdot \Delta \alpha \rightarrow \frac{\Delta L}{L} = -\frac{\Delta \alpha}{\alpha}$ (sensibilità)

- $\alpha = \arctan \frac{x}{f_{rec}} \simeq \frac{x}{f_{rec}}$ (rivelazione attiva)

a) $L \simeq \frac{D}{x} \cdot f_{rec}$ e $\Delta L = -L \cdot \frac{\Delta x}{x} = -L \cdot \frac{\Delta \alpha}{\alpha}$

b) $w_{rec} = w_l \frac{f_{rec}}{f_{ill}}$ (spot size sul rivelatore)

Telemetri a tempo di volo (TOF)

Pulsato (impulsi Q-switching di durata $\tau_p \ll T_{rep}$)

- $L = \frac{c}{2} T \rightarrow \Delta L = L \cdot \frac{\Delta T}{T}$ (equazione misura)
- $\sigma_t = \frac{T_{CK}}{\sqrt{12}} \rightarrow \sigma_T^2 = \sigma_{t_{start}}^2 - \sigma_{t_{stop}}^2 \simeq \sigma_{t_{stop}}^2$
- $L \leq L_{na} = \frac{c}{2} T_{rep}$ (lunghezza di non ambiguità)

A onda continua (CW)

- $P(t) = P_0 [1 + m \sin(2\pi f_m t)]$ (potenza ottica modulata)
- $L = \frac{c}{2} \cdot \frac{1}{2\pi f_m} \cdot \Delta\varphi$ (equazione misura)
- $L \leq L_{na} = \frac{c}{2f_m}$ (lunghezza di non ambiguità)

Brillanza e angolo solido

- $B_s = \frac{P_s}{\pi A_s}$ (brillanza diffusore lambertiano*)
- $\Omega_r = \frac{\pi D_r^2}{4} \cdot \frac{1}{L^2}$ (angolo solido sotto il quale vedo un oggetto di diametro D_r da distanza L , se $\frac{D_r}{2} \ll L$)
- $P_r = B_s \cdot A_s \cdot \Omega_r$ (potenza ricevuta)

* La brillanza di una sorgente di area A_s in una data direzione inclinata di θ rispetto alla normale ad A_s è definita come $B = \frac{dP}{A_s \cos \theta d\Omega}$. Essendo, per definizione, l'angolo solido infinitesimo pari a $d\Omega = d\varphi \sin \theta d\theta$ e ponendo B costante (emettitore lambertiano) si ha $P = \int_{semisfera} B A_s \cos \theta d\Omega =$
 $= B A \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^{\frac{\pi}{2}} \cos \theta \sin \theta d\theta = \pi B A$

Power budget e accuratezza

- $\frac{P_R}{P_S} = G \cdot \frac{D_r^2}{4L_{eq}^2}$ (potenza sul rivelatore) con
 - a) $G = \frac{T_{opt}}{\theta_s^2}$ (bersaglio cooperativo)
 - b) $G = \delta \cdot T_{opt}$ (bersaglio non cooperativo)
 - $L_{eq} = \frac{L}{\sqrt{T_{atm}}} = \frac{L}{\sqrt{e^{-\alpha(\lambda) \cdot 2L}}}$ (lunghezza ottica)
-
- $\sigma_T \propto \frac{\tau_p}{\sqrt{N_{ph}}}$ (accuratezza *pulsed* TOF)
 - $\sigma_T \propto \frac{1}{2\pi f_m} \cdot \frac{1}{\sqrt{N_{ph}}}$ (accuratezza CW TOF)

Rumore telemetri

- $\rho = \frac{\eta e}{h\nu}$ (responsività)
- $P_n = \frac{1}{\rho} (2qi_s + 2qi_{el} + 2qi_{bg}) \cdot BW$
(potenza di rumore) dove:
 - a) $i_s = \rho P_r$ (corrente di segnale)
 - b) i_{el} = corrente *shot* equivalente del rumore dell'elettronica
 - c) $i_{bg} = \rho [\delta_{sc} E_{sc} \Delta\lambda \cdot \sin^2 \left(\frac{D_r}{2f} \right) \cdot \frac{\pi D_r^2}{4}]$ (luce di fondo)

Velocimetri (LDV)

- $\mathbf{v}' = \left(\mathbf{1} - \frac{v}{c} \right) \cdot \mathbf{v}$ (effetto Doppler)
- $D = \frac{\lambda}{2 \sin \varphi}$ (distanza tra due frange, fasci inclinati di φ con l'asse ottico)
- $\mathbf{v} = f_d D = \frac{\lambda f_d}{2 \sin \varphi}$ (equazione della misura)

N.B.: devo misurare la frequenza (f_d) di un segnale di potenza ottica e non l'ampiezza...

Interferometria

- $I_{\text{ph}} = I_{\text{m}} + I_{\text{r}} + 2\sqrt{I_{\text{m}}I_{\text{r}}} \cos(2k(s_{\text{m}} + \Delta s - s_{\text{r}}))$
- $\Delta\varphi = 2k\Delta s > 2\pi \rightarrow \Delta s > \frac{\lambda}{2}$ (risoluzione)
- $V = \frac{I_{\text{ph,M}} - I_{\text{ph,m}}}{I_{\text{ph,M}} + I_{\text{ph,m}}} = e^{-\frac{|s_{\text{m}} - s_{\text{r}}|}{L_{\text{c}}}}$ (visibilità frange)
- $L_{\text{c}} = c \cdot \tau_{\text{c}} \simeq \frac{\lambda^2}{\Delta\lambda_{\text{Laser}}}$ (lunghezza di coerenza temporale)
→ posso misurare solo se $|s_{\text{m}} - s_{\text{r}}| = \Delta L < L_{\text{c}}$ altrimenti vedo solo salti di fase casuali...

Interferometria

- $\Delta\nu_L = \frac{c}{\lambda^2} \Delta\lambda_L$ (larghezza di riga sorgente laser)
- $\Delta\mathbf{s}_n = \frac{\lambda_0}{\pi L_c} \cdot (\mathbf{s}_m - \mathbf{s}_r) = (\mathbf{s}_m - \mathbf{s}_r) \cdot \frac{\Delta\nu_L}{\nu_0}$
(NED di fase)
- $\Delta\mathbf{s}_q = \frac{\lambda}{2\pi V} \cdot \sqrt{\frac{h\nu B}{2\eta P_0}}$ (NED quantica, quando
aggancio il segnale a mezza frangia (misuro $\Delta s \ll \lambda$))

Speckle Pattern

- $$\begin{cases} s_t = \frac{\lambda z}{D} \ll s_1 \\ s_1 = \lambda \cdot \left(\frac{2z}{D}\right)^2 \end{cases} \text{ (dimensioni speckle)}$$
- $$\Delta S_n = \frac{\lambda^2}{\pi(\text{NA}_{\text{eff}})^2 \cdot s_1} \text{ (NED interf. a speckle pattern)}$$

con $(\text{NA}_{\text{eff}})^2 = \frac{D}{2f}$ (apertura numerica lente)

Oscillatori e stabilizzazione

- $f_{RIN} = \sqrt{\frac{x-1}{\tau_c \tau_{sp}}}$ (frequenza oscillazioni rilassamento)
- $\tau_{RIN} = \frac{2\tau_{sp}}{x}$ (tempo di decadimento oscillazioni)
- $x = \frac{P_{pump}}{P_{threshold}}$ (coefficiente di sopra soglia laser)
- $RIN(f) = \frac{S_{\Delta P}}{\langle P \rangle^2}$ (Relative Intensity Noise)
- $\sigma_y^2 = \frac{\langle (f_{j+1} - f_j)^2 \rangle}{2f^2}$ (varianza di Allan = media (normalizzata) dei quadrati delle differenza tra campioni adiacenti della frequenza di battimento tra due oscillatori isofrequenziali)