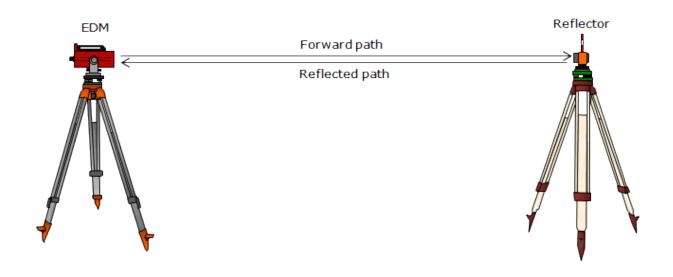
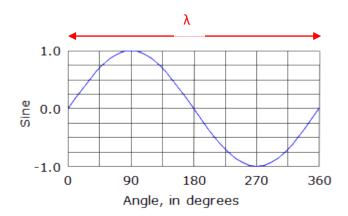
Pomiar odległości dalmierzem elektromagnetycznym



Fala sinusoidalna



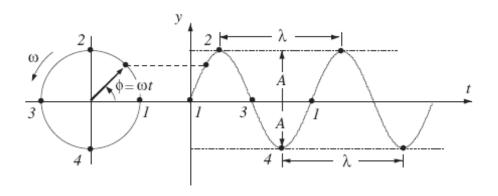
Zależność długości fali od częstotliwości

$$\lambda = \frac{c}{f}$$

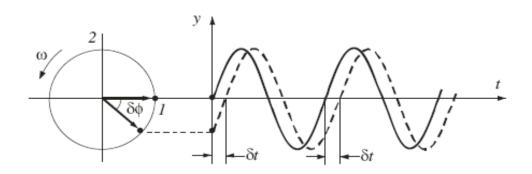
Pomiar fazowy

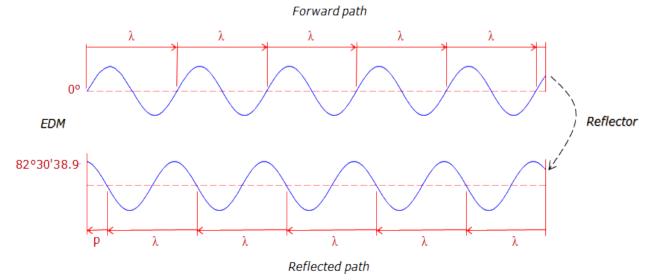
$$y = A\sin\phi = A\sin(\omega t)$$
$$\phi = \omega t$$
$$\omega = 2\pi f$$

A – amplituda, ω – prędkość kątowa (rad/sec), t – czas (sec), ϕ – faza (rad), f częstotliwość (Hz)



$$y = A \sin(\phi + \delta\phi)$$
$$= A \sin(\omega t + \omega \delta t)$$
$$= A \sin(\omega (t + \delta t))$$





Propagacja sygnału

Całkowita odległość wynosi

$$D=(N*\lambda)+p$$

p= (82°30′38.9′′/360) * 20 m = 4.584m

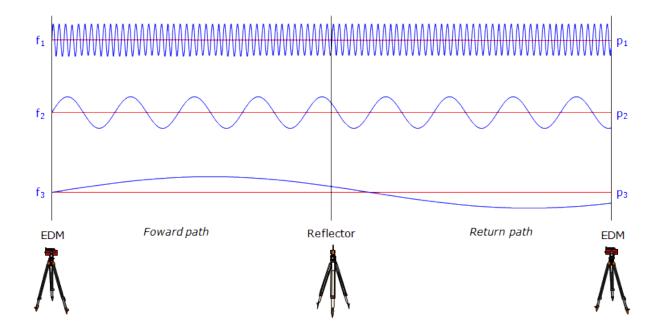
Jeżeli N=10 to

2D=10*20m+4.584 m = 204.584 m

D=102.292 m

Problemem jest wyznaczenie całkowitej liczby odłożeń fali N Pomiar na wielu częstotliwościach

(ciągłe i skokowe zmiany częstotliwości)



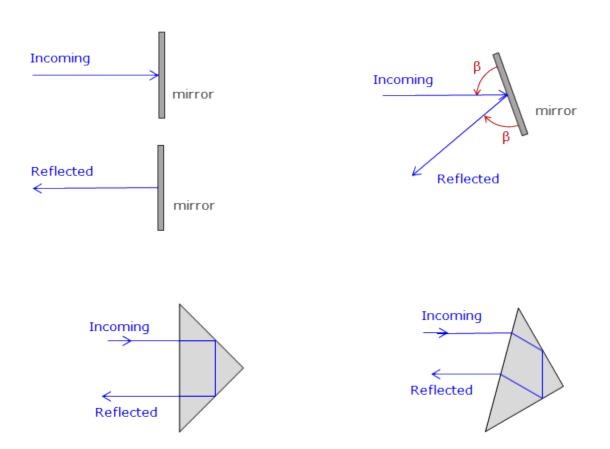
 $f_1 = 10*f_2;$ $f_2 = 10*f_3$

λ, m	p, m	D,m
10.00 m	3.69	3.69
100.0 m	5 3.7	53.69
1000. m	4 54	453.69
10,0 <u>0</u> 0 m	8 450	8453.69

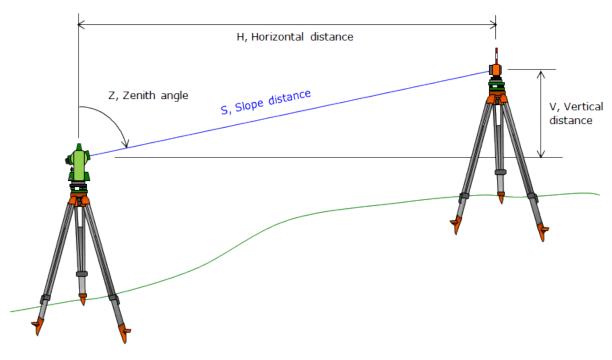
D=8453.69/2=**4226.84** m

Reflektor Zwrotny

Każda powierzchnia zdolna do odbicia sygnału elektrooptycznego umożliwi pomiar odległości. Jednak im wydajniejszy reflektor, tym silniejszy sygnał zwrotny i większa odległość, którą można zmierzyć. Sprawność obejmuje ilość sygnału odbitego wraz z kierunkiem jego ścieżki powrotnej.

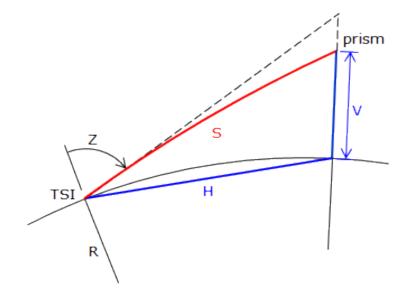


Redukcje zmierzonej odległości



$$\frac{H = S \times sin(Z)}{}$$

Odległość pozioma (z uwzględnieniem zakrzywienia Ziemi)



$$H = S \times sin(Z) - \left[\frac{S^2 \times sin(2 \times Z) \times (1 - \frac{k}{2})}{2 \times R} \right]$$

lub

$$HD = SD * (\sin(z) - E_1 * \cos(z))$$

gdzie

$$E_1 = \frac{0.929}{6372000} * SD * (\sin(z))$$

Dokładność pomiaru odległości metodą fazową

$$D = \frac{c}{2fn} \left(N + \frac{\Delta \varphi}{2\pi} \right) + k$$

$$m_D^2 = (\frac{\partial D}{\partial c})^2 m_c^2 + (\frac{\partial D}{\partial n})^2 m_n^2 + (\frac{\partial D}{\partial f})^2 m_f^2 + (\frac{\partial D}{\partial \Delta \varphi})^2 m_{\Delta \varphi}^2 + (\frac{\partial D}{\partial k})^2 m_k^2$$

$$\frac{\partial D}{\partial c} = \frac{1}{2fn} \left(N + \frac{\Delta \varphi}{2\pi} \right) = \frac{D}{c}$$
 (mnożymy i dzielimy przez **c** obie strony równania)

$$\frac{\partial D}{\partial n} = -\frac{D}{n}$$

$$\frac{\partial D}{\partial f} = -\frac{D}{f}$$

$$\frac{\partial D}{\partial \Delta \varphi} = \frac{c}{2fn} * \frac{1}{2\pi} = s$$

$$\frac{\partial D}{\partial k} = 1$$

$$m_D^2 = s^2 m_{\Delta \varphi}^2 + m_k^2 + [(\frac{m_c}{c})^2 + (\frac{m_f}{f})^2 + (\frac{m_n}{n})^2]D^2$$

oznaczając

$$m_a^2 = s^2 m_{\Delta \varphi}^2 + m_k^2$$

$$m_b^2 = (\frac{m_c}{c})^2 + (\frac{m_f}{f})^2 + (\frac{m_n}{n})^2$$

Mamy

$$m_D = \sqrt{m_a^2 + m_b^2 D^2}$$

lub

$$m_D = \pm (m_a + m_b D)$$

Wpływy środowiska na pomiary długości

Prędkość światła w próżni

$$c_0 = 299 792458 \text{ m/s}$$

w innym medium (np. atmosfera)

$$c = \frac{c_0}{n}$$

n jest bezwymiarowym indeksem refrakcyjności i jest definiowany jako iloraz prędkości światła w próżni do prędkości światła w atmosferze (medium)

$$c < c_0$$
 i $n > 1$

w powietrzu

A zatem

299 642 637 < c < 299 762 482 m/s

Refrakcyjność N

$$N = (n-1) \times 10^6$$

Prędkość fazowa fali jest to prędkość, z jaką rozchodzą się miejsca fali o tej samej fazie.

Prędkość grupowa – wielkość opisująca rozchodzenie się fal nieharmonicznych (innych niż sinusoidalne). Dla fal rozprzestrzeniających się bez zmiany kształtu impulsu falowego odpowiada prędkości rozchodzenia się impulsu i prędkości rozchodzenia się czoła fali.

Prędkość rozchodzenia się modulacji, czyli prędkość grupowa zwykle odpowiada prędkości przenoszenia informacji i energii przez falę

$$v_g = v_{\varphi} - \lambda_v rac{dv_{\varphi}}{d\lambda_v}$$
 zależność między prędkością grupową i fazową

$$rac{dv_{arphi}}{d\lambda_{v}}=0$$
 dla próżni a zatem $v_{g}=v_{arphi}=c$

$$n_g = n_{\varphi} - \lambda_v rac{dn_{\varphi}}{d\lambda_v}$$
 (*)fazowy i grupowy współczynnik załamania

Dla próżni
$$n_g = n_{arphi} = 1$$

Zależność fazowego współczynnika załamania od długości fali:

$$n_{\varphi} - 1 = A + \frac{B}{\lambda_{\nu}^2} + \frac{C}{\lambda_{\nu}^4}$$

Po zróżniczkowaniu według λ_v otrzymujemy

$$\frac{dn_{\varphi}}{d\lambda_{v}} = -\frac{2B}{\lambda_{v}^{3}} - \frac{4C}{\lambda_{v}^{5}}$$

Po podstawieniu (*):

$$n_g - 1 = A + \frac{3B}{\lambda_v^2} + \frac{5C}{\lambda_v^4}$$

Wzory na współczynnik załamania:

Dla mikrofal (Essena-Froome'a)

$$N_g = (n_g - 1)10^6 = \frac{77.624}{T}(p - e) + \frac{64.70}{T}\left(1 + \frac{5748}{T}\right)e$$

gdzie

T (temperatura) w Kelwinach,

p (ciśnienie) w [hPa]

e (ciśnienie pary wodnej - wilgotnosc) [hPa]

lub

$$N_g = (n_g - 1)10^6 = \frac{103.49}{T}(p - e) + \frac{86.26}{T}(1 + \frac{5748}{T})e$$

gdzie

T (temperatura) w Kelwinach,

p (ciśnienie) w [mmHg]

e (ciśnienie pary wodnej - wilgotność) [mmHg]

Dla fal optycznych stosowane są wzory empiryczne Ciddor dla atmosfery normalnej (0 stopni Celsjusza i ciśnienie 1013.25 hPa, 0.03% CO₂) (w zależności od długości fali):

$$N_{g0} = (n_{g0} - 1)10^6 = 287.6155 + \frac{4.8866}{\lambda_v^2} + \frac{0.0680}{\lambda_v^4}$$

Czyli dla lasera helowo-neonowego:

 $\lambda_v = 632.8 \ nm$ (do wzoru podajemy długość w mikrometrach 0.633)

$$n_{a0} = 1.00030023$$

$$N_{a0} = 300.23$$

Oraz dla dowolnych warunków:

$$N_g = (n_g - 1)10^6 = \left(\frac{273.15}{1013.25} * \frac{N_{g0} p}{T}\right) - \frac{11.27e}{T}$$

$$N_g = (n_g - 1)10^6 = N_{g0} \cdot 0.269578 \cdot \frac{p}{T} - 11.27 \frac{e}{T}$$

Gdzie:

T (temperatura) w Kelwinach, (T= t w Celsjuszach +273.15)

p (ciśnienie) w [hPa]

e (ciśnienie pary wodnej - wilgotnosc) [hPa]

Wilgotność

- Prężność aktualna e prężność (ciśnienie pary wodnej))obserwowana w danym miejscu oraz w danej chwili
- Prężność maksymalna (nasycająca E)

 najwyższa wartość ciśnienia, jaka może wystąpić w danej temperaturze, odpowiada ciśnieniu pary nasyconej w tej temperaturze. Rośnie ona z temperaturą. Osiągnięcie ciśnienia nasycającego jest warunkiem rozpoczęcia się procesu kondensacji (skraplania).

Wilgotność względna
$$h=rac{e}{F}*100$$

Wykorzystując psychrometr aspiracyjny Assmana możemy wyznaczyć cząstkowe ciśnienie pary wodnej

$$e = E'_w - 0.000662p(t - t')$$

 E_w^\prime - maksymalna prężność pary w temperaturze t' [hPa]

p ciśnienie [hPa]

t temperatura suchego termometru stopnie Celsjusza

t' temperatura mokrego termometru stopnie Celsjusza

$$E_w' = 6.1078 e^{\left(\frac{17.269t'}{237.30+t'}\right)}$$

e- podstawa logarytmu naturalnego

Dla atmosfery standardowej na poziomie morza:

$$T=15^{\circ}C$$
 (288.15°K)

P=1013.25 hPa (760 mm Hg)

e=10.87 hPa (8.1 mmHg)

$$\frac{\partial D}{\partial n} = -\frac{D}{n}$$

$$\frac{\partial N_g}{\partial T} = -N_{g0} \cdot 0.269578 \cdot \frac{p}{T^2} + 11.27 \frac{e}{T^2}$$

$$\frac{\partial N_g}{\partial T} \approx \frac{\Delta N}{1^{\circ}C} = -0.99 \ mm$$

$$\frac{\partial N_g}{\partial v} = N_{g0} \cdot 0.2699578 \cdot \frac{1}{T}$$

$$\frac{\partial N_g}{\partial p} \approx \frac{\Delta N}{1hPa} = 0.28 \ mm$$

$$\frac{\partial N_g}{\partial e} = -11.27 \frac{1}{T}$$

$$\frac{\partial N_g}{\partial e} \approx \frac{\Delta N}{1hPa} = -0.04 \ mm$$

Uwzględnienie warunków atmosferycznych w pomiarze długości

$$\frac{\partial D}{\partial n} = -\frac{D}{n_0}$$

$$\frac{\Delta D}{\Delta n} = -\frac{D}{n_0}$$

 $n_0 - warunki\ standardowe$

$$D_0 - 1 km$$

$$\Delta D = -\frac{D_0}{n_0} \Delta n \approx -D_0(n - n_0) = D_0(n_0 - n)$$

Lub

$$\Delta D = (N_0 - N) \text{ ppm}$$

Przykład:

temp= 5 st C ciśnienie 760 mmHg

Studenci liczą dla lasera He-Ne (633 nm)

Współczynnik grupowy N_{g0} - atmosfera normalna

293.78

Obliczone dla diody Ga-AS (910nm)

Współczynnik grupowy N_{gs}- atmosfera standardowa 280.43

Współczynnik grupowy N_{gr} - warunki rzeczywiste 288.34

$$\Delta D=N_{gs}-N_{gr}=-7.9$$
 ppm

Funkcje trygonometryczne:

$$\operatorname{Sin} x = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{-1^n}{(2n+1)!} x^{2n+1} = x - \frac{x^3}{3!} + \frac{x^5}{5!} - \dots$$

$$\Delta c = c - d$$

$$\sigma = \frac{d}{r}$$

$$d = \sigma r (*)$$

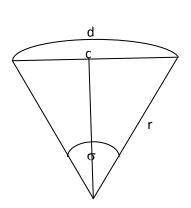
$$\frac{c}{2r} = \sin \frac{\sigma}{2}$$

$$\sin \frac{\sigma}{2} = \frac{\sigma}{2} - \frac{1}{3!} (\frac{\sigma}{2})^3 = \frac{\sigma}{2} - \frac{\sigma^3}{48}$$

$$c = 2r\sin \frac{\sigma}{2}$$

$$c = 2r \left(\frac{\sigma}{2} - \frac{\sigma^3}{48}\right) = r \left(\sigma - \frac{\sigma^3}{24}\right)$$

$$\Delta c = -\frac{r}{24} \sigma^3$$



 $\Delta c = -\frac{d^3}{24r^2}$

r=8x promień Ziemi