

Innlevering 5 UNIK 4380 Fotoniske krystaller av Furkan Kaya

Problem I Vi skal bruke uttrykk (15) til å derivere et uttrykk ut i fra $\eta = \eta_z(0)$. I den har vi at impedansen må være den samme på begge sider av interfasen $z=0$.

$$\eta_z \frac{1 + \Gamma_z}{1 - \Gamma_z} = \eta_z(0) = \eta_1 \frac{1 + \Gamma_1}{1 - \Gamma_1}$$

for Γ_z :

$$\eta_z (1 + \Gamma_z) = \eta_z(0) (1 - \Gamma_z)$$

$$\eta_z + \eta_z \Gamma_z = \eta_z(0) - \eta_z(0) \Gamma_z$$

$$\eta_z - \eta_z(0) = -\eta_z \Gamma_z - \eta_z(0) \Gamma_z$$

$$\frac{\eta_z - \eta_z(0)}{-\eta_z - \eta_z(0)} = \Gamma_z$$

$$\underline{\underline{-\eta_z - \eta_z(0)}}$$

for Γ_1 :

$$\eta_z(0) = \eta_1 \frac{1 + \Gamma_1}{1 - \Gamma_1}$$

$$\eta_z(0) (1 - \Gamma_1) = \eta_1 (1 + \Gamma_1)$$

$$\eta_z(0) - \eta_z(0) \Gamma_1 = \eta_1 + \eta_1 \Gamma_1$$

$$\eta_2(0) - \eta_1 = \eta_1 \Gamma_1 + \eta_2(0) \Gamma_1$$

$$\eta_2(0) - \eta_1 = (\eta_1 + \eta_2(0)) \Gamma_1$$

$$\Gamma_1 = \frac{\eta_2(0) - \eta_1}{\eta_1 + \eta_2(0)}$$

Problem 2 Vi skal først vise at $\eta_2(-d_1) = \eta_2(d_2)$. Dette gir oss da ettersom $\eta_1 = \eta_2$, så

$$\eta_1 \frac{1 + \Gamma_1 \exp(-2ik_1 d_1)}{1 - \Gamma_1 \exp(2ik_1 d_1)} = \eta_2 \frac{1 + \Gamma_2 \exp(-2ik_2 d_2)}{1 - \Gamma_2 \exp(-2ik_2 d_2)}$$

hvor $\eta_2 \frac{1 + \Gamma_2}{1 - \Gamma_1} = \eta_1 \frac{1 + \Gamma_1}{1 - \Gamma_1}$.

som gir $\eta_2 \frac{\exp(2ik_1 d_1)}{\exp(2ik_1 d_1)} = \frac{\exp(-2ik_2 d_2)}{\exp(-2ik_2 d_2)} \eta_2$

som igjen gir $\eta_2(-d_1) = (d_2) \eta_2$

Så ser vi på den effektive impedansen til metamaterialet ved bruk av resultatene fra problem 1. Dette gjøres på neste side grunnet plassmangel på denne siden.

En potensserie er gitt av:

$$\sum_{n=0}^{\infty} a_n (x-c)^n = a_0 + a_1 (x-c) + a_2 (x-c)^2 + \dots$$

Dette gjelder for (a)

$$\eta_2(z) = \eta_0 \eta_1 + \eta_1^2 \left(\frac{1 + \Gamma_1 \exp(-2ik_1 z)}{1 - \Gamma_1 \exp(-2ik_1 z)} \right)$$

mens (10) blir

$$\eta_2(z) = \eta_0 \eta_2 + \eta_1 \eta_2 \left(\frac{1 + \Gamma_2 \exp(-2ik_2 z)}{1 - \Gamma_2 \exp(-2ik_2 z)} \right)$$

Dette igjen gjelder siden $\eta_1 \frac{1 + \Gamma_1}{1 - \Gamma_1} = \frac{1 + \Gamma_2}{1 - \Gamma_2} \eta_2$

$$\eta_0 \eta_1 + \eta_1 = (\eta_0 \eta_2 + \eta_1) \frac{k_2}{k_1}$$

$$\frac{\eta_0 \eta_1}{\eta_0 \eta_2} = \frac{k_2}{k_1} \quad \text{hvor} \quad \frac{k_2}{k_1} = n$$

$$\frac{\eta_0 \eta_1}{\eta_1} = \frac{\eta_2 \eta_0 \eta_2}{\eta_1} \quad \text{hvor} \quad \frac{\eta_2}{\eta_1} = n$$

Problem 3 Vi har da dette 2 forhold
 oss til fra oppgaveteksten:

$$k_{zp} = k_p \cos \varphi_p = \sqrt{k_p^2 - k_y^2}$$

$$k_y = k_1 \sin \varphi_1 = \sqrt{k_1^2 - k_{z1}^2}$$

$$k_y = k_2 \sin \varphi_2 = \sqrt{k_2^2 - k_{z2}^2}$$

Vi har $n_p = \frac{E_p}{2 - 2H + p}$ som etter litt
 mellomregning gir oss:

$$\frac{\sin(k_{zp}(z - z_p))}{\cos(k_{zp}(z - z_p))} \cdot 1 = \tan(k_z)$$

Så legger vi til at superposisjonsprinsippet for
 de to lagene gir (og det for ligning (29))

$$\underline{k_y = k_{z1} \tan(k_{z1} \frac{d_1}{2}) + k_{z2} \tan(k_{z2} \frac{d_2}{2})}$$

Men må også nevne at $\ln \exp(z)$ og $\ln \exp(z)$
 er kontinuerlige ved $z=0$.