

## OEFENING 1

Zoals bekend, wordt de potentiële energie  $U$  van een lading  $Q$  in het veld van een andere lading  $q$  op afstand  $r$  van  $Q$ , gegeven door  $U = QV_q(r) = \frac{qQ}{4\pi\epsilon_0 r}$ .

Beschouw nu een *driedimensionaal*, oneindig uitgestrekt rooster met roosterafstand  $d$  waarop afwisselend ladingen  $+q$  en  $-q$  zijn geplaatst. Bepaal de ladingsverdeling  $\rho(\mathbf{r})$  en de potentiële energie  $U$  van 1 lading ten gevolge van de overige ladingen.

Je mag gebruik maken van de volgende Taylorontwikkeling:

$$\ln(1-x) = -x - \frac{x^2}{2} - \frac{x^3}{3} + \dots$$

en van de volgende afschattingen:

$$\sum_{a=1}^{+\infty} \sum_{b=1}^{+\infty} \frac{(-1)^{a+b}}{\sqrt{a^2 + b^2}} \approx 0.289261, \quad \sum_{a=1}^{+\infty} \sum_{b=1}^{+\infty} \sum_{c=1}^{+\infty} \frac{(-1)^{a+b+c}}{\sqrt{a^2 + b^2 + c^2}} \approx -0.132476.$$

## OEFENING 2

Onderstel dat de vectorfunctie  $\Lambda$  voldoet aan

$$\nabla^2 \Lambda - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 \Lambda}{\partial t^2} = 0$$

waarbij  $c^2 = \frac{1}{\epsilon\mu}$  met  $\epsilon$  en  $\mu$  de materiaalconstanten van het beschouwde medium.

(i) Bewijs dat  $\mathbf{E}$  en  $\mathbf{B}$ , gegeven door

$$\begin{cases} \mathbf{E} = \nabla \times (\nabla \times \Lambda) \\ \mathbf{B} = \frac{1}{c^2} \nabla \times \frac{\partial \Lambda}{\partial t} \end{cases}$$

een oplossing zijn van de bronvrije Maxwellvergelijkingen.

We onderstellen nu dat

$$\Lambda = A \cos(\alpha x) \cos(\omega t - \beta z) \mathbf{e}_z$$

met  $A$ ,  $\alpha$  en  $\beta$  constanten. Verder wordt op  $x = -\frac{h}{2}$  en op  $x = \frac{h}{2}$  een oneindige plaat gelegd.

- (ii) Ga de voorwaarden na opdat de gegeven  $\Lambda$  aanleiding zou geven tot een elektromagnetische golf tussen beide platen, als er ondersteld wordt dat buiten de platen elektrisch noch magnetisch veld optreedt.
- (iii) Bepaal de oppervlaktelading  $\eta_-$  (respectievelijk  $\eta_+$ ) en oppervlaktestroom  $\mathbf{K}_-$  (respectievelijk  $\mathbf{K}_+$ ) van de plaat op  $x = -\frac{h}{2}$  (respectievelijk  $x = \frac{h}{2}$ ).
- (iv) Bepaal de tijdsgemiddelde energiestroom  $\langle \mathbf{S} \rangle_t$ , waarbij  $\mathbf{S}$  de Poyntingvector is en

$$\langle \mathbf{S} \rangle_t = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_0^T \mathbf{S}(t) dt$$

