

STICHTING  
**MATHEMATISCH CENTRUM**  
2e BOERHAAVESTRAAT 49  
**AMSTERDAM**  
—  
**REKENAFDELING**

R 03

Berekeningen betreffende reflectie van  
Seismische golven op scheidingsvlak van  
2 onbegrensde media.  
( voorlopig rapport)

door

[ Staf van de Rekenafdeling ]



[ 1948 ]

Voorlopig Verslag van de berekeningen  
betreffende reflectie van seismische golven op scheidingsvlak van  
2 onbegrensde vaste media.

Gevraagd werd de uitwijkingen in horizontale en verticale richting te berekenen ten gevolge van de longitudinale conische golf in het bovenste medium bij een afstand  $r$  van stootbron en van het punt, waar de golf bepaald wordt, boven het scheidingsvlak, bij longitudinale snelheden  $c_1$  en  $c_2$  in bovenste en onderste medium resp. en transversale snelheden  $\frac{1}{3}\sqrt{3}$  resp.  $\frac{1}{3}\sqrt{6}$ , terwijl stootbron en punt van aankomst op afstanden  $r = 3, 4, 5, 6, 7, 8, 9$  en  $10$  werden genomen. Voor de oorspronkelijke stoot werd aangenomen, dat de uitwijkingspotentiaal een eenheidsfunctie was.

De uitwijkingspotentiaal van de conische golf is dan (vgl. v.d. Waerden-report)

$$A(t, r, z) = - \frac{2}{\pi R_1} P(w) \int_{w_0}^{\infty} \frac{c^2 - w^2}{(w - w_0)(w - w_1)} dw$$

waarin hier

$$R_1 = \sqrt{r^2 + z_1^2}$$

$z_1 = 2 - z$ , waarin na de nog uit te voeren differentiaties  $z = 0$  te nemen is

$$P(w) = \frac{\delta \epsilon' - \delta \epsilon}{\epsilon'^2 + \delta'^2 (c^2 - w^2)}$$

$$\epsilon = \epsilon_1 + \epsilon_2$$

$$\delta = \delta_1 + \delta_2$$

$$\epsilon' = -\epsilon_1 + \epsilon_2$$

$$\delta' = -\delta_1 + \delta_2$$

$$\epsilon_1 = (1 - w^2)^3$$

$$\epsilon_2 = -w \left\{ \sqrt{w^2 + 2} (w^2 + \frac{1}{2})^2 + \frac{9}{4} \sqrt{w^2 + \frac{1}{2}} \right\}$$

$$\delta_1 = \sqrt{w^2 + \frac{1}{2}} (\frac{5}{2} - w^2)^2 + \frac{9}{4} \sqrt{w^2 + 2}$$

$$\delta_2 = -w \sqrt{w^2 + 2} \sqrt{w^2 + \frac{1}{2}} \sqrt{1 - w^2}.$$

$$c = \frac{1}{2} \sqrt{2}$$

$$w_0 = \frac{1}{R_1^2} (z_1 t + r \sqrt{a^2 R_1^2 - t^2})$$

$$w_1 = \frac{1}{R_1^2} (z_1 t - r \sqrt{a^2 R_1^2 - t^2}), d.w.z.$$

$w_{0,1}$  zijn de wortels van de vergelijking

$$\frac{R_1^2}{4} v^2 - 2 z_1 t v + t^2 - r^2 = 0.$$

We schrijven

$$A = \frac{2}{\pi R_1} \int_{w_0}^c \frac{\gamma(w)}{\sqrt{w-w_1}} \cdot \sqrt{\frac{c-w}{w-w_0}} dw.$$

$$\text{met } \gamma(w) = -P(w) \sqrt{c+w}$$

$\gamma(w)$  is een van  $z_1$ ,  $t$  en  $r$  onafhankelijke functie van de integraal, die we eens en voor al kunnen uitrekenen. Dit werd gedaan in 5 decimalen met een interval van 0,01 opklimmend voor  $w$  tussen 0,15 en 0,75, zijnde een gebied van  $w$ -waarden, dat, met een kleine uitbreiding aan de randen, die waarden van  $w$  bevatte, dat bij de integraties in aanmerking kwam. Hieruit werd door subtabulatie een tabel verkregen in 2 decimalen met 0,001 opklimmend, wat bij het volgende rekenwerk voldoende nauwkeurig was en hoogstens nog lineaire interpolatie vereiste.

De uitwijkingen zijn resp.

$$u_z = \frac{\partial A}{\partial z} = - \frac{\partial A}{\partial z_1}$$

$$u_r = - \frac{\partial A}{\partial r}$$

waarbij  $u_z = \frac{\partial A}{\partial z}$  wordt genomen, zodat uitwijkingen naar boven als positief worden aangerekend (de pos. z-as stond naar bensden).

We kunnen in  $A$  eerst  $w_0$  en  $w_1$  als onafhankelijk van  $z$ ,  $r$  en  $t$  denken, we geven dan de bijbehorende afgeleiden naar  $r$  en  $z_1$  door resp.  $\frac{\partial A}{\partial r}$  en  $\frac{\partial A}{\partial z_1}$  aan.

Nu is

$$\frac{\partial A}{\partial r} = - \frac{2}{\pi R_1^3} \int_{w_0}^c \frac{\gamma(w)}{\sqrt{w-w_1}} \sqrt{\frac{c-w}{w-w_0}} dw.$$

$$\frac{\partial A}{\partial z_1} = \frac{2}{\pi R_1^3} \int_{w_0}^c \frac{\gamma(w)}{\sqrt{w-w_1}} \sqrt{\frac{c-w}{w-w_0}} dw.$$

$$\frac{\partial A}{\partial w_1} = \frac{1}{\pi R_1} \int_{w_0}^c \left\{ \frac{\gamma(w)}{\sqrt{w-w_1}} \right\}^3 \sqrt{\frac{c-w}{w-w_0}} dw,$$

en ten slotte vinden we door partiële integratie

$$A = - \frac{4}{\pi R_1} \int_{w_0}^c \sqrt{w-w_0} \frac{d}{dw} \left\{ \gamma(w) \sqrt{\frac{c-w}{w-w_1}} \right\} dw.$$

$$\begin{aligned}
 &= -\frac{4}{\pi R_1} \int_{w_0}^c \frac{\sqrt{f(w)}}{(w-w_1)} dw \\
 &+ \frac{2}{\pi R_1} \int_{w_0}^c \frac{\sqrt{f(w)}}{(w-w_1)^{1/2}} \sqrt{\frac{w-w_0}{(c-w)(w-w_1)}} dw \\
 &+ \frac{2}{\pi R_1} \int_{w_0}^c \frac{\sqrt{f(w)}}{(w-w_1)^{3/2}} \sqrt{(c-w)(w-w_0)} dw.
 \end{aligned}$$

We vinden dan

$$\begin{aligned}
 \frac{\partial A}{\partial t_0} &= \frac{2}{\pi R_1} \int_{w_0}^c \frac{\sqrt{f(w)}}{w-w_1} \sqrt{\frac{c-w}{w-w_0}} dw \\
 &- \frac{1}{\pi R_1} \int_{w_0}^c \frac{\sqrt{f(w)}}{(w-w_1)^{1/2}} \sqrt{\frac{1}{(c-w)(w-w_0)}} dw \\
 &- \frac{1}{\pi R_1} \int_{w_0}^c \frac{\sqrt{f(w)}}{(w-w_1)^{3/2}} \sqrt{\frac{c-w}{w-w_0}} dw.
 \end{aligned}$$

Stellen we dus

$$\begin{aligned}
 I_1 &= \int_{w_0}^c \sqrt{\frac{c-w}{(w-w_0)(w-w_1)}} dw \\
 I_2 &= \int_{w_0}^c \sqrt{\frac{c-w}{(w-w_0)(w-w_1)^{3/2}}} dw \\
 I_3 &= \int_{w_0}^c \frac{1}{(w-w_1)^{1/2}} \sqrt{\frac{1}{(c-w)(w-w_0)}} dw \\
 I_4 &= \int_{w_0}^c \sqrt{\frac{c-w}{(w-w_1)(w-w_0)}} dw.
 \end{aligned}$$

dan is

$$\begin{aligned}
 \frac{\partial A}{\partial t_0} &= -\frac{1}{\pi R_1} \{ 2I_4 - I_2 - I_3 \} \\
 \frac{\partial A}{\partial w_1} &= -\frac{1}{\pi R_1} I_2 \\
 \frac{\partial A}{\partial z_1} &= -\frac{2z}{\pi R_1^3} I_1 \\
 \frac{\partial A}{\partial r} &= -\frac{2r}{\pi R_1^3} I_1
 \end{aligned}$$

Nu passen we toe de transformatie

$$w = \frac{c+w_0}{2} + \frac{c-w_0}{2} \sin \frac{\pi}{2} \varphi$$

dan vinden we

$$I_1 = \frac{(c-W_0)}{4} \int_{W_0}^{(W)} \frac{\gamma'(W)}{(W-W_1)^2} (1 - \sin \frac{\pi}{2} \varphi) d\varphi$$

$$I_2 = \frac{(c-W_0)}{4} \int_{W_0}^{(W)} \frac{\gamma'(W)}{(W-W_1)^3} (1 - \sin \frac{\pi}{2} \varphi) d\varphi$$

$$I_3 = \frac{\pi}{2} \int_{W_0}^{(W)} \frac{\gamma'(W)}{(W-W_1)^{1/2}} d\varphi$$

$$I_4 = \frac{\pi}{4} \int_{W_0}^{(W)} \frac{\gamma'(W)}{(W-W_1)^{1/2}} (1 - \sin \frac{\pi}{2} \varphi) d\varphi$$

De singulariteiten van de integrand zijn nu verdreven, en de integraties lopen zeer gemakkelijk, daar de gemiddelde oneven differenties van de integrand aan de uiteinden nul zijn, daar  $W$  en daarmee ook de betreffende functie van  $W$ , evenals  $(1 - \sin \frac{\pi}{2} \varphi)$  symmetrisch zijn zowel om  $\varphi = +1$  als  $\varphi = -1$ . In de algemene formule voor numerieke integratie

$$\int f(x) dx = w \left\{ \delta_0^{-1} - \frac{1}{12} \delta_0 + \frac{11}{720} \delta_0^3 - \frac{191}{60480} \delta_0^5 + \dots \right.$$

alleen de eerste term overblijft, en we feitelijk niets anders dan de trapeziumregel toe te passen.

De nauwkeurigheid van de integraties werd gecontroleerd door één keer met interval van 0,1 en één keer met interval van 0,2 te integreren.

De afgeleide  $\gamma'$  werd numeriek bepaald uit de tabel in 5 decimalen van  $\gamma$ . Ook van  $\gamma'$  werd een tabel in 2 decimalen vervaardigd die met 0,001 opkloom.

Nu is ten slotte

$$u_z = - \frac{\partial A}{\partial z_1} = - \frac{\delta A}{\delta z_1} - \frac{\partial A}{\partial W_0} \cdot \frac{\partial W_0}{\partial z} - \frac{\partial A}{\partial W_1} \cdot \frac{\partial W_1}{\partial z}$$

$$u_r = - \frac{\partial A}{\partial r} = - \frac{\delta A}{\delta r} - \frac{\partial A}{\partial W_0} \cdot \frac{\partial W_0}{\partial r} - \frac{\partial A}{\partial W_1} \cdot \frac{\partial W_1}{\partial r}$$

Uit de vergelijking voor  $W_0$  en  $W_1$  volgt

$$(2 R_1^2 W - 2 z_1 t) dW + (2 z_1 W^2 - 2 W t) dz_1 + (2 r W^2 - 2 r) dr = 0$$

$$\frac{W}{z_1} = \frac{W_0 - W^2 z_1}{R_1^2 W - z_1 t}$$

$$\frac{W}{r} = \frac{W_1 - W^2}{R_1^2 W - z_1 t} r$$

waarbij nog op te merken is dat

$$R_1^2 W_0 - z_1 t = - (R_1^2 W_1 - z_1 t)$$

want

$$R_1^2 (W_0 + W_1) = 2 z_1 t,$$

zodat als  $N = R_1^2 W_0 - z_1 t = - (R_1^2 W_1 - z_1 t)$

$$\frac{\partial W_0}{\partial z_1} = \frac{W_0 t - W_0^2 z_1}{N} \quad \frac{\partial W_1}{\partial z_1} = - \frac{W_1 t - W_1^2 z_1}{N}$$

$$\frac{\partial W_0}{\partial r} = \frac{1 - W_0^2}{N} \quad \frac{\partial W_1}{\partial r} = - r \frac{1 - W_1^2}{N}$$

Bij de aankomst van de conische golf, d.i. bij  $t = \frac{r+z_1}{2}$ , wordt  
 $W_0 = c$ , de integralen  $I_1$ ,  $I_2$  en  $I_4$  waar een factor  $c - W_0$  voorstaat,  
 Dat betekent, dat alleen overblijft

$$\frac{\partial A}{\partial W_0} = - \frac{1}{2 R_1} \int_{-r}^{+r} \frac{1}{(W-W_1)^{1/2}} d\varphi$$

met  $W = c$  onafhankelijk van

$$\begin{aligned} \text{en } W_1 &= \frac{1}{R_1^2} \left\{ z_1 \frac{r+z_1}{\sqrt{2}} - r \sqrt{R_1^2 - \frac{(r+z_1)^2}{2}} \right\} \\ &= \frac{1}{R_1^2} \left\{ z_1 \frac{r+z_1}{\sqrt{2}} - r \frac{r-z_1}{\sqrt{2}} \right\} \\ &= \frac{1}{R_1^2 \sqrt{2}} \left\{ z_1^2 + 2 r z_1 + r^2 \right\}, \end{aligned}$$

en dus

$$W - W_1 = \frac{2 r}{R_1^2 \sqrt{2}} (r - z_1)$$

dus

$$\frac{\partial A}{\partial W_0} = - \frac{1}{2} \frac{\cancel{(c)}}{\sqrt{r(r-z_1)/2}}$$

Verder

$$\begin{aligned} \frac{\partial W_0}{\partial z_1} &= \frac{t/\sqrt{2} - z_1/\sqrt{2}}{R_1^2/\sqrt{2} - z_1 t} \\ &= \frac{1}{(r-z_1)\sqrt{2}} \end{aligned}$$

$$\frac{v_0}{r} = \frac{1}{2} \frac{r}{R_1^2 / \sqrt{2 - z_1 t}}$$

$$= \frac{1}{(r-z_1) \sqrt{2}}$$

en dus

$$(u_z)_{t=t_0} = (u_r)_{t=t_0} = \frac{1}{2} \frac{\cancel{r} \cancel{(c)}}{\cancel{r}(r-z_1)^3 (\sqrt{2})^3} {}^{1/2}$$