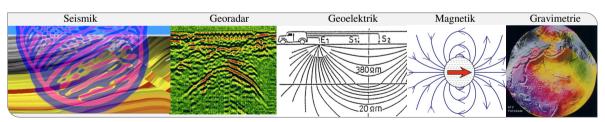


Einführung in die Geophysik I

Seismische Wellenausbreitung

Thomas Bohlen, Geophysikalisches Institut, Fakultät für Physik







9	
	J

Einführung

2 Seismische Wellenausbreitung

8 Refraktionsseismik

4 Reflexionsseismik

5 Elektromagnetische Verfahren

Geoelektrik

Gravimetrie

Magnetik

Weiteres Thema Die Klausur findet voraussichtlich am 15.02.2023 statt.

(02.11)(02.11, 09.11)

> (16.11)(23.11)

(30.11, 07.12)(14.12)(11.01, 18.01)

(25.01, 01.02)

(08.02)

Agenda



- Brechungsgesetz Konsequenzen
- Schicht über Halbraum
 - Laufzeitgleichungen
 - Simulationen der Wellenausbreitung
- Datenbeispiel
- Zusammenfassung



Agenda



- Brechungsgesetz Konsequenzen
- Schicht über Halbraum
 - Laufzeitgleichungen
 - Simulationen der Wellenausbreitung
- Datenbeispiel
- Zusammenfassung



Das Fermatsche Prinzip



Das Fermatsche Prinzip ist ein weiteres hilfreiches Prinzip für die Berechnung von Strahlen. Es besagt, dass der Strahl mit der kürzesten Laufzeit realisiert wird

$$T = \int_A^B \frac{ds}{V(x, y, z)} \stackrel{!}{=} Min$$



Pfad 1 wird realisiert, falls seine Laufzeit kürzer ist.



Pierre de Fermat (1607-1665) war ein französischer Mathematiker und Jurist

Quelle:Wikipedia

Herleitung des Brechungsgesetzes aus dem Fermat-

schen Prinzip

$$t(x) = t_1 + t_2 = \frac{l_1}{c_1} + \frac{l_2}{c_2}$$

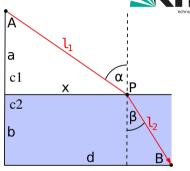
$$= \frac{\sqrt{a^2 + x^2}}{c_1} + \frac{\sqrt{(d - x)^2 + b^2}}{c_2}$$

$$\frac{dt}{dx} = \frac{2x}{2c_1\sqrt{x^2 + a^2}} - \frac{2(d - x)}{2c_2\sqrt{(d - x)^2 + b^2}}$$

$$\frac{dt}{dx} \stackrel{!}{=} 0 \text{ Fermat !}$$

$$0 = \frac{x}{c_1\sqrt{x^2 + a^2}} - \frac{d - x}{c_2\sqrt{(d - x)^2 + b^2}}$$

$$= \frac{1}{c_1} \frac{x}{l_1} - \frac{1}{c_2} \frac{d - x}{l_2} = \frac{1}{c_1} \sin(\alpha) - \frac{1}{c_2} \sin(\beta)$$



 $\frac{\sin(lpha)}{c_1} = \frac{\sin(eta)}{c_2}$

Brechungsgesetz nach Snellius



6 | 32

Strahlparameter - Brechungsgesetz

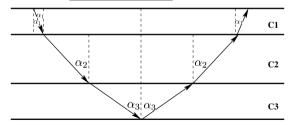
$$\frac{\sin(lpha)}{c_1} = \frac{\sin(eta)}{c_2}$$



Definition des Strahlparameters

- $p_i := \frac{\sin(\alpha_i)}{2}$
- $\alpha_i = \text{Richtung des Strahls gegenüber der vertikalen Richtung}$
- $\mathbf{c}_i = \mathbf{Geschwindigkeit}$ in der Schicht i

Aus dem Brechungsgesetz folgt $p = p_i = const$



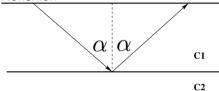
Der Strahlparameter $p = \sin(\alpha_i)/c_i$ ist eine Erhaltungsgröße entlang des seismischen Strahls.

$$\sqrt{\frac{\sin(\alpha)}{c_1}} = \frac{\sin(\beta)}{c_2}$$





Brechung



- Einfallswinkel = Ausfallswinkel
- → Reflexionsseismik

 α C1

- **Talls** $c_2 < c_1$ ist $\beta < \alpha$
- Strahl wird zum Lot hin gebrochen

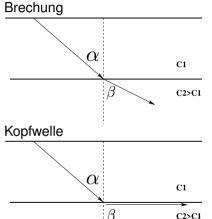


C2<C1

$$\frac{\sin(\alpha)}{c_1} = \frac{\sin(\beta)}{c_2}$$







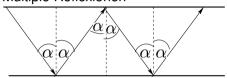
- **Talls** $c_1 < c_2$ ist $\beta > \alpha$
- Strahl wird vom Lot weg gebrochen

- In dem speziellen Fall $\beta = 90^{\circ}$ und $c_1 < c_2$ ist der sog. kritische Einfallswinkel $\alpha^* = \arcsin(c_1/c_2)$
- Im Fall $\alpha = \alpha^*$ läuft die gebrochene Welle als Kopfwelle parallel zur Grenzfläche.
- → Refraktionsseismik

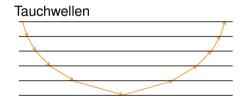
$$s \frac{\sin(\alpha)}{c_1} = \frac{\sin(\beta)}{c_2}$$



Multiple Reflexionen



- Multiple Reflexionen in jeder Schicht.
 Amplituden i.d.R. gering
- Totalreflexion an der Erdoberfläche

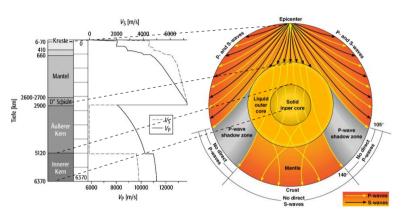


■ Bei einer kontinuierlichen Geschwindigkeitszunahme mit der Tiefe entstehenTauchwellen → Seismologie



Strahlenwege in der Erde

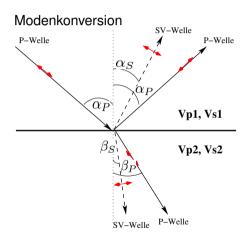




Nur transmittierte Wellenwege gezeigt. Schattenzonen (105° – 140°) für P-Wellen infolge von Brechung am äußeren Kern. Keine S-Wellen durch äußeren Kern.

$$\frac{\sin(lpha)}{c_1} = \frac{\sin(eta)}{c_2}$$





- Konversion von P- und SV-Wellen bei jeder Reflexion in einem elastischen Medium
- Diese wird ebefalls beschrieben durch das Brechungsgesetz:

$$\frac{\sin(\alpha_P)}{\textit{Vp}_1} = \frac{\sin(\alpha_S)}{\textit{Vs}_1} = \frac{\sin(\beta_P)}{\textit{Vp}_2} = \frac{\sin(\beta_S)}{\textit{Vs}_2}$$

 Die Modenkonversion tritt ebenso bei einer einfallenden SV-Welle auf



Agenda



- Brechungsgesetz Konsequenzen
- Schicht über Halbraum
 - Laufzeitgleichungen
 - Simulationen der Wellenausbreitung
- Datenbeispiel
- Zusammenfassung



Schicht über Halbraum



- Grundlegendes Verständnis für die Wellenausbreitung (Reflexion und Brechung)
- Hier: Herleitung der Laufzeitgleichungen und Simulationen.
- Annahme eines akustischen Mediums (Vs = 0) \rightarrow nur P-Wellen.



Modellannahme: Schicht über Halbraum und akustische Wellenausbreitung.

3 Untergrundparameter: h_0 =Schichtmächtigkeit, v_0 =Geschwindigkeit der Schicht, v_1 =Geschwindigkeit des Halbraums



Agenda

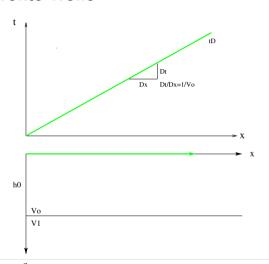


- Brechungsgesetz Konsequenzen
- Schicht über Halbraum
 - Laufzeitgleichungen
 - Simulationen der Wellenausbreitung
- Datenbeispiel
- Zusammenfassung



Direkte Welle



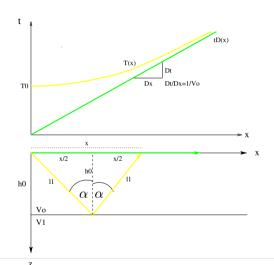


Direkte Welle

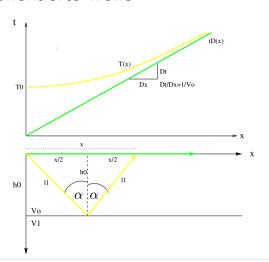
$$t_D = \frac{x}{v_o}$$





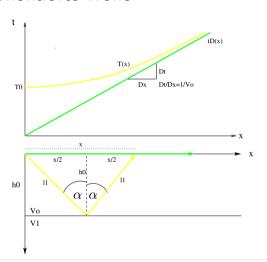






Reflektierte Welle
$$T^2 = \left(\frac{2I_1}{v_0}\right)^2$$
, $I_1 = \left(\frac{x}{2}\right)^2 + h_0^2$



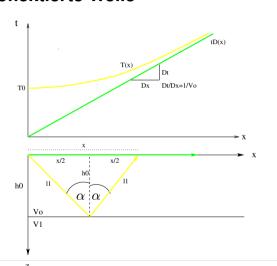


Reflektierte Welle
$$T^2 = \left(\frac{2l_1}{v_0}\right)^2$$
, $l_1 = \left(\frac{x}{2}\right)^2 + h_0^2$

$$T^{2} = \frac{4\left(\left(\frac{x}{2}\right)^{2} + h_{0}^{2}\right)}{v_{o}^{2}}$$







Reflektierte Welle
$$T^2 = \left(\frac{2I_1}{v_0}\right)^2$$
, $I_1 = \left(\frac{x}{2}\right)^2 + h_0^2$

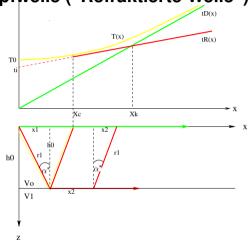
$$T^2=rac{4\left(\left(rac{x}{2}
ight)^2+h_0^2
ight)}{v_o^2}$$

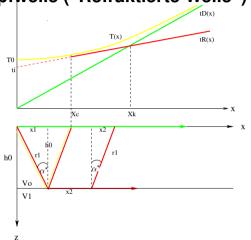
$$T^2(x) = \frac{x^2}{v_0^2} + T_0^2$$

$$T_0 = \frac{2h_0}{v_0}$$

Hyperbel. T_0 = Laufzeit des Lotstahls.







Kopfwelle

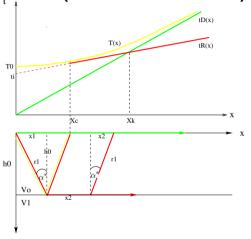


$$t_{R} = rac{2r_{1}}{v_{0}} + rac{x_{2}}{v_{1}}$$
 $\sin(lpha^{*}) = rac{v_{0}}{v_{1}}$
 $r_{1} = rac{h_{0}}{\cos(lpha^{*})}$
 $x_{1} = h_{0} \tan(lpha^{*})$
 $x_{2} = x - 2x_{1}$
 $t_{R} = rac{2h_{0}}{v_{0}\cos(lpha^{*})}$

$$= \frac{2h_0}{v_0 \cos(\alpha^*)} + \frac{x}{v_1} - \frac{2h_0 \sin(\alpha^*)}{v_1}$$

$$= \frac{2h_0}{\cos(\alpha^*)} \left(\frac{1}{v_0} - \frac{\sin(\alpha^*)}{v_1}\right) + \frac{x}{v_1}$$

$$= \frac{2h_0}{\sqrt{1 - \frac{v_0^2}{v_1^2}}} \left(\frac{1}{v_0} - \frac{v_0}{v_1^2} \right) + \frac{x}{v_1}$$





$$t_{R} = \frac{2h_{0}}{\sqrt{1 - \frac{v_{0}^{2}}{v_{1}^{2}}}} \left(\frac{1}{v_{0}} - \frac{v_{0}}{v_{1}^{2}}\right) + \frac{x}{v_{1}}$$

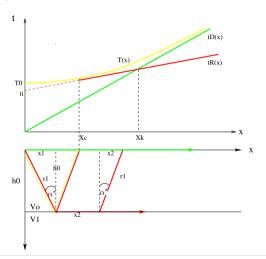
$$= \frac{2h_{0}}{v_{0}} \sqrt{1 - \frac{v_{0}^{2}}{v_{1}^{2}}} + \frac{x}{v_{1}}$$

$$= 2h_{0} \sqrt{\frac{1}{v_{0}^{2}} - \frac{1}{v_{1}^{2}}} + \frac{x}{v_{1}}$$

Laufzeitkurve der Kopfwelle ist eine Gerade.

z





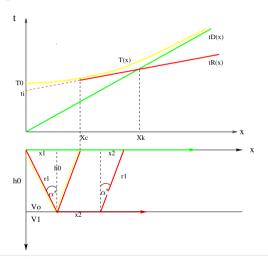
Kritische Entfernung

Die Kopfwelle ist zum ersten Mal in der kritischen Entfernung xc beobachtbar. Hier berühren sich Reflexion und Kopfwelle: $t_R(x_c) = T(x_c)$ und $\frac{\partial t_R}{\partial x}(x_c) = \frac{\partial T}{\partial x}(x_c)$. Die kritische Entfernung lässt sich berechnen aus

$$x_c = 2x_1 = 2h_0 \tan(\alpha^*)$$







Überholentfernung

In der Überholentfernung x_k überholt die Kopfwelle die direkte Welle. Es gilt:

$$t_D(x_k) = t_R(x_k)$$

$$\frac{x_k}{v_0} = \frac{x_k}{v_1} + 2h_0\sqrt{v_0^{-2} + v_1^{-2}}$$

$$x_k = 2h_0\frac{\sqrt{v_0^{-2} + v_1^{-2}}}{v_0^{-1} - v_1^{-1}}$$

$$= \dots$$

$$x_k = 2h_0\sqrt{\frac{v_1 + v_0}{v_1 - v_0}}$$

Agenda



- Brechungsgesetz Konsequenzen
- Schicht über Halbraum
 - Laufzeitgleichungen
 - Simulationen der Wellenausbreitung
- Datenbeispiel
- Zusammenfassung



Akustische Simulation



Akustischen Wellengleichung beschreibt Wellenausbreitung in Flüssigkeiten/Gasen:

$$\frac{\partial^2 p}{\partial t^2} = \lambda \sum_{i=1}^3 \frac{\partial}{x_i} \left(\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x_i} \right), \quad V_p = \sqrt{\frac{\lambda}{\rho}}, V_s = 0$$

p: Druck, ρ : Dichte, λ : Lamé Parameter



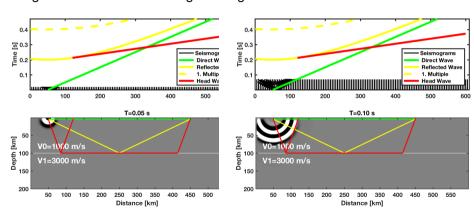
Schicht über Halbraum. $h_0 = 100m$, $V_{p0} = 1000m/s$, $V_{p1} = 3000m/s$.



Akustische Simulation



Lösung der akustischen Wellengleichung





Elastische Simulation



Elastische Wellengleichung beschreibt Wellenausbreitung in der festen Erde:

$$\rho \frac{\partial^2 u_i}{\partial t^2} = \frac{\partial}{\partial x_i} \left(\lambda \left(\frac{\partial u_1}{\partial x_1} + \frac{\partial u_2}{\partial x_2} + \frac{\partial u_3}{\partial x_3} \right) + \frac{\partial}{\partial x_j} \left[\mu \left(\frac{\partial u_i}{\partial x_j} + \frac{\partial u_j}{\partial x_i} \right) \right], V_{\rho} = \sqrt{\frac{\lambda + 2\mu}{\rho}}, V_{s} = \sqrt{\frac{\mu}{\rho}}$$

 u_i : Verschiebung, ρ : Dichte, λ , μ : Lamé Parameter

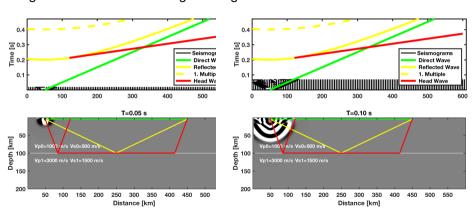


Schicht über Halbraum. $h_0 = 100m$, $V_{p0} = 1000m/s$, $V_{p1} = 3000m/s$, $V_{s0} = 500m/s$, $V_{s1} = 1500m/s$, .

Elastische Simulation



Lösung der elastischen Wellengleichung





Agenda

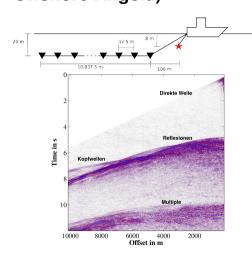


- Brechungsgesetz Konsequenzen
- Schicht über Halbraum
 - Laufzeitgleichungen
 - Simulationen der Wellenausbreitung
- Datenbeispiel
- Zusammenfassung

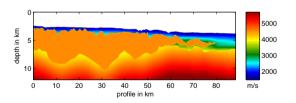


(Salzerkundung Beispiel marine Streamer-Daten Offshore Angola)





- Typische marine Daten
- Wassertiefe 2-3 km
- Reflexionen von der Salzoberkante
- Kopfwelle von der Salzoberkante

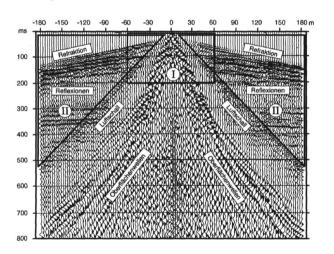


Geschwindigkeitsmodell (Click to play)



Beispiel Landdaten (Onshore)





- Typische Landdaten
- Starke Amplituden von Oberflächenwellen
- Reflexionen, Refraktionen (Kopfwellen), S-Wellen, Luftschall

Agenda



- Brechungsgesetz Konsequenzen
- Schicht über Halbraum
 - Laufzeitgleichungen
 - Simulationen der Wellenausbreitung
- Datenbeispiel
- Zusammenfassung





Das Brechungsgesetz ergibt sich aus dem Fermatschen Prinzip. Es beschreibt weitgehend die Strahlenausbreitung in 2D geschichteten Medien.





- Das Brechungsgesetz ergibt sich aus dem Fermatschen Prinzip. Es beschreibt weitgehend die Strahlenausbreitung in 2D geschichteten Medien.
- Im dem Fall einer söhligen Schicht über einem Halbraum breiten sich im akustischen Fall (z.B. Wasser) die direkte Welle, eine Kopfwelle sowie Reflexionen aus.





- Das Brechungsgesetz ergibt sich aus dem Fermatschen Prinzip. Es beschreibt weitgehend die Strahlenausbreitung in 2D geschichteten Medien.
- Im dem Fall einer söhligen Schicht über einem Halbraum breiten sich im akustischen Fall (z.B. Wasser) die direkte Welle, eine Kopfwelle sowie Reflexionen aus.
- Die Laufzeitgleichungen für die direkte Welle und die Kopfwelle sind linear, die Laufzeitgleichung für die Reflexion hyperbolisch.
- Im elastischen Fall (Erde) kommen die Oberflächenwelle und S-Wellen dazu. Die Wellen können wechselseitig konvertieren.





- Das Brechungsgesetz ergibt sich aus dem Fermatschen Prinzip. Es beschreibt weitgehend die Strahlenausbreitung in 2D geschichteten Medien.
- Im dem Fall einer söhligen Schicht über einem Halbraum breiten sich im akustischen Fall (z.B. Wasser) die direkte Welle, eine Kopfwelle sowie Reflexionen aus.
- Die Laufzeitgleichungen für die direkte Welle und die Kopfwelle sind linear, die Laufzeitgleichung für die Reflexion hyperbolisch.
- Im elastischen Fall (Erde) kommen die Oberflächenwelle und S-Wellen dazu. Die Wellen können wechselseitig konvertieren.







Vielen Dank für Ihre Aufmerksamkeit

☆ Thomas.Bohlen@kit.edu

Market Market

Veröffentlicht unter @ 00 Lizenz.

