

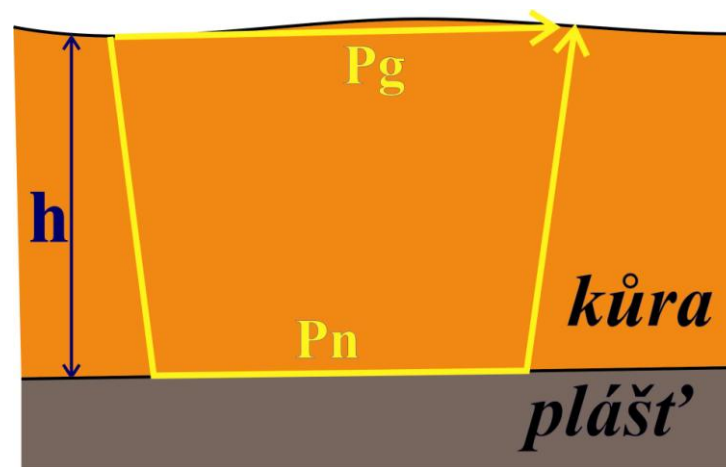
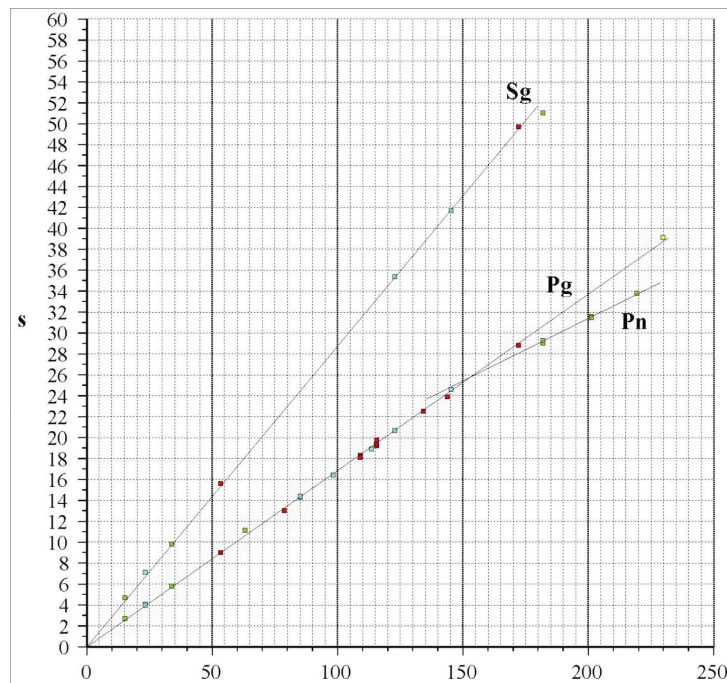
# PŘÍKLADY APLIKACE GEOFYZIKÁLNÍCH METOD (seismika)

J. Havíř  
Josef.Havir@ipe.muni.cz



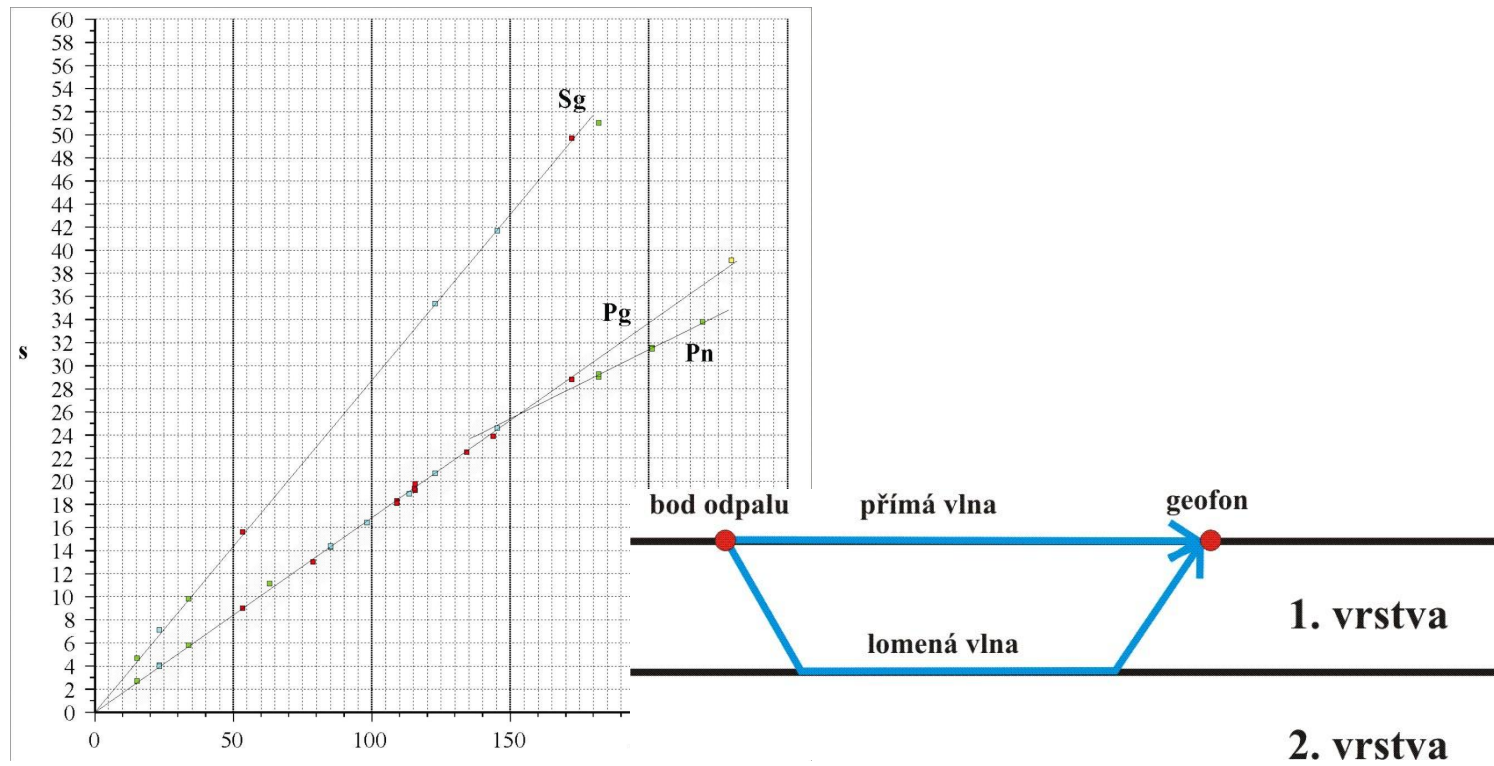
# PŘÍKLAD 3: MOCNOSTI ZEMSKÉ KŮRY Z HODOCHRONY LOMENÉ VLNY (SEISMIKA)

**Problém:** Při seismickém experimentu byla získána data, z nichž byla sestrojena hodochrona přímé vlny Pg a vlny lomené podél MOHO rozhraní Pn. Chceme určit rychlosti vln Pg a Pn a mocnost kůry.



Vyjdeme z dvouvrstevného modelu. První vrstva bude representovat zemskou kůru, druhá vrstva zemský plášť.

Známe hodochrony přímé a lomené vlny. **Hodochrona** je křivka popisující závislost mezi časem detekce a vzdáleností od bodu odpalu. V homogenním prostředí je tato závislost přímková.

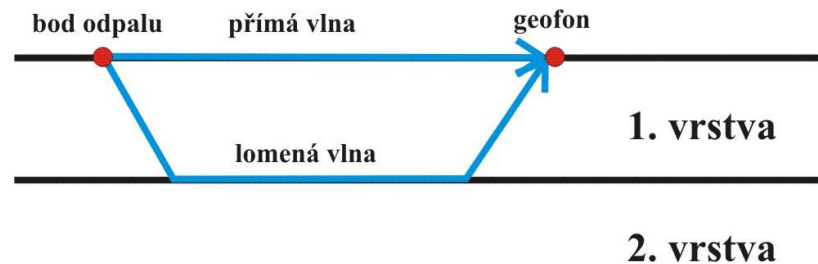
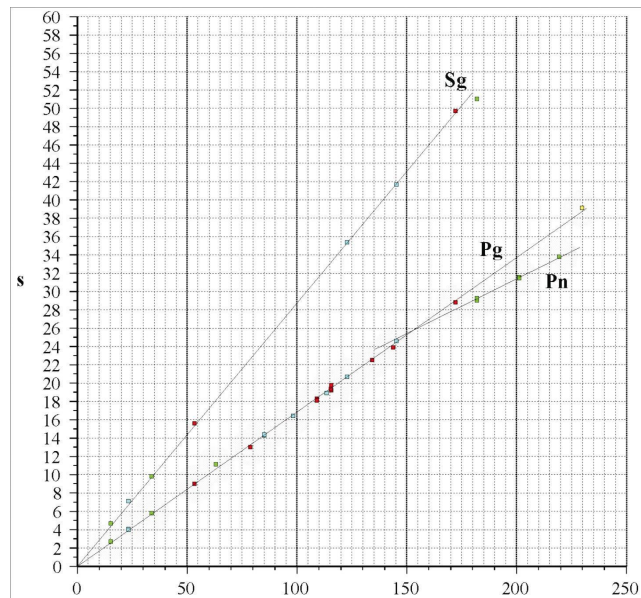


# Hodochrona vlny přímé

Přímá vlna se pohybuje pouze 1.vrstvou a to po nejkratší dráze. Je detekována v epicentrální vzdálenosti  $x$  v čase  $t$ , pro který platí:

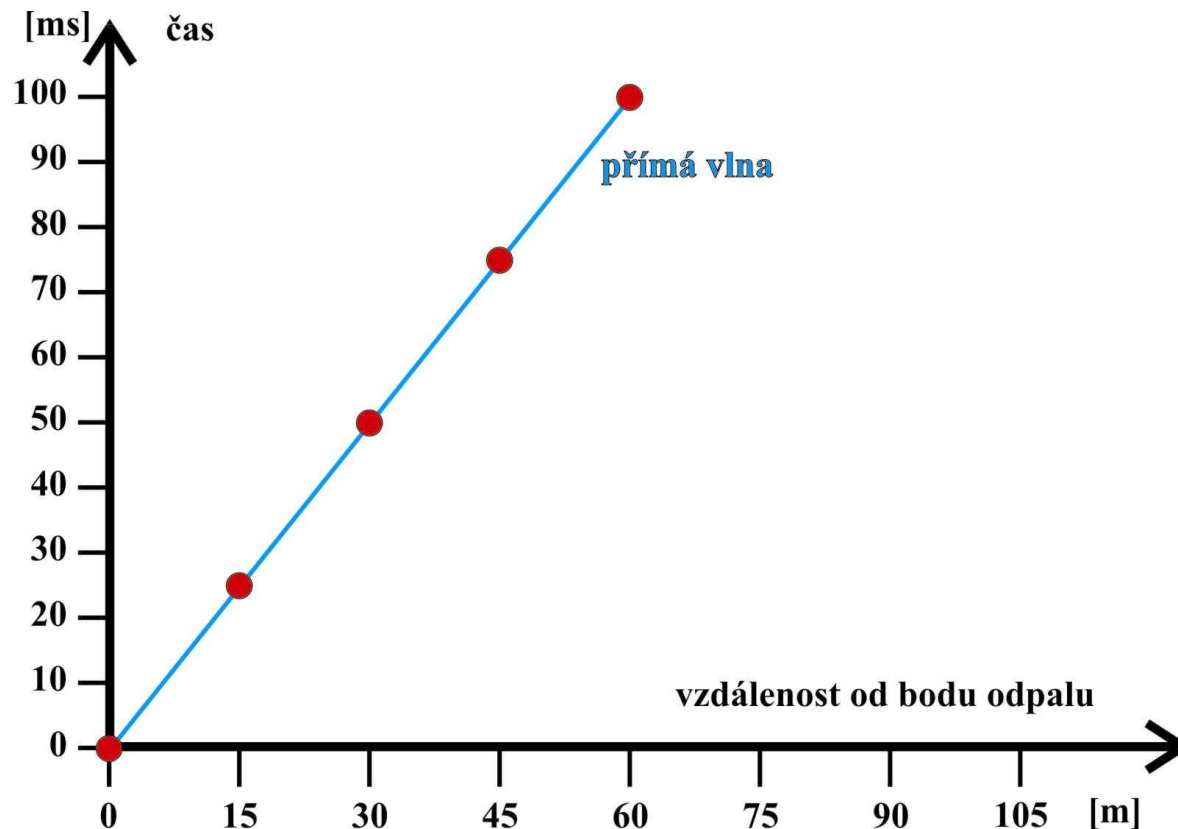
$$t = \frac{x}{v_1}$$

kde  $v_1$  je rychlost seismické vlny v 1. vrstvě.



Zdroj seismického signálu (místo odpalu nálože při seismickém experimentu) se nachází na povrchu.

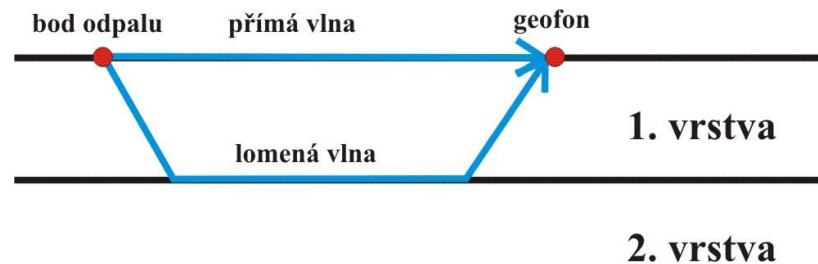
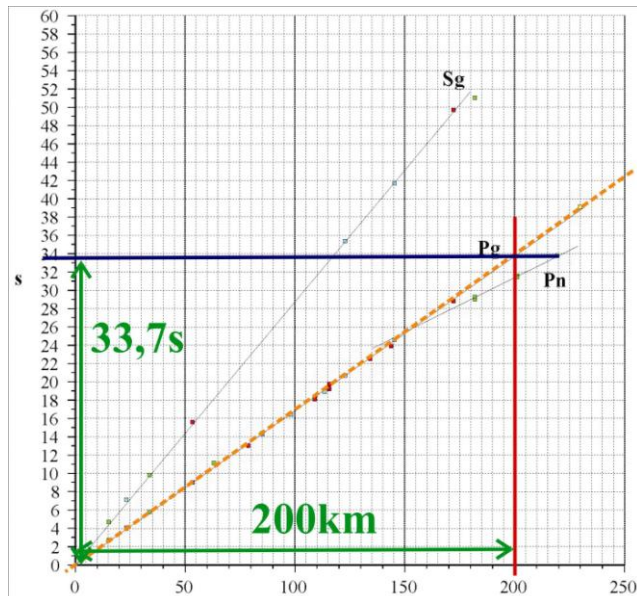
Přímá vlna je tedy detekována v místě odpalu ( $x=0$ ) v čase  $t=0$  a její hodochrona prochází počátkem souřadné soustavy.



Pro rychlost  $v_1$  tedy platí:

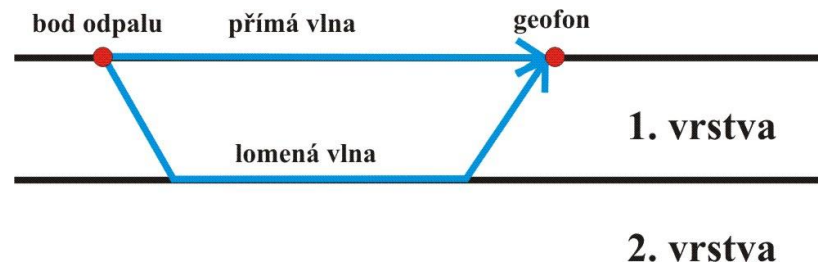
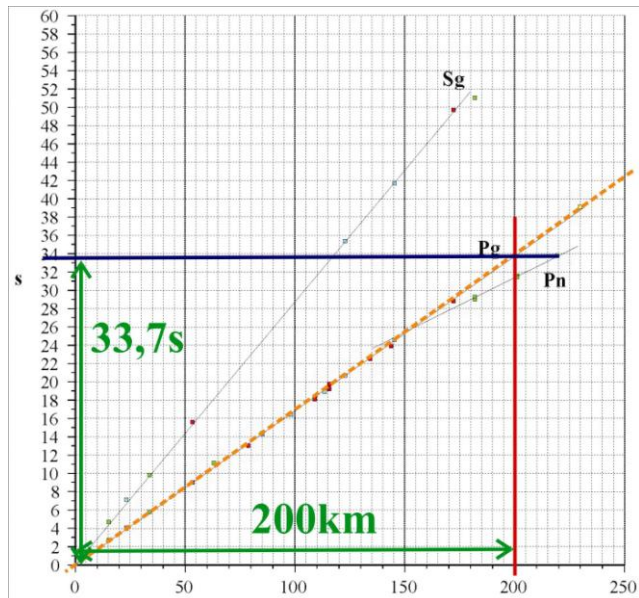
$$t = \frac{x}{v_1} \Leftrightarrow v_1 = \frac{x}{t}$$

Epicentrální vzdálenost  $x$  a k ní příslušný čas detekce  $t$  můžeme odečíst přímo z hodochrony.



Snadno pak určíme hodnotu rychlosti  $v_1$ :

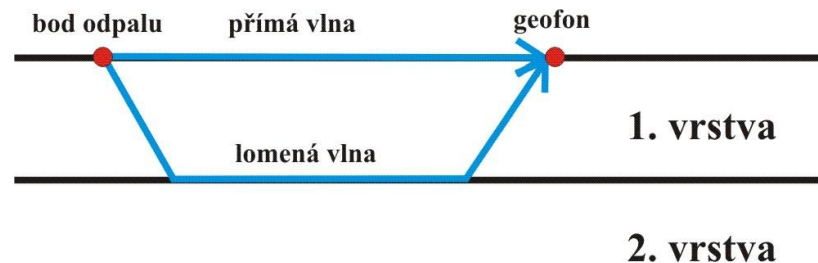
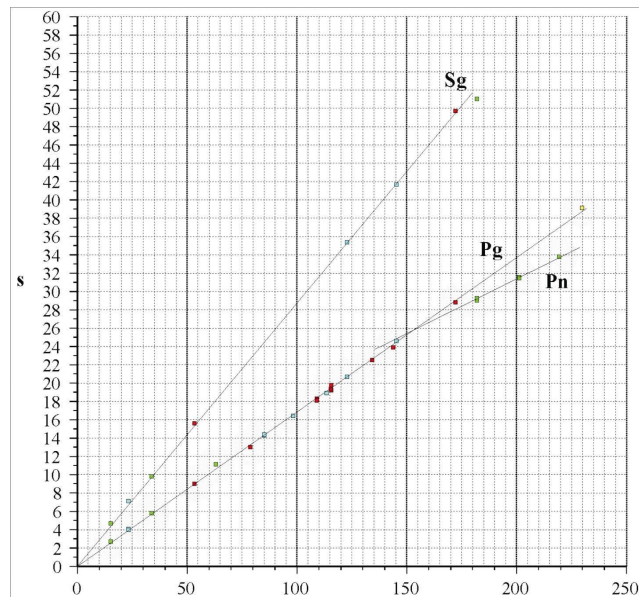
$$v_1 = \frac{x}{t} = \frac{200000}{33,7} = 5935 \text{ m.s}^{-1}$$



# Hodochrona vlny lomené

Dráha lomené vlny je komplikovanější.

Lomená vlna se šíří 1.vrstvou rychlostí  $v_1$ , na rozhraní 1. a 2. vrstvy se láme podél rozhraní, kudy se šíří rychlostí  $v_2$ , a pak se opět vrací k povrchu 1.vrstvou rychlostí  $v_1$ .



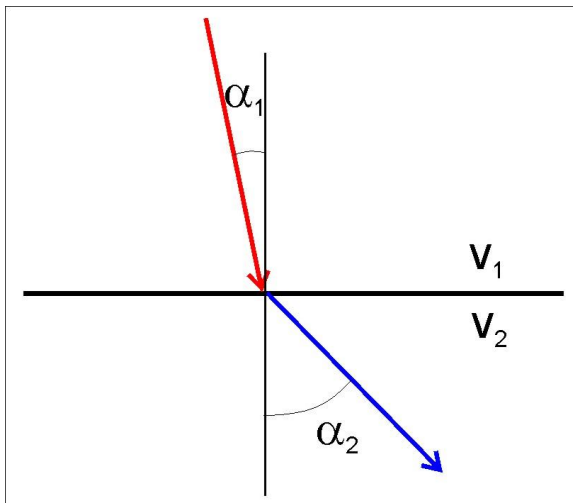


Aby se vlna lámala podél rozhraní, musí na něj dopadat pod kritickým úhlem  $i$ , který odvodíme ze Snellova zákona.

$$\frac{\sin \alpha_1}{V_1} = \frac{\sin \alpha_2}{V_2}$$

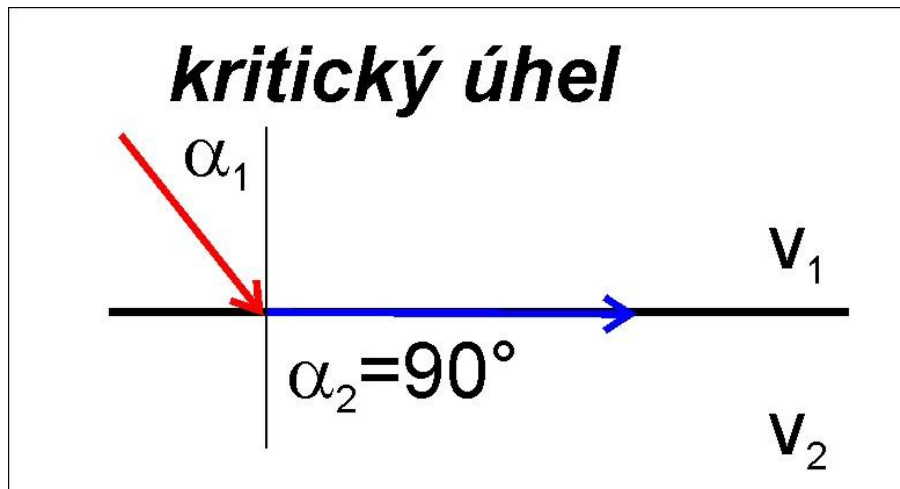


**Willebrord van Roijen Snell**  
**(1580-1626)**



Při dopadu pod kritickým úhlem  $\alpha_1 = i$  se paprsek láme podél rozhraní, tj.  $\alpha_2 = 90^\circ$ .

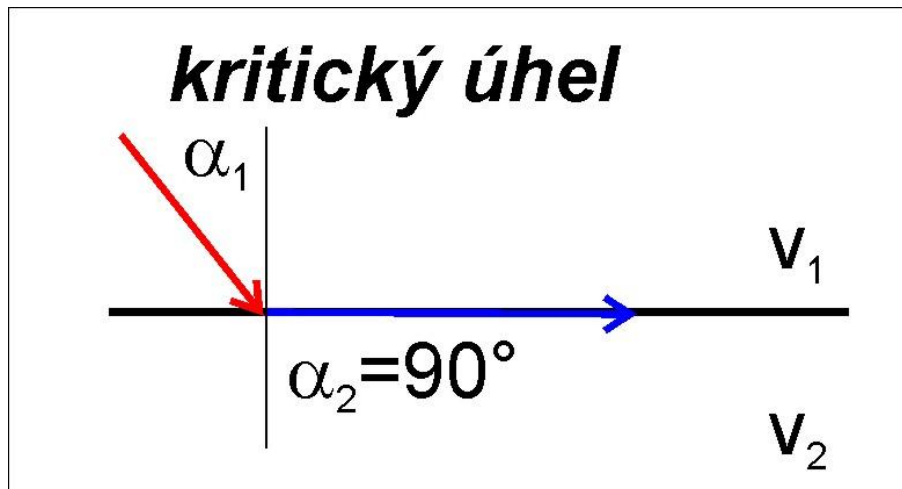
$$\frac{\sin \alpha_1}{v_1} = \frac{\sin \alpha_2}{v_2} \Leftrightarrow$$
$$\frac{\sin(i)}{v_1} = \frac{\sin(90^\circ)}{v_2} = \frac{1}{v_2}$$



Kritický úhel  $i$  si tedy můžeme vyjádřit vztahem:

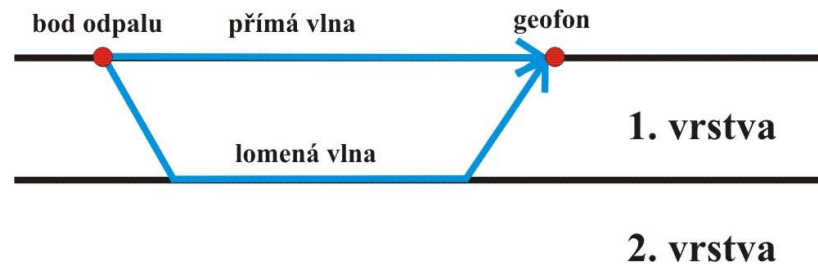
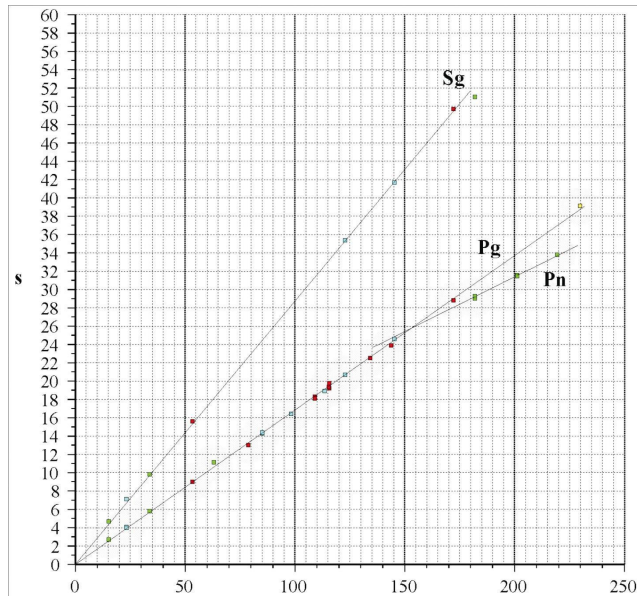
$$\frac{\sin(i)}{v_1} = \frac{1}{v_2} \Leftrightarrow \sin(i) = \frac{v_1}{v_2} \Leftrightarrow i = \arcsin\left(\frac{v_1}{v_2}\right)$$

Zatím ale neznáme rychlost  $v_2$ .



Odvodíme si závislost mezi epicentrální vzdáleností a časem detekce lomené vlny. Základem opět bude obecný vztah, že čas detekce je přímo úměrný dráze paprsku a nepřímo úměrný rychlosti:

$$t = \frac{d}{v} \quad \text{kde } d \text{ je dráha paprsku.}$$



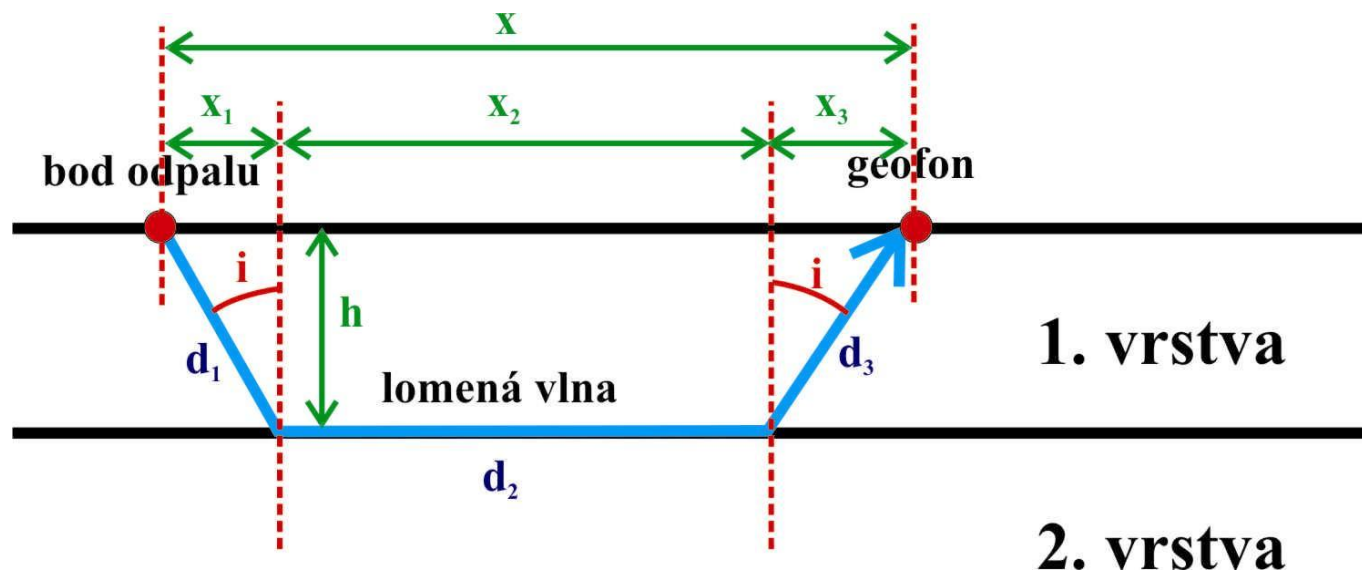
Dráhu paprsku ( $d$ ) i epicentrální vzdálenost ( $x$ ) si můžeme rozdělit na tři úseky:

$$d = d_1 + d_2 + d_3$$

$$d_1 = d_3$$

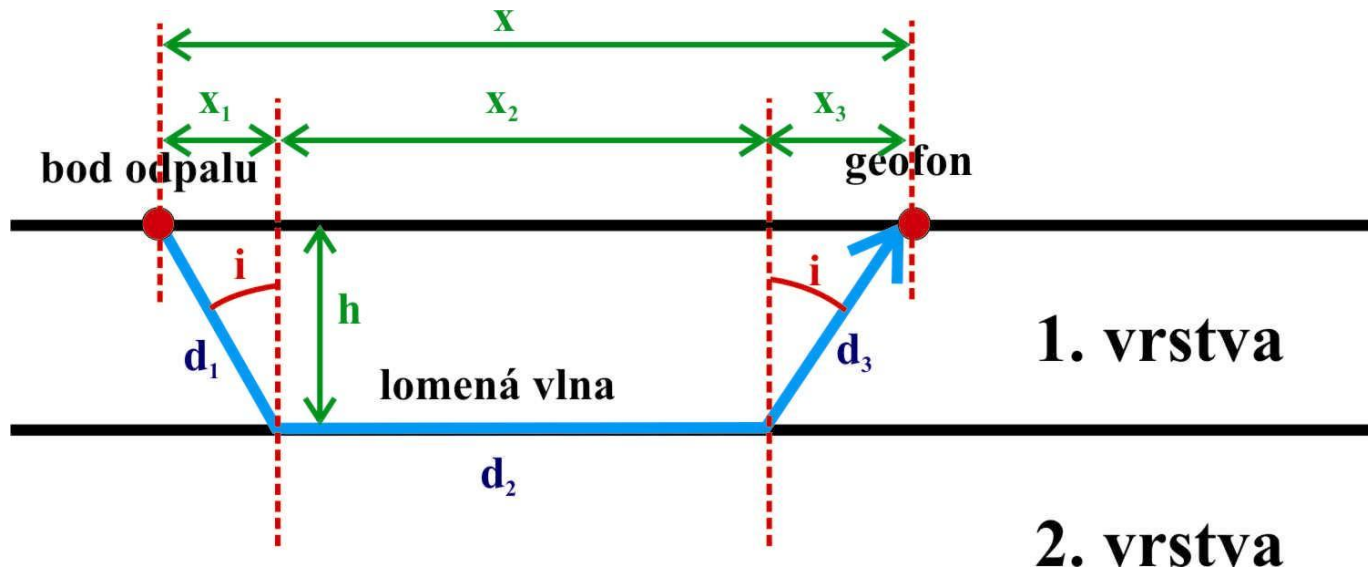
$$x = x_1 + x_2 + x_3$$

$$x_1 = x_3$$



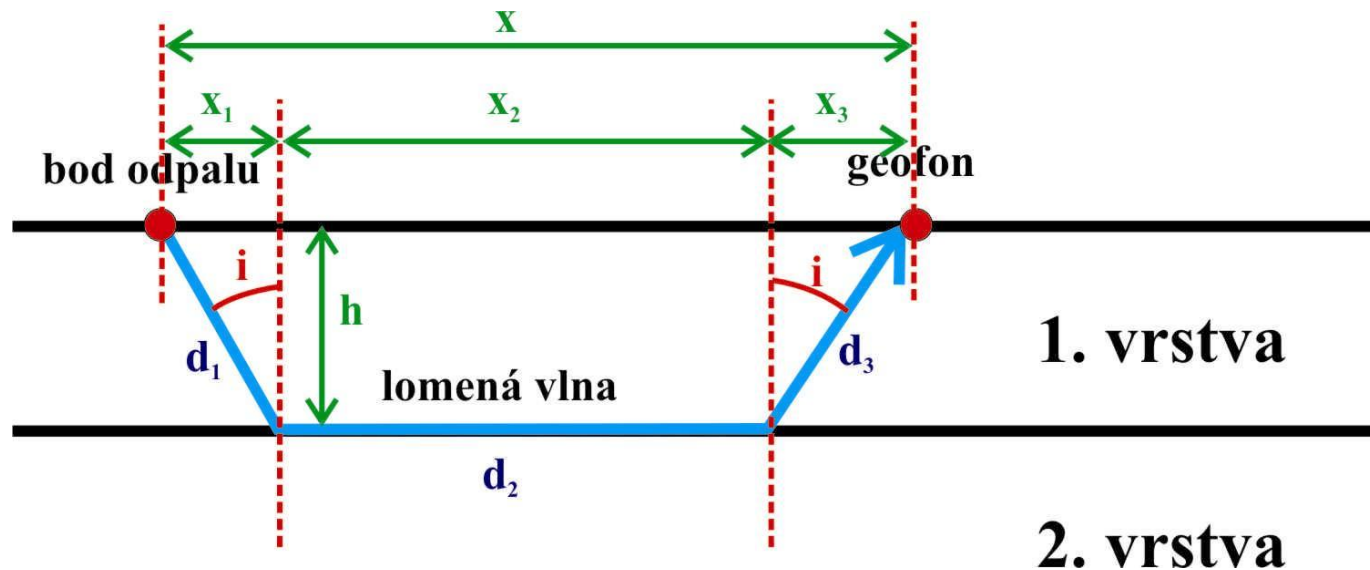
Pro úsek  $d_1$  platí:

$$\cos(i) = \frac{h}{d_1} \Leftrightarrow d_1 = \frac{h}{\cos(i)}$$



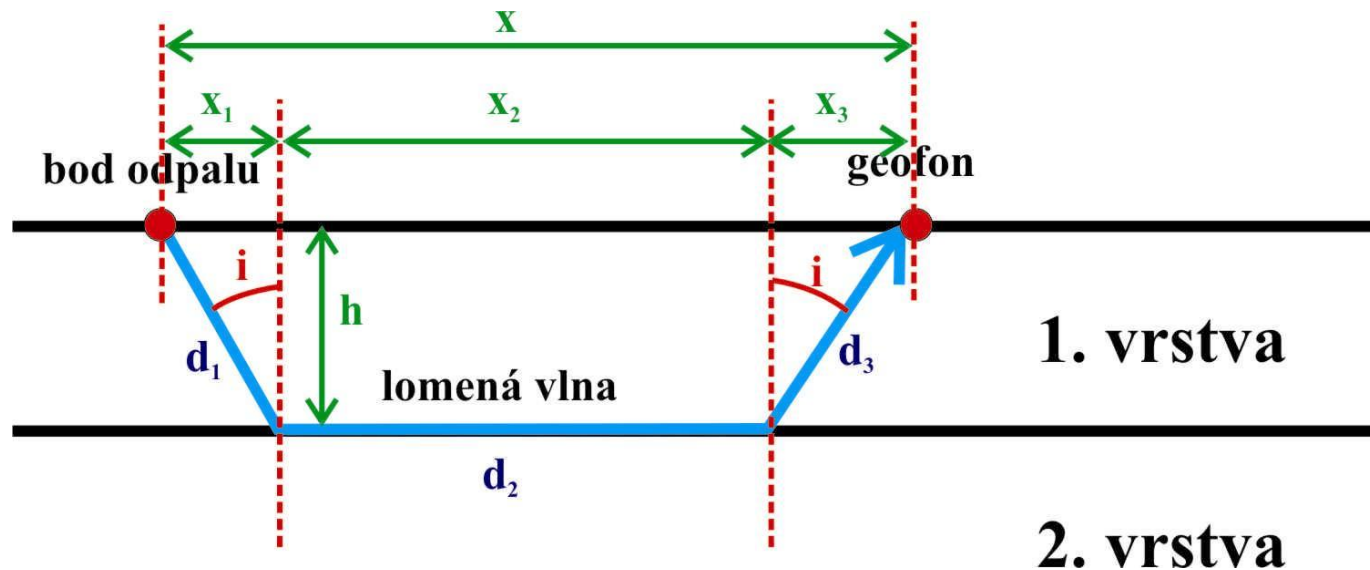
Totéž platí pro úsek  $d_3$ :

$$d_3 = d_1 = \frac{h}{\cos(i)}$$



Pro úsek  $d_2$  platí:  $d_2 = x_2 = x - (x_1 + x_3)$

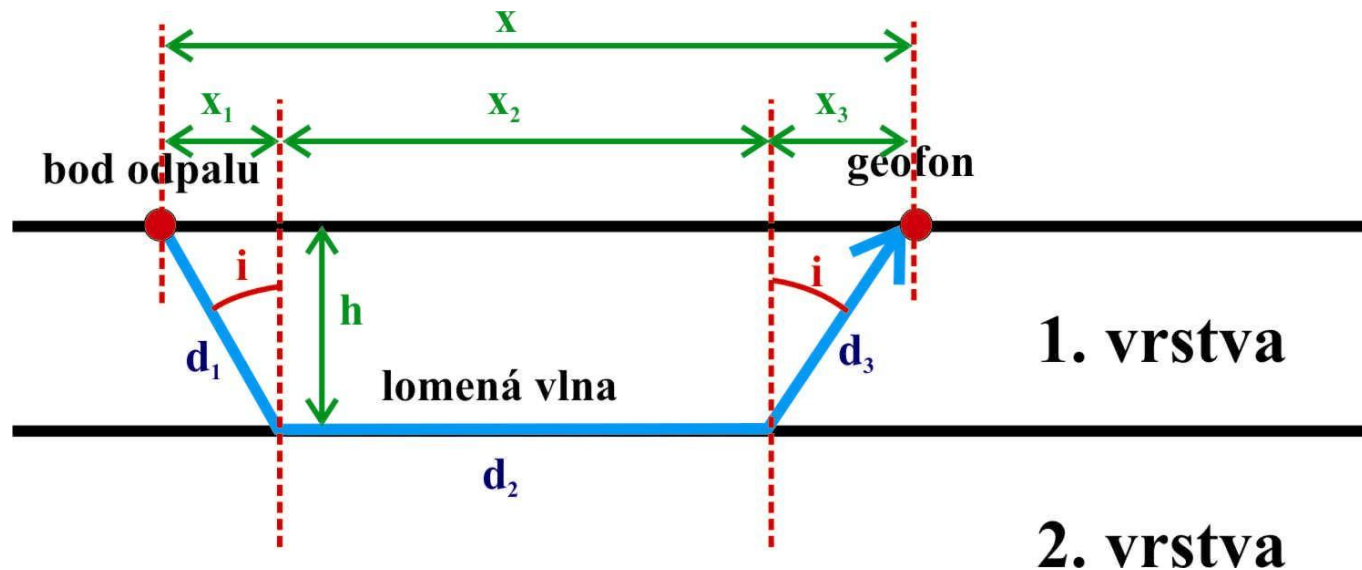
Protože  $x_1 = x_3$  platí:  $d_2 = x - (2x_1)$





Pro úsek  $x_1$  platí:

$$\operatorname{tg}(i) = \frac{x_1}{h} \Leftrightarrow x_1 = h \cdot \operatorname{tg}(i)$$

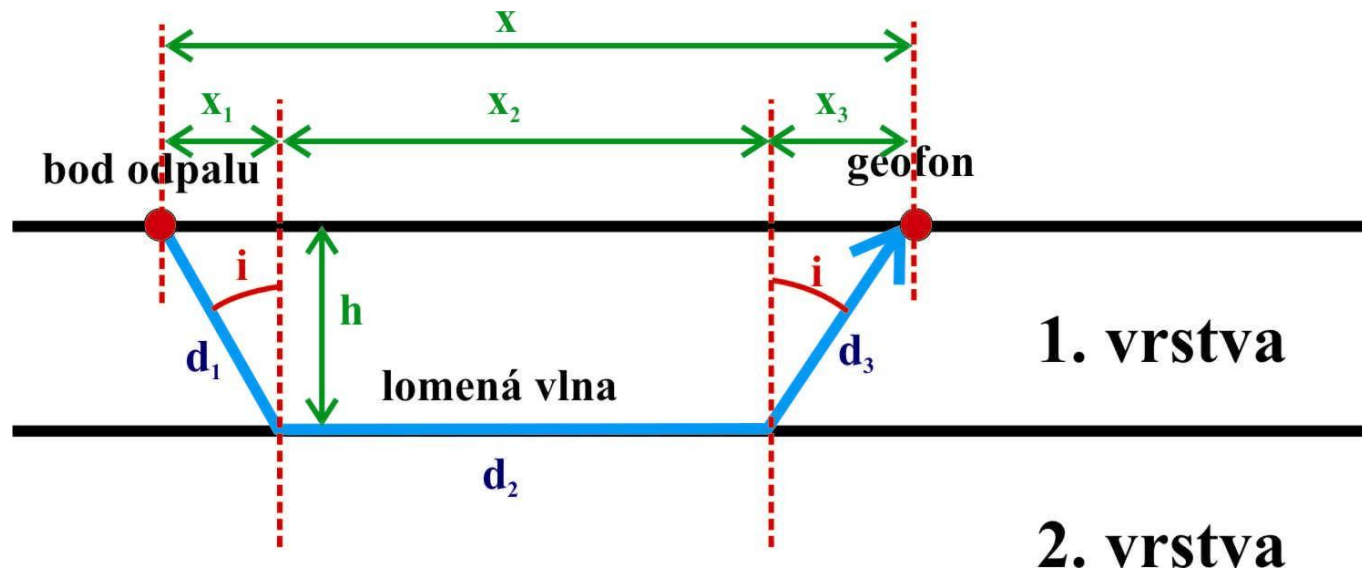


Tedy, pro úsek  $d_2$  platí:

$$d_2 = x - (2x_1)$$

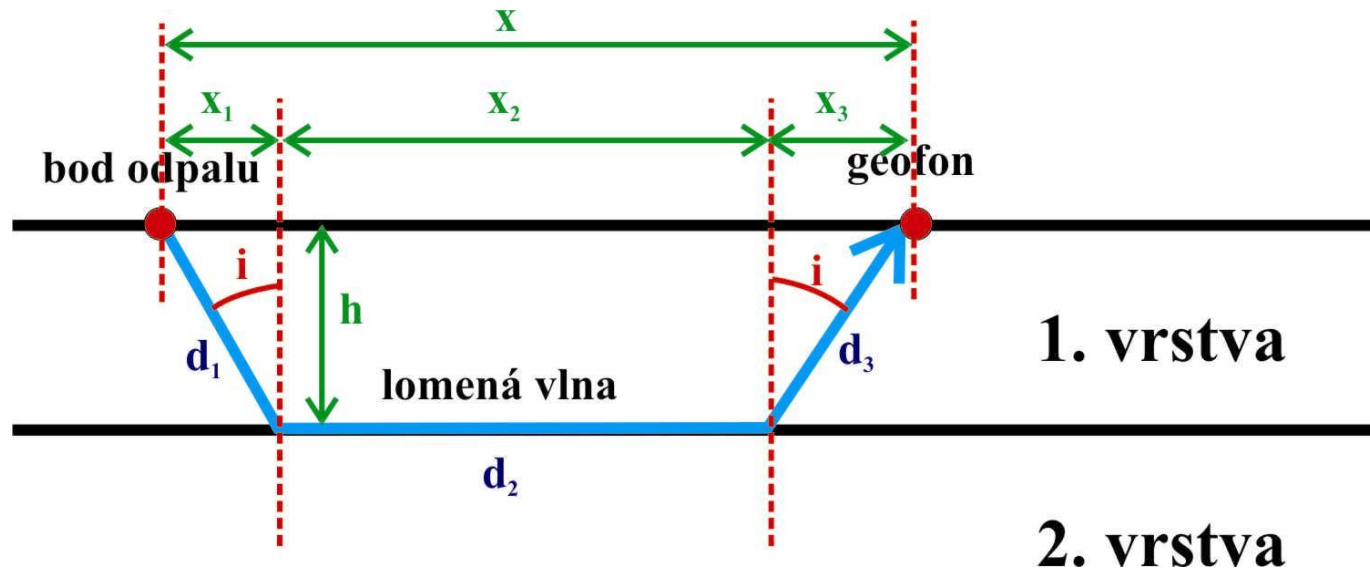
$$d_2 = x - (2.h.tg(i))$$

$$tg(i) = \frac{x_1}{h} \Leftrightarrow x_1 = h.tg(i)$$



Přitom drahami  $d_1$  a  $d_3$  se signál šíří rychlostí  $v_1$ , dráhou  $d_2$  se signál šíří rychlostí  $v_2$ . Pro čas detekce  $t$  tedy platí:

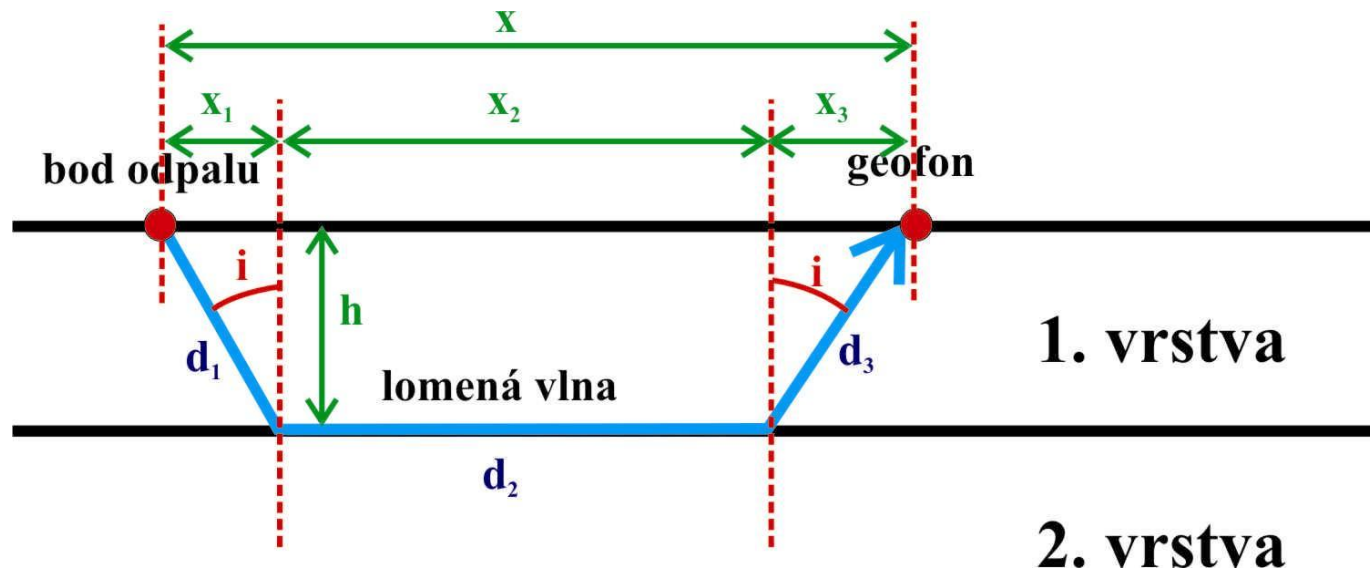
$$t = \frac{d_1}{v_1} + \frac{d_2}{v_2} + \frac{d_3}{v_1} \quad d_1 = d_3 \Leftrightarrow t = \frac{2 \cdot d_1}{v_1} + \frac{d_2}{v_2}$$



Tedy:

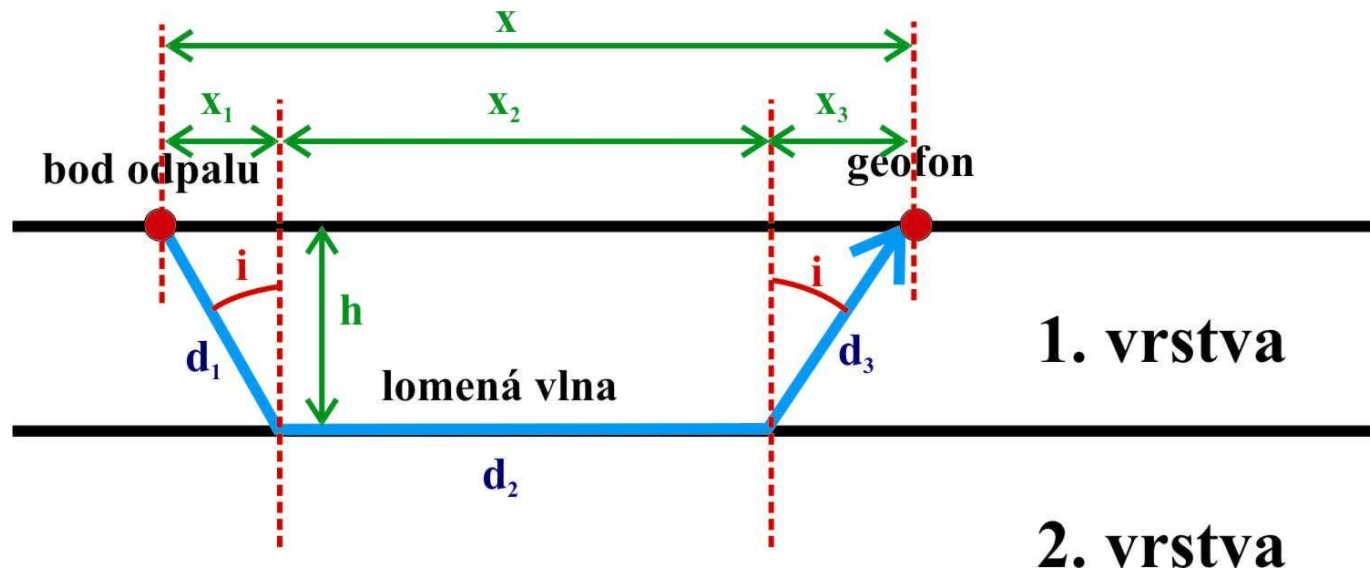
$$d_1 = \frac{h}{\cos(i)} \quad d_2 = x - (2.h.\text{tg}(i))$$

$$t = \frac{2.d_1}{v_1} + \frac{d_2}{v_2} = \frac{2.\frac{h}{\cos(i)}}{v_1} + \frac{x - 2.h.\text{tg}(i)}{v_2}$$



Tedy:

$$t = \frac{2 \cdot \frac{h}{\cos(i)}}{v_1} + \frac{x - 2 \cdot h \cdot \operatorname{tg}(i)}{v_2} =$$
$$= \frac{2 \cdot h}{v_1 \cdot \cos(i)} + \frac{x}{v_2} - \frac{2 \cdot h \cdot \operatorname{tg}(i)}{v_2}$$



Ze Snellova zákona víme, že:  $\sin(i) = \frac{v_1}{v_2}$

$$t = \frac{2.h}{v_1 \cdot \cos(i)} + \frac{x}{v_2} - \frac{2.h \cdot \sin(i)}{v_2 \cdot \cos(i)} \Leftrightarrow$$

$$t = \frac{2.h}{v_1 \cdot \cos(i)} + \frac{x}{v_2} - \frac{2.h \cdot v_1}{v_2^2 \cdot \cos(i)}$$



Upravíme:

$$t = \frac{2.h}{v_1 \cdot \cos(i)} + \frac{x}{v_2} - \frac{2.h \cdot v_1}{v_2^2 \cdot \cos(i)} \Leftrightarrow$$

$$t = \frac{x}{v_2} + \frac{2.h}{\cos(i)} \left( \frac{1}{v_1} - \frac{v_1}{v_2^2} \right)$$



Pro goniometrické funkce platí:

$$\sin^2(i) + \cos^2(i) = 1 \Leftrightarrow \cos(i) = \sqrt{1 - \sin^2(i)}$$

Příčemž:  $\sin(i) = \frac{v_1}{v_2} \Leftrightarrow \cos(i) = \sqrt{1 - \frac{v_1^2}{v_2^2}} \Leftrightarrow \cos^2(i) = 1 - \frac{v_1^2}{v_2^2}$

Takže:  $t = \frac{x}{v_2} + \frac{2 \cdot h}{\cos(i)} \left( \frac{1}{v_1} - \frac{v_1}{v_2^2} \right) \Leftrightarrow$

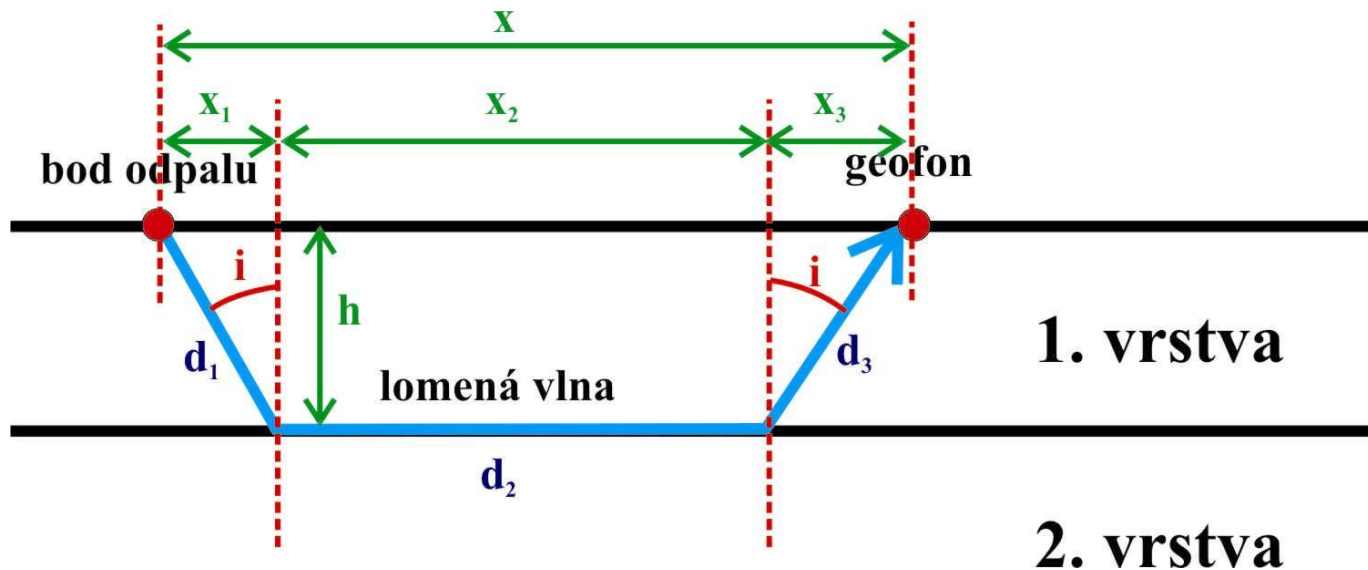
$$t = \frac{x}{v_2} + \frac{2 \cdot h}{\cos(i)} \cdot \frac{1 - \frac{v_1^2}{v_2^2}}{v_1} = \frac{x}{v_2} + \frac{2 \cdot h}{\cos(i)} \cdot \frac{\cos^2(i)}{v_1}$$





Tedy:

$$t = \frac{x}{v_2} + \frac{2 \cdot h}{\cos(i)} \cdot \frac{\cos^2(i)}{v_1} \Leftrightarrow t = \frac{x}{v_2} + 2h \frac{\cos(i)}{v_1}$$



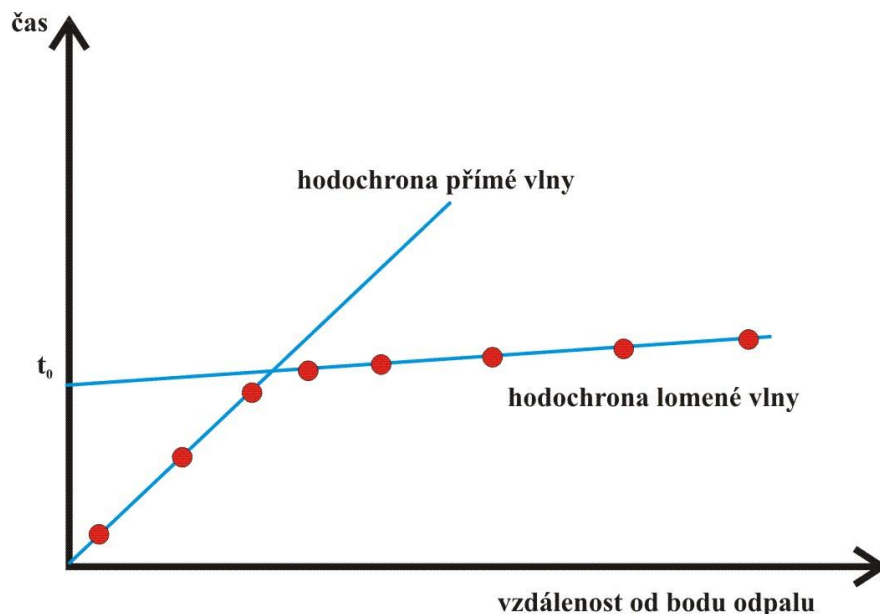
Všimněte si, že vztah: 
$$t = \frac{x}{v_2} + 2h \frac{\cos(i)}{v_1}$$

je rovnicí přímky.

Přitom sklon přímky je úměrný rychlosti  $v_2$  a přímka protíná svislou osu v čase  $t_0$ , který získáme dosazením  $x=0$ :

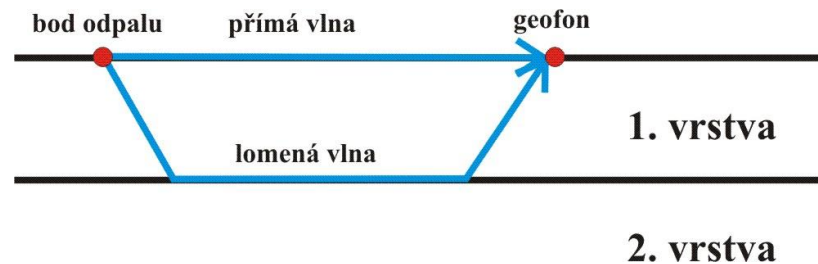
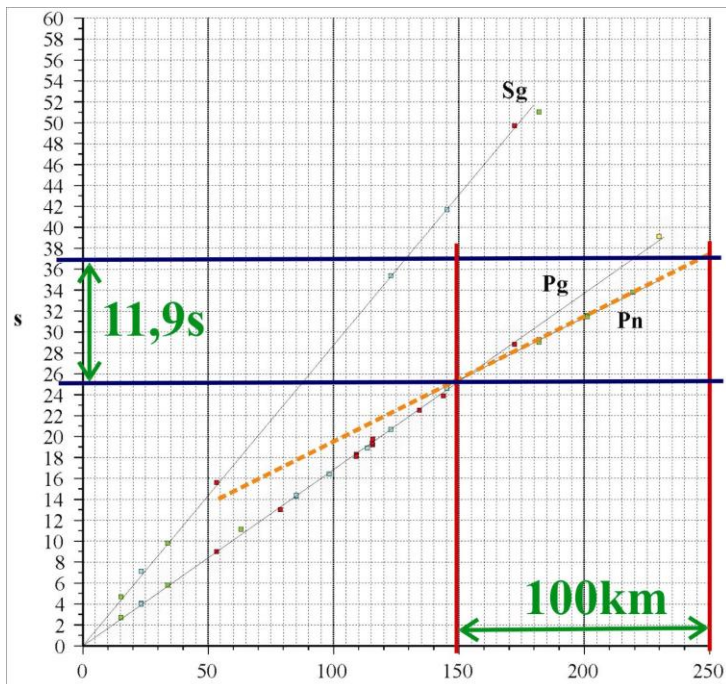
$$t_0 = \frac{0}{v_2} + 2h \frac{\cos(i)}{v_1} \Leftrightarrow$$

$$t_0 = 2h \frac{\cos(i)}{v_1}$$



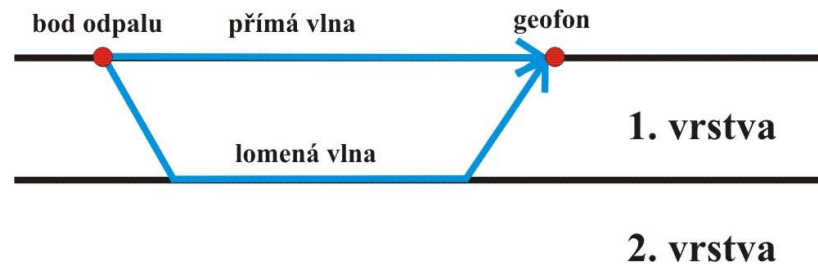
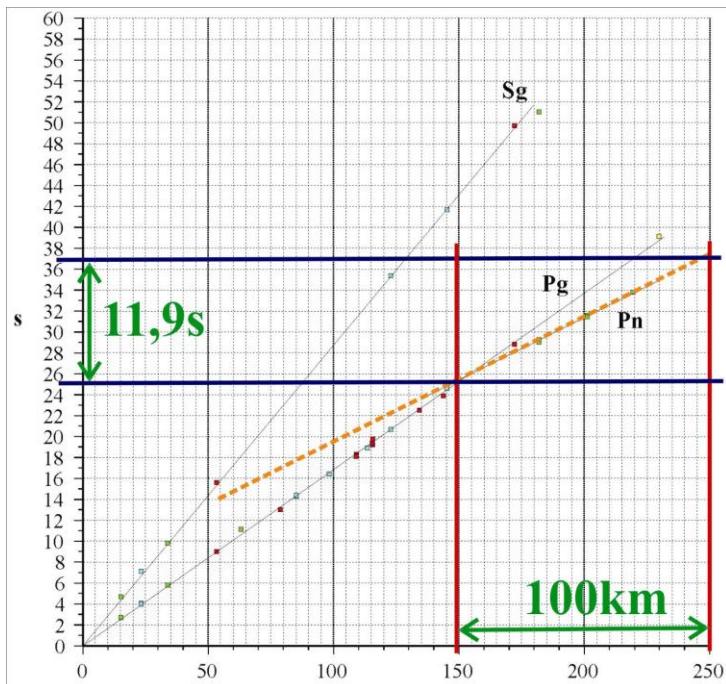
Ze sklonu hodochrony lomené vlny tedy můžeme odvodit rychlost  $v_2$ :

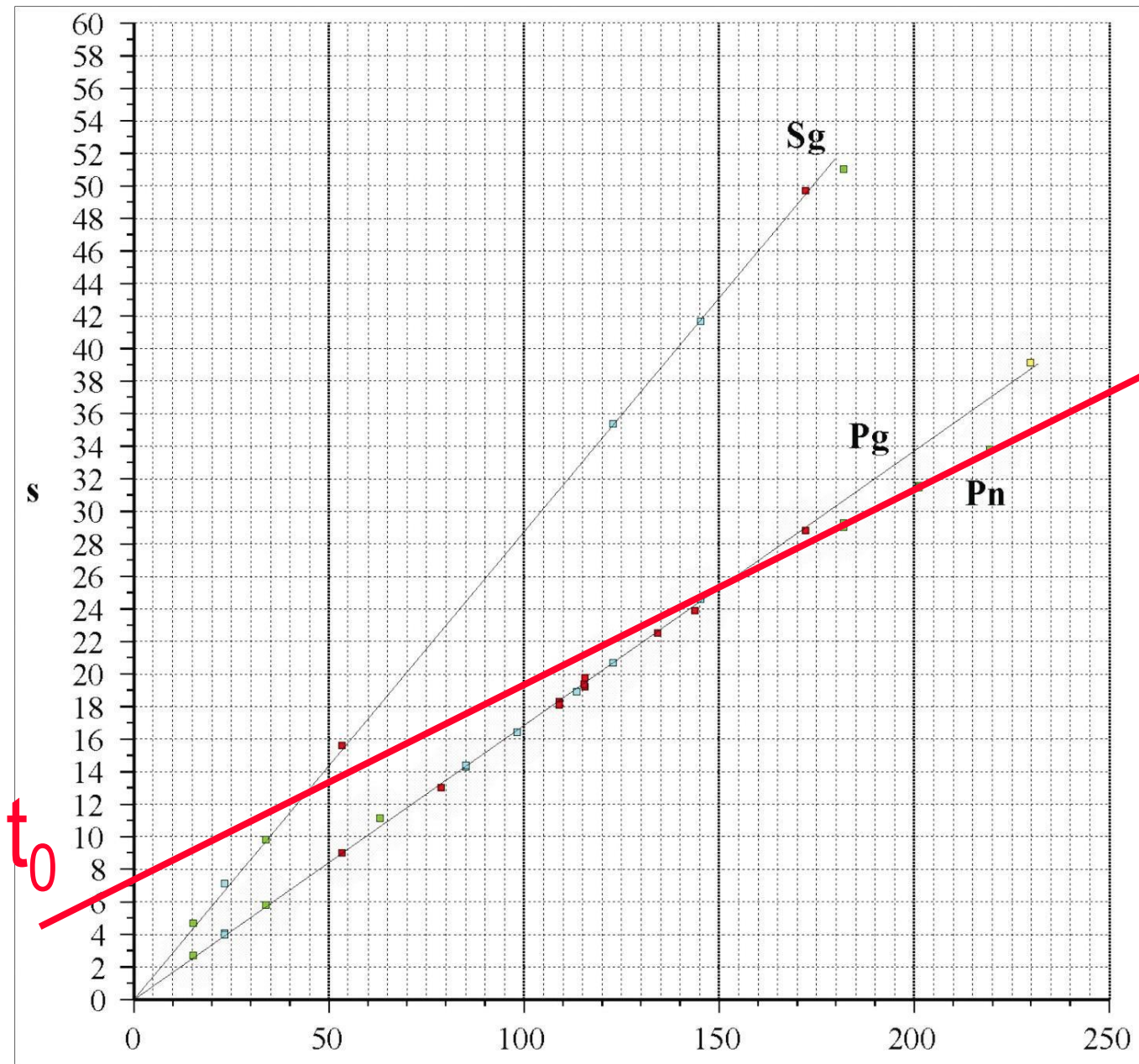
$$v_2 = \frac{\Delta x}{\Delta t} = \frac{100000}{11,9} = 8403 \text{ m.s}^{-1}$$



Z času  $t_0$ , který odečteme jako průsečík prodloužení hodochrony lomené vlny se svislou osou, můžeme určit hloubku rozhraní mezi první a druhou vrstvou:

$$t_0 = 2h \frac{\cos(i)}{v_1} \Leftrightarrow h = \frac{t_0 v_1}{2\cos(i)}$$





$$t_0 = 7,5 \text{ s}$$

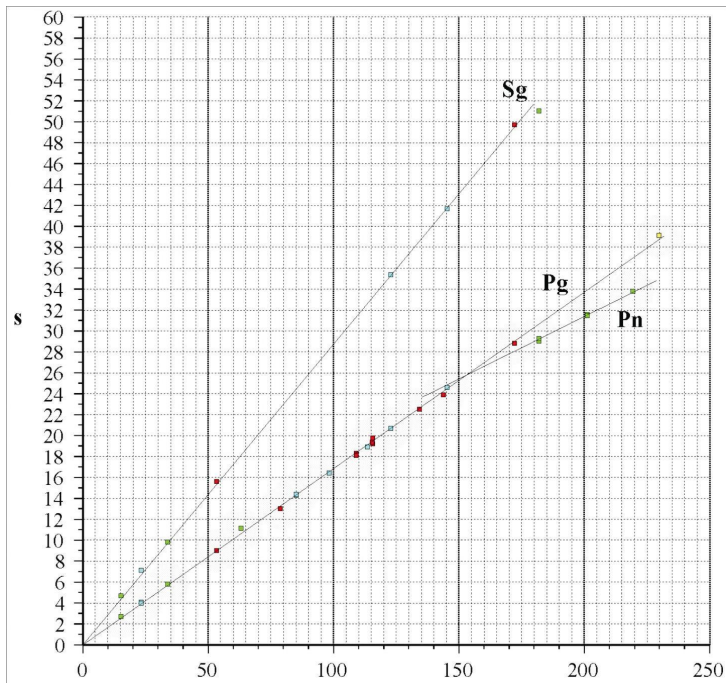


Dosadíme:

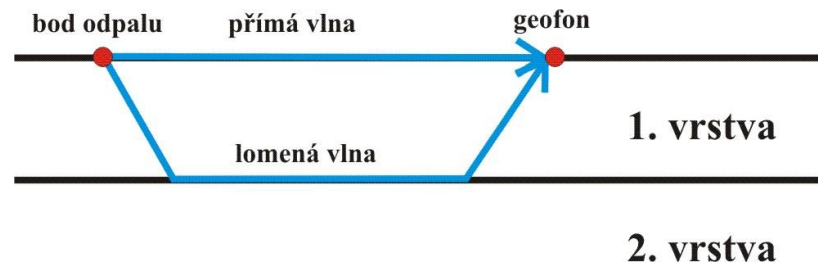
$$v_1 = 5935 \text{ m.s}^{-1}$$

$$t_0 = 7,5 \text{ s}$$

$$h = \frac{t_0 v_1}{2\cos(i)} = \frac{7,5 \times 5935}{2\cos(i)}$$



Ještě musíme dopočítat kritický úhel  $i$ .

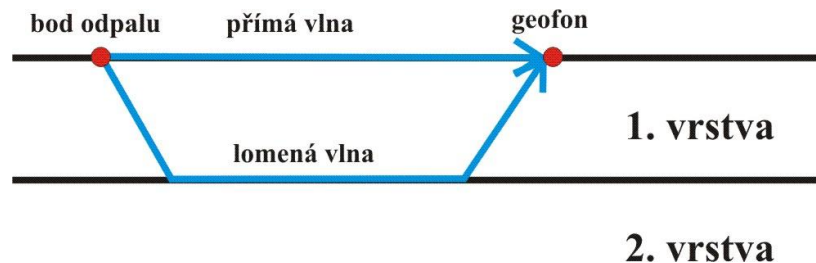
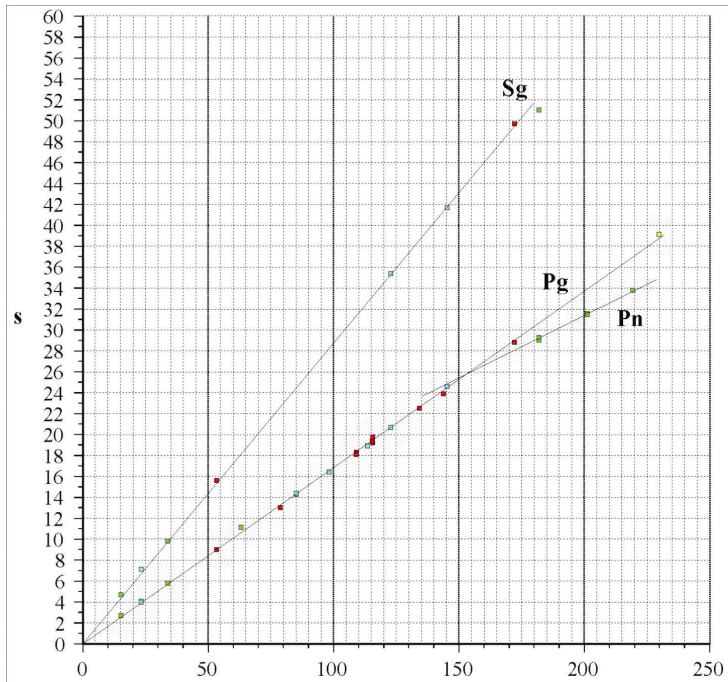


Protože ze Snellova pravidla: 
$$i = \arcsin\left(\frac{v_1}{v_2}\right)$$

$$v_1 = 5935 \text{ m.s}^{-1}$$

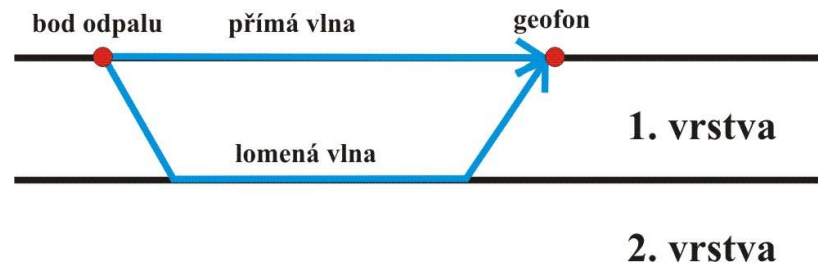
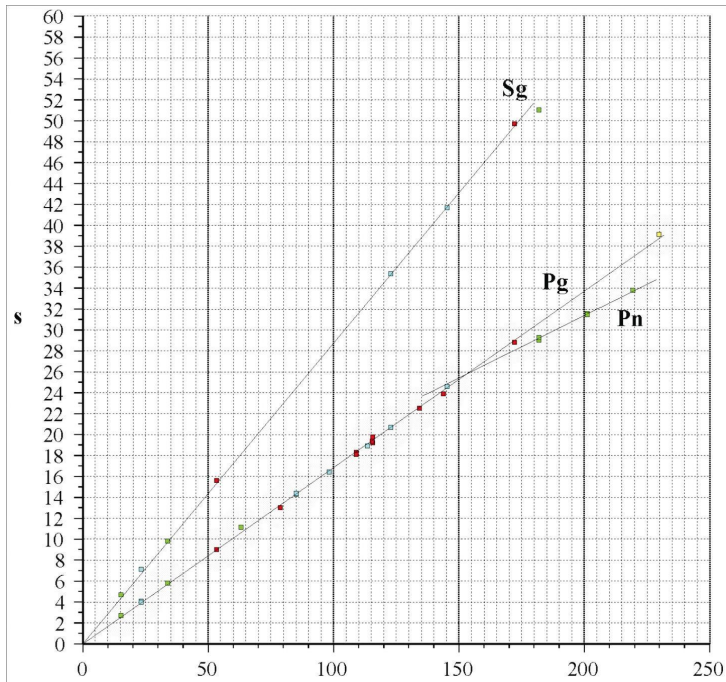
$$v_2 = 8403 \text{ m.s}^{-1}$$

$$i = \arcsin\left(\frac{5935}{8403}\right) \cong 44,9^\circ$$



Můžeme tedy dosadit i hodnotu kritického úhlu  $i$ :

$$h = \frac{t_0 v_1}{2 \cos(i)} = \frac{7,5 \times 5935}{2 \cos(44,9^\circ)} \cong 31,4 \text{ km}$$



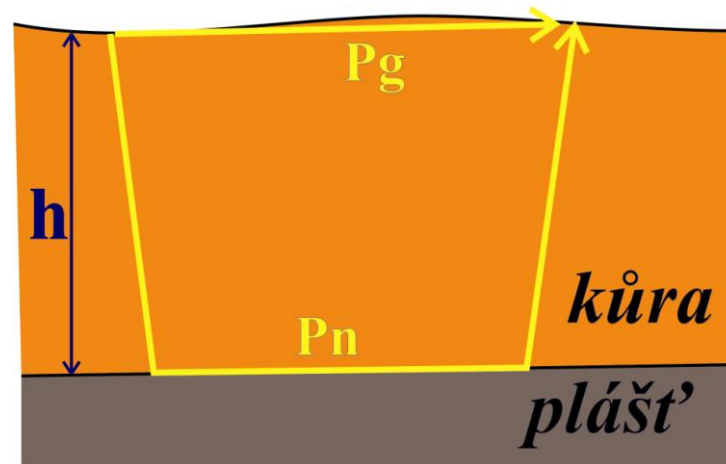


## Závěr:

Rychlost přímé vlny  $P_g = 5935 \text{ m.s}^{-1}$ .

Rychlost lomené vlny  $P_n = 8403 \text{ m.s}^{-1}$ .

Mocnost zemské kůry je 31,4 km.



## Typy možných praktických otázek pro závěrečný test:

### Snellovo pravidlo - obecná aplikace:

Urči úhel, pod kterým se signál bude lámat do druhé vrstvy, jestliže na rozhraní mezi 1. a 2. vrstvou dopadl pod úhlem  $25^\circ$ , rychlost  $v_1$  v 1. vrstvě je  $500 \text{ m.s}^{-1}$  a rychlost  $v_2$  ve 2. vrstvě je  $750 \text{ m.s}^{-1}$ .

$$\frac{\sin \alpha_1}{v_1} = \frac{\sin \alpha_2}{v_2} \Leftrightarrow \alpha_2 = \arcsin\left(\frac{v_2 \cdot \sin \alpha_1}{v_1}\right) \cong 39^\circ$$



## Snellovo pravidlo - lomená vlna:

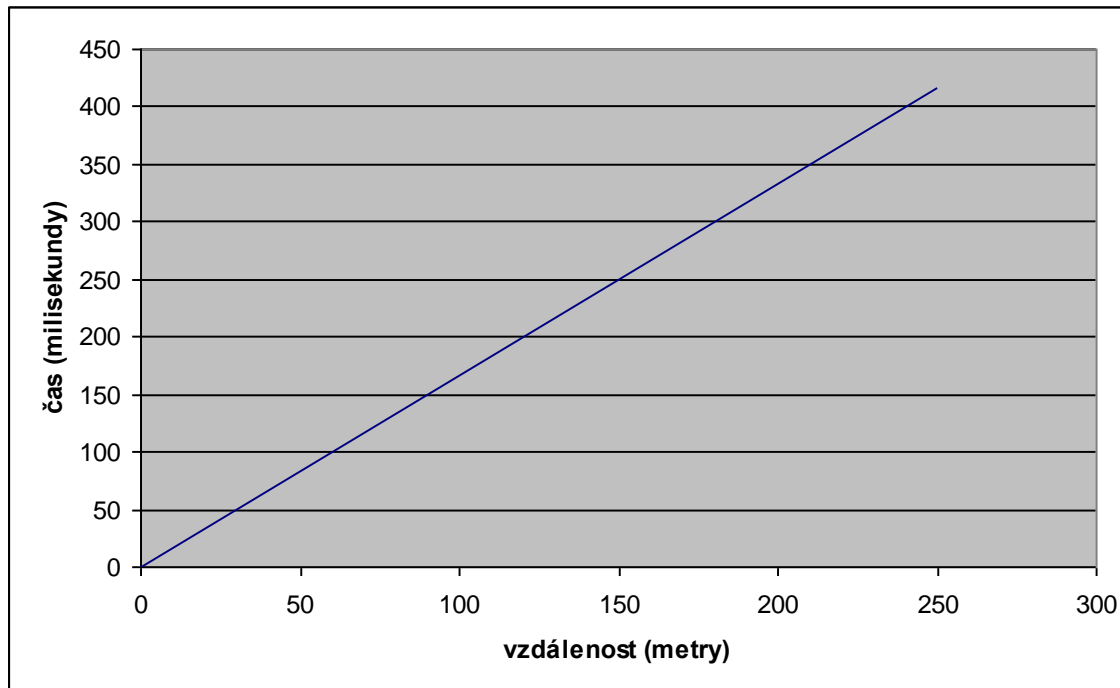
Urči kritický úhel, pod kterým se signál bude lámat do druhé vrstvy, jestliže na rozhraní mezi 1. a 2. vrstvou dopadl pod úhlem  $25^\circ$ , rychlost  $v_1$  v 1.vrstvě je  $500 \text{ m.s}^{-1}$  a rychlost  $v_2$  ve 2. vrstvě je  $750 \text{ m.s}^{-1}$ .

$$\frac{\sin \alpha_1}{v_1} = \frac{\sin \alpha_2}{v_2} \Leftrightarrow \alpha_2 = \arcsin\left(\frac{v_2 \cdot \sin \alpha_1}{v_1}\right) \cong 39^\circ$$

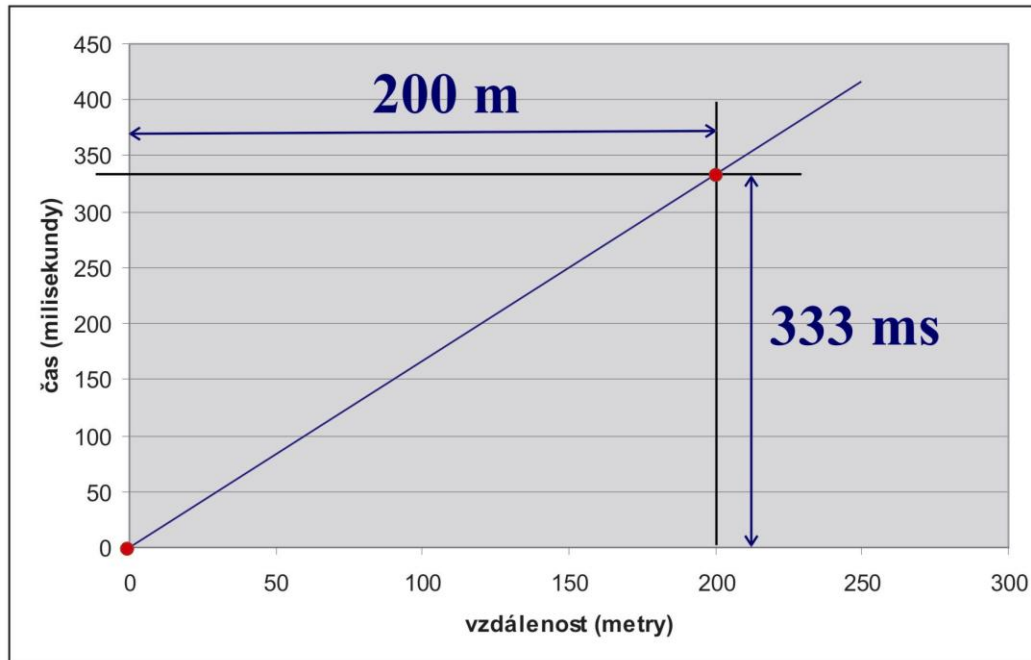


## rychlost přímé vlny:

Urči z hodochrony přímé vlny její rychlost .

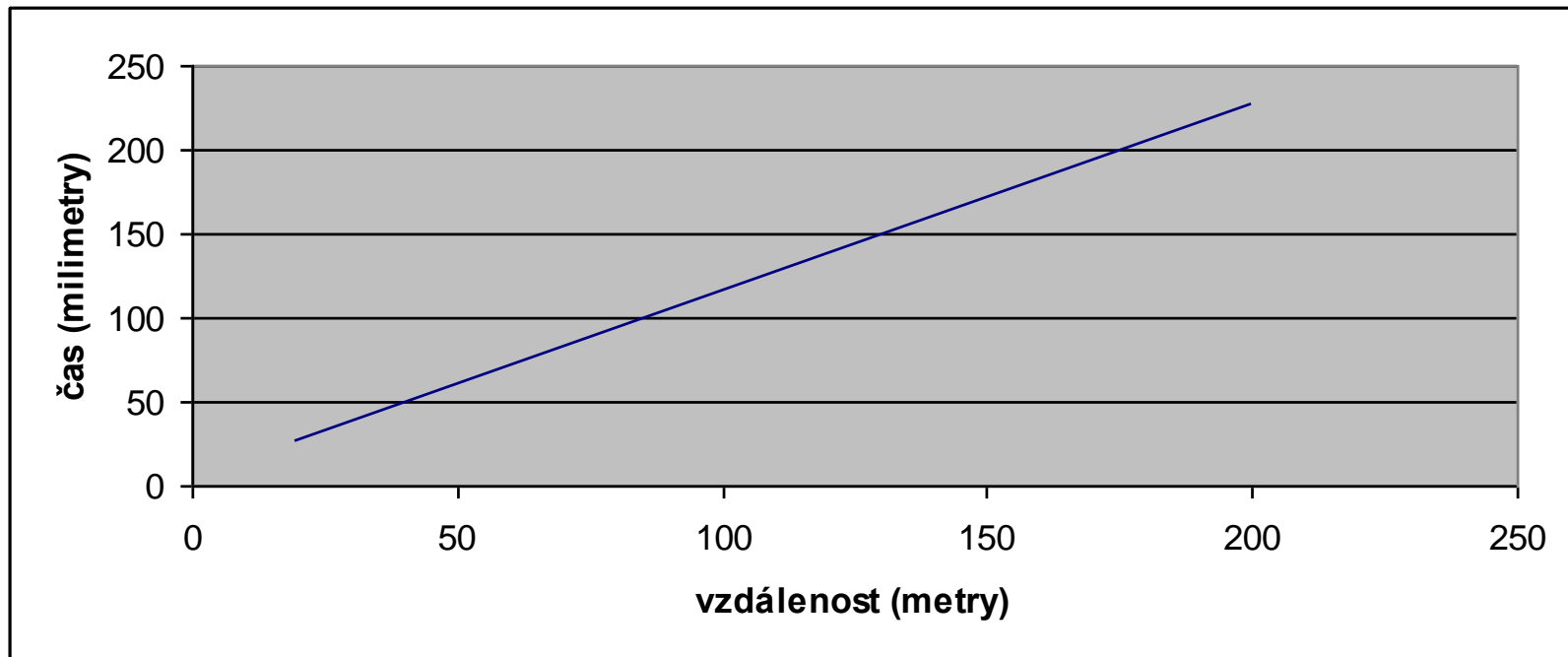


$$v = \frac{d}{t} \cong 600 \text{ms}^{-1}$$

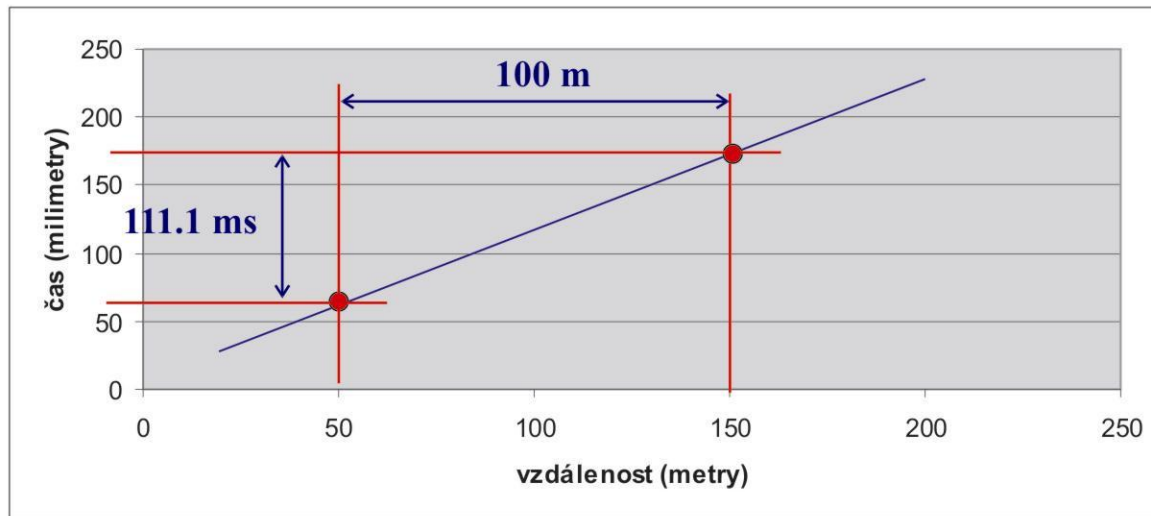


## rychlost lomené vlny:

Urči z hodochrony lomené vlny její rychlost .

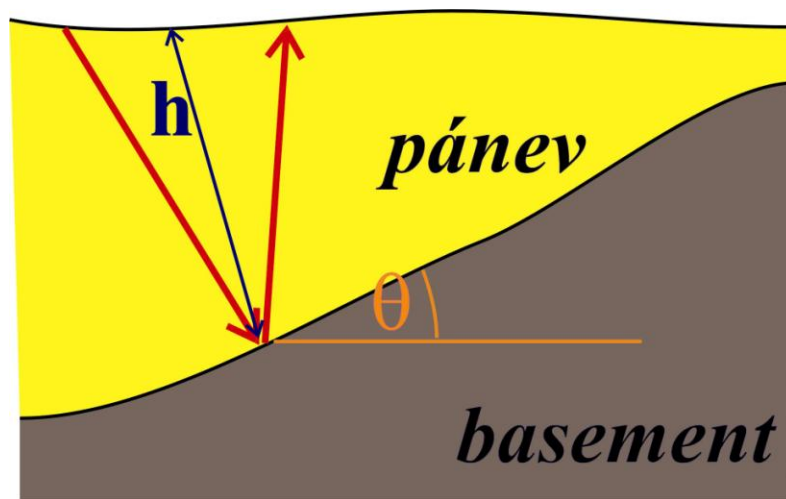


$$v = \frac{d}{t} \cong 900 \text{ms}^{-1}$$



## PŘÍKLAD 4: HLOUBKA A SKLON ROZHRAŇÍ Z HODOCHRONY ODRAŽENÉ VLNY (SEISMIKA)

**Problém:** Na seismickém profilu byl v rámci studia reliéfu podloží sedimentárního bazénu umístěn ve staničení  $x=0$  bod odpalu a v intervalu  $-400\text{m}$  až  $+400\text{m}$  byly rozmístěny geofony, které registrovaly čas příchodu vlny odražené od dna bazénu. Chceme určit normálovou hloubku (hloubka kolmo na rozhraní) a úklon dna. Rychlost seismických vln byla  $2000\text{ m}\cdot\text{s}^{-1}$ .



x [m]	t [ms]
-400	432.2
-300	404.0
-200	380.3
-100	362.0
0	350.0
100	344.9
200	346.9
300	356.0
400	371.7



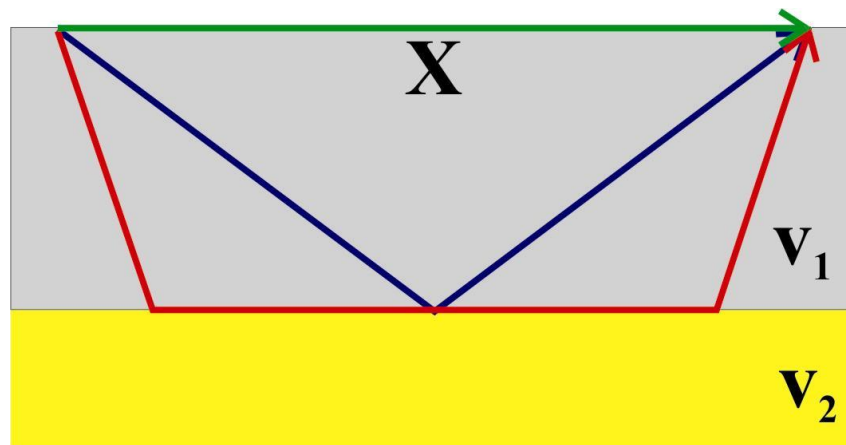


## Odražená vlna

V případě vodorovného rozhraní je délka dráhy do místa odrazu stejná, jako délka dráhy z místa odrazu. Z pravoúhlého trojúhelníka snadno odvodíme:

$$\cos(\alpha) = \frac{h}{\left(\frac{d}{2}\right)} = \frac{2h}{d}$$

kde  $d$  je dráha paprsku odražené vlny a  $\alpha$  je úhel dopadu



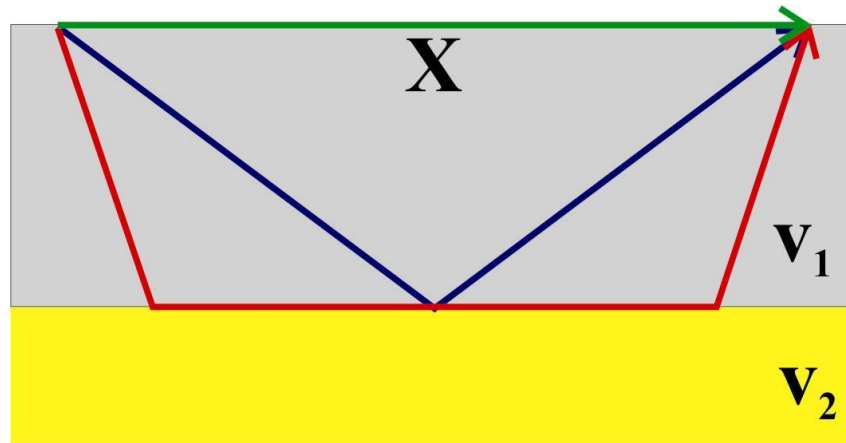
Z obecného vztahu:

$$t = \frac{d}{v_1}$$

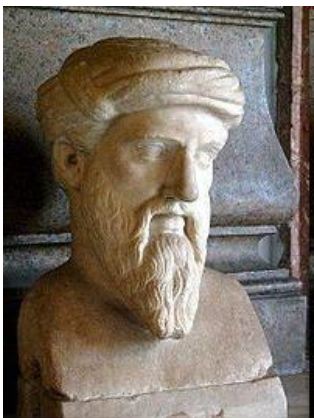
$$d = \frac{2h}{\cos(\alpha)}$$

Získáme:

$$t = \frac{2h}{\cos(\alpha)} \frac{1}{v_1}$$



Z Pythagorovy věty plyne:



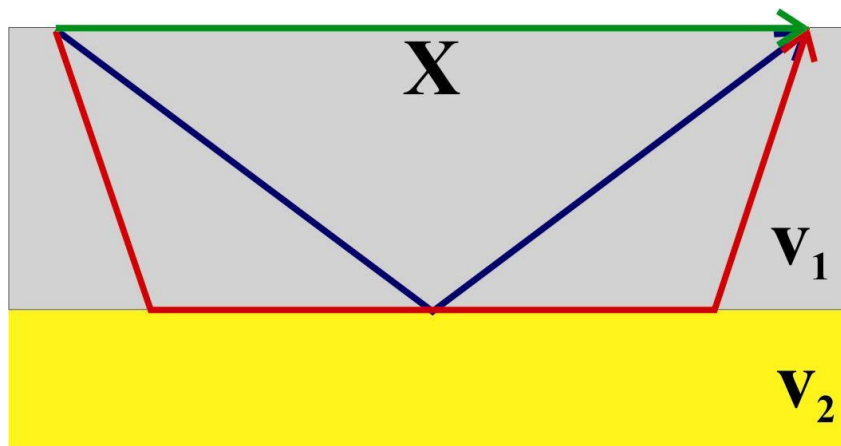
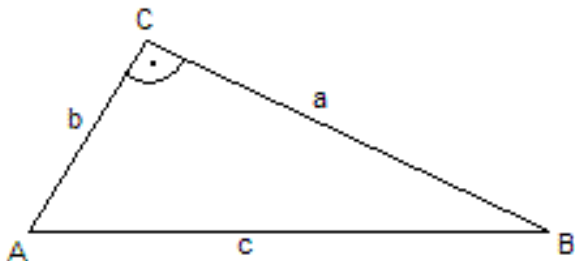
$$\left(\frac{d}{2}\right)^2 = h^2 + \left(\frac{x}{2}\right)^2 \Leftrightarrow d = 2\sqrt{h^2 + \left(\frac{x}{2}\right)^2} \Leftrightarrow$$

$$d = \sqrt{4h^2 + x^2}$$

**Pythagoras ze Samu**

**(kolem 570 př.n.l.-po 510 př.n.l.)**

$$c^2 = a^2 + b^2$$



Takže vztah pro odraženou vlnu:

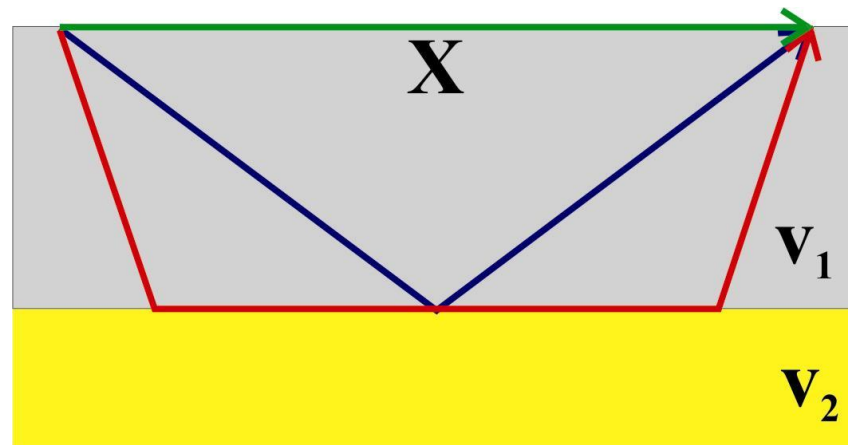
$$t = \frac{2h}{\cos(\alpha)} \frac{1}{v_1}$$

můžeme přepsat také jako:

$$t = \frac{d}{v_1} = \frac{\sqrt{4h^2 + x^2}}{v_1}$$

$$d = \sqrt{4h^2 + x^2}$$

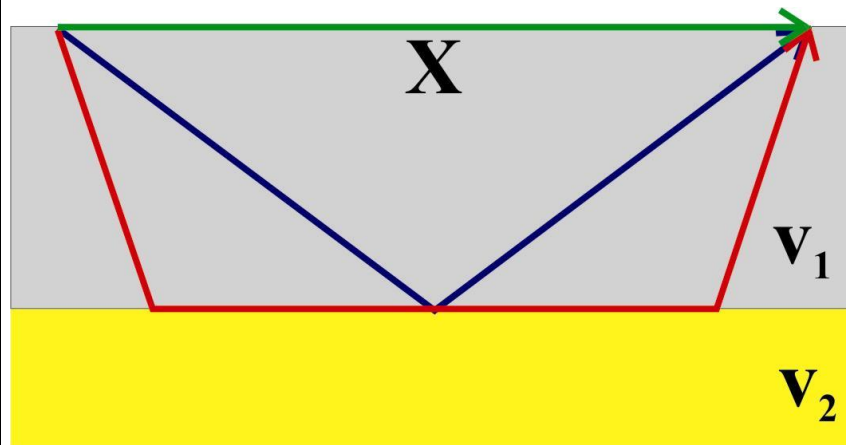
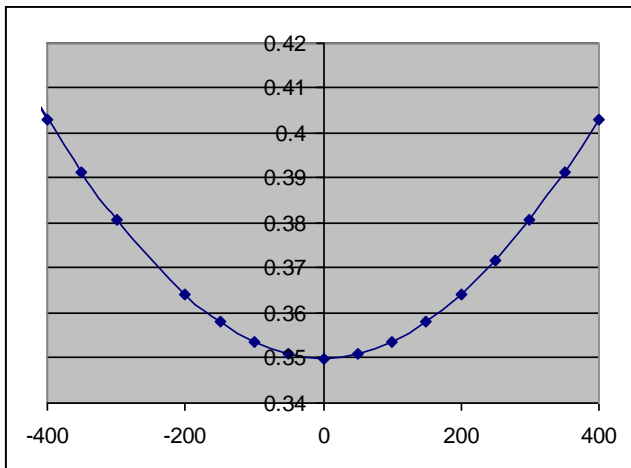
$$\cos(\alpha) = \frac{2h}{\sqrt{4h^2 + x^2}}$$



Vztah pro odraženou vlnu není rovnicí přímky!

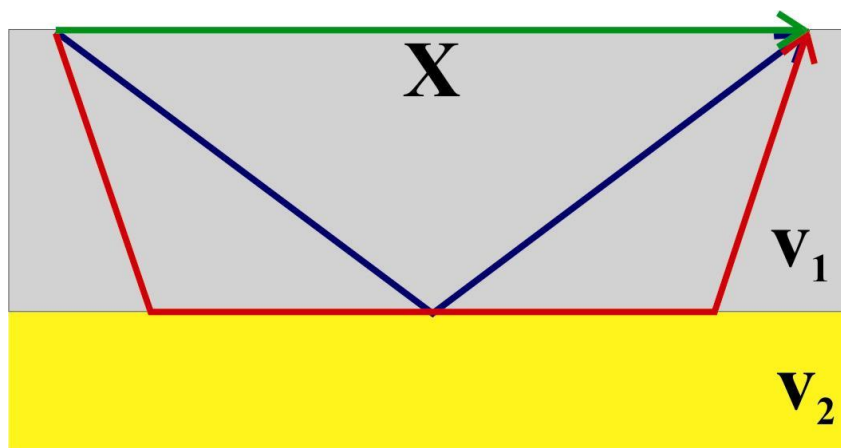
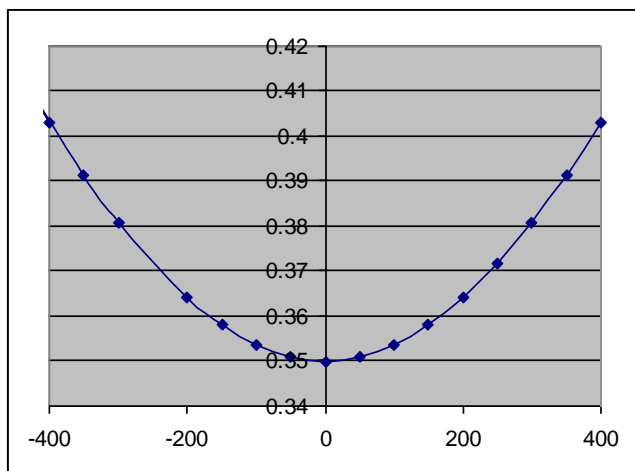
$$t = \frac{\sqrt{4h^2 + x^2}}{V_1}$$

Hodochrona odražené vlny má tvar hyperboly s minimální hodnotou času ve staničení  $x=0$ .



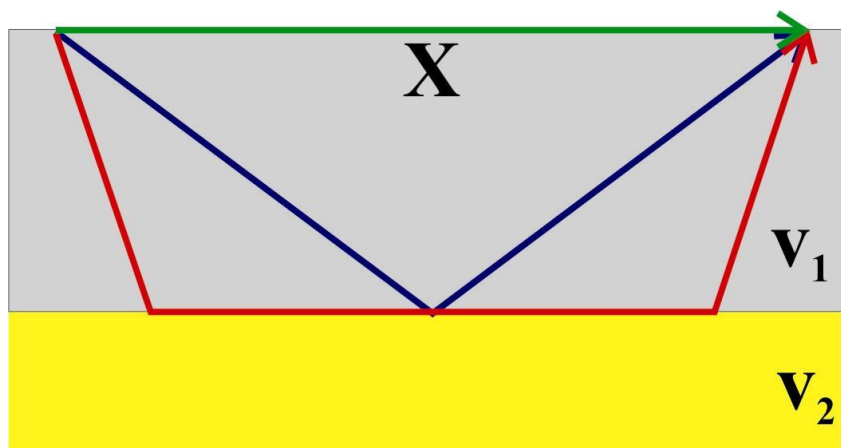
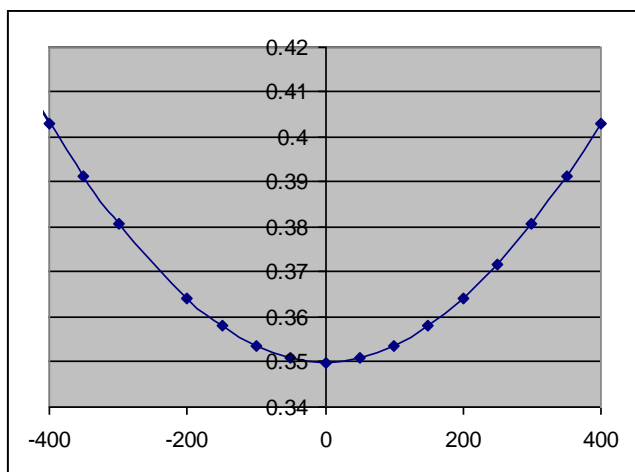
Pro  $x=0$  platí.

$$t_0 = \frac{\sqrt{4h^2 + x^2}}{v_1} = \frac{2h}{v_1} \Leftrightarrow h = \frac{t_0 \cdot v_1}{2}$$



Z časů detekce odražené vlny ve dvou různých staničení (pro jednoduchost vezmeme staničení  $x=0$  a  $x=x_1$ ) můžeme odvodit:

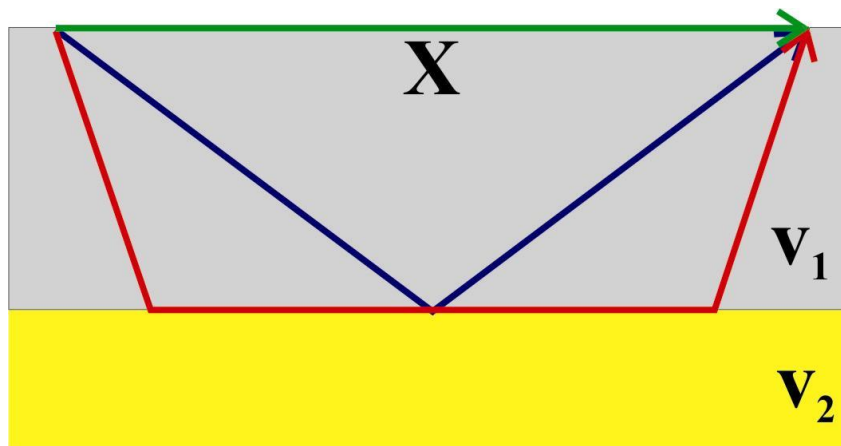
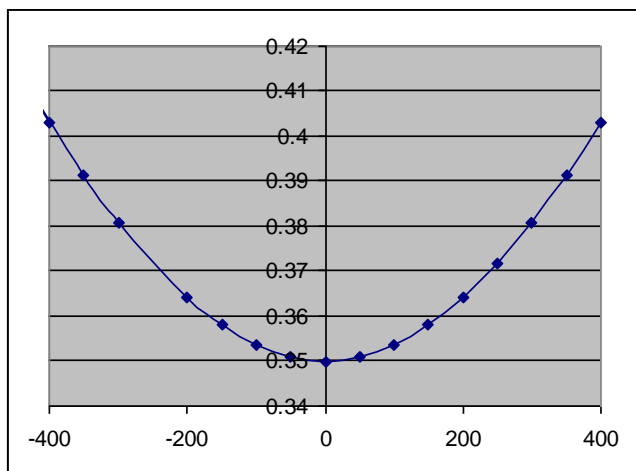
$$\frac{t_1}{t_0} = \frac{\frac{\sqrt{4h^2 + x_1^2}}{v_1}}{\frac{\sqrt{4h^2}}{v_1}} = \frac{\sqrt{4h^2 + x_1^2}}{\sqrt{4h^2}}$$



Tedy:

$$\frac{t_1}{t_0} = \frac{\sqrt{4h^2 + x_1^2}}{\sqrt{4h^2}} \Leftrightarrow \left(\frac{t_1}{t_0}\right)^2 = \frac{4h^2 + x_1^2}{4h^2} \Leftrightarrow$$

$$4h^2 \left(\frac{t_1}{t_0}\right)^2 - 4h^2 = x_1^2 \Leftrightarrow h = \frac{x_1}{2\sqrt{\left(\frac{t_1}{t_0}\right)^2 - 1}}$$

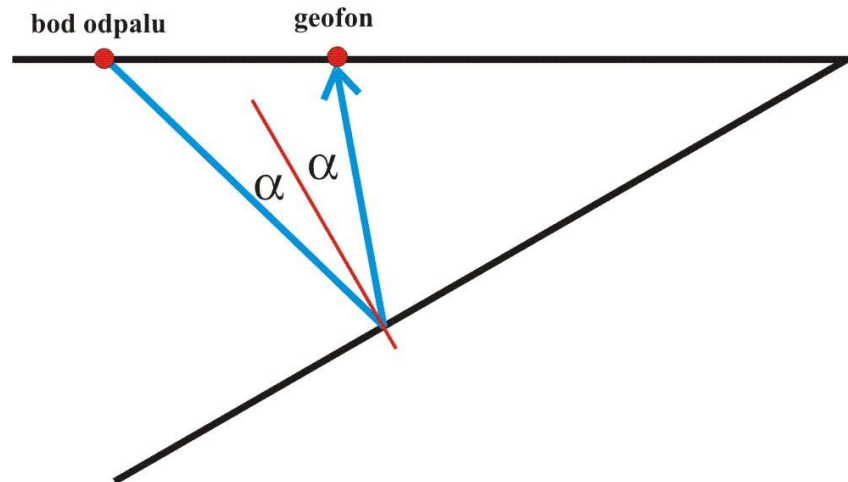




My ale máme ukloněné rozhraní. Vztah pro odraženou vlnu pak nabývá obecnější formy:

$$t = \frac{\sqrt{4h^2 + x^2 - 4h \cdot x \cdot \sin \theta}}{V_1}$$

kde  $\theta$  je sklon rozhraní (úhel  $\theta$  je kladný ve směru stoupání)



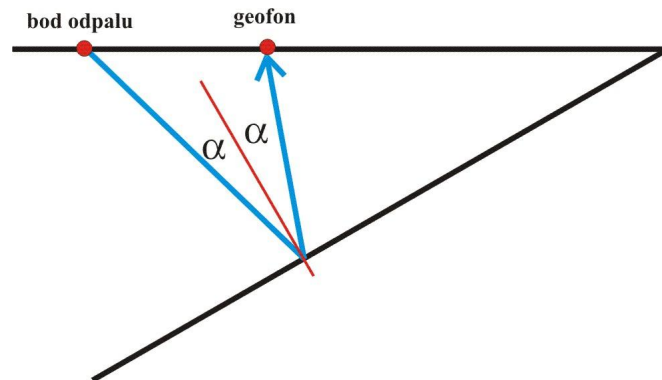
Opět pro  $x=0$  můžeme odvodit:

$$t_0 = \frac{\sqrt{4h^2 + x^2 - 4h \cdot x \cdot \sin \theta}}{v_1} = \frac{2h}{v_1} \Leftrightarrow h = \frac{t_0 \cdot v_1}{2}$$

Tj., víme-li, že rychlost  $v_1=2000 \text{ m}\cdot\text{s}^{-1}$ :

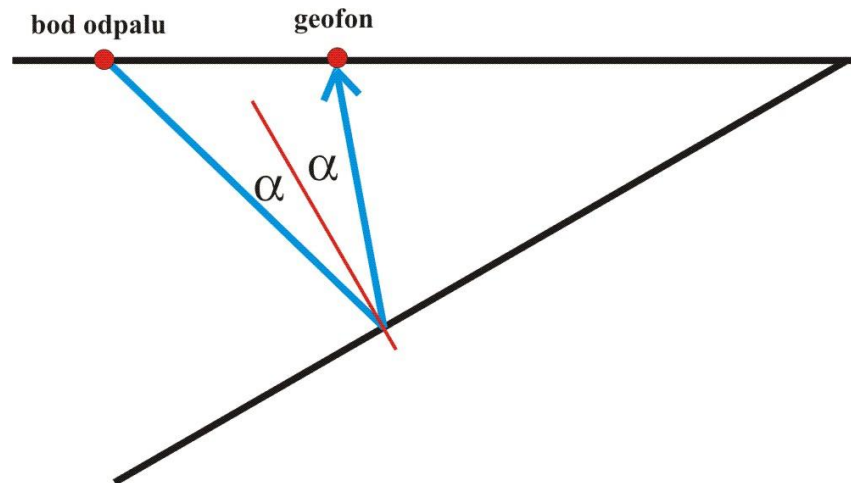
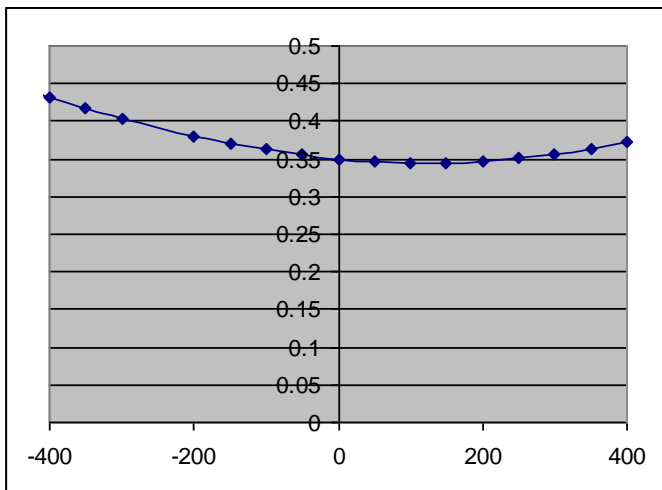
$$h = \frac{t_0 \cdot v_1}{2} = \frac{0,350 \times 2000}{2} = 350\text{m}$$

x [m]	t [ms]
-400	432.2
-300	404.0
-200	380.3
-100	362.0
0	350.0
100	344.9
200	346.9
300	356.0
400	371.7



Obecně opět můžeme časů detekce odražené vlny ve dvou různých staničení (pro jednoduchost vezmeme staničení  $x=0$  a  $x=x_1$ ) odvodit:

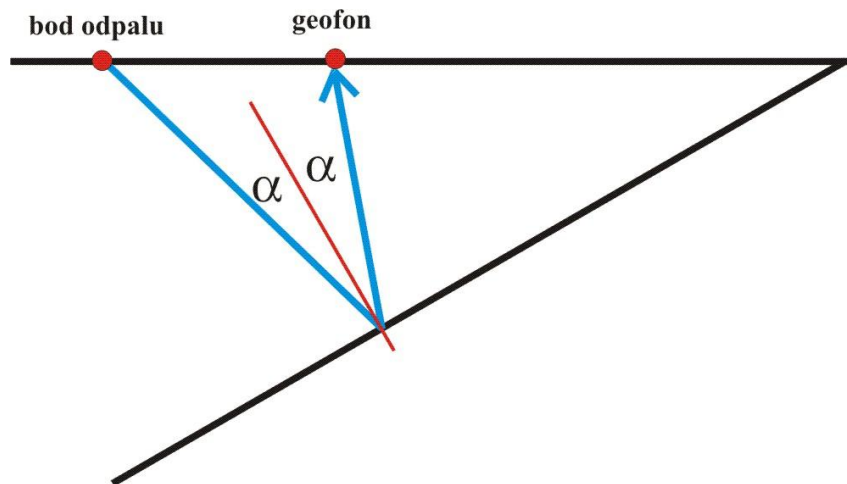
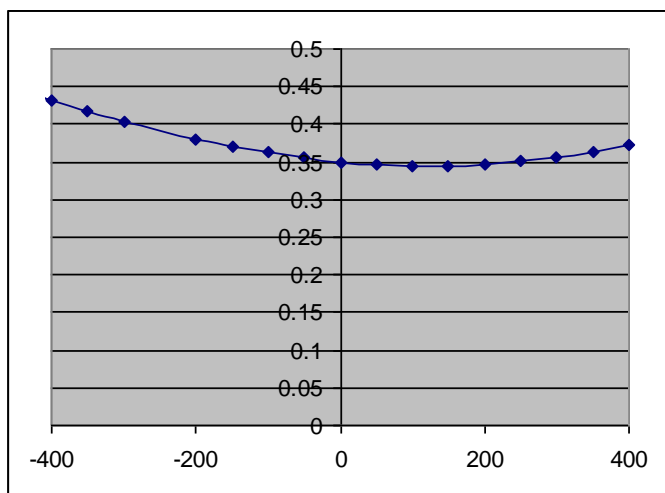
$$\frac{t_1}{t_0} = \frac{\frac{\sqrt{4h^2 + x_1^2} - 4h \cdot x \cdot \sin \theta}{v_1}}{\frac{\sqrt{4h^2}}{v_1}} = \frac{\sqrt{4h^2 + x_1^2} - 4h \cdot x \cdot \sin \theta}{\sqrt{4h^2}}$$



Tedy:

$$\frac{t_1}{t_0} = \frac{\sqrt{4h^2 + x_1^2 - 4h \cdot x_1 \cdot \sin \theta}}{\sqrt{4h^2}} \Leftrightarrow \left( \frac{t_1}{t_0} \right)^2 = \frac{4h^2 + x_1^2 - 4h \cdot x_1 \cdot \sin \theta}{4h^2} \Leftrightarrow$$

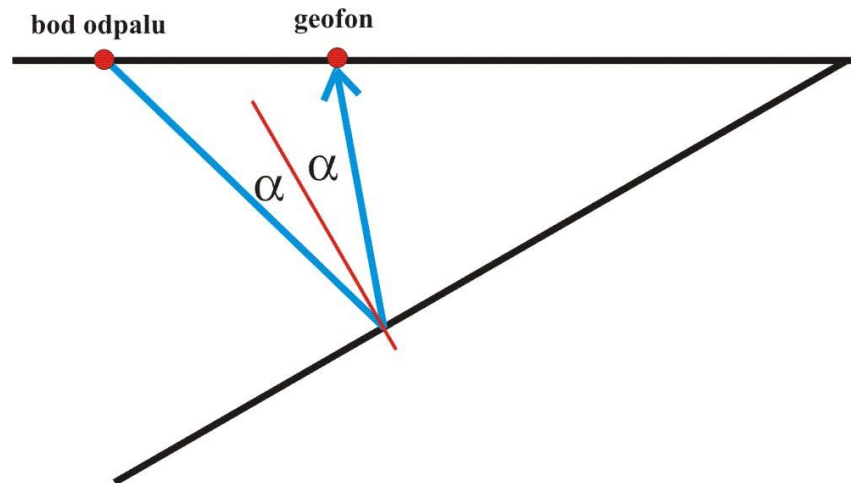
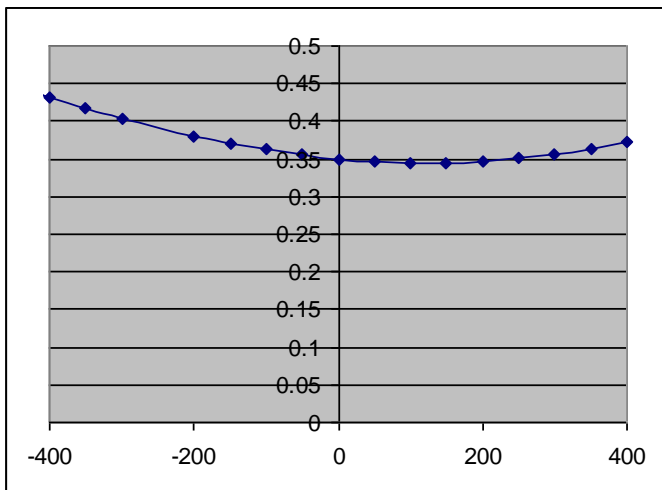
$$4h^2 \left( \left( \frac{t_1}{t_0} \right)^2 - 1 \right) + 4h \cdot x_1 \cdot \sin \theta - x_1^2 = 0$$



Hloubku již známe, vyjádříme si sklon rozhraní:

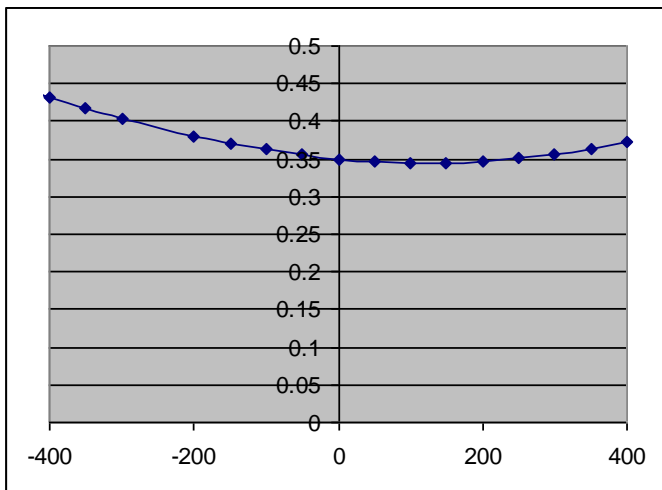
$$4h^2 \left( \left( \frac{t_1}{t_0} \right)^2 - 1 \right) + 4h \cdot x \cdot \sin \theta - x_1^2 = 0 \Leftrightarrow$$

$$\theta = \arcsin \left[ \frac{x_1^2 - 4h^2 \left( \left( \frac{t_1}{t_0} \right)^2 - 1 \right)}{4h \cdot x} \right]$$



Dosadíme hodnoty pro  $x_0=0$  a např.  $x_1=400$ :

$$\theta = \arcsin \left[ \frac{400^2 - 4 \times 350^2 \left( \left( \frac{371,7}{350,0} \right)^2 - 1 \right)}{4 \times 350 \times 400} \right] = 10^\circ$$



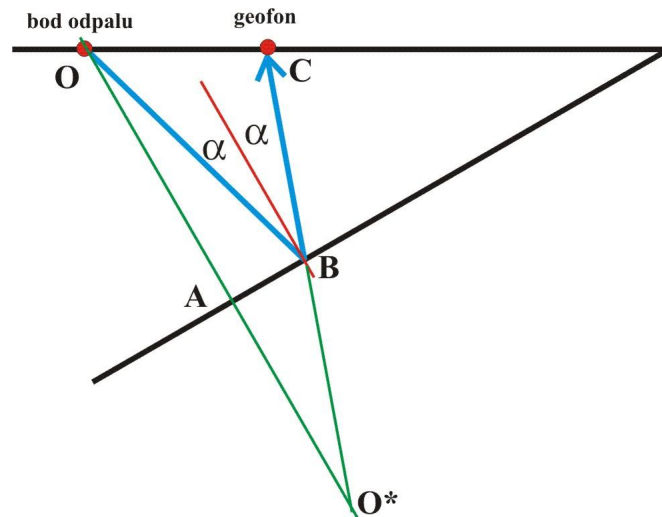
x [m]	t [ms]
-400	432.2
-300	404.0
-200	380.3
-100	362.0
0	350.0
100	344.9
200	346.9
300	356.0
400	371.7



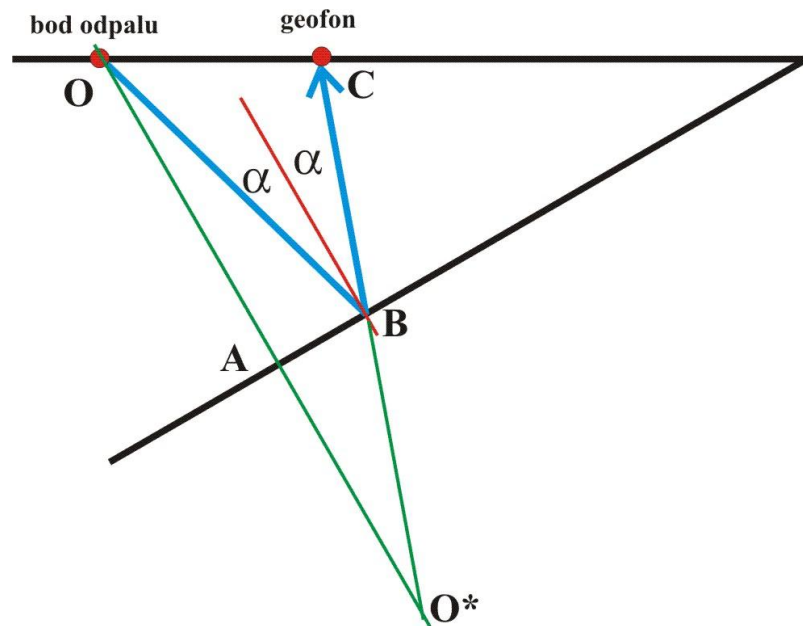
## Metoda záseček

Velmi výhodná je v takovém případě aplikace grafická metody záseček, pokud známe rychlost šíření seismické vlny.

Metoda záseček spočívá v konstrukci zrcadlového bodu odpalu  $O^*$ , který leží na kolmici k rozhraní vedené z bodu odpalu  $O$  a je stejně vzdálen od rozhraní jako bod odpalu  $O$ .

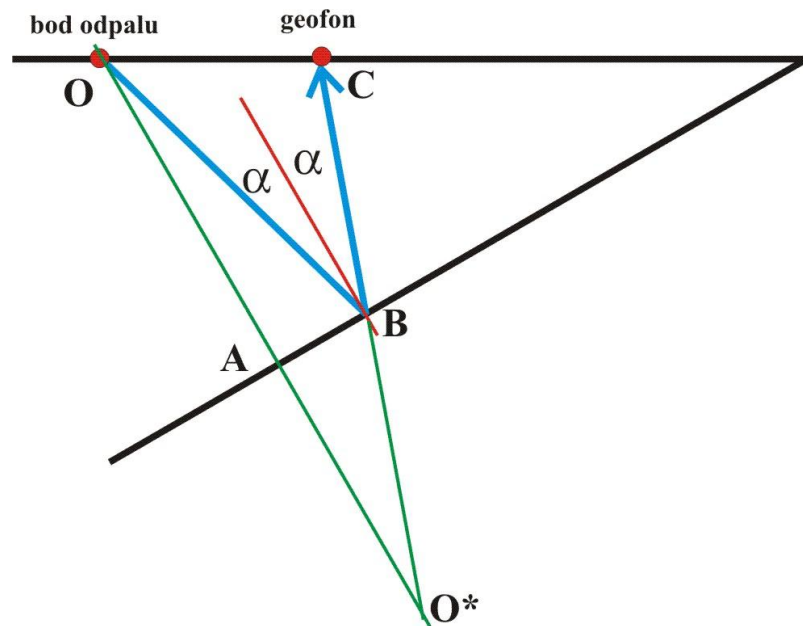


Jak je patrné z obrázku, trojúhelníky  $ABO$  a  $ABO^*$  jsou pak stejné (jen zrcadlově obrácené), protože mají stejné délky dvou stran ( $AB=AB$  a  $AO=AO^*$ ) a shodný jeden úhel ( $\angle OAB = \angle O^*AB = 90^\circ$ ).





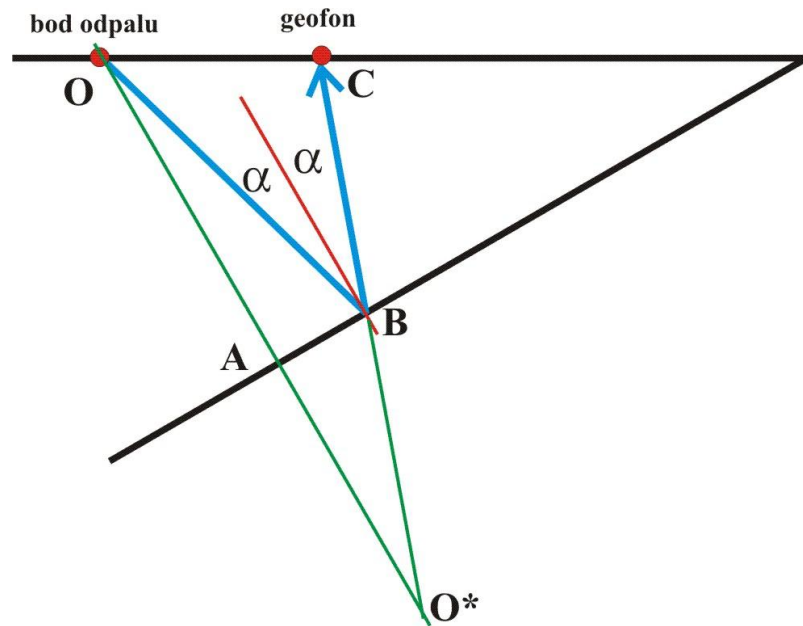
Ze shodnosti trojúhelníků  $ABO$  a  $ABO^*$  plyne také shodnost úhlů  $\angle ABO = \angle ABO^*$ , přičemž  $\angle ABO + a = 90^\circ$ .  
Pak tedy také  $\angle ABO^* + a = 90^\circ$  a z toho plyne, že linie  $CB$  není lomená čára, ale (nelomená) úsečka.



Zrcadlový bod odpalu  $O^*$  tedy leží vůči bodu detekce ve vzdálenosti, která je shodná s délkou dráhy odraženého paprsku.

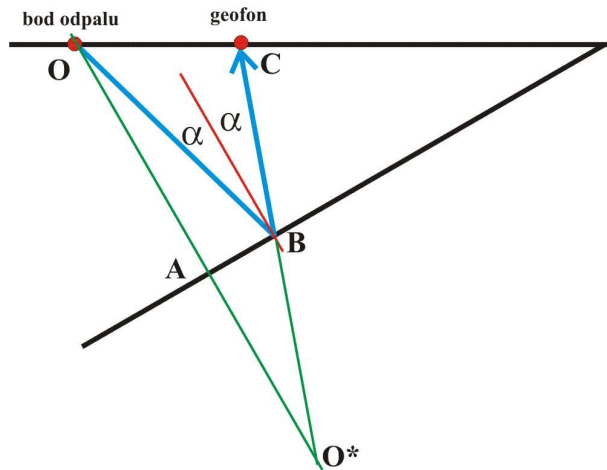
$$d = t \cdot v$$

$d$  ... délka dráhy  
 $t$  ... čas detekce  
 $v$  ... rychlost



Rychlost (určena nezávisle) je v našem případě  $2000 \text{ ms}^{-2}$ . Časy detekce byly získány z geofonů rozmístěných na seismickém profilu.

$$d = t \cdot v$$

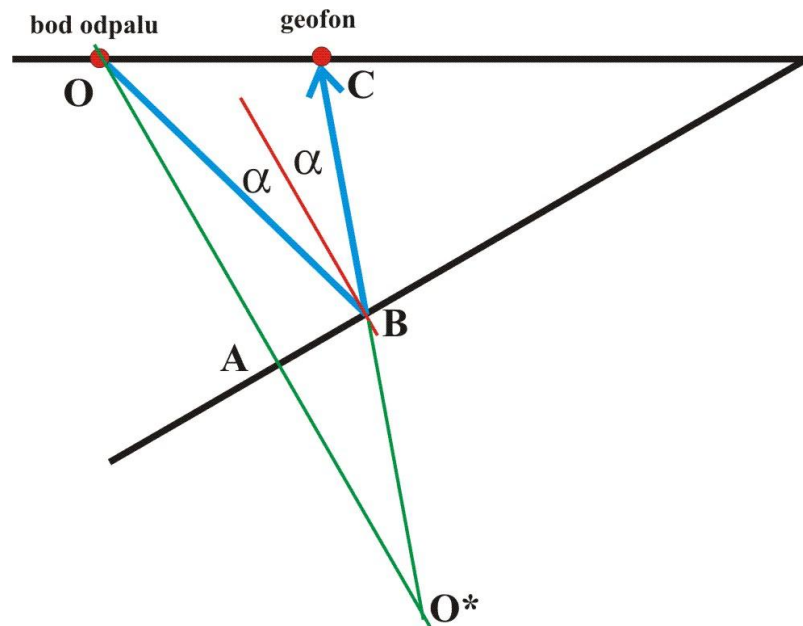


x [m]	t [ms]	d [m]
-400	432.2	864.4
-300	404.0	808.0
-200	380.3	760.7
-100	362.0	724.1
0	350.0	700.0
100	344.9	689.7
200	346.9	693.8
300	356.0	712.1
400	371.7	743.5



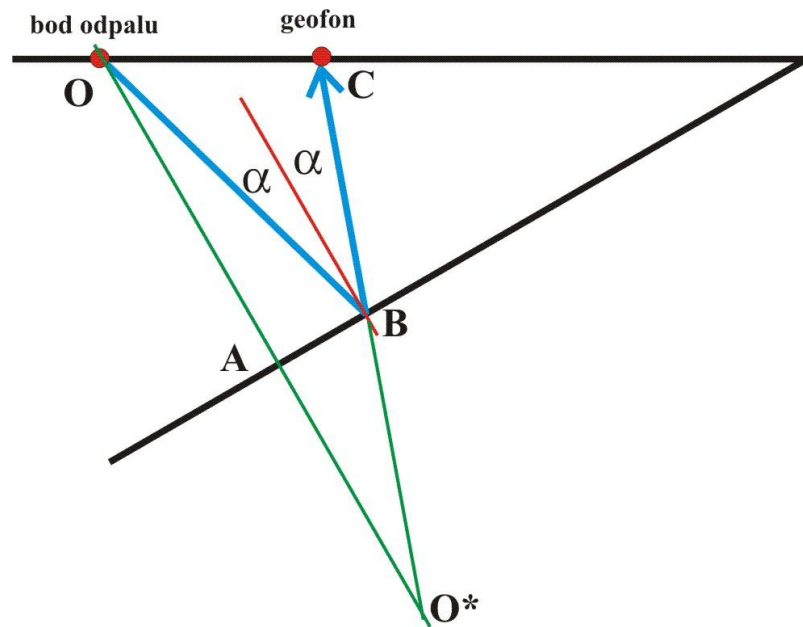
Zkonstruuujeme-li v určitém měřítku profil s body, na nichž byly umístěny geofony, pak bod  $O^*$  leží na kružnicích opsaných těmito body s poloměrem odpovídajícím délce dráhy odražené vlny ve zvoleném měřítku.

$$d = t \cdot v$$



Je-li zkonstruován zrcadlový bod odpalu  $O^*$ , můžeme zkonstruovat také rozhraní, jako přímku kolmou na úsečku  $OO^*$  a půlící tuto úsečku. Z konstrukce pak snadno odečteme úhloměrem sklon a hloubku rozhraní.

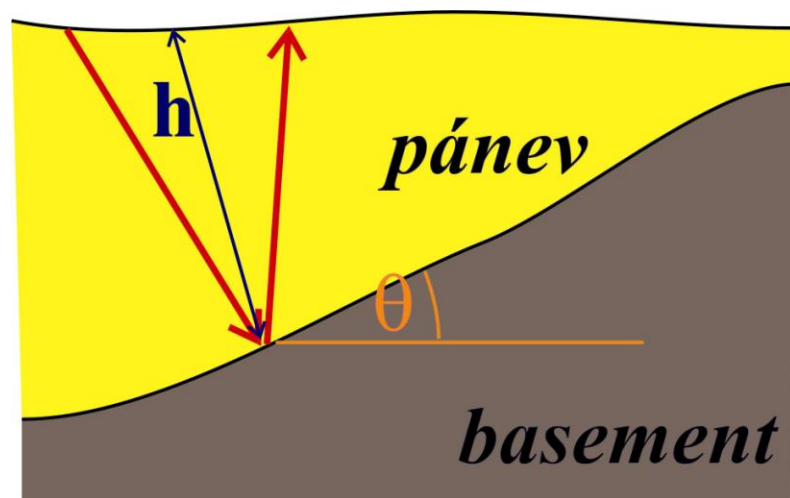
$$d = t \cdot v$$



## Závěr:

Dno pánve se nachází v hloubce (kolmo na rozhraní) 350 m.

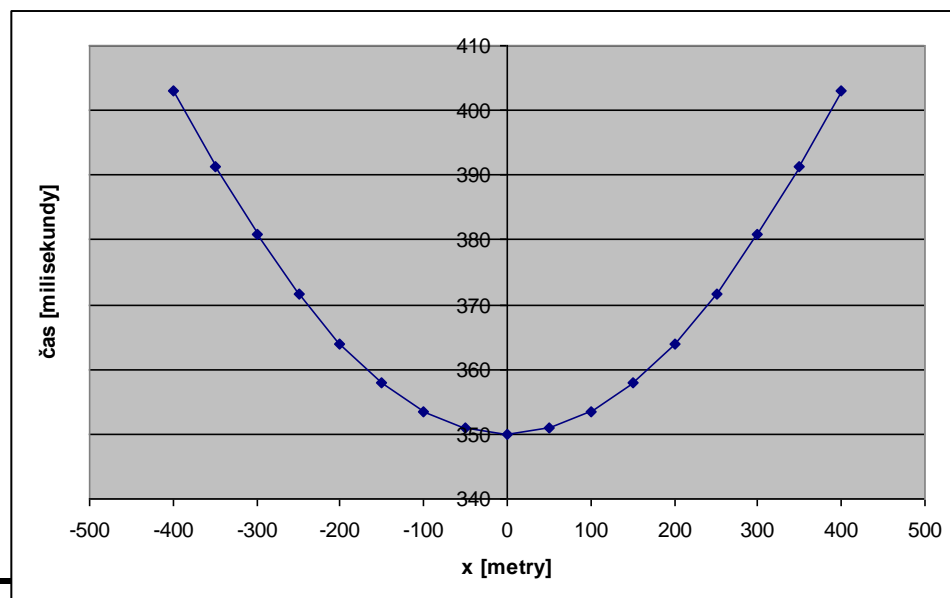
Sklon dna pánve je  $10^\circ$ .



## Typy možných praktických otázek pro závěrečný test:

### odražená vlna – hloubka rozhraní:

Urči z hodochrony odražené vlny hloubku vodorovného rozhraní, jestliže rychlost odražené vlny je  $2000 \text{ ms}^{-1}$  a bod odpalu byl na povrchu uprostřed profilu, tj. ve staničení  $x=0$



Pro  $x=0$  platí.

$$t_0 = \frac{\sqrt{4h^2 + x^2}}{v_1} = \frac{2h}{v_1} \Leftrightarrow h = \frac{t_0 \cdot v_1}{2}$$

$$h = \frac{t_0 \cdot v_1}{2} = \frac{0.350 \times 2000}{2} = 350m$$

