

199

状態方程式より

$$PV = nRT \dots \textcircled{1}$$

(1) 全体の質量が ρV [kg] で M [kg] あたりが 1 mol 容ので

$$n = \frac{\rho V}{M} \dots \textcircled{2}$$

①に②を代入して

$$PV = \frac{\rho V}{M} RT$$

$$\Rightarrow \frac{P}{\rho T} = \frac{R}{M} = \text{一定} \quad (R \text{ も } M \text{ も一定容ので})$$

(2) 前問(1)より

$$\frac{P}{\rho T} = \text{一定}$$

容ので、気体の状態が変化したとき、

$$\frac{P}{\rho T} = \frac{P_0}{\rho_0 T_0} \dots \textcircled{3}$$

が成立する。

問題文の音速の式

$$u = \sqrt{\gamma \frac{P}{\rho}}$$

に代入できるように③を変形すると

$$\frac{P}{\rho} = \frac{P_0}{\rho_0} \frac{T}{T_0}$$

となり、代入すると

$$u = \sqrt{\gamma \frac{P_0}{\rho_0} \frac{T}{T_0}} \dots \textcircled{4}$$

199 (2) 続き

一方で $T_0 = 0^\circ\text{C}$ のときの音速 v_0 が $v_0 = 331 \text{ m/s}$ 存なので

$$v_0 = \sqrt{\gamma \frac{p_0}{\rho_0}}$$

$$\Rightarrow 331 = \sqrt{\gamma \frac{p_0}{\rho_0}} \quad \dots \textcircled{5}$$

と存する。

④ 1 = ⑤ と、 $T_0 = 273 \text{ [K]}$ 、 $T = T_0 + t = 273 + t \text{ [K]}$ を代入して

$$v = 331 \sqrt{\frac{273 + t}{273}}$$

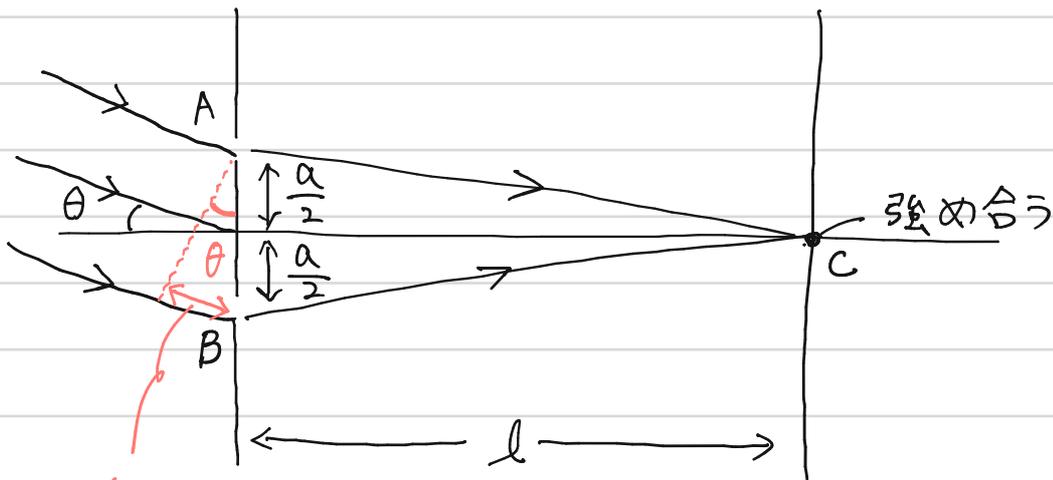
$$= 331 \left(1 + \frac{t}{273} \right)^{\frac{1}{2}}$$

$$\doteq 331 \left(1 + \frac{1}{2} \cdot \frac{t}{273} \right) \quad (\because 1 \gg \frac{t}{273})$$

$$= 331 + \frac{331}{2 \cdot 273} t$$

$$\doteq \underline{331 + 0.6 t} \quad \#$$

200 ヤングの干渉と同様の実験である。



経路差
 $= a \sin \theta$

(1) 干渉の条件は

強め合う

経路差が位相 2π 分で
同位相で重なってる
ということ。

(経路差) = (半波長) \times (偶数)

$\Rightarrow a \sin \theta_n = \frac{\lambda}{2} \times 2n \quad (n = 0, 1, 2, \dots)$

$\Rightarrow a \sin \theta_n = n \lambda$

\downarrow
 $\lambda = \frac{a \sin \theta_n}{n} \quad \# (ア)$

ここで

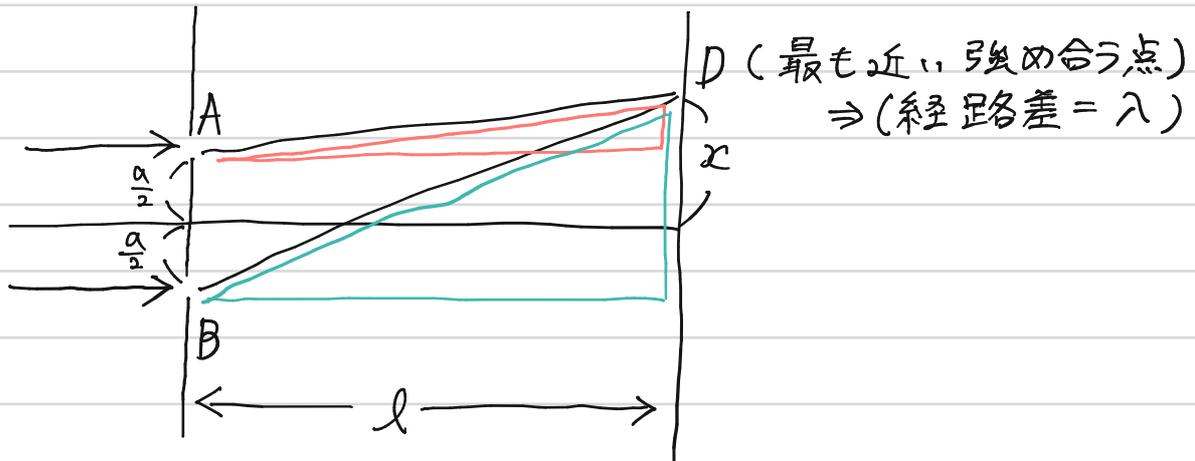
$0 < \theta < 90^\circ$ のとき

$\frac{a \sin 0^\circ}{n} < \lambda < \frac{a \sin 90^\circ}{n}$

$0 < \lambda < \frac{a}{n}$

$\therefore 0 < n < \frac{a}{\lambda} \quad \# (イ)$

(2)



(ウ) 経路差は $\overline{BD} - \overline{AD}$ で求められ、これが入るので

$$\lambda = \overline{BD} - \overline{AD}$$

$$= \sqrt{l^2 + \left(x + \frac{a}{2}\right)^2} - \sqrt{l^2 + \left(x - \frac{a}{2}\right)^2} \quad \#(ウ)$$



(エ) \overline{BD} について

$$\overline{BD} = \sqrt{l^2 + \left(x + \frac{a}{2}\right)^2} \quad \left. \begin{array}{l} \sqrt{1+a} \text{ の形を目指し、} \\ \sqrt{l^2} \text{ を外に出す} \end{array} \right\}$$

$$= l \sqrt{1 + \frac{\left(x + \frac{a}{2}\right)^2}{l^2}} \quad \left. \begin{array}{l} \text{問題文にある近似を行う。} \\ \left. \right\} \end{array} \right\}$$

$$= l \left\{ 1 + \frac{\left(x + \frac{a}{2}\right)^2}{l^2} \right\}^{\frac{1}{2}}$$

$$\doteq l \left\{ 1 + \frac{1}{2} \cdot \frac{\left(x + \frac{a}{2}\right)^2}{l^2} \right\}$$

$$= l + \frac{\left(x + \frac{a}{2}\right)^2}{2l}$$

200

(2) 続き

同様に \overline{AD} を近似して

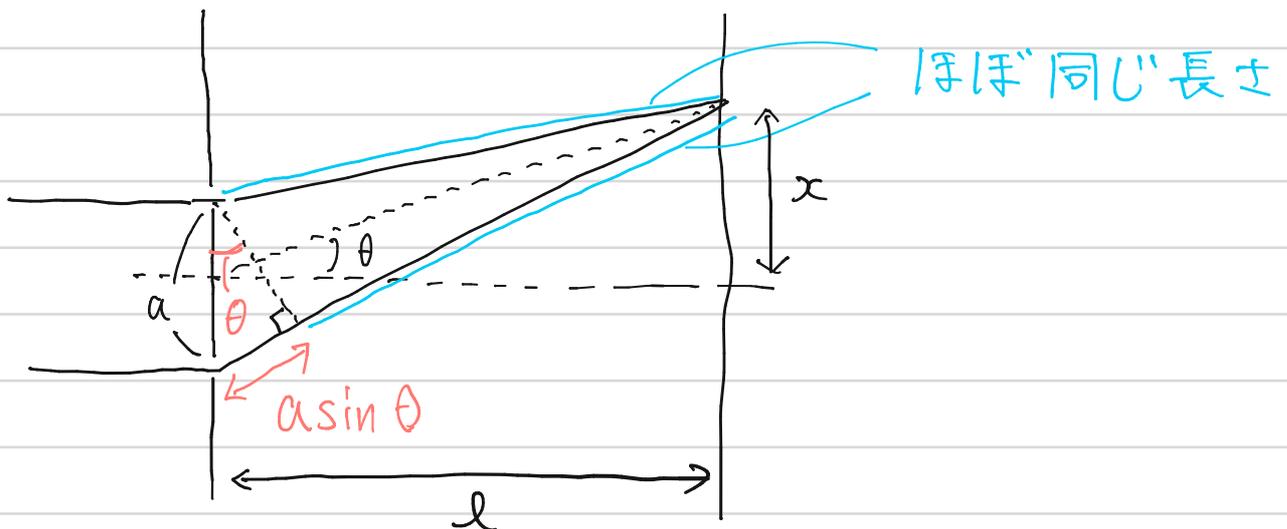
$$\begin{aligned}\overline{AD} &= \sqrt{l^2 + \left(x - \frac{a}{2}\right)^2} \\ &\doteq l + \frac{\left(x - \frac{a}{2}\right)^2}{2l}\end{aligned}$$

(I) の式に代入して

$$\begin{aligned}\lambda &= \overline{BD} - \overline{AD} \\ &= l + \frac{\left(x + \frac{a}{2}\right)^2}{2l} - \left\{ l + \frac{\left(x - \frac{a}{2}\right)^2}{2l} \right\} \\ &= \frac{a}{l} x \\ &\quad (I)\end{aligned}$$

ヤングの実験と同じ現象が音波でも起こるのだ

別解 (I) 経路差は下図の $a \sin \theta$ の部分ともいえる。



==> $\sin \theta \doteq \tan \theta$ と近似すると.

$$\sin \theta \doteq \tan \theta = \frac{x}{l}$$

とあるので経路差は

$$(\text{経路差}) = a \sin \theta = \frac{a}{l} x$$

(I)

201 続き

(2)(3) 初め



後

うなりが 2回

⇒ 298 Hz か 302 Hz

うなりが 5回

⇒ 295 Hz か 305 Hz

f は ±増加するはずなので

298 Hz → 305 Hz

か

302 Hz → 305 Hz

のどちらかのパターンとなる

f が 1% (約 3 Hz) ±増えるのは

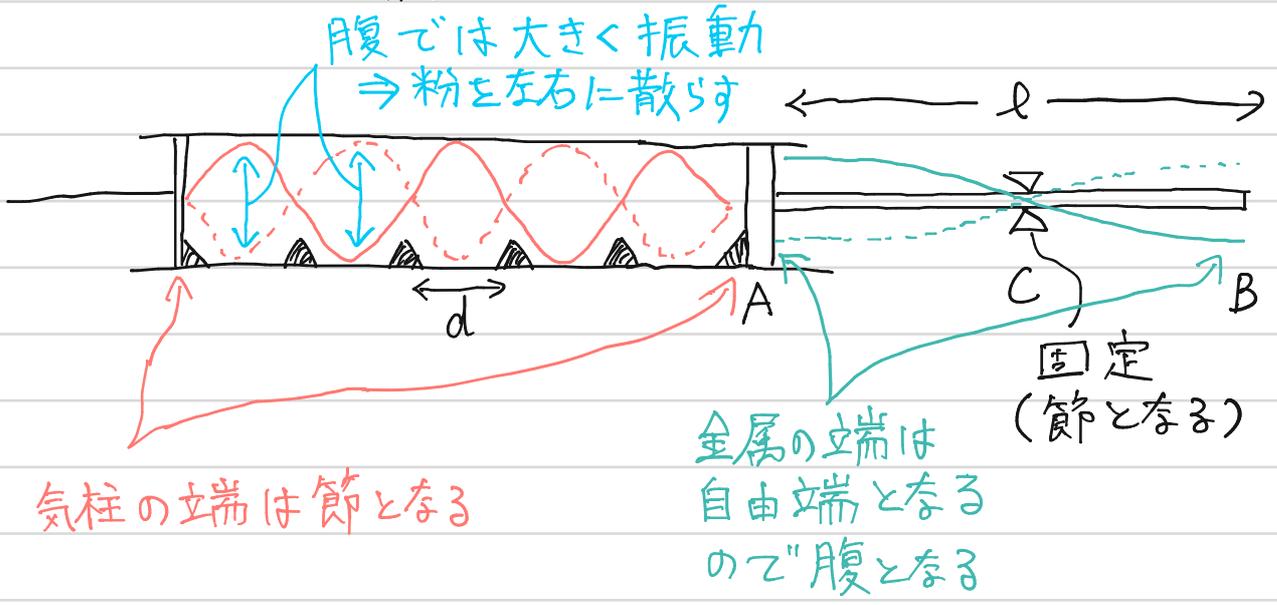
302 Hz → 305 Hz の方である

(3)

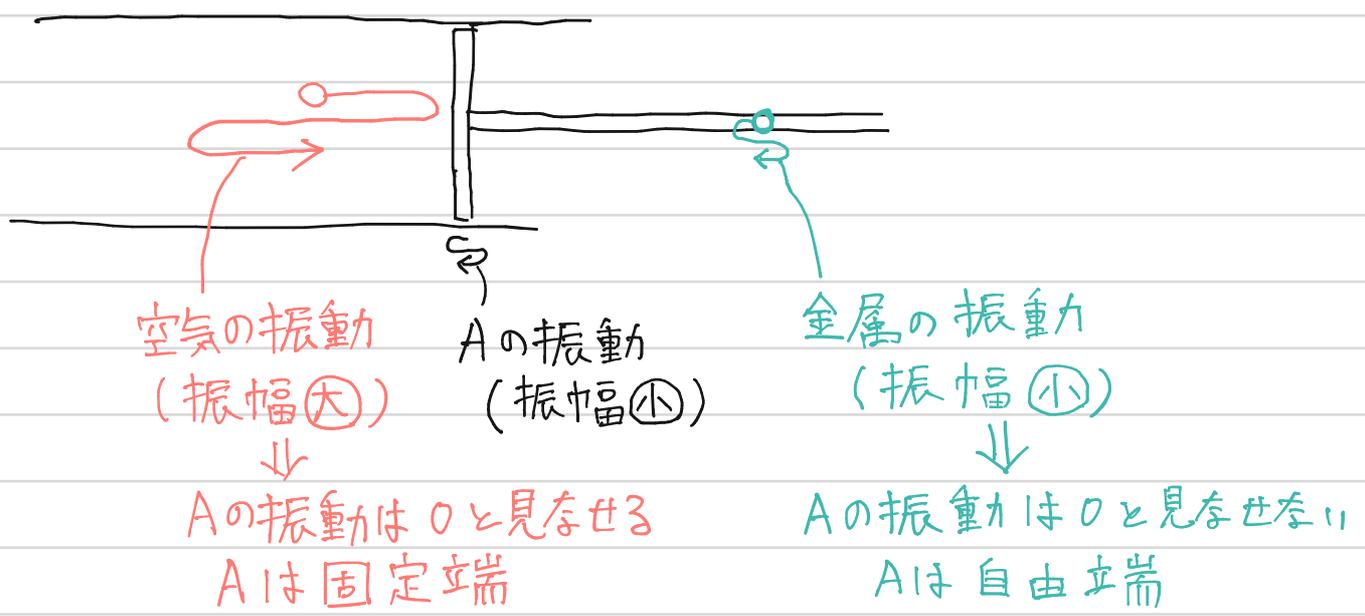
(2)

202

クントの実験

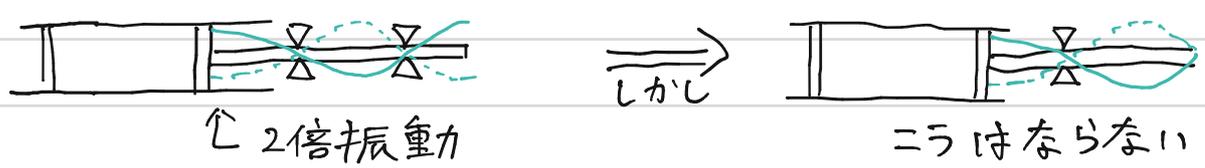


★ Aで"気柱側は節となり、金属棒側が"腹"になっているのは？



※ 縦波なので振動の向きは図の左右方向である。

※ 金属の固定位置をかえることで下図のように振動することもある。



202 続き

(1) 図から気柱内の波の波長 $\lambda_{\text{空}}$ は

$$\frac{\lambda_{\text{空}}}{2} = d \quad \therefore \lambda_{\text{空}} = \underline{2d}$$

(2) $v = f\lambda$ より

$$v = f_{\text{空}} \cdot 2d$$

$$\therefore f_{\text{空}} = \frac{v}{2d}$$

(3) 図から金属棒の波の波長 $\lambda_{\text{棒}}$ は

$$\frac{\lambda_{\text{棒}}}{2} = l \quad \therefore \lambda_{\text{棒}} = 2l$$

(4) $v = f\lambda$ より

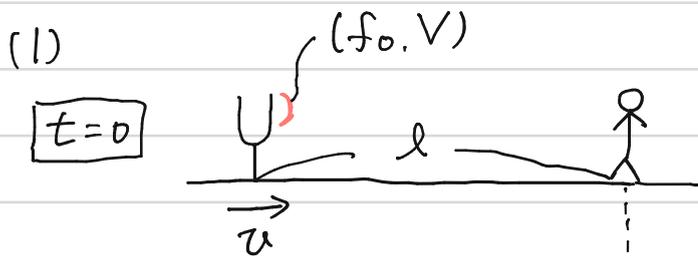
$$v = f_{\text{棒}} \cdot 2l$$

$$v = f_{\text{空}} \cdot 2l$$

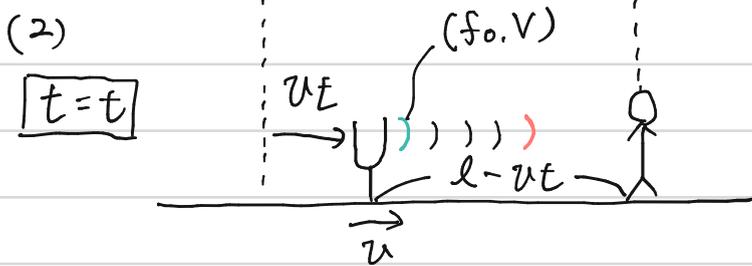
$$v = \frac{v}{2d} \cdot 2l$$

$$\therefore v = \underline{\frac{l}{d} v}$$

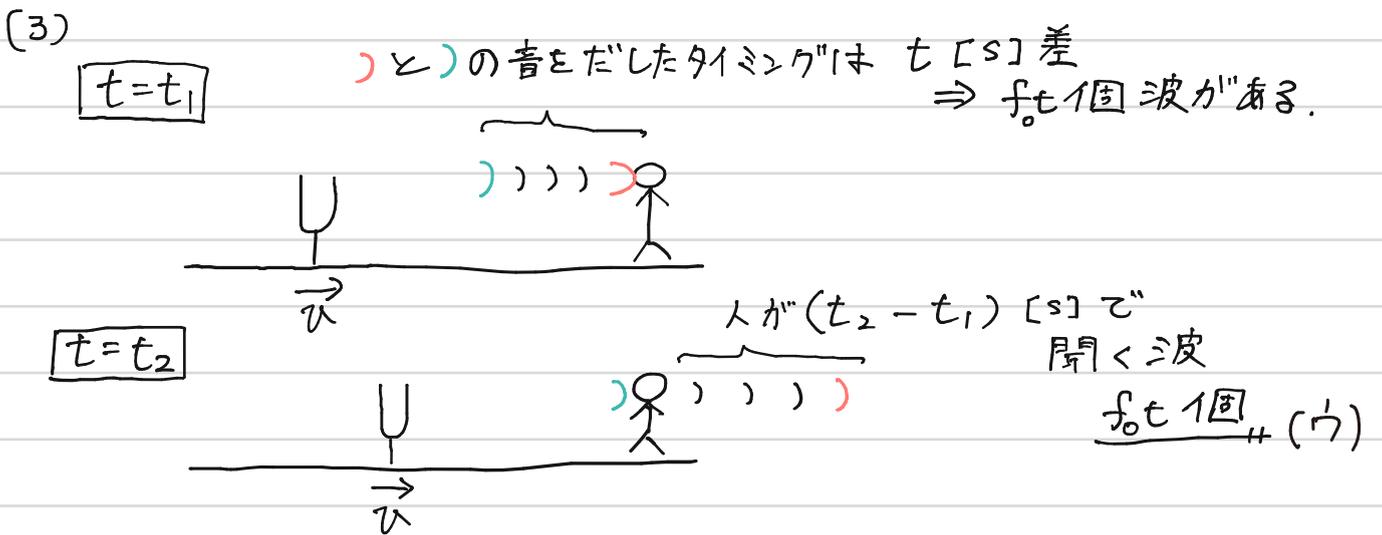
↓ $f_{\text{棒}} = f_{\text{空}}$ なので



(1)) が人に到達するまで
 の時間は $\frac{l}{V}$ [s]
 よって
 時刻 $t_1 = 0 + \frac{l}{V} = \frac{l}{V}$ # (ア)
 ※ 音速 V は音源が
 うごいても変わらない
 ことに注意



(2)) が人に到達するまで
 の時間は $\frac{l - vt}{V}$ [s]
 よって
 時刻 $t_2 = t + \frac{l - vt}{V}$ # (イ)



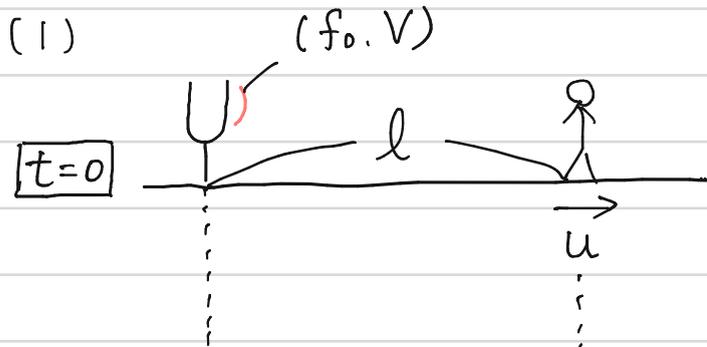
$|s|$ に聞く波の個数を計算すると

$$f = (|s| \text{ に聞く個数}) = \frac{f_0 t}{t_2 - t_1}$$

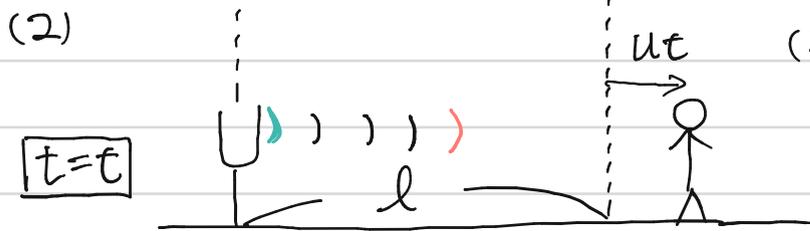
$$= \frac{f_0 t}{t + \frac{l - vt}{V} - \frac{l}{V}} = \frac{V f_0 t}{Vt + l - vt - l}$$

$$= \frac{V}{V - v} f_0 \quad \# (エ)$$

204

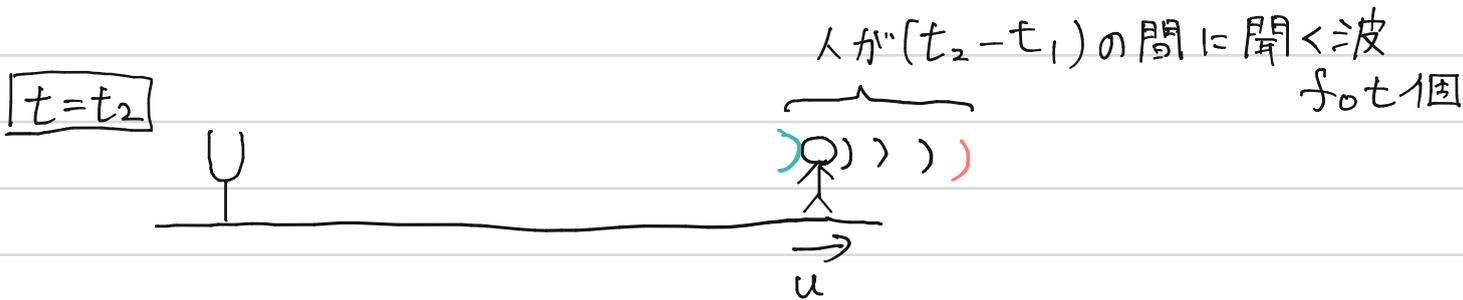


(1)) が人へ到達するまでの
 時間は $\frac{l}{v-u}$ [s] ← 相対速度を利用
 よって
 時刻 $t_1 = 0 + \frac{l}{v-u} = \frac{l}{v-u}$ #
 (ア)



(2)) が人へ到達するまでの
 時間は $\frac{l+ut}{v-u}$
 よって
 時刻 $t_2 = t + \frac{l+ut}{v-u}$
 $= \frac{vt+l}{v-u}$ # (イ)

(3)) と) の音をだしたタイミングは t [s] 差
 $\Rightarrow f_0 t$ 個波がある。



$$f = (|s| = \text{聞く個数}) = \frac{f_0 t}{t_2 - t_1}$$

$$= \frac{f_0 t}{\frac{vt+l}{v-u} - \frac{l}{v-u}} = \frac{f_0 t (v-u)}{vt}$$

※ t_1, t_2 を相対速度を利用して
 だしたので 付属の解説と式が
 ちがってしまいました。

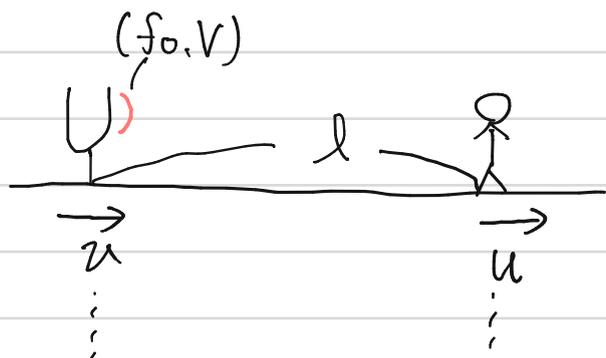
$$= \frac{v-u}{v} f_0$$

H (ウ)

205

(1)

$t=0$



(1)) が人に到達するまでの

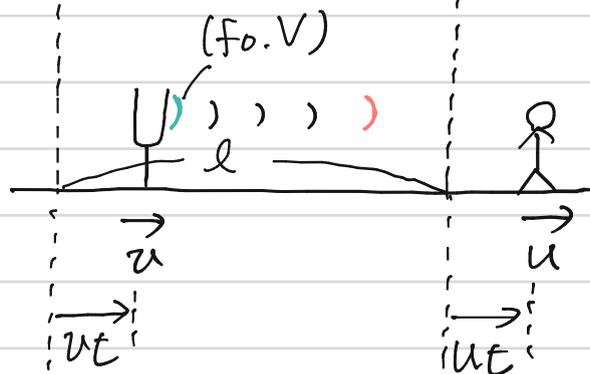
時間は $\frac{l}{v-u}$ [s] ← 相対速度を利用

よって
時刻 $t_1 = 0 + \frac{l}{v-u} = \frac{l}{v-u}$ # (P)

※ 音源の速度 v は、音速 V と変えないので注意

(2)

$t=t$



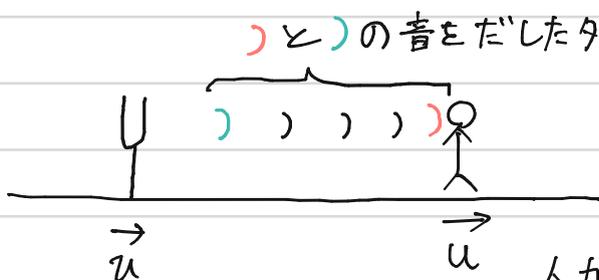
(2)) が人に到達するまでの

時間は $\frac{l+ut-vt}{v-u}$

よって
時刻 $t_2 = t + \frac{l+ut-vt}{v-u}$
 $= \frac{l+vt-vt}{v-u}$ # (1)

(3)

$t=t_1$



と) の音をだしたタイミングは t [s] 差
⇒ $f_0 t$ 個波がある。

人が $(t_2 - t_1)$ の間に聞く波 $f_0 t$ 個

$t=t_2$



$$f = (|s| = \text{聞く個数}) = \frac{f_0 t}{t_2 - t_1}$$

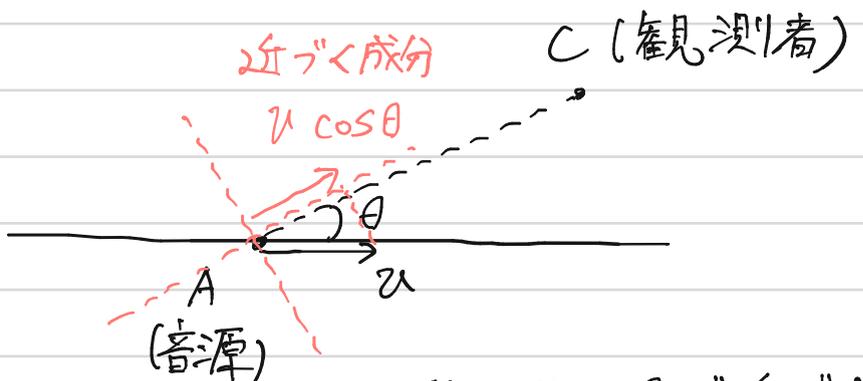
$$= \frac{f_0 t}{\frac{l+vt-vt}{v-u} - \frac{l}{v-u}}$$

$$= \frac{f_0 t (v-u)}{vt - vt} = \frac{v-u}{v-u} f_0$$

(4)

206 斜めドップラー

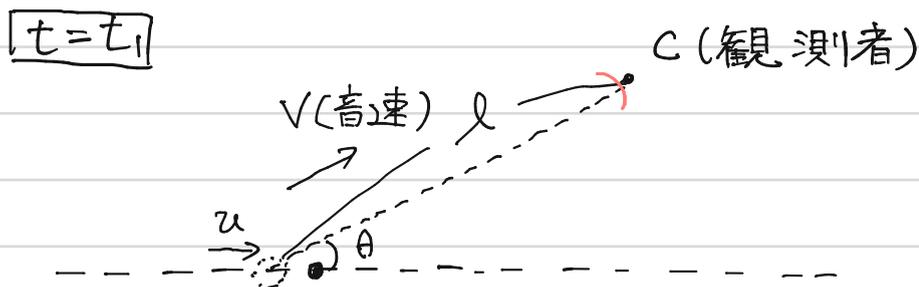
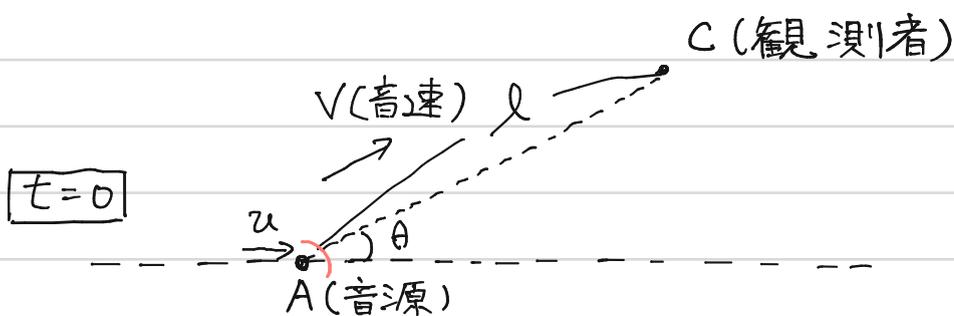
※ f をだすだけなら、音源と観測者に車由とる



↓ $u_s = u \cos \theta$ で "近づく"

$$f' = \frac{V}{V - u \cos \theta} f_0$$

このようになる理由を考える問題である



が C に到達するまでの時間は $\frac{l}{V}$ [s]

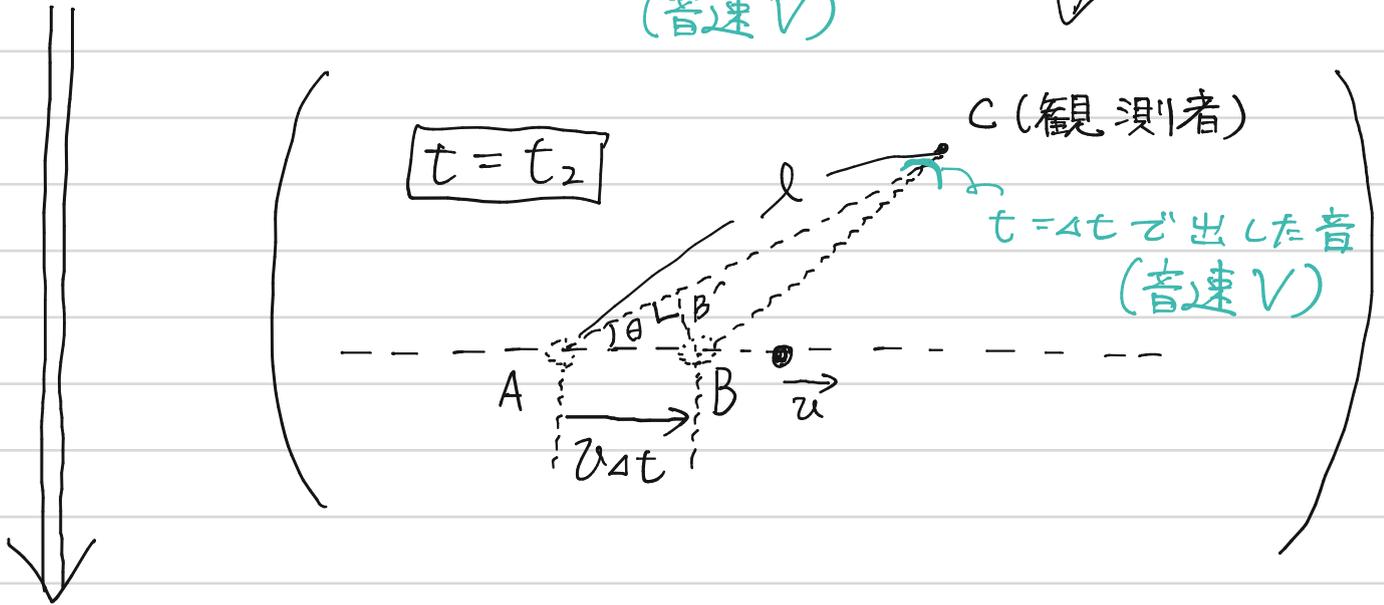
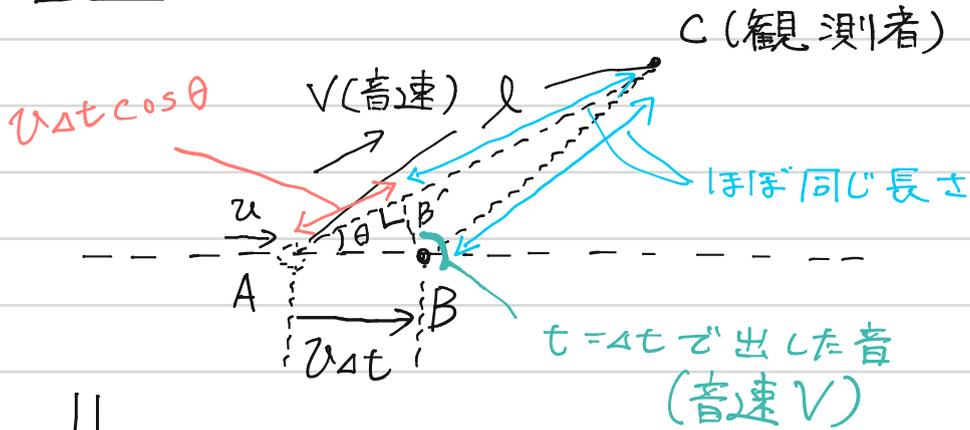
よって

$$t_1 = 0 + \frac{l}{V} = \frac{l}{V} \text{ [s]}$$

(ア)

206 続き

(2) $t = \Delta t$



上図のよう書き

$$\overline{BC} \doteq \overline{B'C} = l - u\Delta t \cos \theta$$

となる。

よって) の波が C に届くまでの時間は

$$\frac{\overline{BC}}{V} \doteq \frac{l - u\Delta t \cos \theta}{V}$$

よって) の波が C に届いた時刻 t_2 は

$$t_2 = \Delta t + \frac{l - u\Delta t \cos \theta}{V} \quad \text{(1) の式}$$

206 続き

(3) (1)の) の波と (2)の > の波は Δt [s] 間にだされた波の始めと終わり存なので) と > の間には $f_0 \Delta t$ 個波があるといえる。

そして、観測者は t_1 から t_2 の間に) から > の波を聞いているので $(t_2 - t_1)$ 秒に $f_0 \Delta t$ 個の波を聞いたといえる。

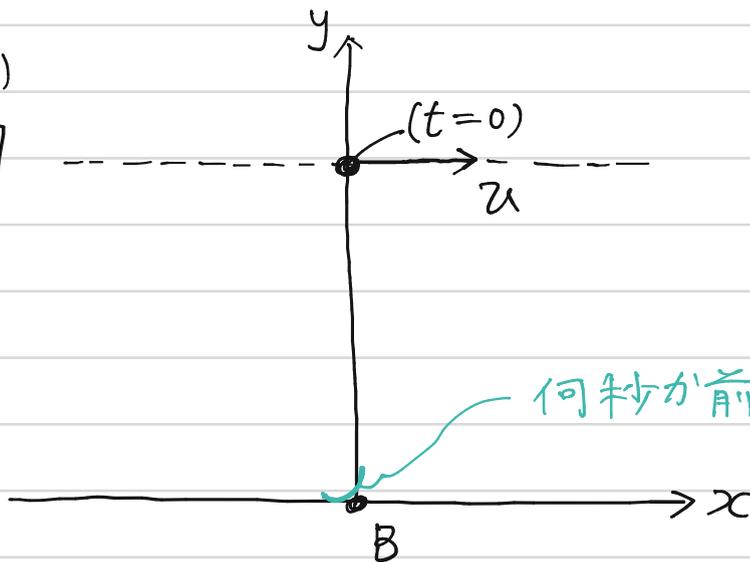
よって

$$\begin{aligned} f = (\text{1sに聞く回数}) &= \frac{f_0 \Delta t}{t_2 - t_1} \\ &= \frac{f_0 \Delta t}{\Delta t + \frac{l - v \Delta t \cos \theta}{V} - \frac{l}{V}} \\ &= \frac{f_0 V \Delta t}{V \Delta t + l - v \Delta t \cos \theta - l} \\ &= \frac{V}{V - v \cos \theta} f_0 \quad \# (ウ) \end{aligned}$$

207

(1)

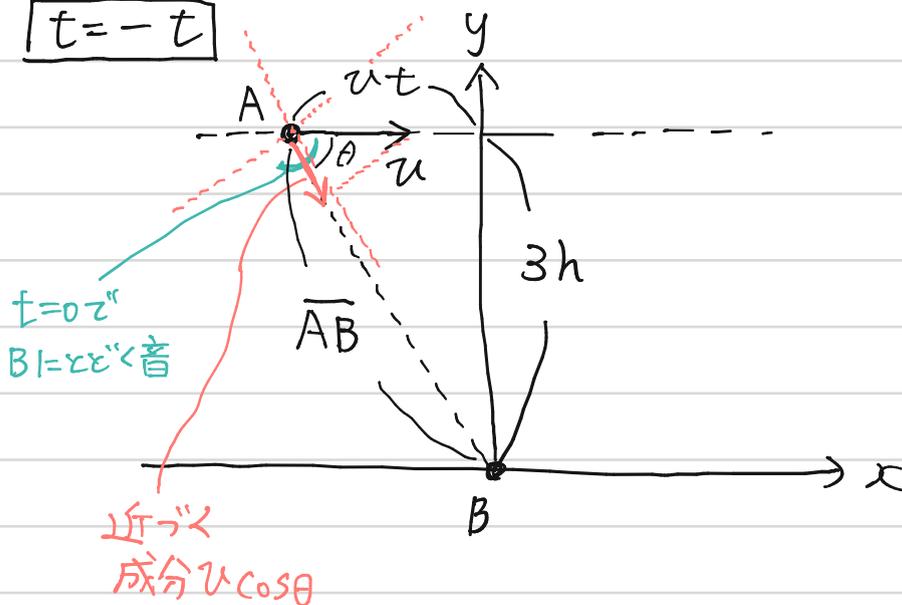
$t=0$



何秒か前に出した音が聞えている
 $\Rightarrow t$ [s] 前とする.

\Downarrow

$t=-t$



t [s] で音波が B にとどくことから

$$\overline{AB} = Vt$$

となり、 \square 形的に

$$\cos \theta = \frac{ut}{\overline{AB}} = \frac{ut}{Vt} = \frac{u}{V}$$

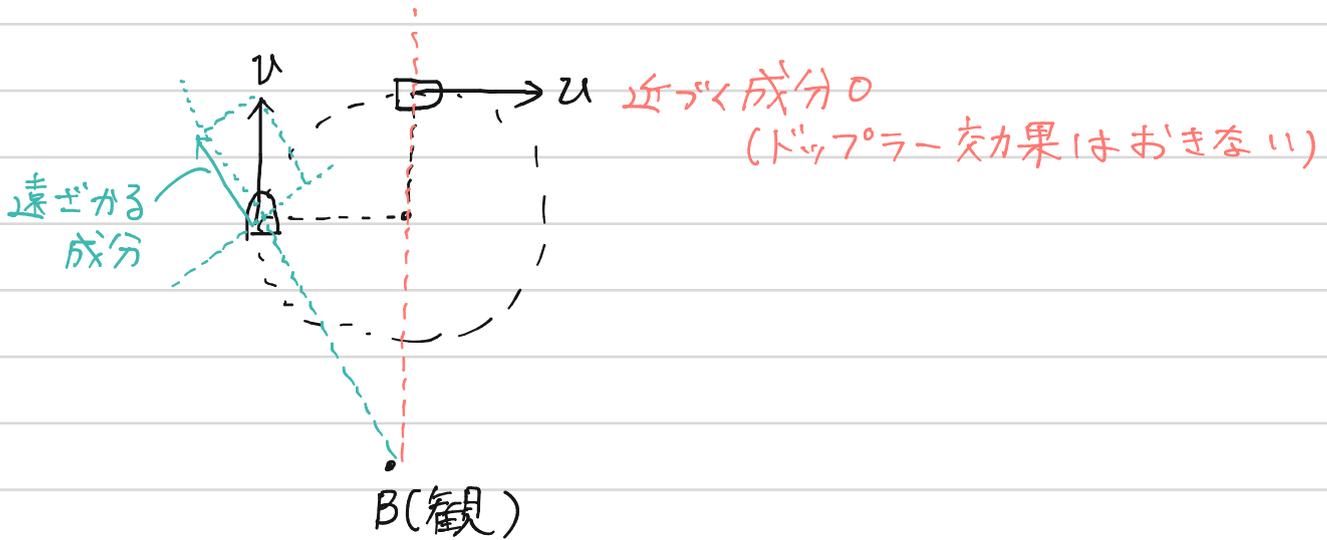
となる。

ドップラー効果の式を立てると

$$f = \frac{V}{V - u \cos \theta} f_0 = \frac{V}{V - u \cdot \frac{u}{V}} f_0 = \frac{V^2}{V^2 - u^2} f_0 \quad \#$$

207 続き

(2) 斜めドップラーで円運動時を考える



最大となるときを考える

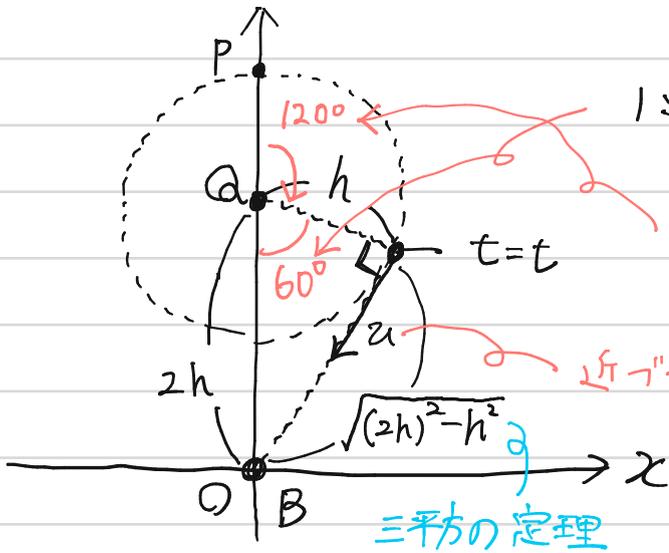


vが分解されていないのでこのとき最大

(接線が直接Bに向かう点で最大となる)

207 続き

今回のモデルを書くと



1:2: $\sqrt{3}$ の直角三角形なので 60° よって

点Pから 120° 回転したとき最大となる。

近づく成分

三平方の定理

円運動の周期をTとすると 120° 回転するまでの時間tは

$$t = \frac{T}{3}$$

円運動の周期Tは

$$T = \frac{2\pi r}{v} = \frac{2\pi h}{v}$$

2式より

$$t = \frac{\frac{2\pi h}{v}}{3} = \frac{2\pi h}{3v} \dots \text{ドップラー効果で} f \text{が最も大きくなる音が発射される時刻。}$$

こゝから観測者に音が届くまでの時間 Δt は

$$\Delta t = \frac{(\text{キヨリ})}{(\text{音速})} = \frac{\sqrt{(2h)^2 - h^2}}{V} = \frac{\sqrt{3}h}{V}$$

よって音が聞こえる時刻は

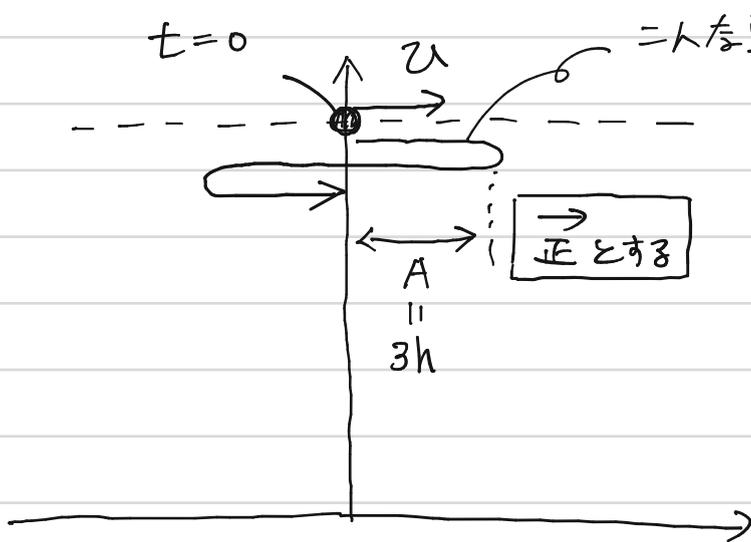
$$\begin{aligned} t + \Delta t &= \frac{2\pi h}{3v} + \frac{\sqrt{3}h}{V} \\ &= \left(\frac{2\pi}{3v} + \frac{\sqrt{3}}{V} \right) h \end{aligned}$$

207 (2) 続き

このとき、音源が v で近づくドップラー効果がおきているので、聞える音の振動数は

$$f' = \frac{V}{V - v} f_0$$

(3)



P 通過時 $t=0$ と $t=3h$

x は $+\sin$ 型 といえ

$$x_{(t)} = A \sin \omega t$$

$$x_{(t)} = 3h \sin \omega t$$

v は $+\cos$ 型 といえ

$$v_{(t)} = A \omega \cos \omega t$$

v の最大値は $A\omega$

$$v_{(t)} = 3h \omega \cos \omega t$$

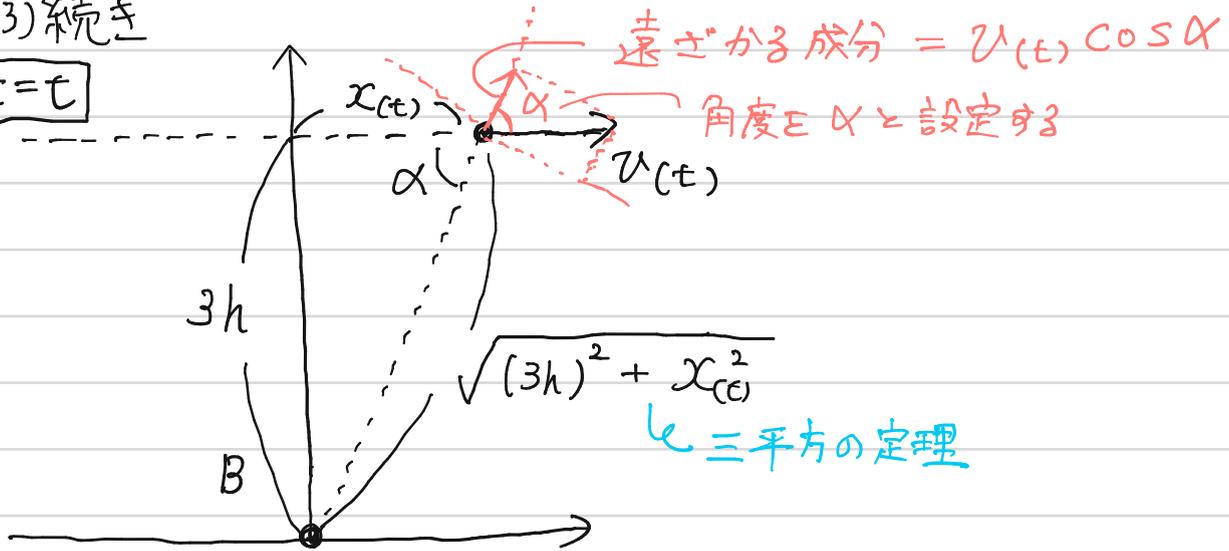
このように式にできる

↓
 適当な時刻 t での作図をする。

ここで変数である $x_{(t)}$ と $v_{(t)}$ が正の値をとるときを
 書くようにする。ここで、値がマイナスになるときは、符合が
 勝手に逆に存る、という立式ができる。

207 (3) 続き

$t=t$



(時刻 t について)

$t=t$ で発した音が B に届くまでの時間 Δt は

$$\begin{aligned} \Delta t &= \frac{\text{(距離)}}{\text{(音速)}} = \frac{\sqrt{(3h)^2 + x(t)^2}}{V} \\ &= \frac{\sqrt{(3h)^2 + (3h \sin \omega t)^2}}{V} \\ &= \frac{3h \sqrt{1 + \sin^2 \omega t}}{V} \end{aligned}$$

よって音が B に届く時刻は

$$t + \Delta t = t + \frac{3h \sqrt{1 + \sin^2 \omega t}}{V} \quad \#$$

(振動数について)

$v(t) \cos \alpha$ が音源が遠ざかるドップラー効果であるので

$$\begin{aligned} v(t) \text{ 代入} \downarrow \quad f' &= \frac{V}{V + v(t) \cos \alpha} f_0 \\ f' &= \frac{V}{V + 3h\omega \cos \omega t \cdot \cos \alpha} f_0 \end{aligned}$$

ここで図形的に

$$\downarrow \quad \cos \alpha = \frac{x(t)}{\sqrt{(3h)^2 + x(t)^2}}$$

207 (3) 続き

$$\begin{array}{l} x_{ce1} \text{を} \\ \text{代入} \end{array} \downarrow \cos \alpha = \frac{3h \sin \omega t}{\sqrt{(3h)^2 + (3h \sin \omega t)^2}} = \frac{\sin \omega t}{\sqrt{1 + \sin^2 \omega t}}$$

これを f' の式に代入すると

$$f' = \frac{V}{V + 3h\omega \cos \omega t \left(\frac{\sin \omega t}{\sqrt{1 + \sin^2 \omega t}} \right)} f_0$$

解答の形に合わせると

$$f' = \frac{V}{V + \frac{3h\omega \sin \omega t \cos \omega t}{\sqrt{1 + \sin^2 \omega t}}} f_0$$
