

F行列の導出

$$V_1 = V(0) = V_2 \cosh(\gamma l) + Z_0 I_2 \sinh(\gamma l)$$

$$I_1 = I(0) = I_2 \cosh(\gamma l) + \frac{V_2}{Z_0} \sinh(\gamma l)$$

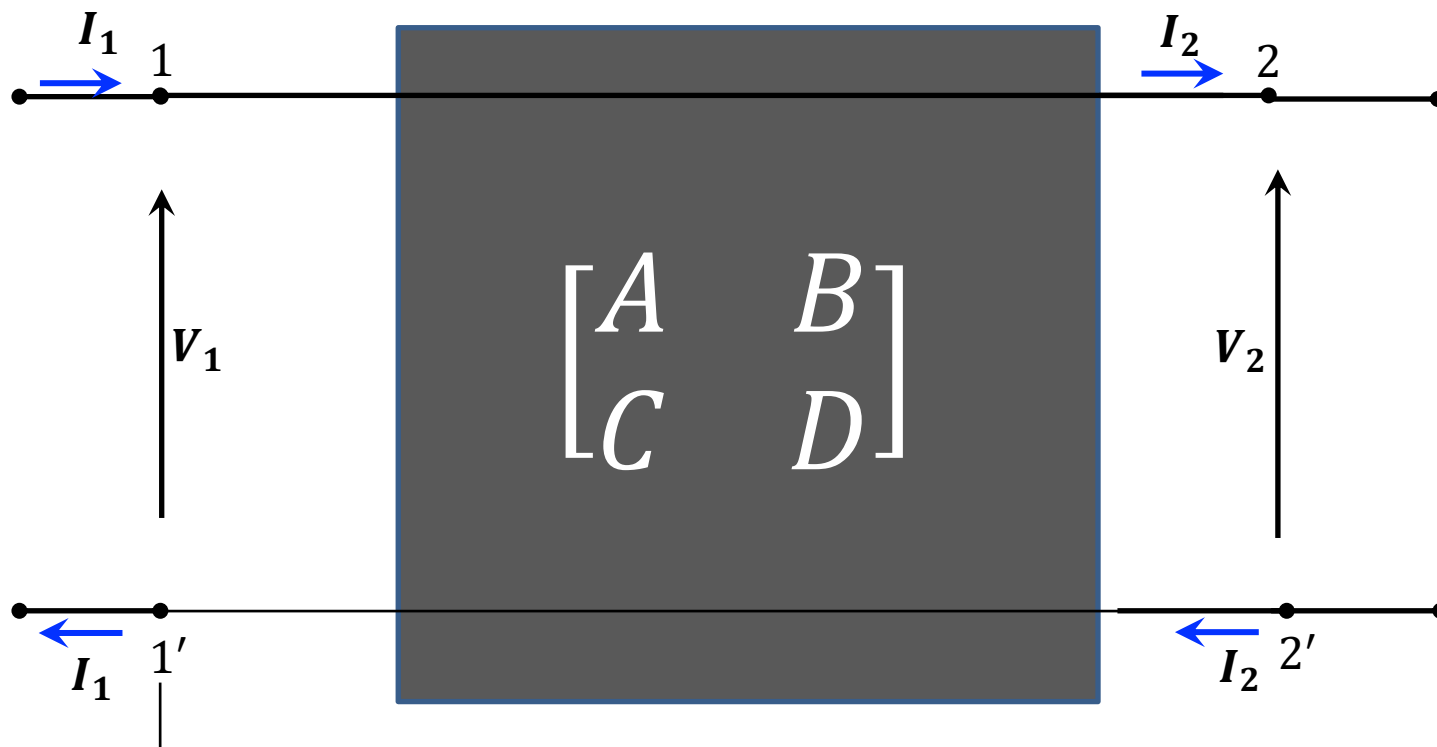
$$\begin{bmatrix} V_1 \\ I_1 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \cosh(\gamma l) & Z_0 \sinh(\gamma l) \\ \frac{1}{Z_0} \sinh(\gamma l) & \cosh(\gamma l) \end{bmatrix} \begin{bmatrix} V_2 \\ I_2 \end{bmatrix}$$

F行列

$$\begin{bmatrix} A & B \\ C & D \end{bmatrix} =$$

$$\begin{bmatrix} \cosh(\gamma l) & Z_0 \sinh(\gamma l) \\ \frac{1}{Z_0} \sinh(\gamma l) & \cosh(\gamma l) \end{bmatrix}$$

例: 図に示す長さ $l = 2[m]$ の伝送線路がある。特性インピーダンスが $Z_0 = 200[\Omega]$, 減衰定数が $\alpha = 0[Np/m]$, 位相定数が $\beta = \pi/3[\text{rad}/m]$ であるとき、この有限線路の Fパラメータをもとめよ



$$\text{伝達係数: } \boldsymbol{\gamma} = \alpha + j\beta = j\frac{\pi}{3}$$

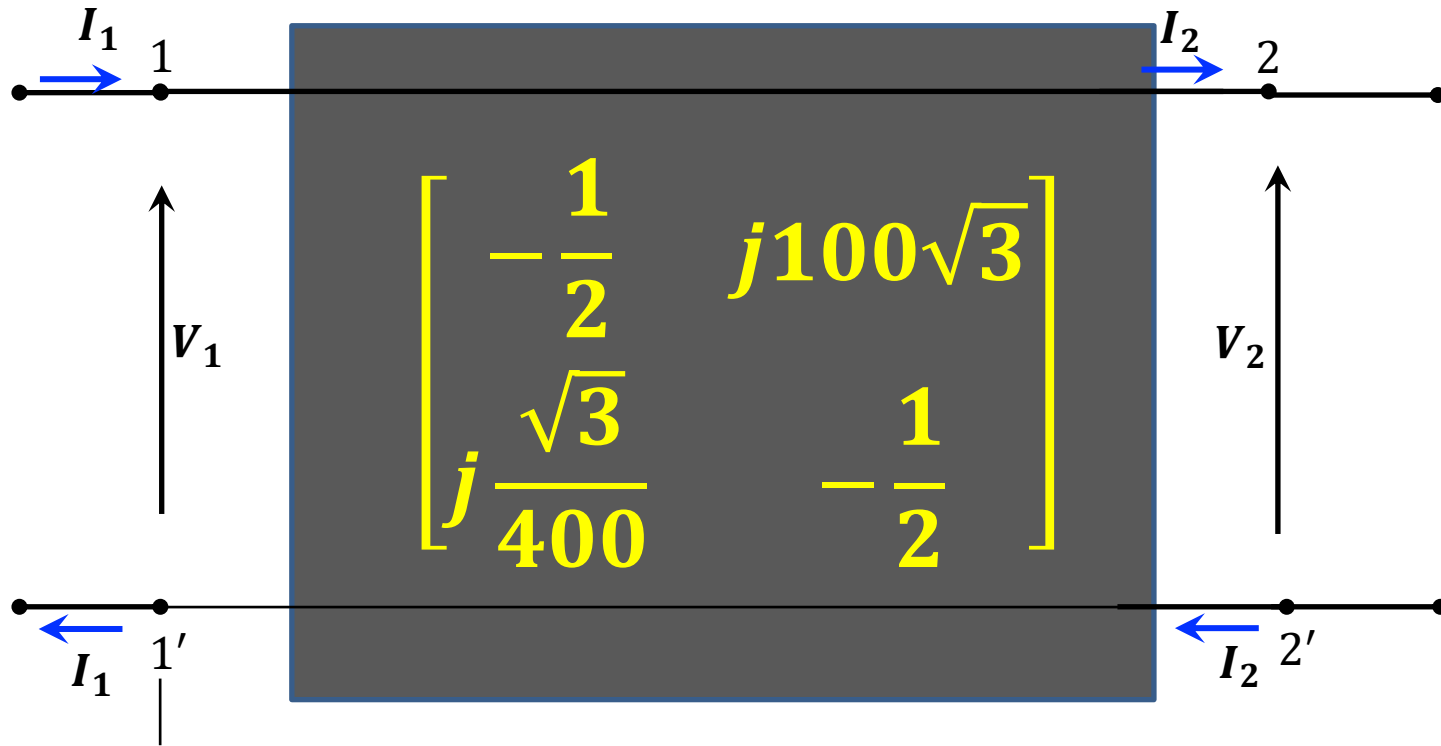
$$\boldsymbol{\gamma}l = j\frac{\pi}{3} * 2 = j\frac{2\pi}{3}$$

$$A = D = \cosh(\boldsymbol{\gamma}l) = \cosh\left(j\frac{2\pi}{3}\right) = \cos\left(\frac{2\pi}{3}\right) = -\frac{1}{2}$$

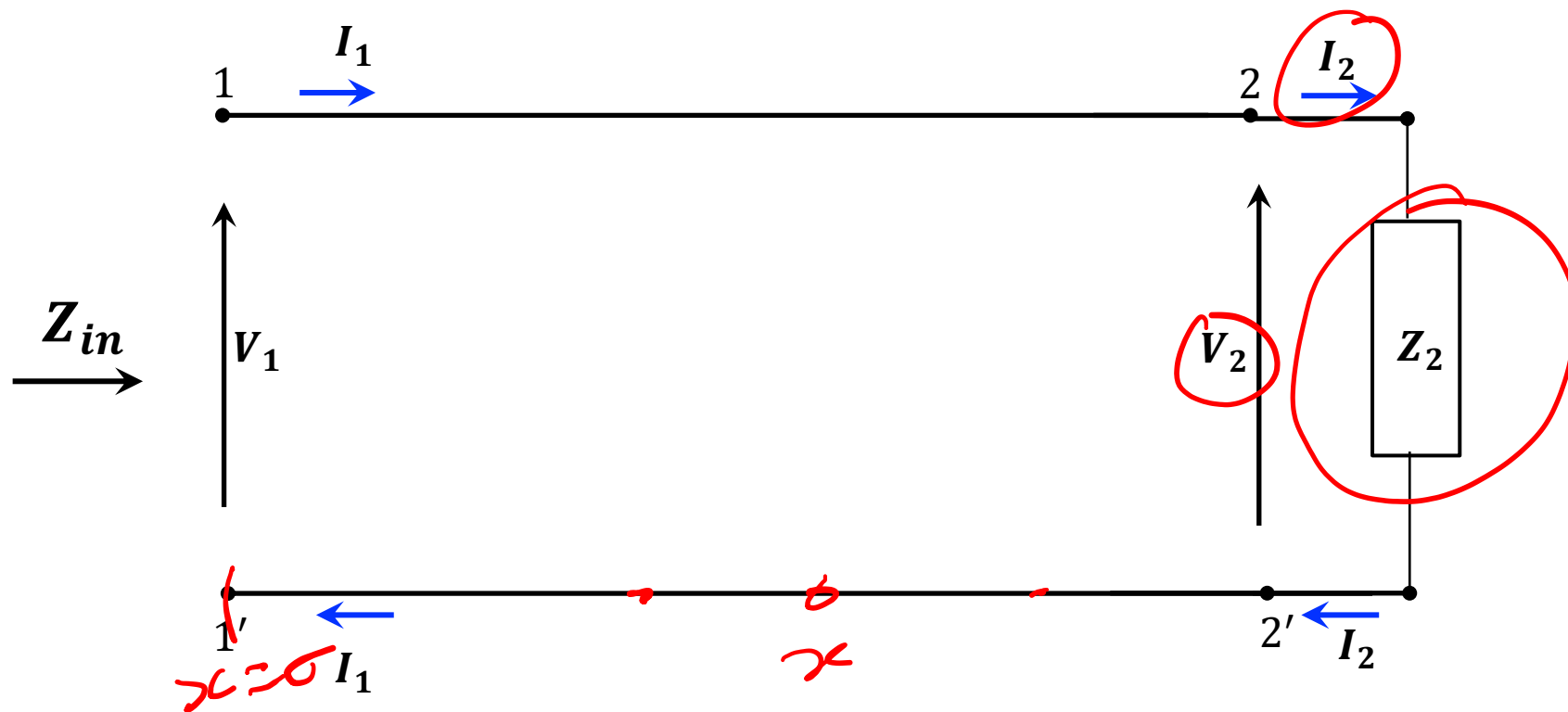
$$B = Z_0 \sinh(\boldsymbol{\gamma}l) = 200 \sinh\left(j\frac{2\pi}{3}\right) = j20 \sin\left(\frac{2\pi}{3}\right) = j\mathbf{100}\sqrt{3}[\Omega]$$

$$C = \frac{1}{Z_0} \sinh(\boldsymbol{\gamma}l) = \frac{1}{200} \sinh\left(j\frac{2\pi}{3}\right) = j20 \sin\left(\frac{2\pi}{3}\right) = j\frac{\sqrt{3}}{400} [s]$$

F行列



有限長線路のインピーダンス



受電端をインピーダンス Z_2 で終端させた有限長線路である、
この場合において、送電端からみた線路のインピーダンス
 Z_{in} を表す式を導いてみよう。

$$V(x) = V_2 \cosh \gamma(l - x) + Z_0 I_2 \sinh \gamma(l - x)$$

$$I(x) = I_2 \cosh \gamma(l - x) + \frac{V_2}{Z_0} \sinh \gamma(l - x)$$

$$Z(x) = \frac{V(x)}{I(x)} = \frac{V_2 \cosh \gamma(l - x) + Z_0 I_2 \sinh \gamma(l - x)}{I_2 \cosh \gamma(l - x) + \frac{V_2}{Z_0} \sinh \gamma(l - x)}$$

$$Z_{in} = \frac{V(0)}{I(0)} = \frac{V_2 \cosh \gamma l + Z_0 I_2 \sinh \gamma l}{I_2 \cosh \gamma l + \frac{V_2}{Z_0} \sinh \gamma l}$$

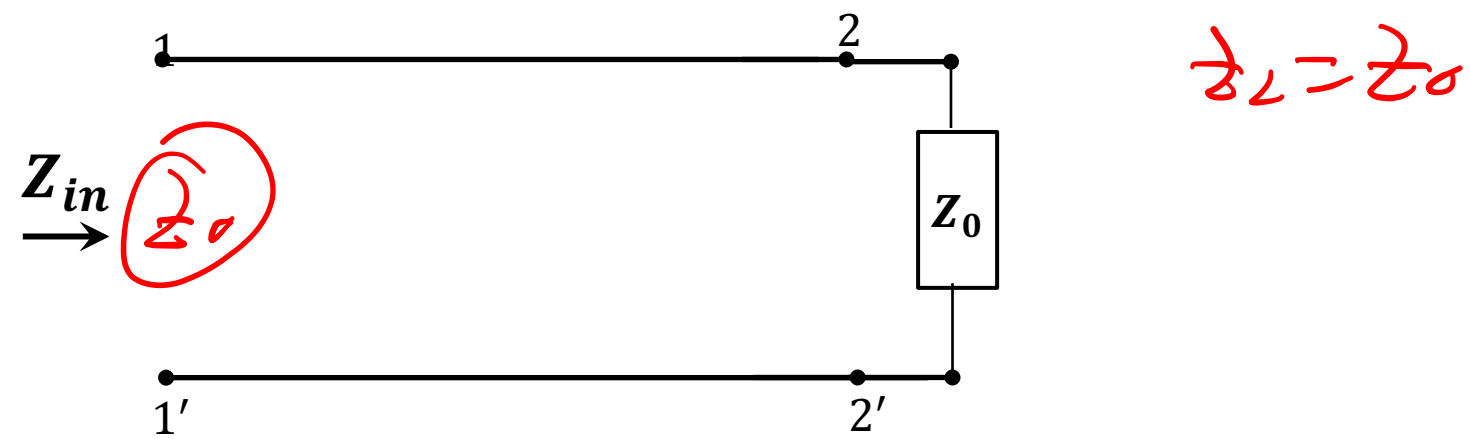
また受電端において

$$Z_2 = \frac{V_2}{I_2} \quad Z_{in} = \frac{V(0)}{I(0)} = \frac{V_2 \cosh \gamma l + Z_0 I_2 \sinh \gamma l}{I_2 \cosh \gamma l + \frac{V_2}{Z_0} \sinh \gamma l}$$

$$Z_{in} = \frac{V(0)}{I(0)} = \frac{\frac{V_2}{I_2} \cosh \gamma l + Z_0 \sinh \gamma l}{\cosh \gamma l + \frac{V_2}{I_2} \frac{1}{Z_0} \sinh \gamma l}$$

$$Z_{in} = \frac{V(0)}{I(0)} = \frac{\overset{=Z_2}{Z_2} \cosh \gamma l + Z_0 \sinh \gamma l}{\cosh \gamma l + \frac{\cancel{Z_2}}{Z_0} \sinh \gamma l}$$

(a) 受電端が特性インピーダンス Z_0 で終端されている場合 ($Z_2 = Z_0$)

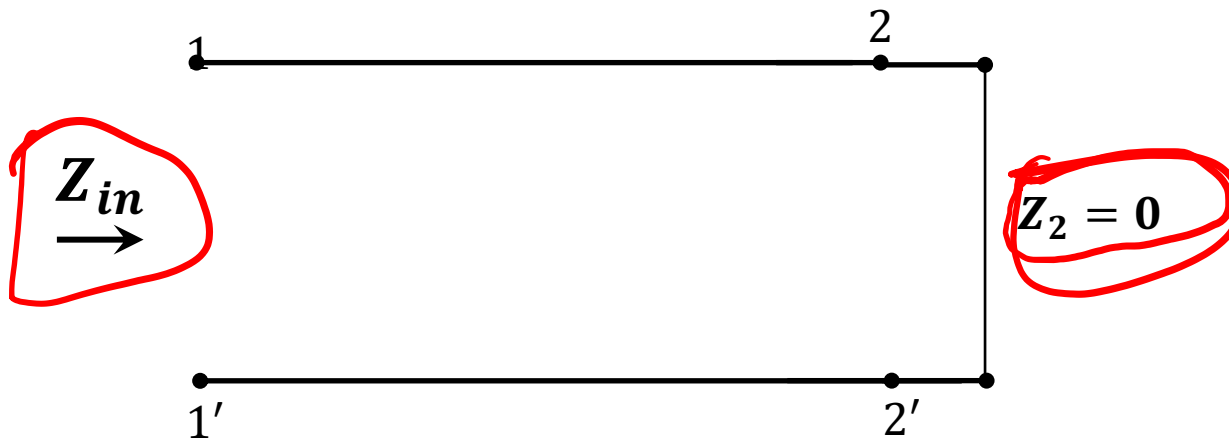


$$Z_{in} = \frac{Z_0 \cosh \gamma l + Z_0 \sinh \gamma l}{\cosh \gamma l + \sinh \gamma l} = Z_0$$

$$Z_{in} = Z_0$$

Z_{in} が伝送線路の長さ l に依存せず。また、その値が特性インピーダンス Z_0 と常に一致している

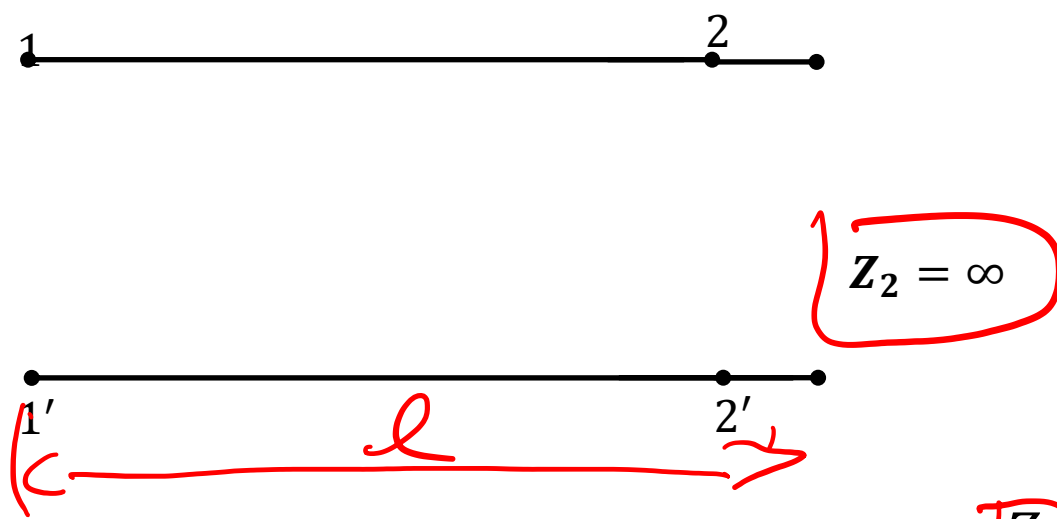
(b) 受電端が短絡されている場合: $Z_2 = 0$



$$Z_{in} = \frac{Z_2 \cosh \gamma l + Z_0 \sinh \gamma l}{\cosh \gamma l + \frac{Z_2}{Z_0} \sinh \gamma l}$$

$$Z_{in} = \frac{Z_0 \sinh \gamma l}{\cosh \gamma l} = Z_0 \tanh \gamma l$$

(c) 受電端が開放されている場合: $Z_2 = \infty$



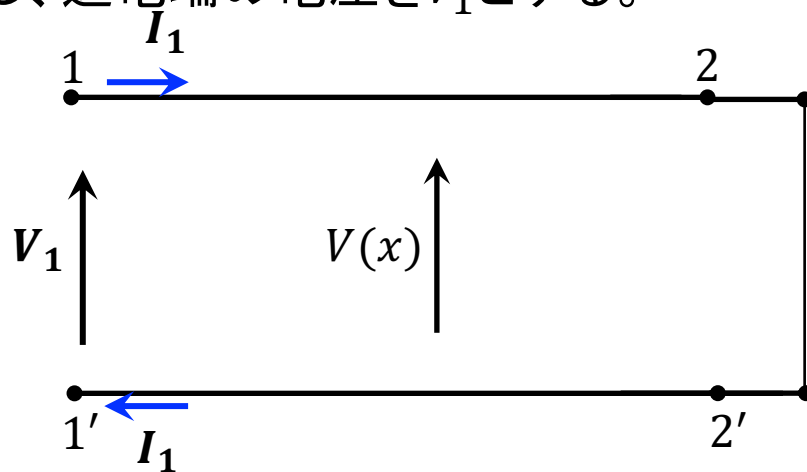
$$Z_{in} = \frac{Z_2 \cosh \gamma l + Z_0 \sinh \gamma l}{\cosh \gamma l + \frac{Z_2}{Z_0} \sinh \gamma l}$$

$$Z_{in} = \frac{\cosh \gamma l + \frac{Z_0}{Z_2} \sinh \gamma l}{\frac{1}{Z_2} \cosh \gamma l + \frac{1}{Z_0} \sinh \gamma l}$$

$$Z_{in} = \frac{\cosh \gamma l}{\frac{1}{Z_0} \sinh \gamma l} = Z_0 \coth \gamma l$$

例：長さ l の伝送線路において、受電端を短絡した場合の、送電端からの距離 x における電圧 $V(x)$ を求めよ。ただし、送電端の電圧を V_1 とする。

送電端の電圧が既知であるので



$$V(x) = V_1 \cosh(\gamma x) - Z_0 I_1 \sinh(\gamma x)$$

受電端 $x = l$ を短絡しているので、 $V(l) = 0$

$$V_1 \cosh(\gamma l) - Z_0 I_1 \sinh(\gamma l) = 0$$

$$I_1 = \frac{V_1 \cosh(\gamma l)}{Z_0 \sinh(\gamma l)}$$

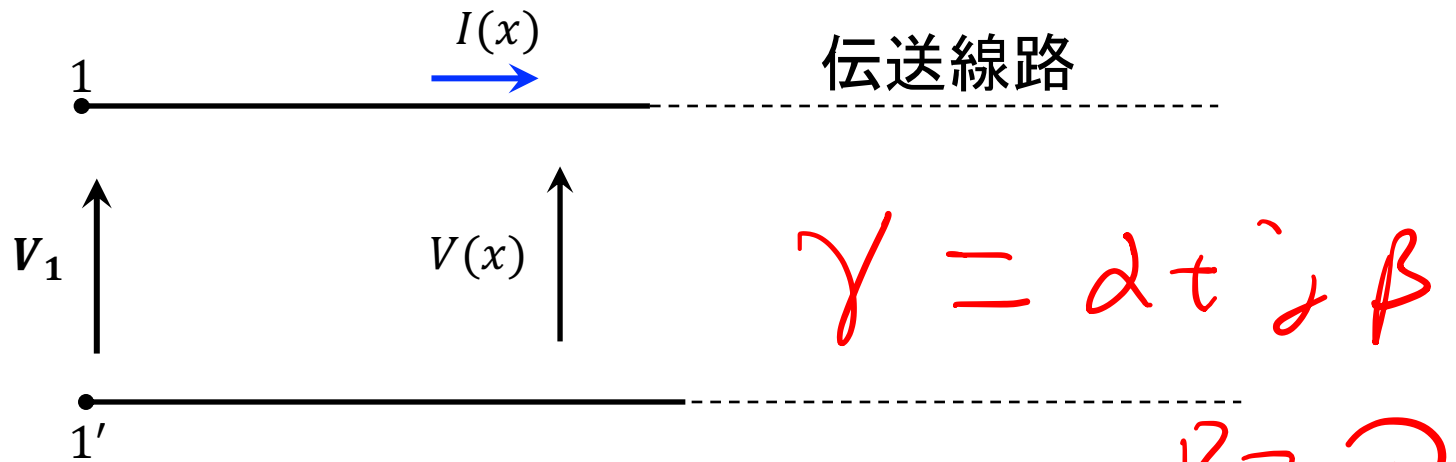
$$V(x) = V_1 \cosh(\gamma x) - Z_0 I_1 \sinh(\gamma x)$$

$$V(x) = V_1 \cosh(\gamma x) - Z_0 \frac{V_1 \cosh(\gamma l)}{Z_0 \sinh(\gamma l)} \sinh(\gamma x)$$

$$V(x) = \frac{V_1}{\sinh(\gamma l)} \{ \cosh(\gamma x) \sinh(\gamma l) - \cosh(\gamma l) \sinh(\gamma x) \}$$

$$V(x) = \frac{V_1 \sinh \gamma(l - x)}{\sinh(\gamma l)}$$

半無限長線路



$$\gamma = \alpha + j\beta$$

$$\beta = 0$$

$$V(x) = Ae^{-\gamma x} + Be^{\gamma x}$$

$$I(x) = \frac{1}{Z_0} (Ae^{-\gamma x} - Be^{\gamma x})$$

波の進行は x の正の方向に取っているが、このとき、 $x \rightarrow \infty$ で与えられる無限遠点を考える。

$$V(x) = Ae^{-\alpha x} e^{-j\beta x} + Be^{\alpha x} e^{j\beta x}$$

入射波
反射波

$x \rightarrow \infty$

$Ae^{-\alpha x} e^{-j\beta x}$ の振幅 : $Ae^{-\alpha x} \rightarrow 0$

$x \rightarrow \infty$

$Be^{\alpha x} e^{j\beta x}$ の振幅 : $Be^{\alpha x} \rightarrow \infty$

$B = 0$ にならないとだめ！！

反射波は生じない

半無限長線路の波動方程式

$$B = 0$$

$$V(x) = Ae^{-\gamma x} \quad I(x) = \frac{1}{Z_0} Ae^{-\gamma x}$$

$$Z(x) = \frac{V(x)}{I(x)} = Z_0$$

線路上の任意の点 x において、電圧と電流の比はつねに特性インピーダンス Z_0 と一致する。

(a) 受電端が特性インピーダンス Z_0 で終端されている場合 ($Z_2 = Z_0$)



有限長

$$Z_{in} = Z_0$$

Z_{in} が伝送線路の長さ l に依存せず。また、その値が特性インピーダンス Z_0 と常に一致している

半無限長線路と整合との関係

半無限長線路は有限長線路の
受電端を特性インピーダンス Z_0
で終端した場合と等価である。

Z_0 で終端することを、**整合をとる**
(**マッチング**)という、この時、**反**
射波が生じない

A

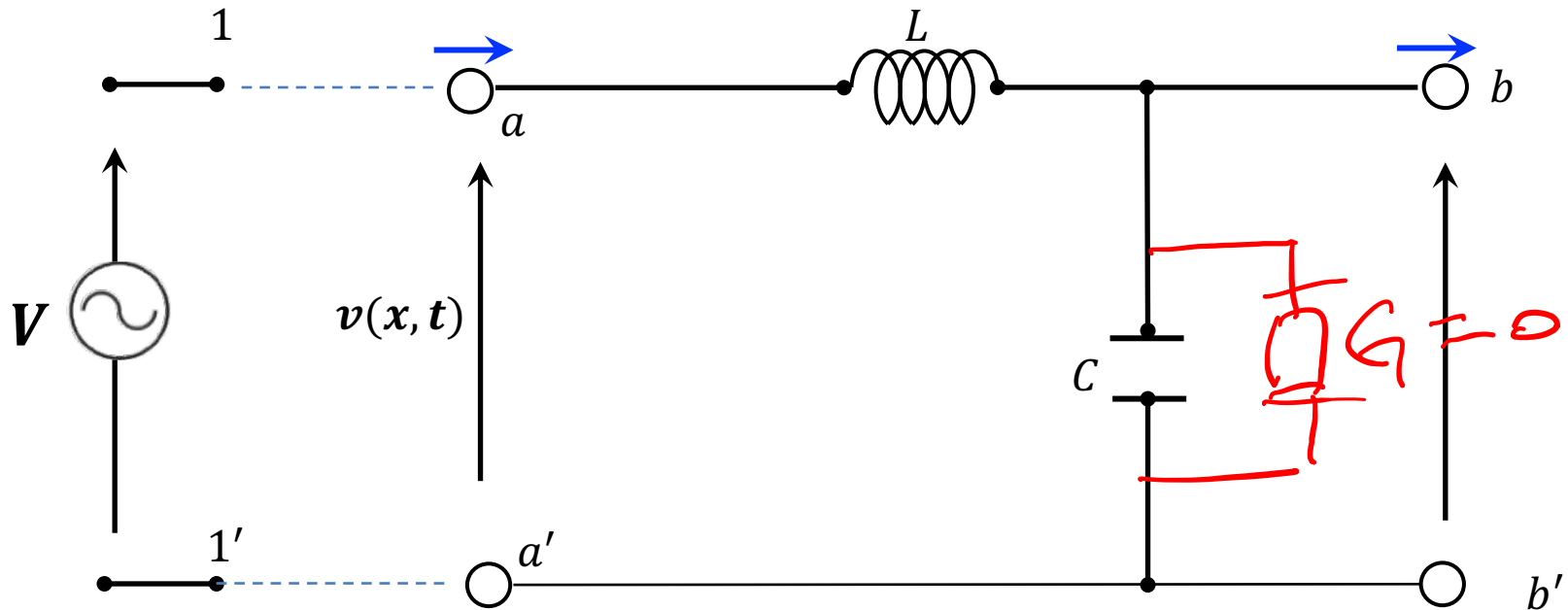
B

反射波が生じると、伝送線路上で信号波が乱れたり、あるいは、定在波が発生して、伝送線路上の位置によって信号の大きさの大小が現れたりする。これを避けるために、一般に伝送線路においては、受電端を特性インピーダンス Z_0 で終端し、反射波は発生しないようにして用いる。これにより、入射した波のエネルギーはインピーダンス Z_0 で吸収され、また、受電端に電力が効率的に供給される。

無損失回路

$R = 0, G = 0$ を満たす回路は無損失回路という。

ジュール損失は存在しない



無損失回路における伝搬係数

$$R = 0, G = 0$$

$$\alpha = \frac{(RG - \omega^2 LC) + \sqrt{(RG - \omega^2 LC)^2 + (\omega LG + \omega CR)^2}}{2}$$

$$\alpha = 0$$

$$\beta = \frac{\sqrt{(RG - \omega^2 LC)^2 + (\omega LG + \omega CR)^2} - (RG - \omega^2 LC)}{2}$$

$$\beta = \omega \sqrt{LC}$$

無損失回路における位相速度

$$\beta = \omega \sqrt{LC}$$

$$R = 0$$

$$G = 0$$

位相速度: $v =$

$$\frac{\omega}{\beta}$$

$$v = \frac{\omega}{\omega \sqrt{LC}} = \frac{1}{\sqrt{LC}}$$

$$L-C$$

位相速度は周波数 ω に依存しない一定値となる(無ひずみ伝送条件)

無損失回路とみひずみ伝送条件:

特性インピーダンス Z_0

$$Z_0 = \sqrt{\frac{R + j\omega L}{G + j\omega C}} = \sqrt{\frac{L}{C}}$$

特性インピーダンス Z_0 も周波数に依存せず一定値となる。

無損失回路は無ひずみ条件をみたし、減衰定数 $\alpha = 0$ とした、無ひずみ線路の特別な場合である

$$\text{無ひずみ伝送条件} \quad CR = LG$$

無損失回路: $R = G = 0$:
特別な場合

無損失回路において送電端の境界条件が既知の場合:

$\alpha = 0$ $\beta = \omega\sqrt{LC}$ $\gamma = j\omega\sqrt{LC}$ $\cosh j\theta = \cos \theta$ $\sinh j\theta = j\sin \theta$

送電端の境界条件が既知の場合の電流と電圧の空間分布:

$\cosh \gamma x = \cosh j\beta x = \cos \beta x$
 $\sinh \gamma x = \sinh j\beta x = j\sin \beta x$

$V(x) = V_1 \cosh(\gamma x) - Z_0 I_1 \sinh(\gamma x)$
 $I(x) = I_1 \cosh(\gamma x) - \frac{V_1}{Z_0} \sinh(\gamma x)$

Handwritten notes: cos, sin

$V(x) = V_1 \cos \beta x - jZ_0 I_1 \sin \beta x$
 $I(x) = I_1 \cos \beta x - j \frac{V_1}{Z_0} \sin \beta x$

無損失回路において受電端の境界条件が既知の場合：

$$V(x) = V_2 \cosh \gamma(l - x) + Z_0 I_2 \sinh \gamma(l - x)$$

$$I(x) = I_2 \cosh \gamma(l - x) + \frac{V_2}{Z_0} \sinh \gamma(l - x)$$

$$\cosh \gamma(l - x) = \cosh j\beta(l - x) = \cos \beta(l - x)$$

$$\sinh \gamma(l - x) = \sinh j\beta(l - x) = j \sin \beta(l - x)$$

受電端の境界条件が既知の場合の電流と電圧の空間分布：

$$V(x) = V_2 \cos(l - x) + jZ_0 I_2 \sin \beta(l - x)$$

$$I(x) = I_2 \cos(l - x) + j \frac{V_2}{Z_0} \sin \beta(l - x)$$

無損失回路のF行列

$$\alpha = 0$$

$$\beta = w\sqrt{LC}$$

$$\gamma = jw\sqrt{LC}$$

$$\cosh j\theta = \cos \theta \quad \sinh j\theta = j \sin \theta$$

$$R=0 \\ G=0$$

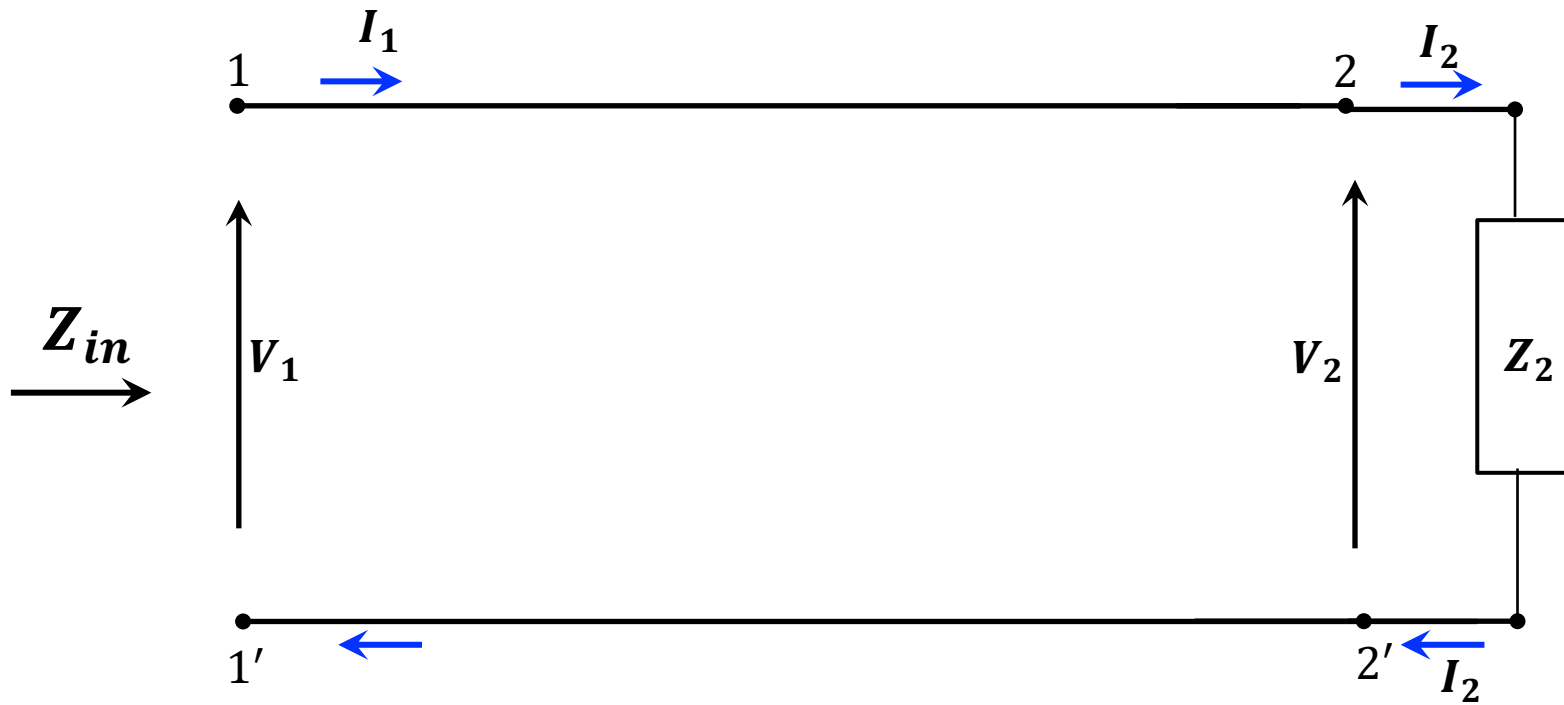
$$\cosh \gamma x = \cosh j\beta x = \cos \beta x$$

$$\sinh \gamma x = \sinh j\beta x = j \sin \beta x$$

$$\begin{bmatrix} A & B \\ C & D \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \cosh(\gamma l) & Z_0 \sinh(\gamma l) \\ \frac{1}{Z_0} \sinh(\gamma l) & \cosh(\gamma l) \end{bmatrix}$$

$$\begin{bmatrix} A & B \\ C & D \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \cos(\beta l) & jZ_0 \sin(\beta l) \\ j \frac{1}{Z_0} \sin(\beta l) & \cos(\beta l) \end{bmatrix}$$

1) 無損失有限長線路のインピーダンス



$$Z_{in} = \frac{V(0)}{I(0)} = \frac{\cancel{Z_2} \cos \beta l + j Z_0 \sin \beta l}{\cos \beta l + j \frac{\cancel{Z_2}}{Z_0} \sin \beta l}$$

Z₂に0

2) 無損失回路: 受電端が短絡開放されている場合: $Z_2 = 0$

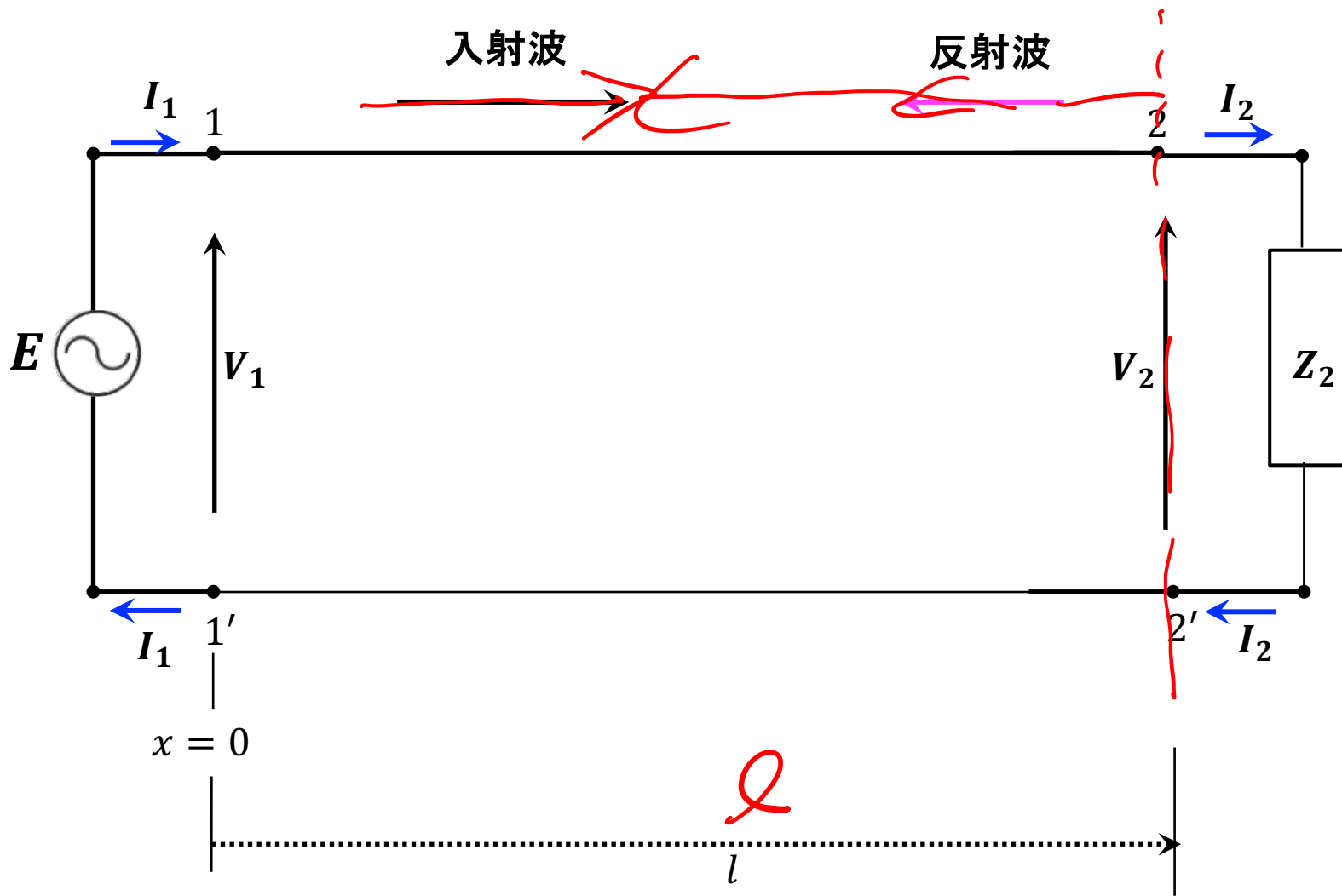
短絡 $Z_2 = 0$

$$Z_{in} = \frac{Z_0 \sinh \gamma l}{\cosh \gamma l} = Z_0 \tan \beta l$$

開放 $Z_2 = \infty$

$$Z_{in} = \frac{\cosh \gamma l}{\frac{1}{Z_0} \sinh \gamma l} = Z_0 \cot \beta l$$

伝送線路における反射



$$V(x) = \underbrace{Ae^{-\gamma x}}_{\text{入射波}} + \underbrace{Be^{\gamma x}}_{\text{反射波}}$$

$$I(x) = \frac{1}{Z_0} \left(\underbrace{Ae^{-\gamma x}}_{\text{入射波}} - \underbrace{Be^{\gamma x}}_{\text{反射波}} \right)$$

$$\begin{cases} \underline{Ae^{-\gamma x} + Be^{\gamma x}} = V(x) \\ \underline{Ae^{-\gamma x} - Be^{\gamma x}} = \underline{Z_0 I(x)} \end{cases}$$

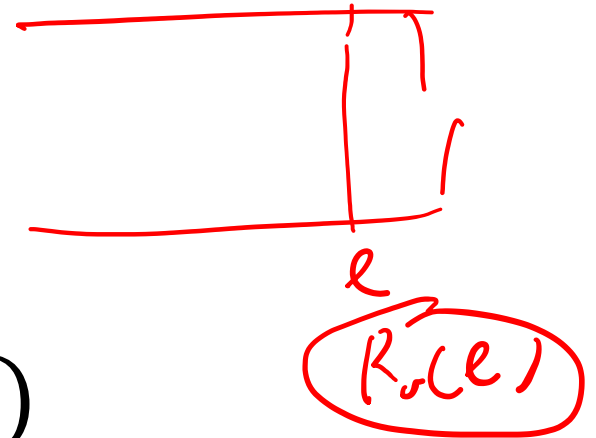
任意点における反射係数 $R_V(x)$

$$R_V(x) = \frac{Be^{\gamma x}}{Ae^{-\gamma x}} = \frac{Be^{\gamma(l-l+x)}}{Ae^{-\gamma(l-l+x)}} = \frac{Be^{\{\gamma l - \gamma(l-x)\}}}{Ae^{\{-\gamma l + \gamma(l-x)\}}}$$

$$= \frac{Be^{\gamma l}}{Ae^{-\gamma l}} e^{-\gamma(l-x)}$$

$$= R_V(l) e^{-2\gamma(l-x)}$$

$$= R_V e^{-2\gamma(l-x)}$$



受電端における電圧の反射係数 R_V

$$Ae^{-\gamma x} = \frac{V(x) + Z_0 I(x)}{2} \quad Be^{\gamma x} = \frac{V(x) - Z_0 I(x)}{2}$$

$x = l$, すなわち受電端における電圧の反射係数

$$R_V = \frac{Be^{\gamma l}}{Ae^{-\gamma l}} = \frac{V(l) - Z_0 I(l)}{V(l) + Z_0 I(l)} = \frac{\frac{V(l)}{I(l)} - Z_0}{\frac{V(l)}{I(l)} + Z_0}$$

受電端のインピーダンスは Z_l であるから:

$$Z_l = \frac{V(l)}{I(l)}$$

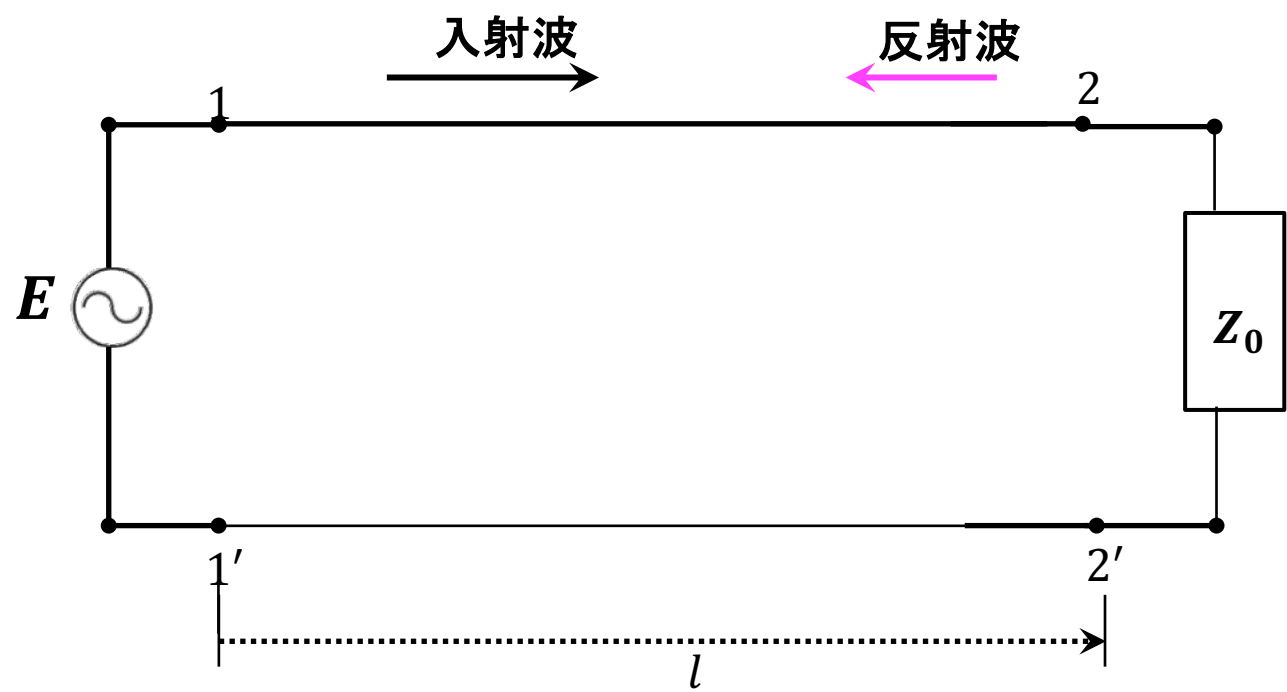
受電端における電圧と電流の反射係数

$$R_V = \frac{Be^{\gamma l}}{Ae^{-\gamma l}} = \frac{Z_l - Z_0}{Z_l + Z_0} \quad \begin{array}{l} x=l \\ R_V(x) \end{array}$$

$$R_I = \frac{-Be^{\gamma l}}{Ae^{-\gamma l}} = -\frac{Z_l - Z_0}{Z_l + Z_0} = -R_V$$

電圧と電流の反射係数は受電端のインピーダンスと特性インピーダンスで決定される

(a) 受電端が特性インピーダンス Z_0 で終端されている場合 ($Z_2 = Z_0$)



$$Z_l = Z_0 \quad R_V = \frac{Z_l - Z_0}{Z_l + Z_0} = \mathbf{0} = R_I$$

反射が生じない

(b) 受電端が開放した場合

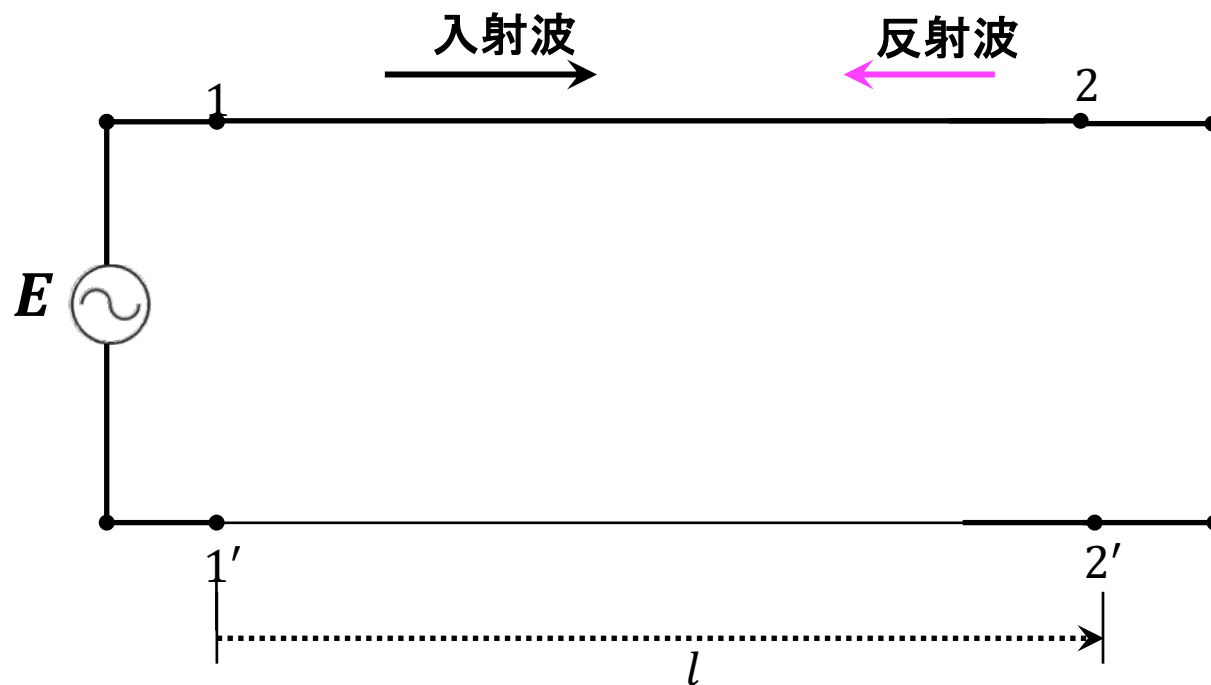


$$Z_l = \infty$$

$$\frac{Z_0}{Z_l} \rightarrow 0$$

$$R_V = \frac{1 - \frac{Z_0}{Z_l}}{1 + \frac{Z_0}{Z_l}} = 1 \quad R_I = -1$$

(a)受電端が開放した場合



$$Z_l = \infty$$

$$\frac{Z_0}{Z_l} \rightarrow 0$$

$$R_V = \frac{1 - \frac{Z_0}{Z_l}}{1 + \frac{Z_0}{Z_l}} = \mathbf{1}$$

$$R_I = \mathbf{-1}$$

(b) 受電端が短絡した場合



$$\frac{Z_l - Z_0}{Z_l + Z_0} = \frac{0 - Z_0}{0 + Z_0} = -1$$

$$Z_l = 0$$

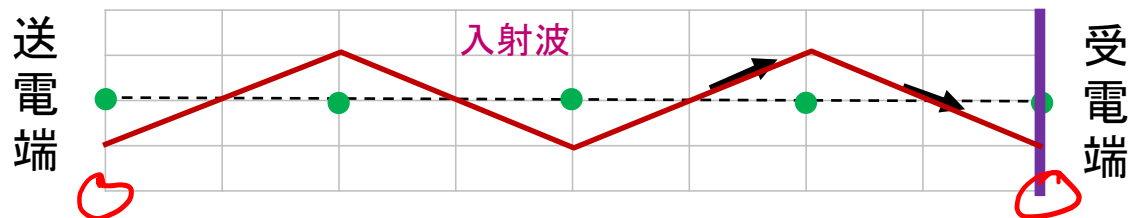
$$\frac{Z_0}{Z_l} \rightarrow \infty$$

$$R_V = \frac{1 - \infty}{1 + \infty} = -1$$

$$R_I = 1$$

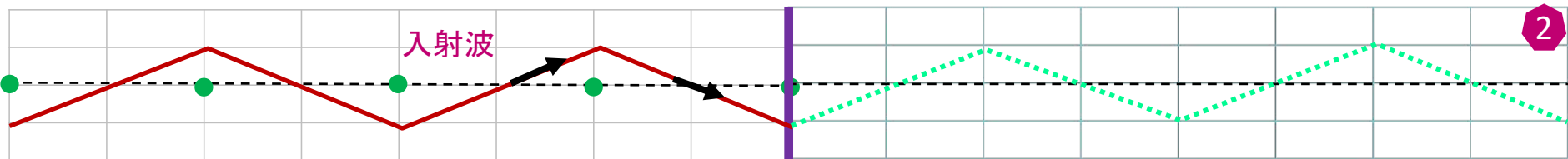
受電端における電圧反射波の作り方

$$R_V = 1$$

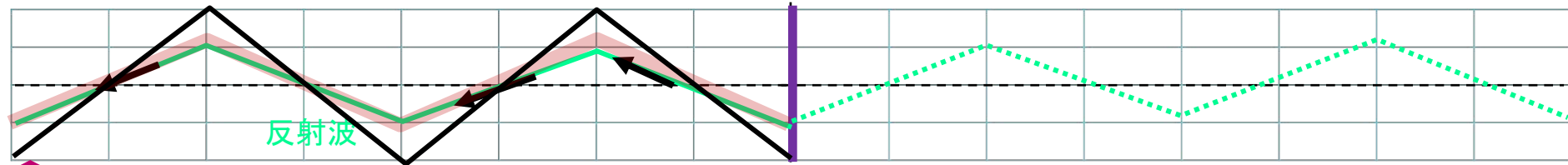


1

受電端



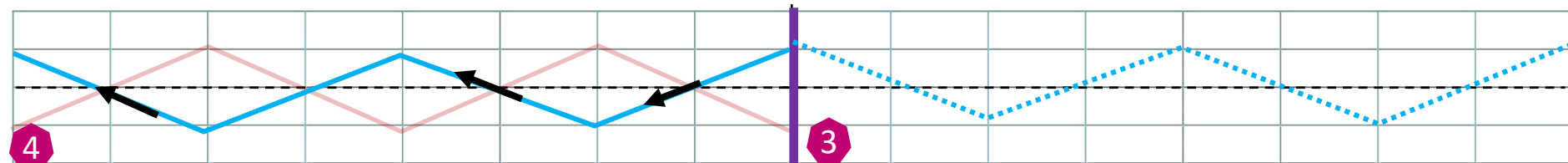
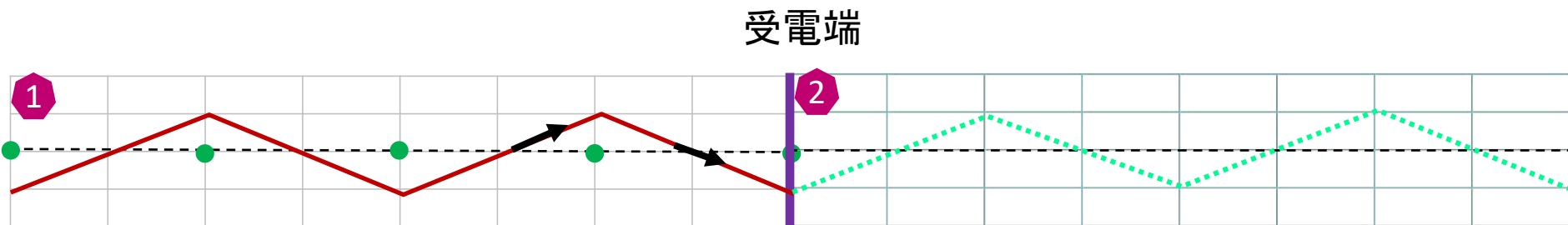
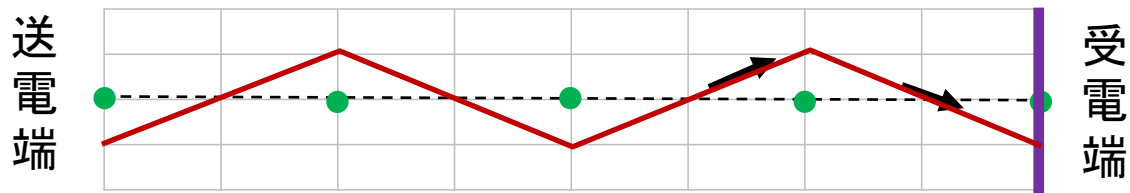
2



入射波と反射波とが強め合
い、振幅2倍増強

受電端における電流反射波の作り方

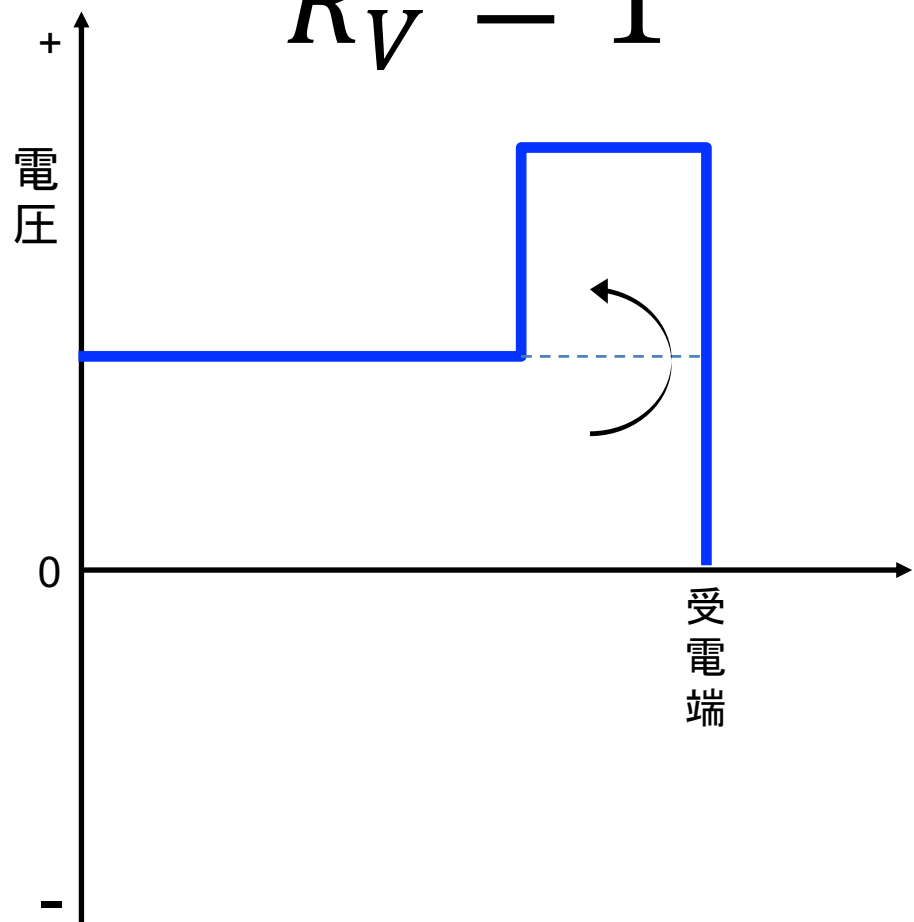
$$R_I = -1$$



入射波と反射波とが打ち消し合い、振幅がゼロになる

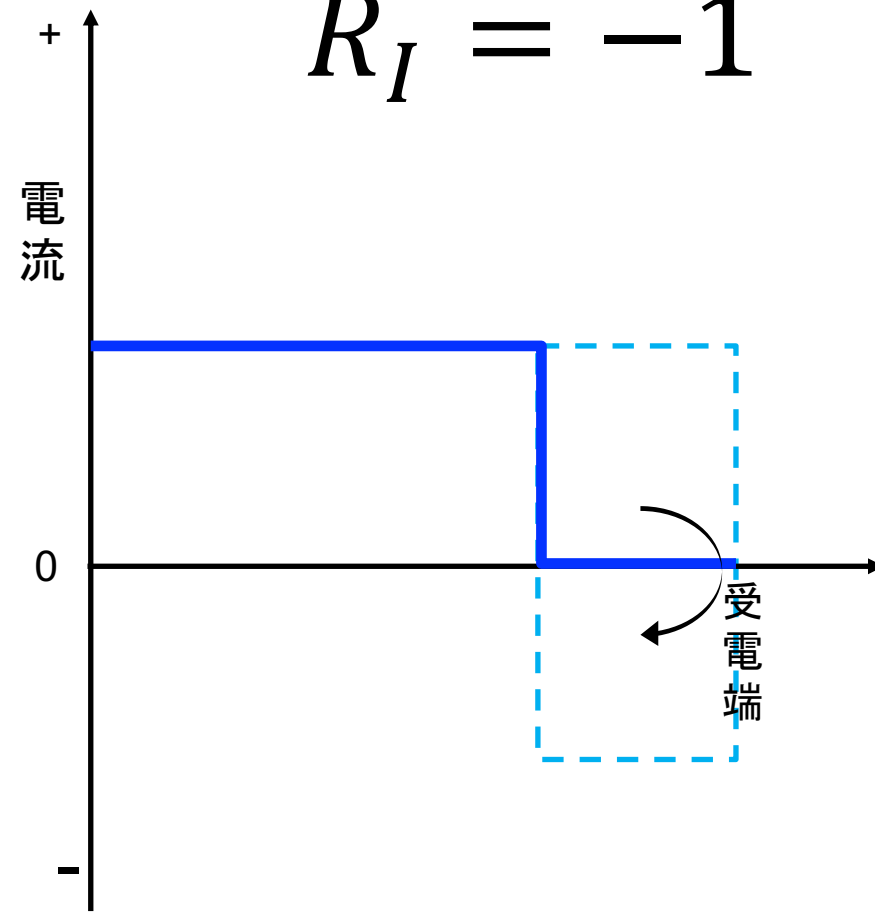
受電端が開放した場合

$$R_V = 1$$



電圧波

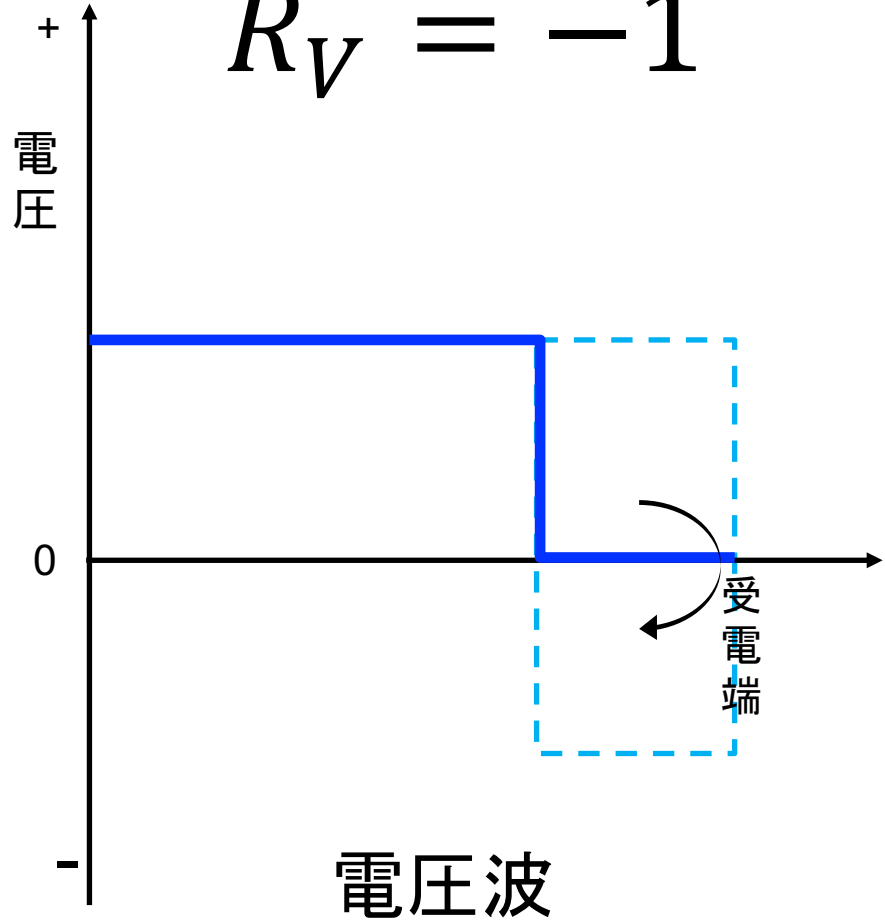
$$R_I = -1$$



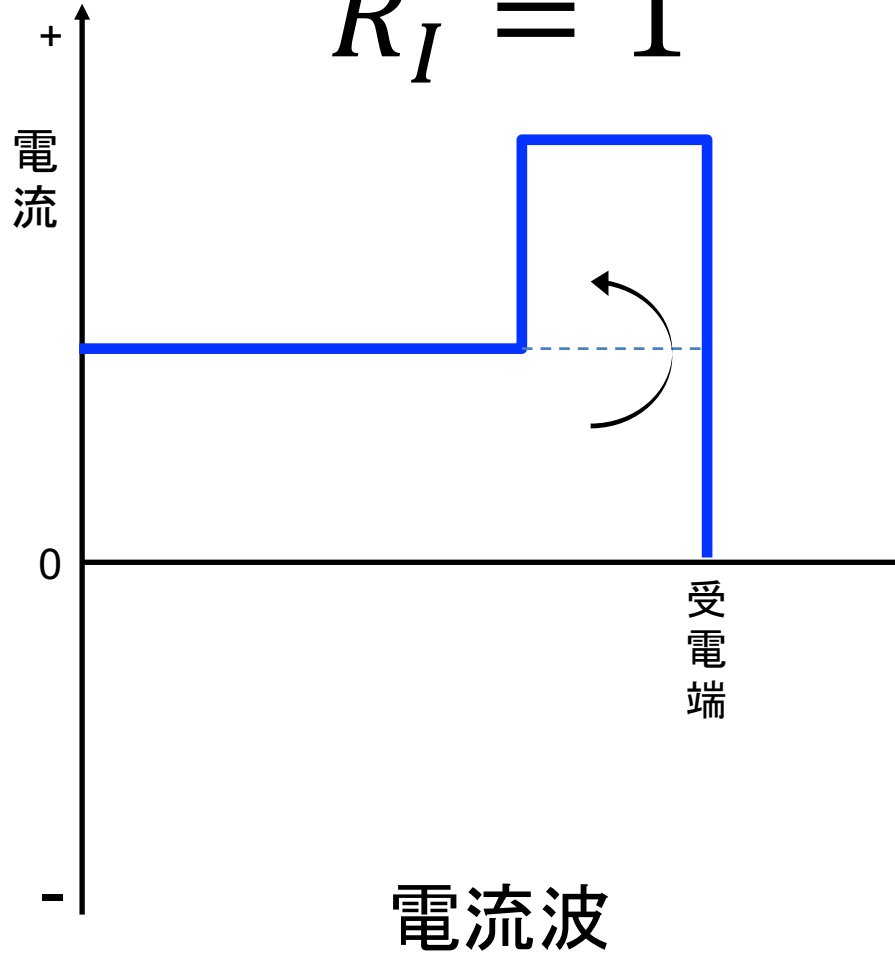
電流波

受電端が短絡した場合

$$R_V = -1$$

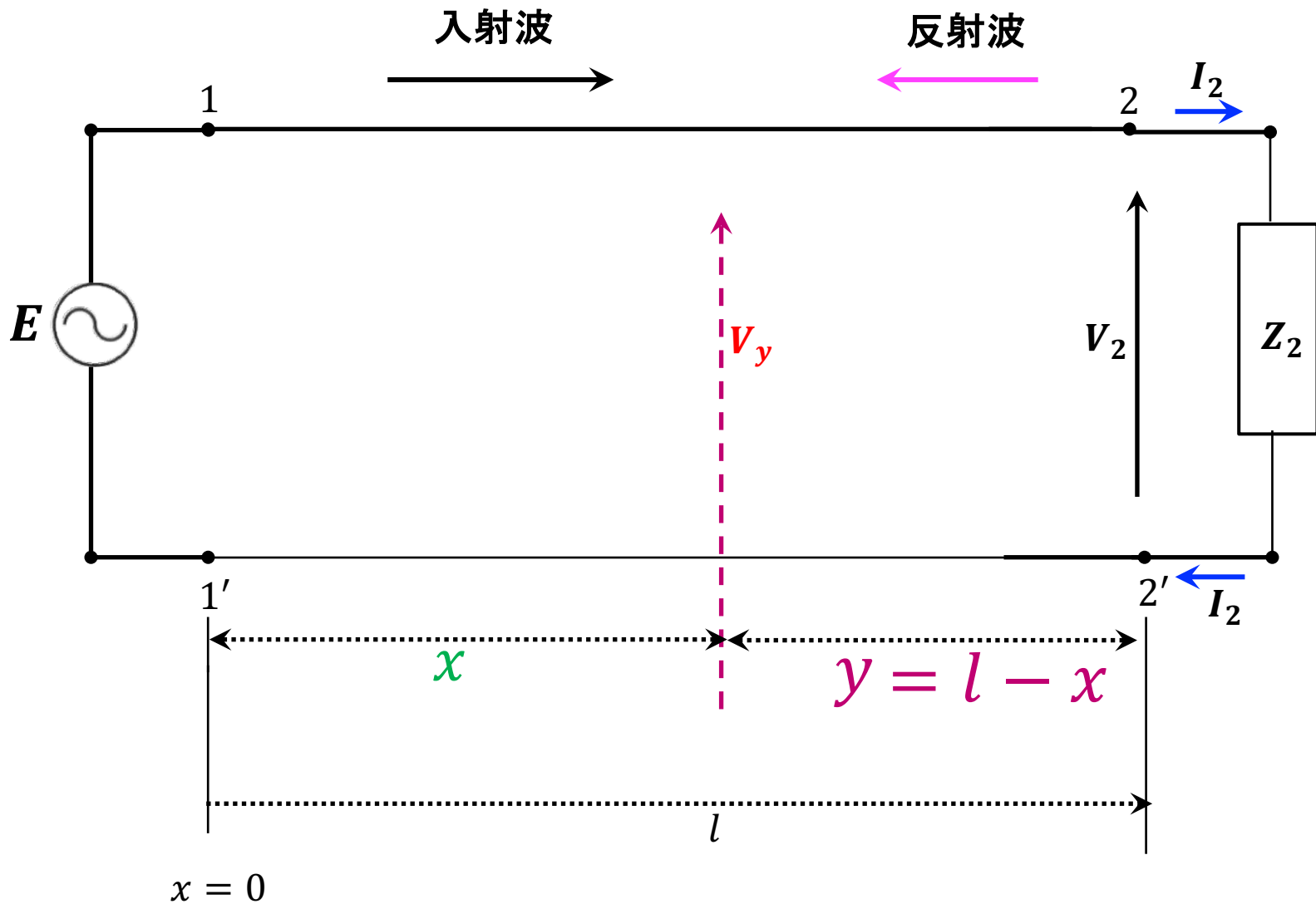


$$R_I = 1$$



無損失回路における一般化した定在波

定在波比：



無損失回路において受電端の境界条件が既知の場合：

受電端の境界条件が既知の場合の電流と電圧の空間分布：

$$V(x) = V_2 \cos \beta(l - x) + jZ_0 I_2 \sin \beta(l - x)$$

$$I(x) = I_2 \cos \beta(l - x) + j \frac{V_2}{Z_0} \sin \beta(l - x)$$

$$V(y) = V_2 \cos \beta y + jZ_0 I_2 \sin \beta y$$

$$I(y) = I_2 \cos \beta y + j \frac{V_2}{Z_0} \sin \beta y$$

$$\sin \beta y = \frac{e^{j\beta y} - e^{-j\beta y}}{2j}$$

$$\cos \beta y = \frac{e^{j\beta y} + e^{-j\beta y}}{2}$$

$$V(y) = V_2 \frac{e^{j\beta y} + e^{-j\beta y}}{2} + jZ_0 I_2 \frac{e^{j\beta y} - e^{-j\beta y}}{2j}$$

$$V(y) = \frac{V_2 + Z_0 I_2}{2} e^{j\beta y} + \frac{V_2 - Z_0 I_2}{2} e^{-j\beta y}$$

$$V(y) = \frac{V_2 + Z_0 I_2}{2} e^{j\beta y} \left(1 + \frac{V_2 - Z_0 I_2}{V_2 + Z_0 I_2} e^{-j2\beta y} \right) \quad Z_L = \frac{V_2}{I_2}$$

$$V(y) = \frac{V_2 + Z_0 I_2}{2} e^{j\beta y} \left(1 + \frac{Z_L - Z_0}{Z_L + Z_0} e^{-j2\beta y} \right)$$

$$R_V = |R_V| e^{j\theta} \quad |R_V| = \frac{Z_L - Z_0}{Z_L + Z_0}$$

$$V(y) = \frac{V_2 + Z_0 I_2}{2} e^{j\beta y} \left(1 + |R_V| e^{j\theta} e^{-j2\beta y} \right)$$

$$V(y) = \frac{V_2 + Z_0 I_2}{2} e^{j\beta y} \left\{ 1 + |R_V| e^{j(\theta - 2\beta y)} \right\}$$

$$V(y) = \frac{V_2 + Z_0 I_2}{2} e^{j\beta y} \{1 + |R_V| e^{j(\theta - 2\beta y)}\}$$

$$I(y) = \frac{V_2 + Z_0 I_2}{2Z_0} e^{j\beta y} \{1 - |R_V| e^{j(\theta - 2\beta y)}\}$$

$$V(y) = \frac{V_2 + Z_0 I_2}{2} e^{j\beta y} \{ \mathbf{1} + |R_V| e^{j(\theta - 2\beta y)} \}$$

$$|V(y)| \propto | \mathbf{1} + |R_V| e^{j(\theta - 2\beta y)} |$$

$$|I(y)| \propto | \mathbf{1} - |R_V| e^{j(\theta - 2\beta y)} |$$

電圧最大値をとる y

$$\theta - 2\beta y = n\pi$$

$$y = \frac{1}{2\beta} (\theta - n\pi)$$

$$n = 0, \pm 2, \pm 4, \pm 6 \dots$$

$$\beta = \frac{2\pi}{\lambda} \quad \theta = 0 \quad n = -2$$

$$y = \frac{1}{2\beta} (2\pi) = \frac{\lambda}{2}$$

電圧最最小値をとる y

$$\theta - 2\beta y = n\pi$$

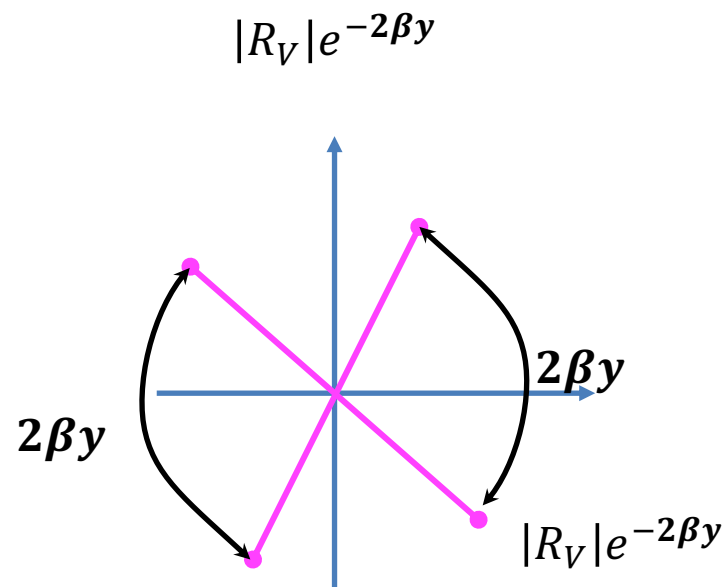
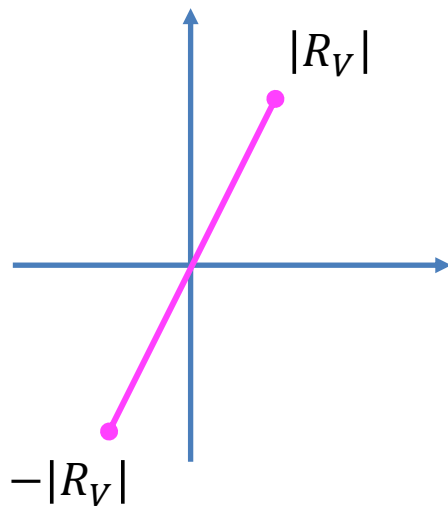
$$y = \frac{1}{2\beta} (\theta - n\pi)$$

$$n = \pm 1, \pm 3, \pm 5 \dots$$

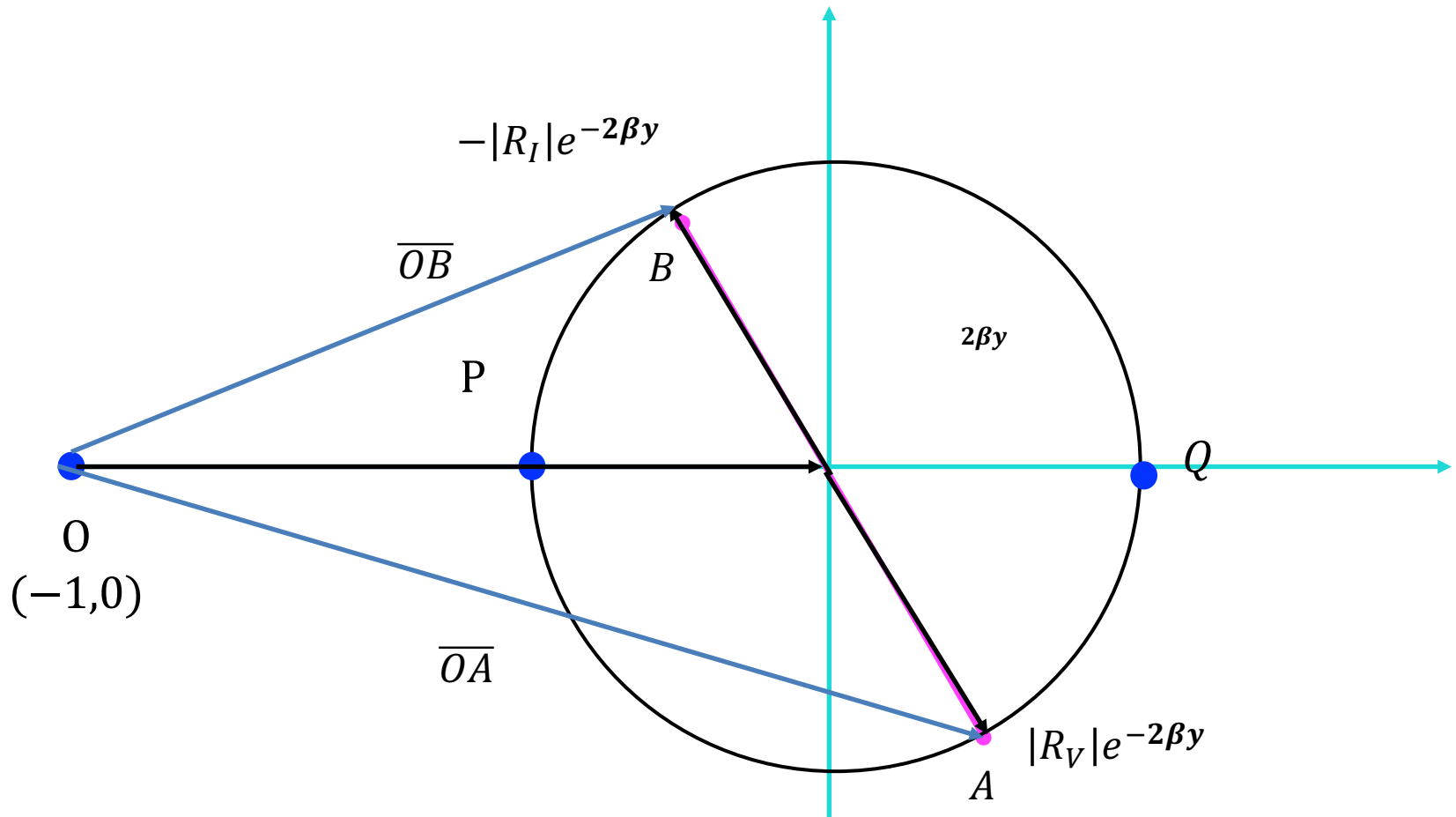
$$\beta = \frac{2\pi}{\lambda} \quad \theta = 0 \quad n = -1$$

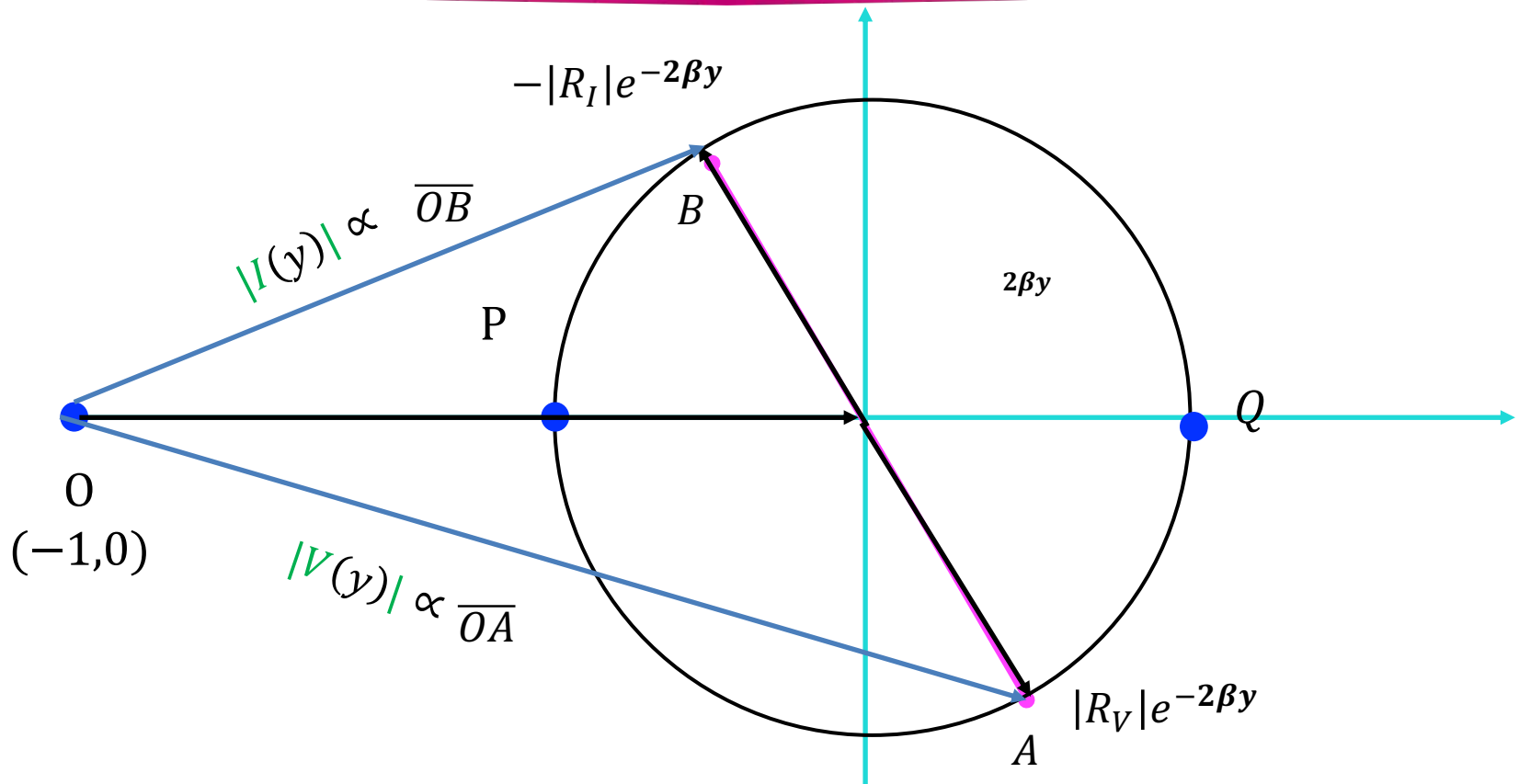
$$y = \frac{1}{2\beta} (\pi) = \frac{\lambda}{4}$$

$$|V(y)| \propto |1 + |R_V|e^{j(\theta - 2\beta y)}| \quad \text{例: } \theta = 0$$



$$|V(y)| \propto |1 + |R_V|e^{j(\theta - 2\beta y)}|$$



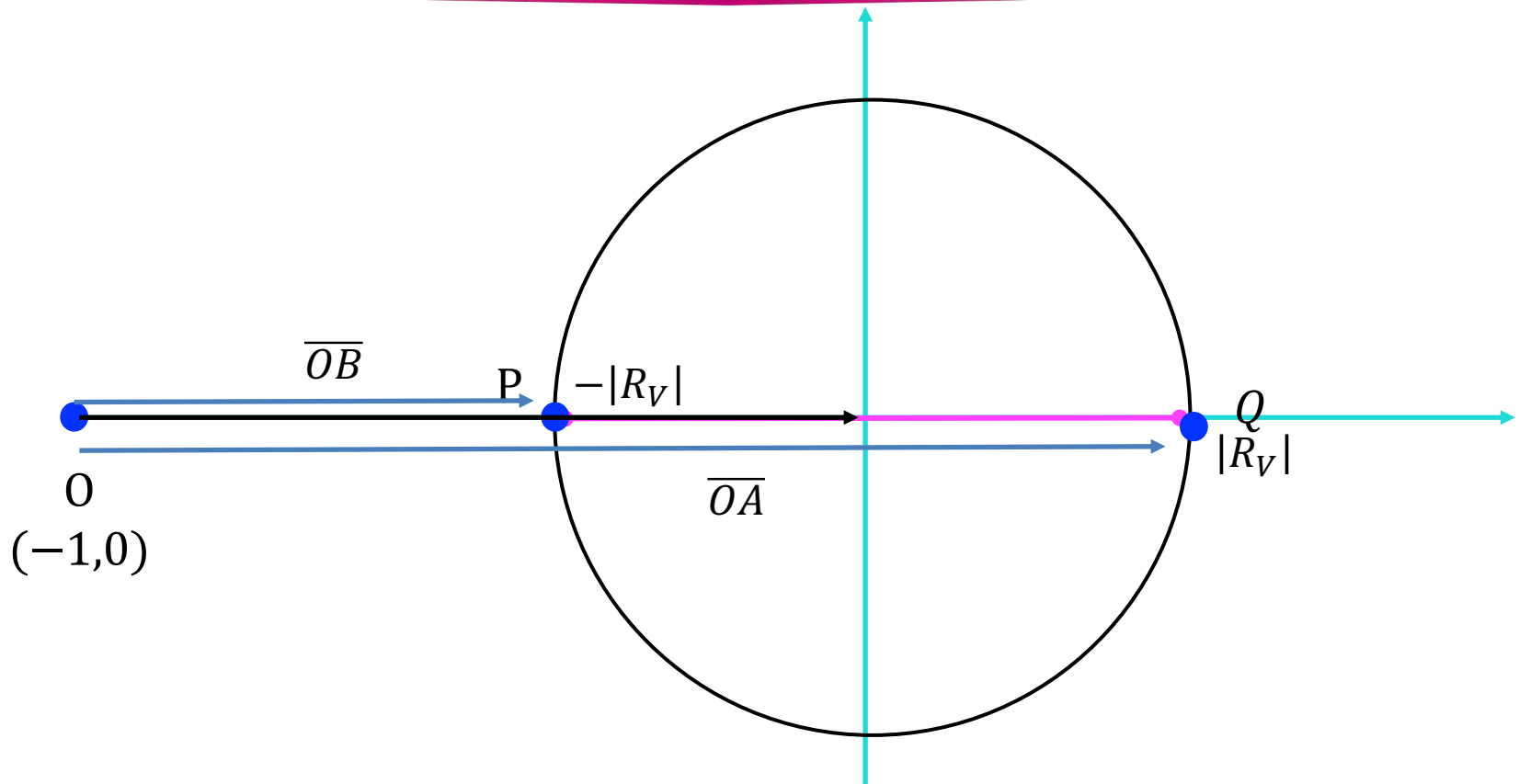


$$|V(y)| \propto$$

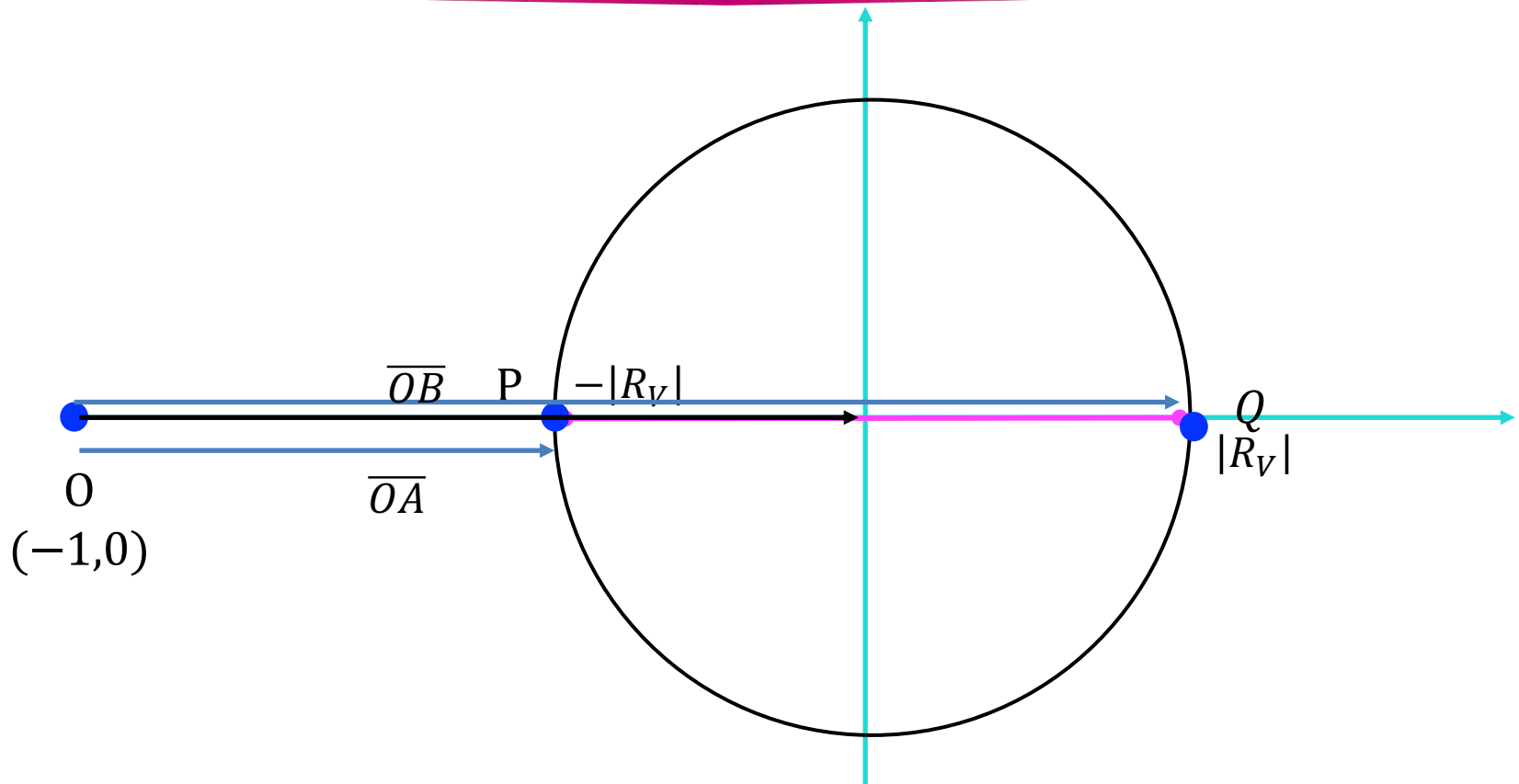
$$\overline{OA} = \mathbf{1} + |R_V|e^{j(\theta-2\beta y)}$$

$$|I(y)| \propto$$

$$\overline{OB} = \mathbf{1} - |R_I|e^{j(\theta-2\beta y)}$$



$$|V(y)|_{\max} = \overline{OQ} = 1 + |R_V| \quad |I(y)|_{\min} = \overline{OP} = 1 - |R_I|$$



$$|I(y)|_{\max} = \overline{OQ} = 1 + |R_I| \quad |V(y)|_{\min} = \overline{OP} = 1 - |R_V|$$

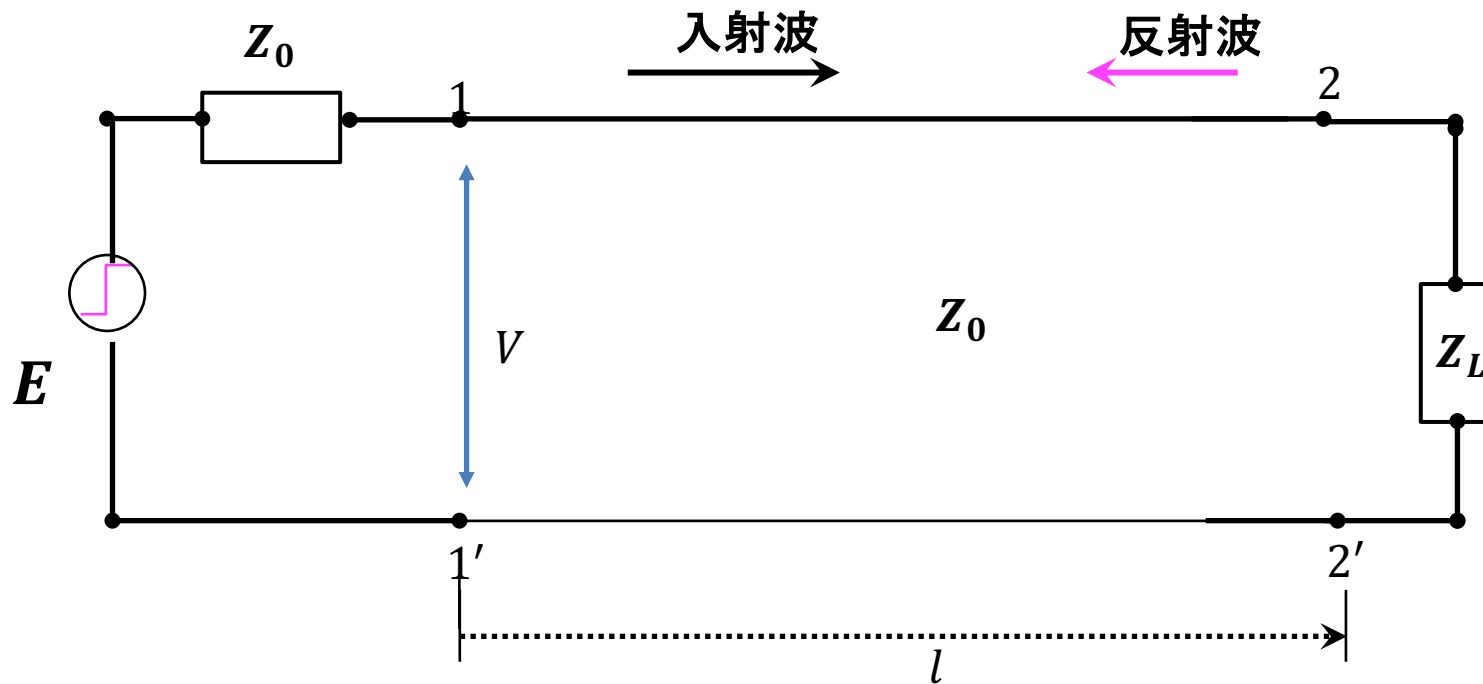
定在波比

$$\rho = \frac{\mathbf{1} + |R_V|}{\mathbf{1} - |R_V|} = \frac{\mathbf{1} + |R_I|}{\mathbf{1} - |R_I|}$$

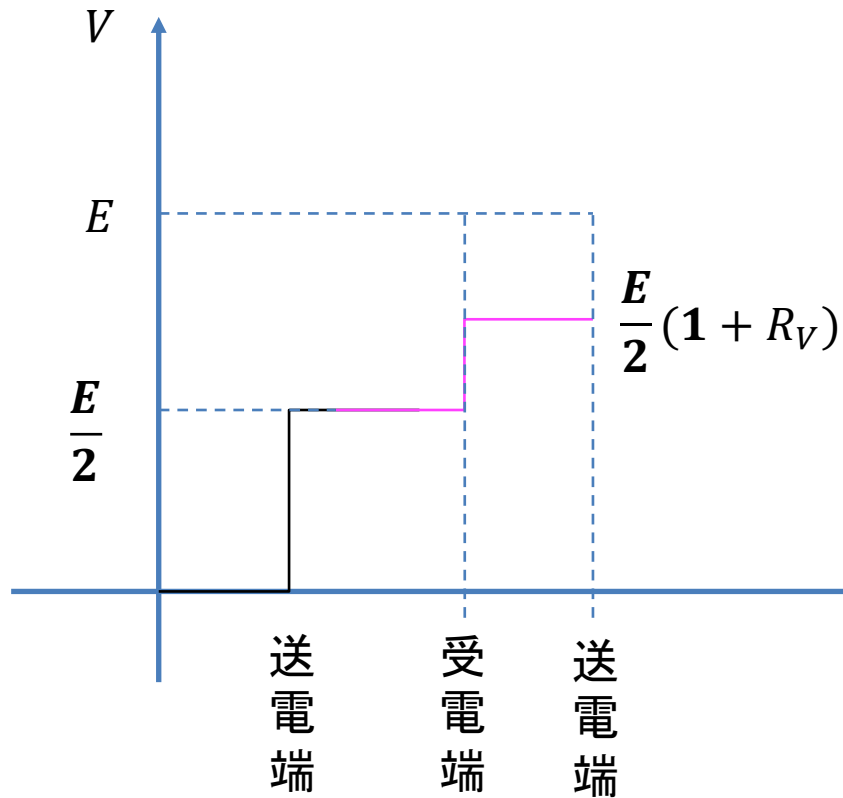
$$|R_V| = |R_I| = \frac{\rho - \mathbf{1}}{\rho + \mathbf{1}}$$

無損失分布定数回路における過渡現象

充電端負荷： Z_L



電圧の過渡応答



$$R_V = \frac{Z_L - Z_0}{Z_L + Z_0}$$

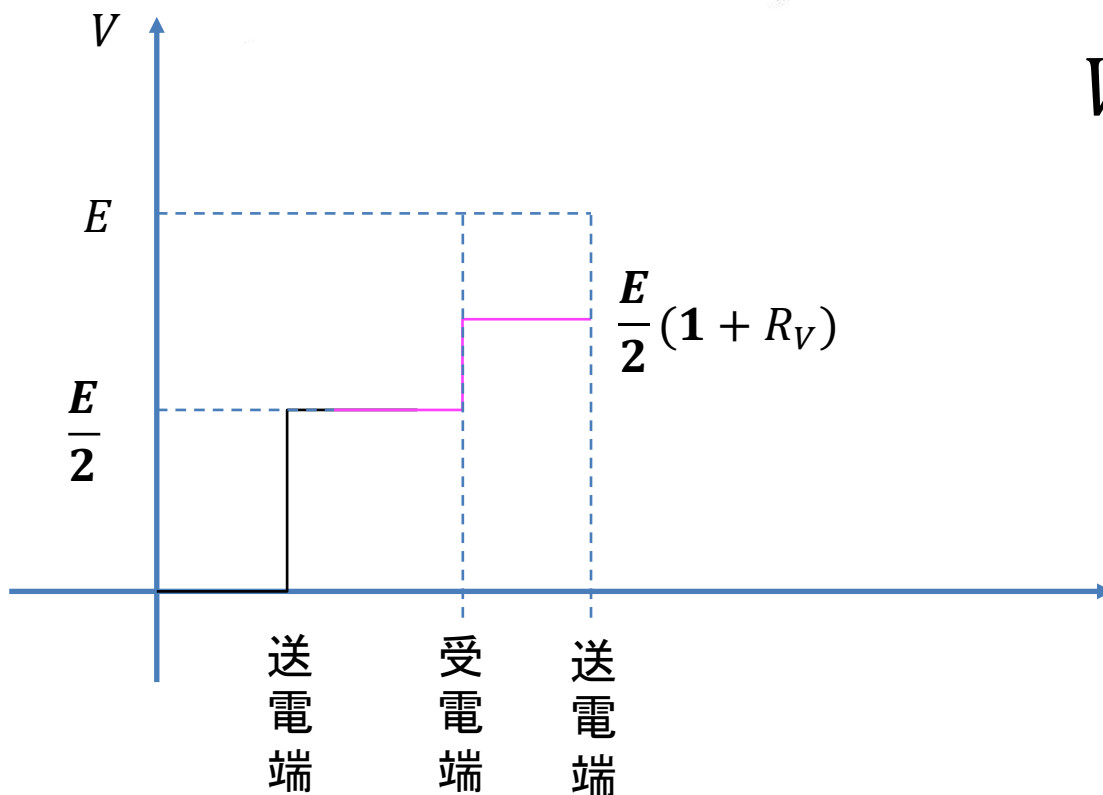
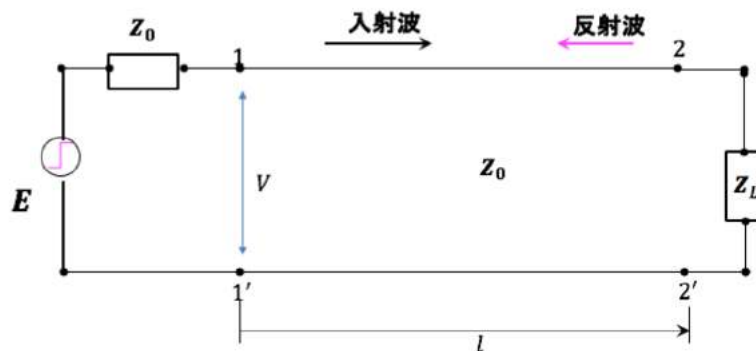
$$V = V_i + V_R$$

$$V_i = \frac{E}{2}$$

$$V = V_i + V_R$$

$$V = \frac{E}{2}(1 + R_V)$$

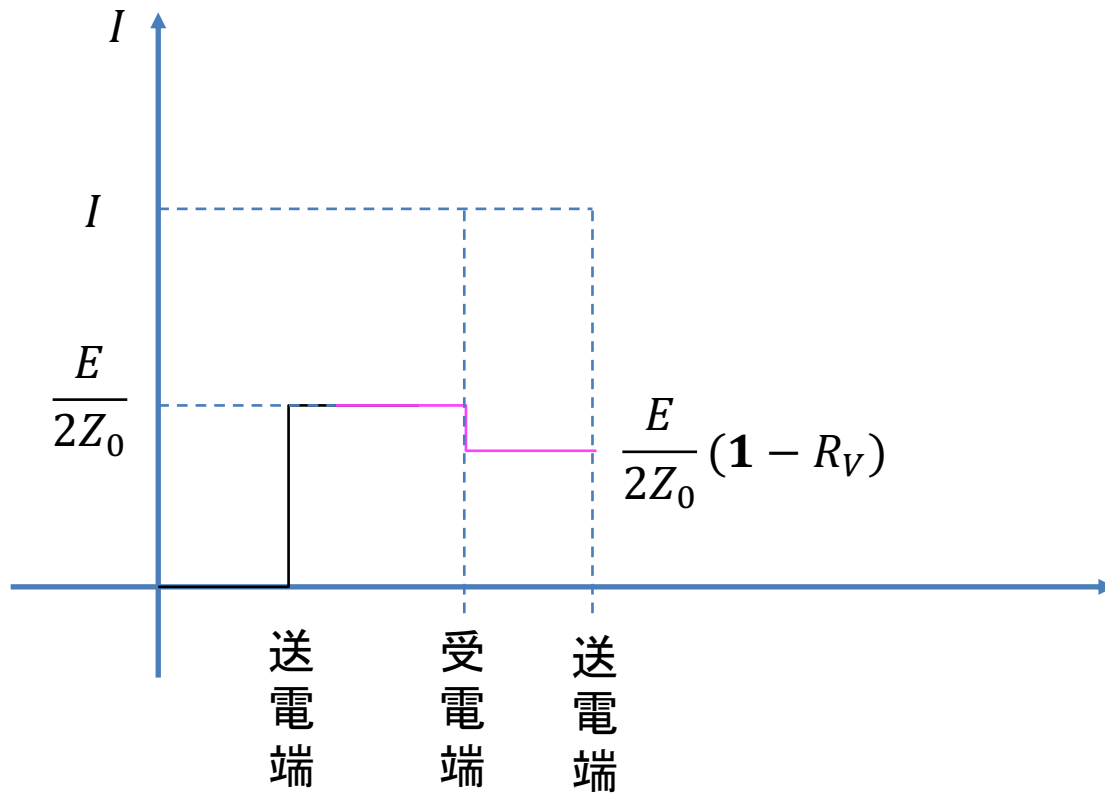
電圧の過渡応答



$$V = \frac{E}{2} (1 + R_V)$$

$$V = \frac{E}{Z_L + Z_0} Z_L$$

電流の過渡応答



$$R_V = \frac{Z_L - Z_0}{Z_L + Z_0}$$

$$R_I = -R_V$$

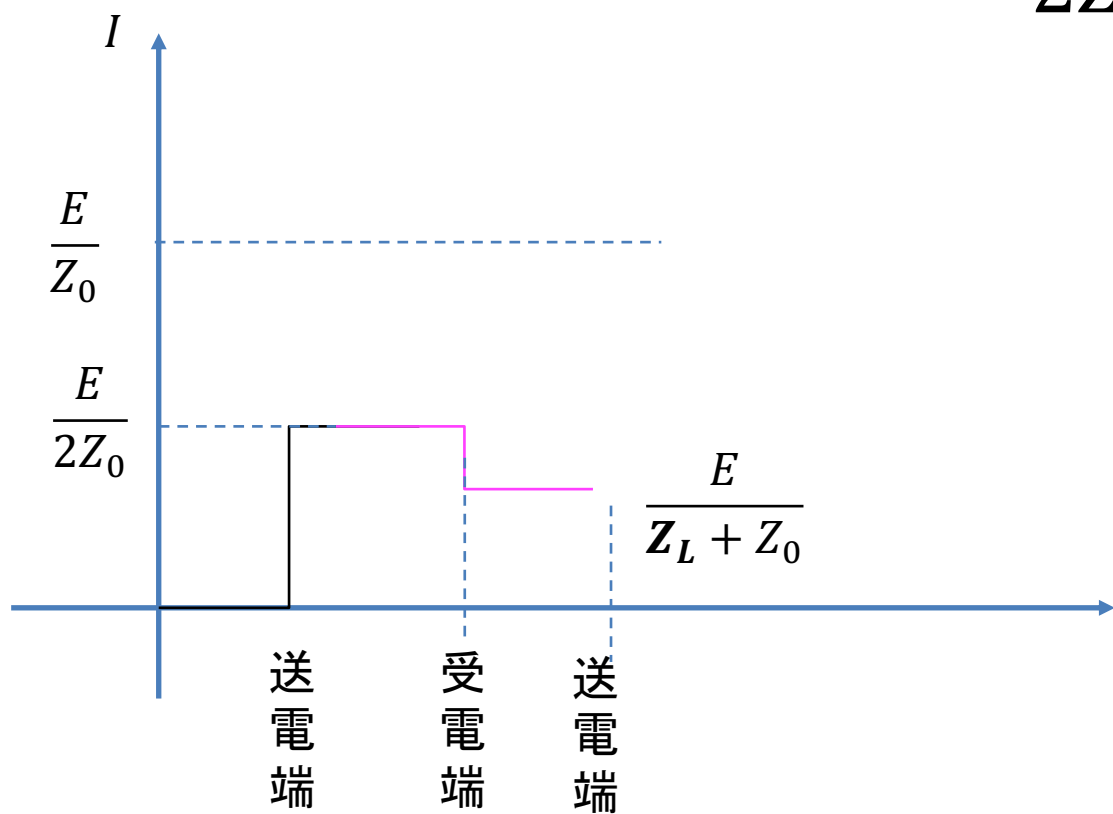
$$I = I_i + I_R$$

$$I_i = \frac{E}{2Z_0}$$

$$V = \frac{E}{2Z_0}(1 - R_V)$$

電流の過渡応答

$$I = \frac{E}{2Z_0} \left(1 - \frac{Z_L - Z_0}{Z_L + Z_0} \right)$$

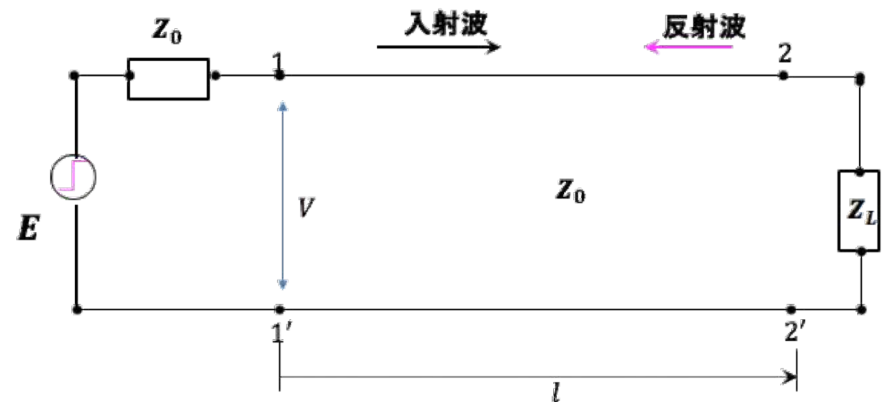
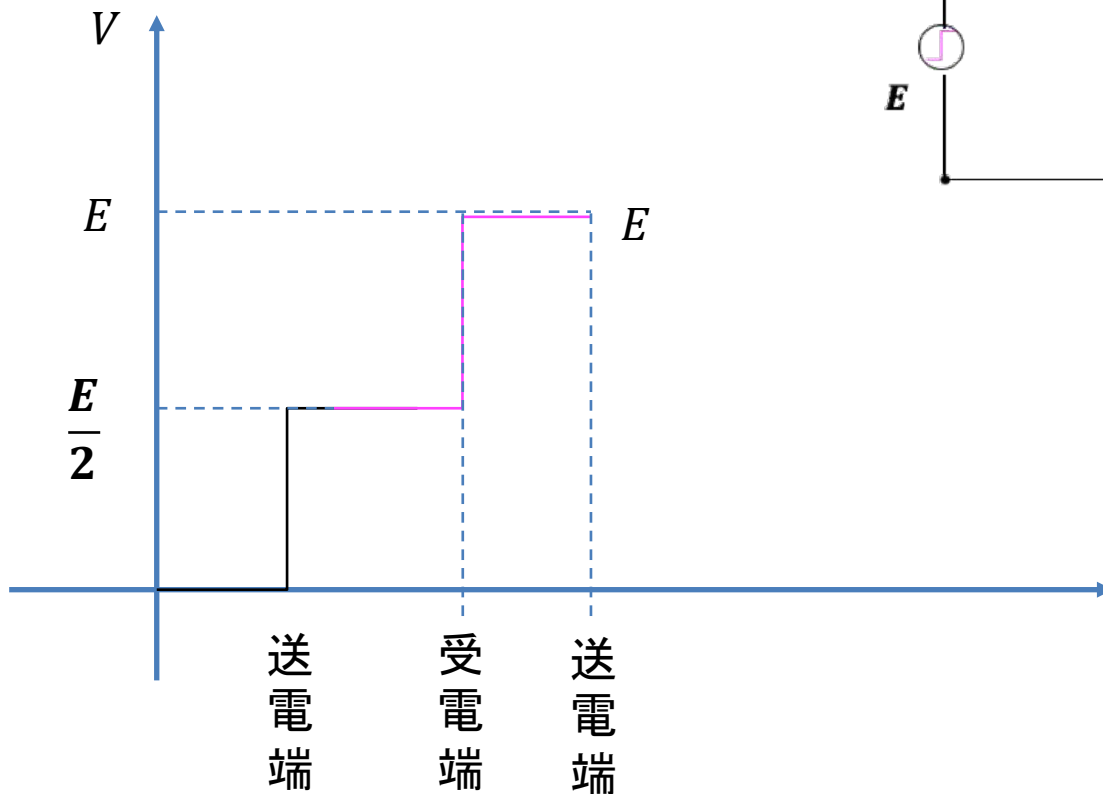


$$I = \frac{E}{Z_L + Z_0}$$

先端開放回路

$$Z_L = \infty$$

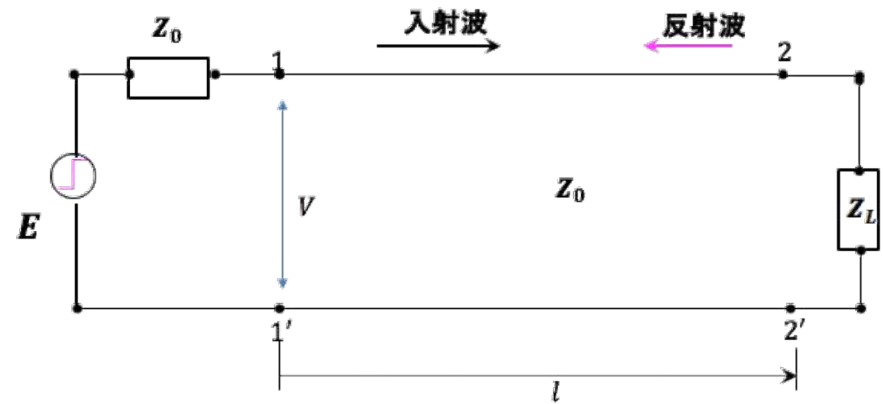
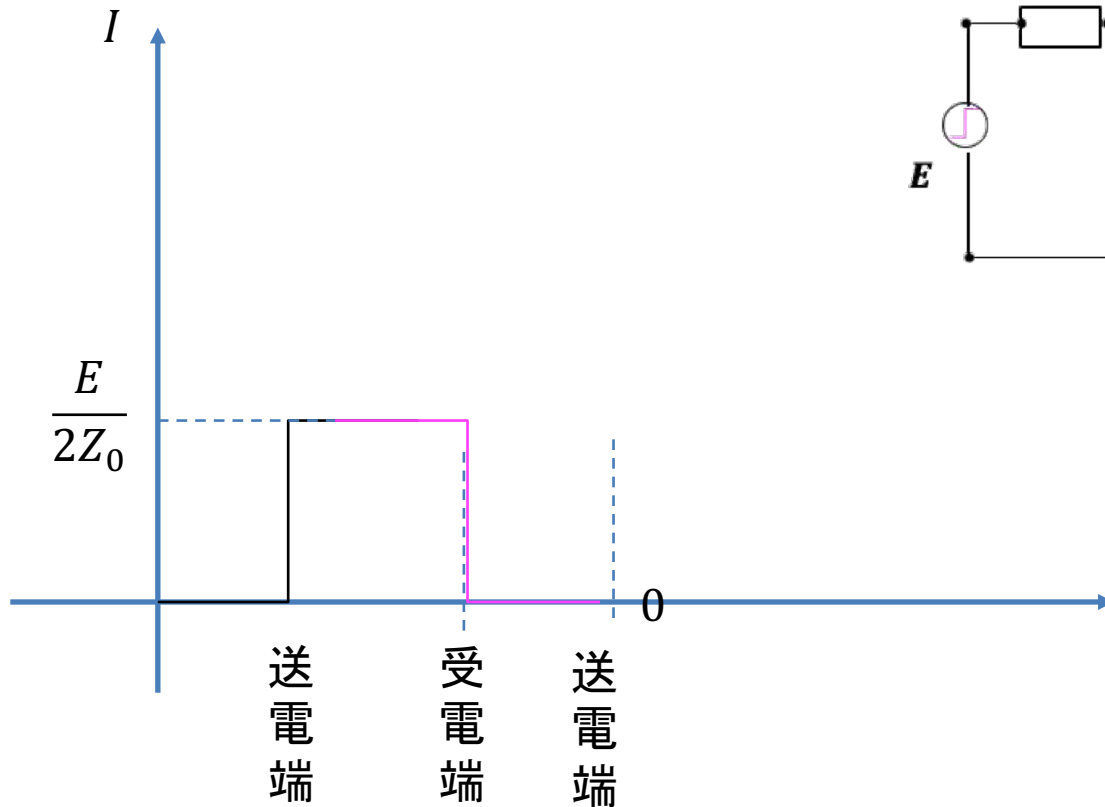
$$R_V = 1$$



先端開放回路

$$Z_L = \infty$$

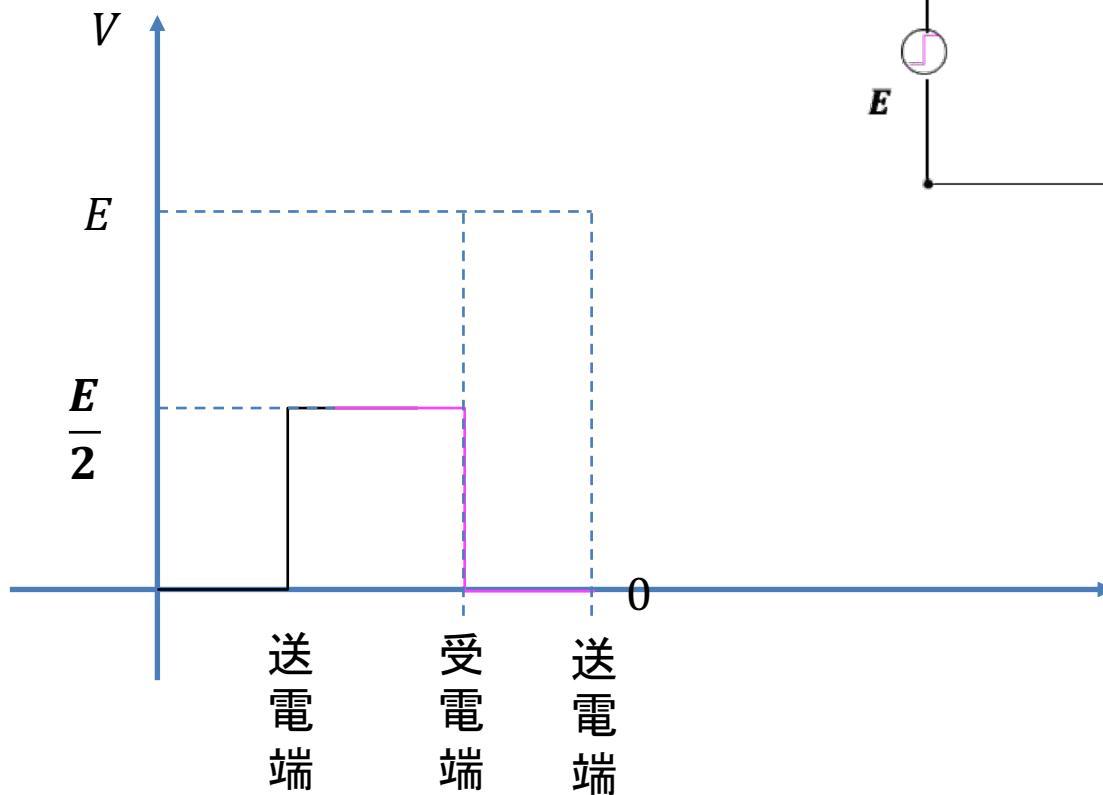
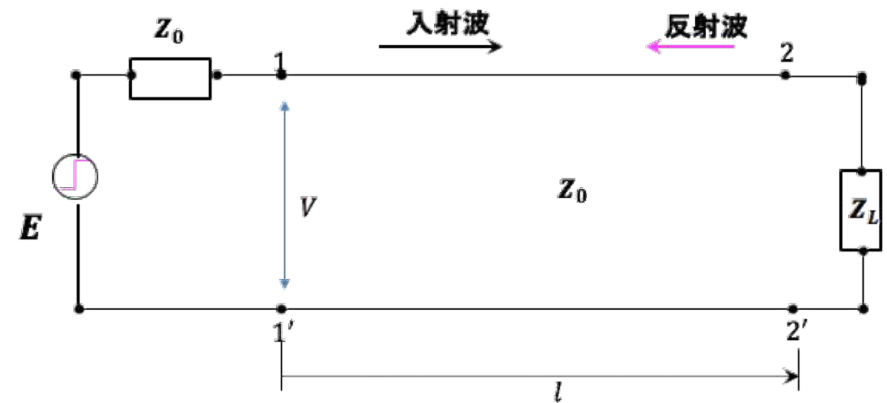
$$R_V = 1$$



先端短絡回路

$$Z_L = 0$$

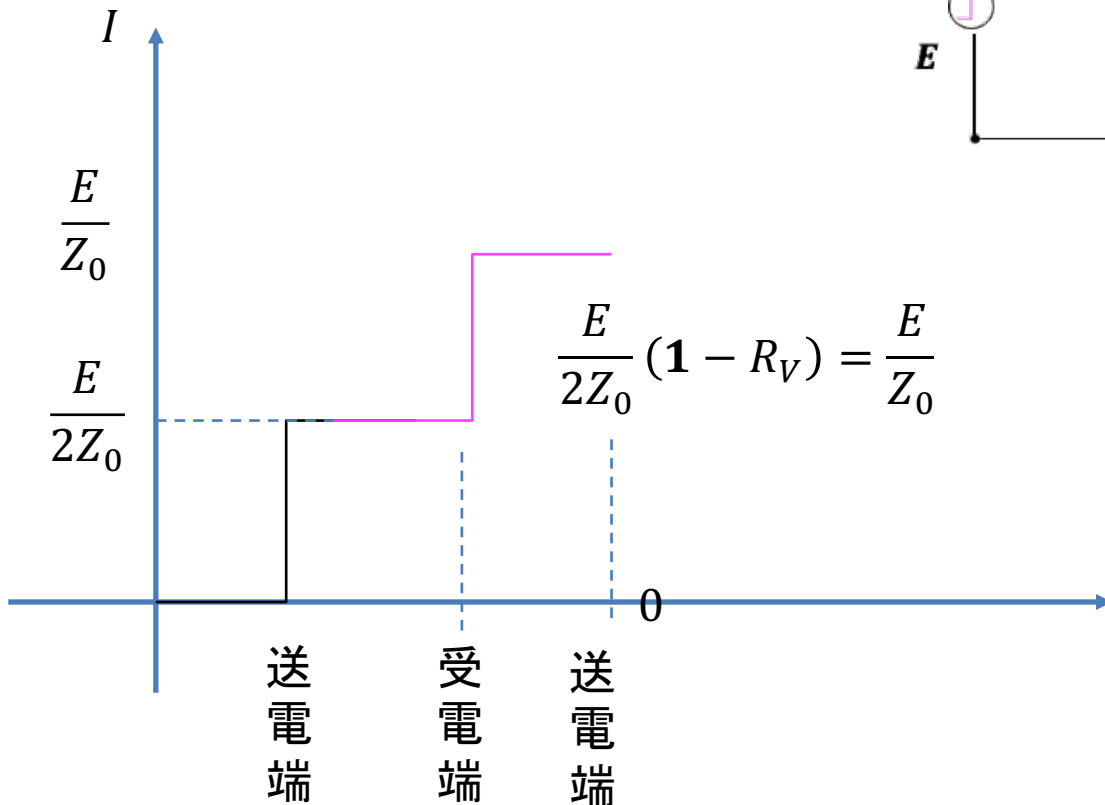
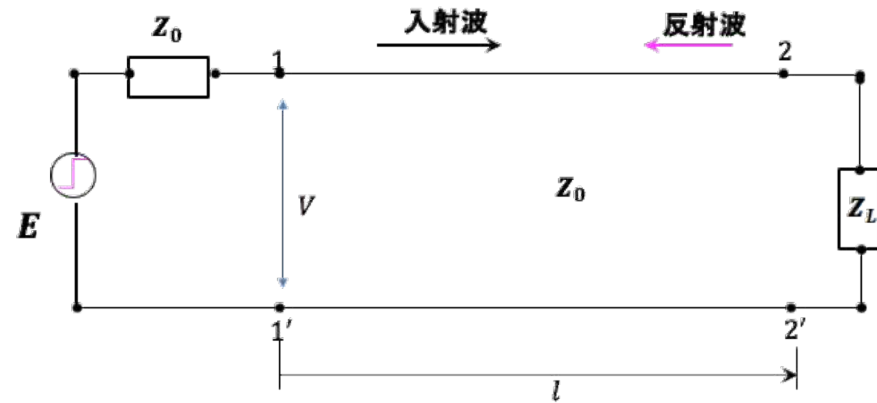
$$R_V = -1$$



先端短絡回路

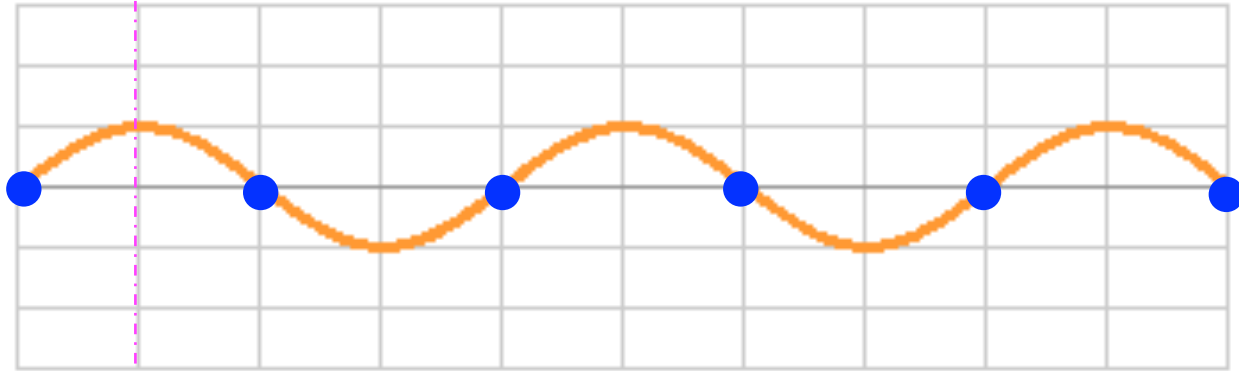
$$Z_L = 0$$

$$R_V = -1$$

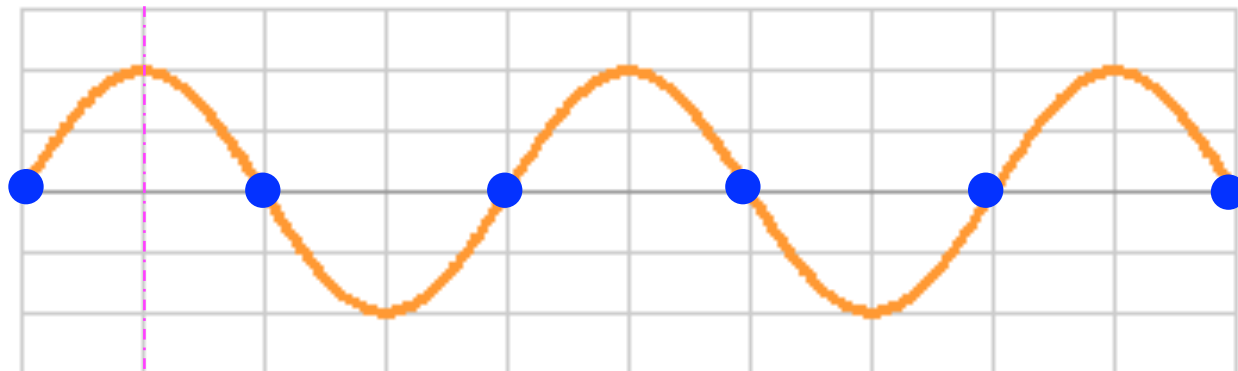


参考：定在波の作り方

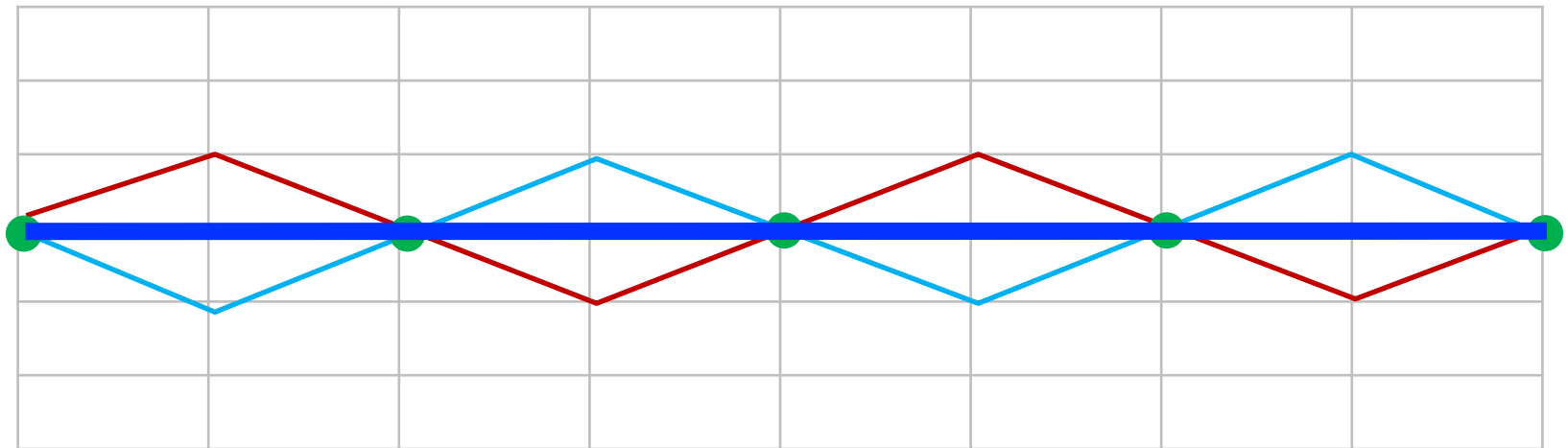
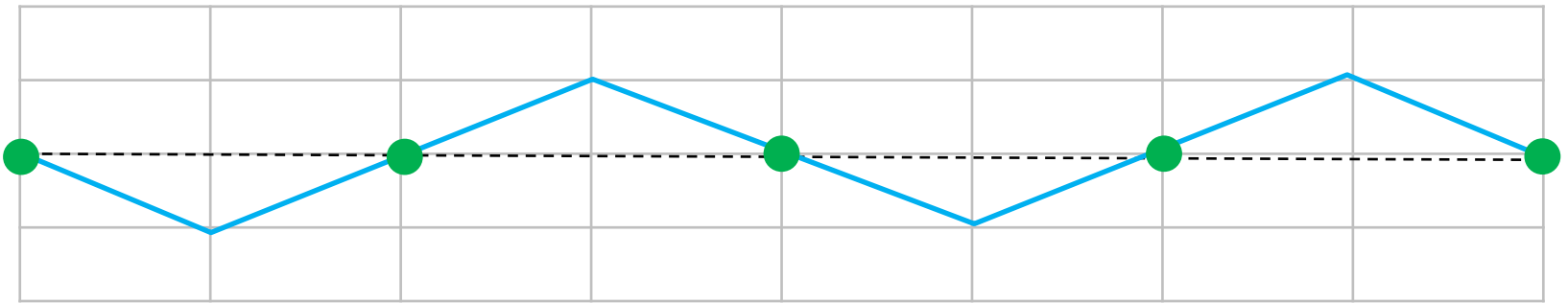
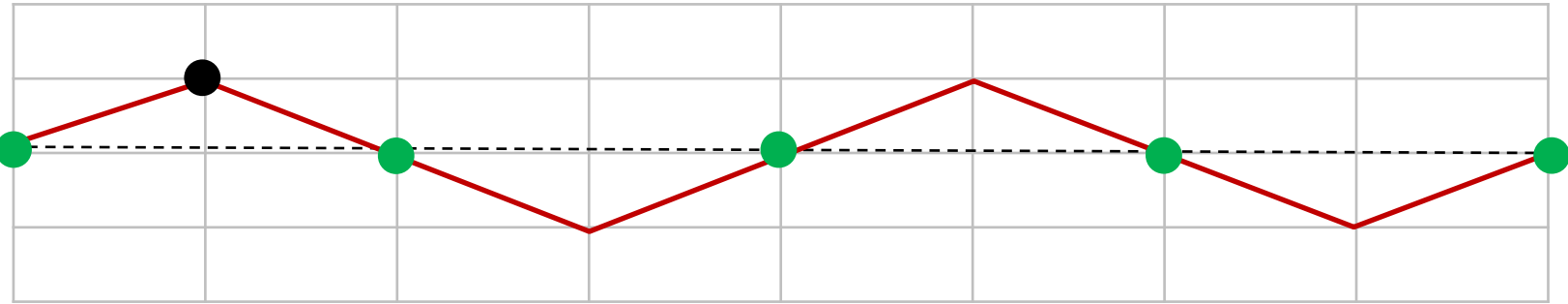
進行波



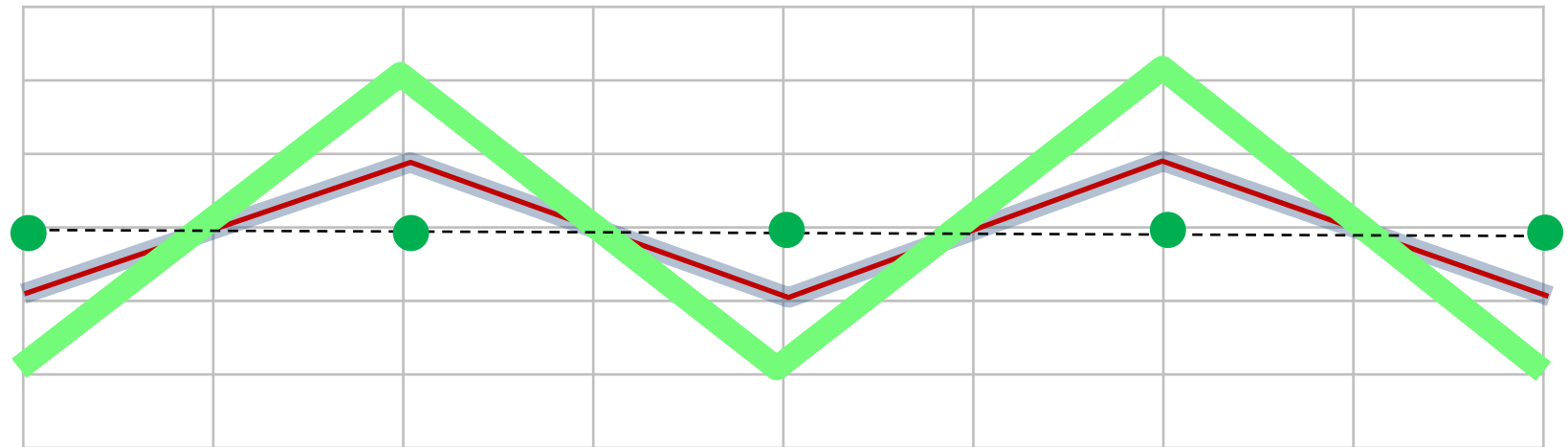
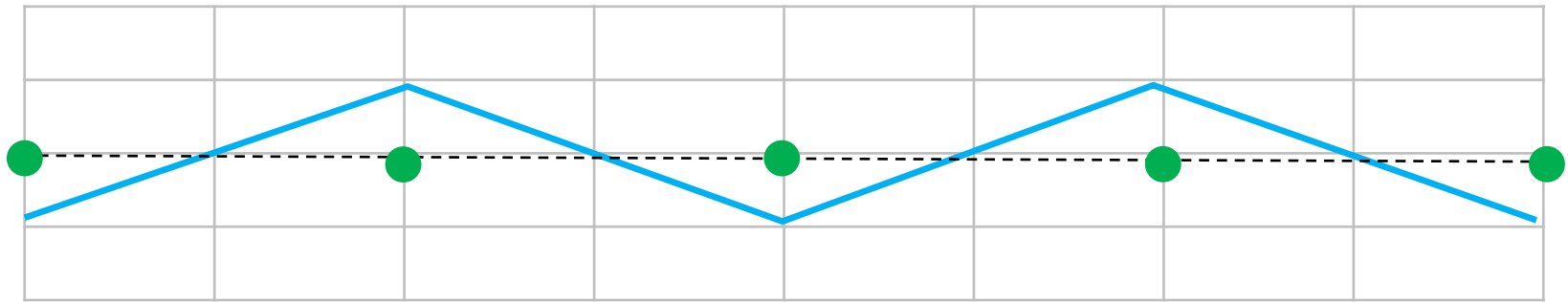
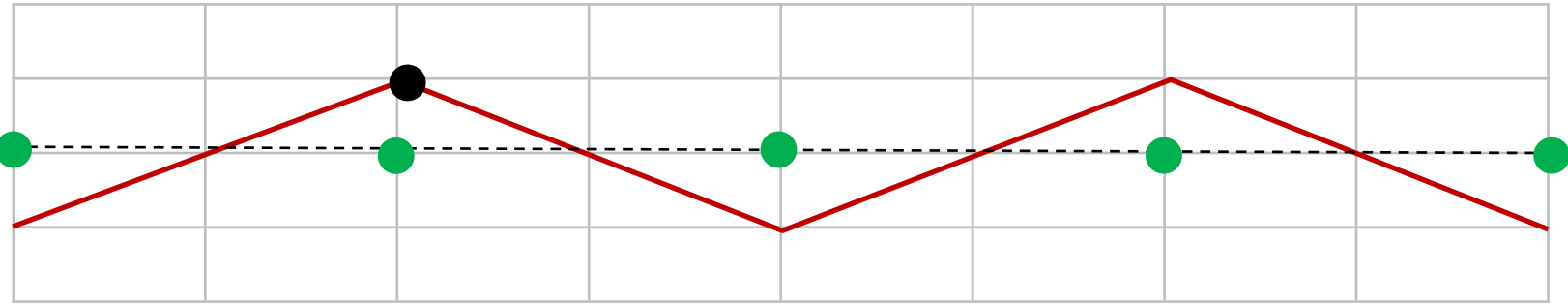
定在波



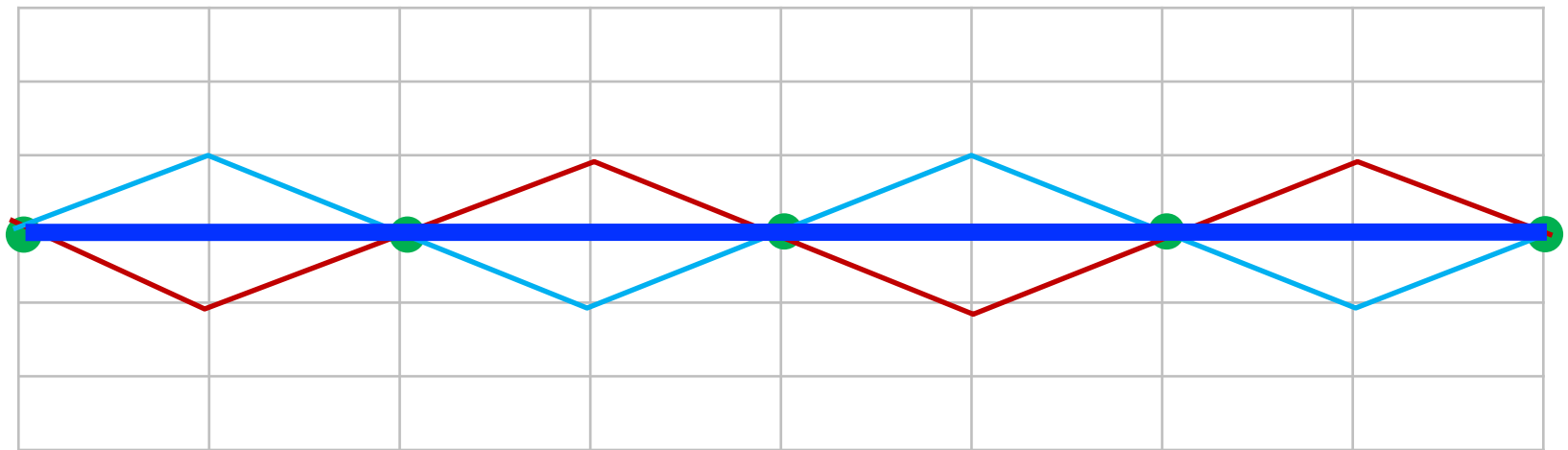
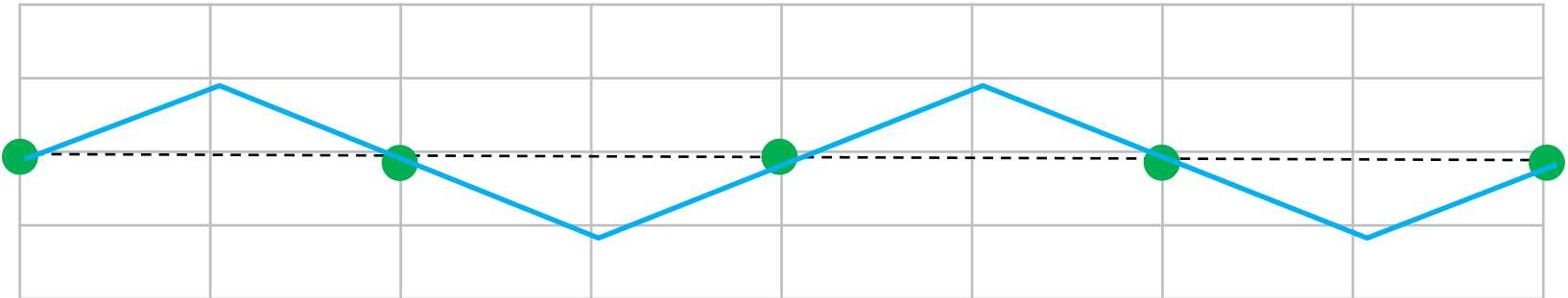
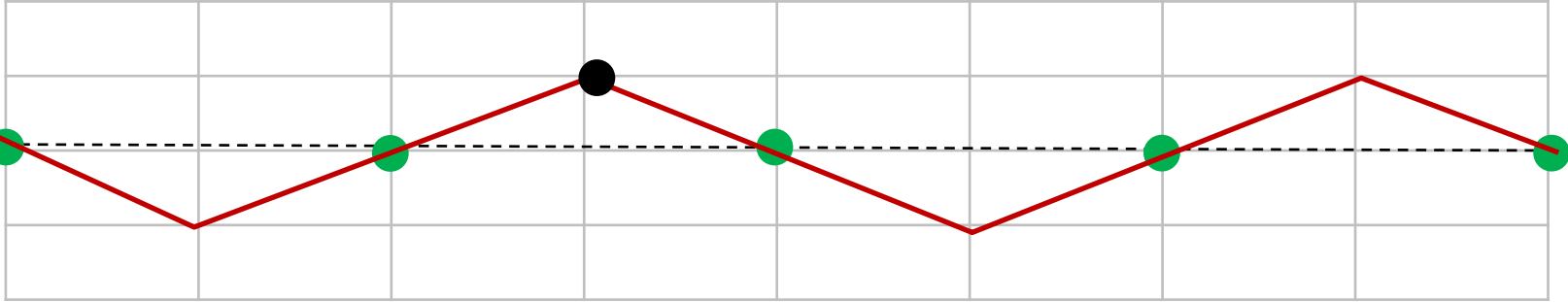
$$t = \frac{T}{8}$$



$$t = \frac{2T}{8}$$



$$t = \frac{3T}{8}$$



$$t = \frac{4T}{8}$$

