

## トレ - ニング B

**B1** 2つの波の複素数表示

$$\Psi_1 = A_1(\cos\theta_1 + i \sin\theta_1)$$

$$\Psi_2 = A_2(\cos\theta_2 + i \sin\theta_2)$$

を用いると，合成波はガウス平面でベクトル合成で表されることを使って，合成波の振幅  $B$  および位相  $\phi$  を求めよ．\*

**B2** 右図のように 直線上に等間隔  $d$  で並んでいる  $A, O, B$  の点から，振幅，振動数，初期位相，偏りがともに等しい電磁波が放射されているとする．図に示す

ように  $\overline{AB}$  に垂直な方向に対して角  $\theta$  をなす方向の十分遠方の点  $P$  における電磁波の干渉の様子を観測する．縦軸に電磁波の強度  $I$ ，横軸に  $\sin\theta$  をとったグラフの概形を描け．†

**B3** P-43 **例 5** の問題を，もっと詳しく見て行こう．図 2.17 の  $C$  点から出て  $P$  点に達した素元波は距離が遠いので，ほぼ平面波になっているとし，その振幅を  $\frac{A}{N}$  ( $A = \text{const.}$ ) と見積もると，

$$\psi_0 = \frac{A}{N} \cos\phi \quad \phi = 2\pi \left( ft - \frac{r}{\lambda} \right)$$

ただし  $\overline{CP}$  とするスリット幅  $a$  を  $N$  等分した位置，図 2.17 の  $C$  点から  $A$  点方向への距離： $m \frac{a}{N}$ , ( $m = 0, 1, 2, \dots, N-1$ ) のところから出た素元波の  $P$  点までの距離は  $r + m \frac{a}{N} \sin\theta$  となるから，各点から  $P$  点に達した素元波は，

$$\psi_m = \frac{A}{N} \cos(\phi + m\delta) \quad \delta = \frac{2\pi}{\lambda} \frac{a}{N} \sin\theta$$

となり， $P$  点に到達する波  $\Psi$  は素元波を合成して， $\Phi = \sum_{m=0}^{N-1} \phi_m$  と表される．計算の途中で必要となる 3 角関数の公式：

$$2 \cos(\phi + m\delta) \sin \frac{\delta}{2} = \sin \left\{ \phi + \left( m + \frac{1}{2} \right) \delta \right\} - \sin \left\{ \phi + \left( m - \frac{1}{2} \right) \delta \right\}$$

\* **B1** の答： $B = \sqrt{A_1^2 + A_2^2 + 2A_1 A_2 \cos(\theta_1 - \theta_2)}$ ,  $\tan\theta = \frac{A_1 \sin\theta_1 + A_2 \sin\theta_2}{A_1 \cos\theta_1 + A_2 \cos\theta_2}$

† **B3** の答： $I = \frac{1}{2} E_0^2 \left\{ 1 + 2 \cos \frac{2\pi}{\lambda} d \sin\theta \right\}^2$  のグラフ．

$$2 \sin \left\{ \phi + \left( N - \frac{1}{2} \right) \delta \right\} - \sin \left( \phi - \frac{\delta}{2} \right) = 2 \sin \frac{N\delta}{2} \cos \left\{ \phi + (N-1) \frac{\delta}{2} \right\}$$

$$\lim_{\alpha \rightarrow \infty} \frac{\sin \alpha}{\alpha} = 1$$

を用いて，P 点での波の強度が

$$I(\theta) = \frac{1}{2} \left( \frac{A \sin \frac{\pi a}{\lambda} \sin \theta}{\frac{\pi}{\lambda} \sin \theta} \right)^2$$

と， $\theta$  の関数で表されることを示せ．

**B4** 密度と位相速度が，それぞれ， $\rho_1 c_1$  と  $\rho_2 c_2$  の媒質が  $x = 0$  の境界面で接しているとき，

この面に垂直に伝わる入射波： $\psi_i$ ；反射波： $\psi_r$ ，透過波： $\psi_t$  の間に成り立つ境界条件は，

$$[\psi_i + \psi_r]_{x=0} = [\psi_t]_{x=0}$$

となる．さらに，境界面におけるエネルギー - の流れが保存する条件より，角振動数  $\omega$ ，入射波，反

射波，透過波の振幅を，それぞれ， $A$   $R$   $T$  とおき，(1.9) 式を用いると，

$$\frac{1}{2} \rho_1 \omega^2 c_1 A^2 = \frac{1}{2} \rho_1 \omega^2 c_1 R^2 + \frac{1}{2} \rho_2 \omega^2 c_2 T^2$$

が成り立つ．

(1)  $\frac{R}{A}$   $\frac{T}{A}$  を求めよ．

(2)  $\rho_2 c_2 \gg \rho_1 c_1$  が成り立つとき，点対称反射条件が成り立ち， $\rho_2 c_2 \ll \rho_1 c_1$  が成り立つとき，

線対称反射条件が成り立つことを示せ．<sup>‡</sup>

**B5** 下図に示すように，境界面が半径  $R$  の球面となっている屈折率  $n_1$   $n_2$  の 2 つの媒質があ

る．境界面を原点  $O$  とし，球の中心  $C$  を通る直線を  $x$  軸とし，これに垂直に  $y$  軸を選ぶ． $x$  軸

上の  $A$  点，座標  $(-a, 0)$  を点光源とし，その像の位置を  $B$  点，座標  $(b, 0)$  とおく．考える光線

は  $x$  軸からあまり離れないもののみを取り扱う．

(1) 球面屈折の公式：

$$\frac{n_1}{a} + \frac{n_2}{b} = \frac{n_2 - n_1}{R} \quad (2.27)$$

<sup>‡</sup>**B4** の答：(1)  $\frac{R}{A} = \frac{|\rho_1 c_1 - \rho_2 c_2|}{\rho_1 c_1 - \rho_2 c_2}$   $\frac{T}{A} = \frac{2\rho_1 c_1}{\rho_1 c_1 - \rho_2 c_2}$

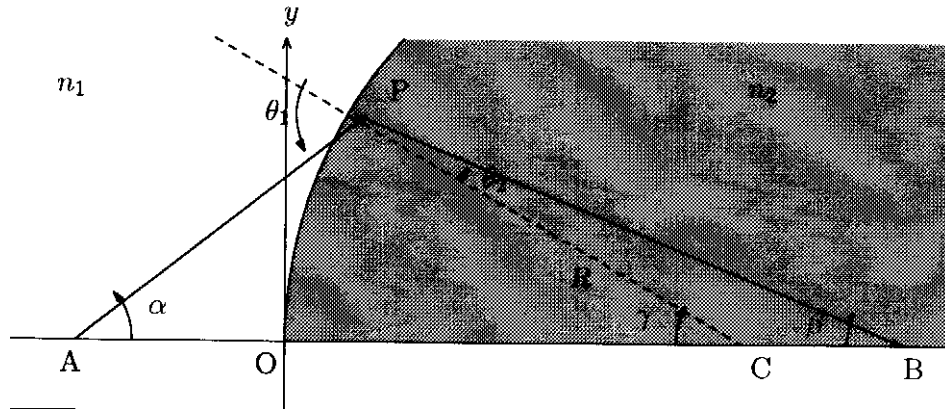
を導け .

(2) (2.19) 式を用いて , 薄いレンズの公式 :

$$\frac{1}{a} + \frac{1}{b} = \frac{1}{f} \quad (2.28)$$

を導け . ただし , 空気の屈折率は 1 , レンズの屈折率は  $n$  とし , レンズはいずれも  $-x$  軸向きに

凸の半径  $R_1$   $R_2$  ( $R_1 < R_2$ ) の球面からなっているとす . このとき焦点距離  $f$  を求めよ . §



§ B5 の答: (2)  $f = (n - 1) \left( \frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right)$