

水粒子の軌道

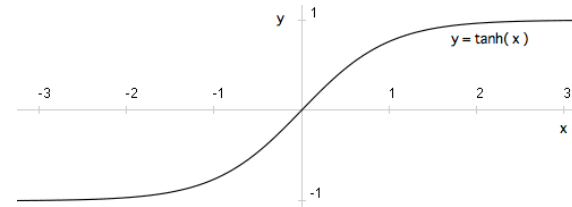
$$\begin{aligned}(x_0 - x) &= \int \frac{\partial \phi}{\partial x} dt = \int -\frac{ga \cosh k(z+h)}{\omega \cosh kh} (-k) \cos(\omega t - kx) dt \\ &= \frac{gak \cosh k(z+h)}{\omega^2 \cosh kh} \sin(\omega t - kx)\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}&\text{(2.24)よ } \frac{g}{\omega^2} = \frac{\cosh kh}{k \sinh kh} \\ &\downarrow \\ &= a \frac{\cosh k(z+h)}{\sinh kh} \sin(\omega t - kx) = A_x(z) \sin(\omega t - kx)\end{aligned}$$

同様にして

$$(z_0 - z) = \int \frac{\partial \phi}{\partial z} dt = a \frac{\sinh k(z+h)}{\sinh kh} \cos(\omega t - kx) = A_z(z) \cos(\omega t - kx)$$

$$\text{よって } \frac{(x_0 - x)^2}{A_x^2} + \frac{(z_0 - z)^2}{A_z^2} = 1$$



$\frac{A_z}{A_x} = \tanh kh$ なので $h \rightarrow \infty$ で $A_z / A_x \rightarrow 1$ となり、円軌道
 h が有限ならば、 $A_z / A_x < 1$ となり、水平方向に扁平な楕円軌道

群速度がエネルギーの輸送速度になることを証明しなさい

$$\bar{W} = \frac{1}{T} \int_0^T \int_{-h}^0 -\rho \frac{\partial \phi}{\partial t} \frac{\partial \phi}{\partial t} dz dt$$

上式に与えられた ϕ を代入し

て

$$\frac{1}{T} \int_0^T \cos^2(\omega t - kx) dt = \frac{1}{2} \quad \text{を利用すると}$$

$$\bar{W} = \frac{\rho g^2 a^2 k}{2\omega \cosh^2 kh} \int_{-h}^0 \cosh^2 k(z+h) dz$$

$$\int \cosh^2 x dx = \frac{1}{4} \sinh 2x + \frac{1}{2} x \quad \text{を利用すると}$$

$$\bar{W} = \frac{\rho g^2 a^2}{2\omega \cosh^2 kh} \left(\frac{1}{4} \sinh 2kh + \frac{1}{2} kh \right)$$

$$\frac{\omega}{k} \equiv c \quad \text{を利用して} \quad \bar{W} = \frac{\rho g^2 a^2 k c}{2\omega^2 \cosh^2 kh} \left(\frac{1}{4} \sinh 2kh + \frac{1}{2} kh \right)$$

分散関係式 $\frac{\omega^2}{g} = k \tanh kh$ を利用して一所懸命に変形すると

$$\bar{W} = \frac{1}{4} \rho g a^2 c \left(1 + \frac{2kh}{\sinh 2kh} \right) \quad \text{を得る。}$$