

# 船体運動力学課題 2-4

地球総合工学科 船舶海洋工学科目 08C23031 古賀光一朗

2025 年 11 月 29 日

提出期限：2025 年 11 月 10 日（月）10:30AM

## 課題

浮体の後方から規則波が入射する際の、浮体に作用するフルード・クリロフ力を前後方向 ( $x_1$ )、上下方向 ( $x_3$ )、縦回転方向 ( $x_2$  軸まわり) について数式で示す。なお、波による速度ポテンシャル  $\Phi(x, t)$  は次式で与えられる。

$$\Phi(x, t) = -\zeta_a \frac{g}{\omega} e^{-kx_3} \sin(kx_1 - \omega t)$$

また、波変動圧  $p$  はベルヌーイの定理（線形項のみ）より次式で表される。

$$p = -\rho \frac{\partial \Phi}{\partial t} = -\rho g \zeta_a e^{-kx_3} \cos(kx_1 - \omega t) = \text{Re} \left[ -\rho g \zeta_a e^{-kx_3} e^{ikx_1} e^{-i\omega t} \right]$$

以下の計算では、複素数表示を用いて積分を行い、最後に実部をとるものとする。

## (a) 面積分による $f_{FK3}$ (上下方向力) の計算

水圧は浮体表面の法線方向に作用する。底面 ( $x_3 = d$ ) において、法線ベクトルは下向き ( $n_3 = 1$ ) であるが、圧力は面を押す方向に働くため、上向き ( $x_3$  負方向) の力となる。したがって、底面での面積分は次のように計算できる。

$$f_{FK3} = - \iint_S e_3 \cdot p \mathbf{n} dS = - \int_{-l}^l 2b_0 p dx_1$$

これに圧力を代入して計算する。

$$\begin{aligned} f_{FK3} &= \int_{-l}^l 2b_0 \rho g \zeta_a e^{-kd} e^{ikx_1} e^{-i\omega t} dx_1 \\ &= 2b_0 \rho g \zeta_a e^{-kd} e^{-i\omega t} \int_{-l}^l e^{ikx_1} dx_1 \\ &= 2b_0 \rho g \zeta_a e^{-kd} e^{-i\omega t} \left[ \frac{e^{ikx_1}}{ik} \right]_{-l}^l \\ &= 2b_0 \rho g \zeta_a e^{-kd} e^{-i\omega t} \frac{e^{ikl} - e^{-ikl}}{ik} \\ &= 2b_0 \rho g \zeta_a e^{-kd} e^{-i\omega t} \frac{2i \sin kl}{ik} \\ &= 4b_0 \rho g \zeta_a \frac{e^{-kd}}{k} e^{-i\omega t} \sin kl \end{aligned}$$

最後に実部をとって解とする。

$$f_{FK3} = 4b_0\rho g\zeta_a \frac{e^{-kd}}{k} \cos \omega t \sin kl$$

## (b) 体積積分による $f_{FK1}$ (前後方向力) の計算

$x_1$  方向の力は、浮体側面に作用する圧力の積分であるが、ガウスの発散定理を用いることで体積積分に変換して計算できる。

$$f_{FK1} = - \iint_S \mathbf{e}_1 \cdot \mathbf{p} \mathbf{n} dS = - \iiint_V \frac{\partial p}{\partial x_1} dV$$

ここで、

$$\frac{\partial p}{\partial x_1} = -\rho g\zeta_a(ik)e^{-kx_3}e^{ikx_1}e^{-i\omega t}$$

であるから、これを体積積分する。

$$\begin{aligned} f_{FK1} &= \iiint_V \rho g\zeta_a(ik)e^{-kx_3}e^{ikx_1}e^{-i\omega t} dV \\ &= \int_{-l}^l \int_{-b_0}^{b_0} \int_{\zeta(x_1,t)}^d \rho g\zeta_a(ik)e^{-kx_3}e^{ikx_1}e^{-i\omega t} dx_3 dx_2 dx_1 \\ &= 2b_0\rho g\zeta_a(ik)e^{-i\omega t} \int_{-l}^l \left( \int_{\zeta(x_1,t)}^d e^{-kx_3} dx_3 \right) e^{ikx_1} dx_1 \end{aligned}$$

$x_3$  に関する積分を行う。

$$\int_{\zeta}^d e^{-kx_3} dx_3 = \left[ \frac{e^{-kx_3}}{-k} \right]_{\zeta}^d = \frac{e^{-kd}}{-k} - \frac{e^{-k\zeta}}{-k}$$

ここで自由表面条件より、波面上 ( $x_3 = \zeta$ ) での波変動圧の寄与はゼロ（高次項として無視）とすると、

$$\begin{aligned} f_{FK1} &= 2b_0\rho g\zeta_a(ik)e^{-i\omega t} \int_{-l}^l \frac{e^{-kd}}{-k} e^{ikx_1} dx_1 \\ &= -2ib_0\rho g\zeta_a e^{-kd} e^{-i\omega t} \int_{-l}^l e^{ikx_1} dx_1 \\ &= -2ib_0\rho g\zeta_a e^{-kd} e^{-i\omega t} \frac{2 \sin kl}{k} \\ &= -4b_0\rho g\zeta_a \frac{e^{-kd}}{k} e^{-i\omega t} \sin kl \end{aligned}$$

実部をとる ( $-ie^{-i\omega t} = -i(\cos \omega t - i \sin \omega t) = -\sin \omega t - i \cos \omega t$  の実部は  $-\sin \omega t$ )。

$$f_{FK1} = -4b_0\rho g\zeta_a \frac{e^{-kd}}{k} \sin kl \sin \omega t$$

## (c) 体積積分による $f_{FK5}$ (縦回転モーメント) の計算

原点周りのモーメントは次式で定義される。

$$f_{FK5} = - \iint_S \mathbf{e}_2 \cdot (\mathbf{x} \times \mathbf{p} \mathbf{n}) dS = - \iiint_V \text{div}(\mathbf{p} \mathbf{e}_2 \times \mathbf{x}) dV$$

被積分関数の発散 (div) は以下ようになる。

$$\text{div}(\mathbf{p} \mathbf{e}_2 \times \mathbf{x}) = \frac{\partial p}{\partial x_1} x_3 - \frac{\partial p}{\partial x_3} x_1 = -\rho g\zeta_a \{(ik)x_3 + kx_1\} e^{-kx_3} e^{ikx_1} e^{-i\omega t}$$

これを体積積分する。

$$\begin{aligned} f_{FK5} &= \iiint_V \rho g \zeta_a \{ (ik)x_3 + kx_1 \} e^{-kx_3} e^{ikx_1} e^{-i\omega t} dV \\ &= 2b_0 \rho g \zeta_a k e^{-i\omega t} \int_{-l}^l \left( \int_{\zeta}^d (ix_3 + x_1) e^{-kx_3} dx_3 \right) e^{ikx_1} dx_1 \end{aligned}$$

$x_3$  に関する積分を部分積分を用いて計算し、表面項を無視して整理すると以下ようになる。

$$\int_{\zeta}^d (ix_3 + x_1) e^{-kx_3} dx_3 \approx \frac{(id + x_1)e^{-kd}}{-k} - \frac{ie^{-kd}}{k^2}$$

これを代入して  $x_1$  で積分する。

$$\begin{aligned} f_{FK5} &= 2b_0 \rho g \zeta_a k e^{-i\omega t} \int_{-l}^l \left\{ \frac{-ikd - kx_1 - i}{k^2} e^{-kd} \right\} e^{ikx_1} dx_1 \\ &= -2b_0 \rho g \zeta_a \frac{e^{-kd}}{k} e^{-i\omega t} \int_{-l}^l \{ i(kd + 1) + kx_1 \} e^{ikx_1} dx_1 \end{aligned}$$

ここで、 $\int_{-l}^l x_1 e^{ikx_1} dx_1 = \frac{2l}{ik} \cos kl - \frac{2i}{k^2} \sin kl$  などの公式を用いて整理すると、

$$f_{FK5} = -4b_0 \rho g \zeta_a \frac{e^{-kd}}{k} e^{-i\omega t} \{ i(d \sin kl - l \cos kl) \}$$

となる。最後に実部をとって解を得る。

$$f_{FK5} = -4b_0 \rho g \zeta_a \frac{e^{-kd}}{k} (d \sin kl - l \cos kl) \sin \omega t$$