鉛直板による係留船舶の長周期動揺低減効果に関する理論的検討

九州大学大学院工学府	学生員	小野貴也		
九州大学大学院工学研究院	正会員	吉田明徳	山城	貿
(株)三洋コンサルタント	正会員	西井康浩		

1.まえがき

港湾に係留された船舶(浮体)の長周期動揺は, 1~3 分程度の固有周期を有し,外洋から何らかの 原因で発生した長周期波の影響を受けて共振を生 じ、係留索の切断や荷役への支障を生じることがあ る.このため,長周期動揺を低減させることを目的 に,これまでも種々の観点からの対策法が考案され 検討されてきている.最近,谷垣ら1)は接岸時船舶 の長周期動揺に関する水槽実験において,船体の前 後に岸壁から鉛直板を出すと長周期動揺が大きく 低減することを報告している.本論文は,この低減 の効果を理論的に究明することを目的に行ったも のである.基礎的な検討として,直線状岸壁に係留 されている矩形浮体を対象に、ポテンシャル接続法 の選点解法を用いて, Diffraction 問題と Radiation 問 題を解き,波浪強制力,付加質量,造波減衰力を求 める.得られた結果を遅延関数法に用いて,設定し た係留索と防舷材で係留された浮体の動揺解析を 行い,鉛直板の有無による動揺低減効果を検討した。 2. 理論の概要

2.1 基本仮定

図-1に示すように、一定水深hの海域において、 矩形浮体(短軸長 2a,長軸長 2b,吃水 qh)が岸壁 に係留され、長周期動揺の低減装置として、図中に 示すような鉛直板が浮体の前後に岸壁と垂直に設 置されている場合を考える.流体域を平面境界が ∂D_1 で浮体底面下の領域(2)、浮体側面より外で、二 つの鉛直版 $\partial D_2 \geq \partial D_4$ および図に示す仮想の境界面 ∂D_3 で囲まれる領域(3)、およびその外側の領域(1) の3領域に分割する.Radiation問題では、浮体動揺 の各モード(j=1,2,3,4,5,6)のポテンシャルを $\phi^{(j)}(x,y,z)$ で表す.Diffraction問題では、j=0が直線 岸壁のみがある場合の入・反射波のポテンシャル、 j=7 が鉛直板と固定浮体による散乱波のポテンシャ ルを意味し、波浪場のポテンシャルは $\phi^{(0)} + \phi^{(7)}$ で表



図-1 定義図

せるものとする.

2.2 ポテンシャル接続法

入射波と岸壁で完全反射した反射波の重合したポ テンシャル関数 $\phi^{(0)}(x, y, z)$ は次式で表される.

$$\phi^{(0)}(x, y, z) = \frac{g\zeta^{(0)}}{\sigma} \bigg[-i \cdot \exp\left\{-i(kx\cos\theta + ky\sin\theta)\frac{\cosh k(z+h)}{\cosh kh}\right\} \bigg] \\ + \frac{g\zeta^{(0)}}{\sigma} \bigg[-i \cdot \exp\left\{i(k(2C+x)\cos\theta - ky\sin\theta)\frac{\cosh k(z+h)}{\cosh kh}\right\}\bigg]$$

式中の k は,分散方程式で与えられる入射波の波数 である.また,ラプラスの式,自由表面条件(領域 (1)と領域(3)),水底条件,浮体底面での境界条件(領 域(2))を満足する領域(1)~(3)のポテンシャルは以下 のように固有関数展開によって表すことができる.

$$\begin{split} \phi_{1}^{(j)}(x, y, z) &= \frac{g\zeta^{(j)}}{\sigma} \bigg[f_{1}^{(0)}(x, y) Z_{1}^{(0)}(z) + \sum_{n=1}^{\infty} f_{1}^{(n)}(x, y) Z_{1}^{(n)}(z) \bigg] \\ \phi_{3}^{(j)}(x, y, z) &= \frac{g\zeta^{(j)}}{\sigma} \bigg[f_{3}^{(0)}(x, y) Z_{1}^{(0)}(z) + \sum_{n=1}^{\infty} f_{3}^{(n)}(x, y) Z_{1}^{(n)}(z) \bigg] \\ \phi_{2}^{(j)}(x, y, z) &= \frac{g\zeta^{(j)}}{\sigma} \bigg[\varphi^{(0)}(x, y) Z_{2}^{(0)}(z) + \sum_{s=1}^{\infty} \varphi^{(s)}(x, y) Z_{2}^{(s)}(z) \bigg] + \phi_{2}^{\prime(j)}(x, y, z) \end{split}$$

上式で $f_1^{(n)}(x, y)$, $f_3^{(n)}(x, y)$, $\varphi^{(s)}(x, y)$ はポテンシャル の平面分布を表し,それぞれヘルムホルツの方程式 を満足すべき関数であり, $Z_1^{(n)}(z) \ge Z_2^{(s)}(z)$ はポテンシ ャルの鉛直分布を表す固有関数である.また, $\phi_2^{(j)}(x, y, z)$ は浮体の動揺モードに対応する領域(2)の 特解である.

ここで,図-2のように直線護岸を鏡面とする鏡像 領域を考え,この領域に対してグリーンの定理を用 い, さらに領域(1)では無限遠方における radiation 条件を用いると,各領域の未知量 $f_1^{(n)}$, $f_3^{(n)}$, $\varphi^{(s)}$ と, その法線微分値 $\overline{f_1^{(n)}}$, $\overline{f_3^{(n)}}$, $\overline{\varphi^{(s)}}$ に関する積分方程式が 得られる.一方,各領域の境界面において成り立つ べき流体運動の連続条件からも未知量 $f_1^{(n)}$, $f_3^{(n)}$, $\varphi^{(s)}$ が満たすべき関係式が得られる.これらの関係式を 連立して数値的に解くことによって未知量を定める ことができる.

[選点解法による未知量の算定]

いま,図-3に示すように,各境界線を小要素 ΔS_i に 分割し,未知量 $f_1^{(n)}$, $f_3^{(n)}$, $\varphi^{(s)}$ は要素上で一定と仮 定する.かつ鉛直方向に ΔS_i の幅の帯状の面を取り, 浮体側面では M_1 個,領域2)と(3)の境界面を M_2 個, 鉛直板および仮想境界面では $M_3(=M_1+M_2)$

個に分割する.面要素の中点を要素 ΔS_i の位置と鉛 直方向の位置 p との組(i, p)で表し,これらの点での み境界条件が成り立つと仮定し,これに上述のグリ ーンの定理より得られる関係式を用いると,各要素 上の未知量 $f_1^{(n)}(j)$, $f_3^{(n)}(j)$, $\varphi^{(s)}(j)$ に関する一次関係 式が得られる.これを連立して解くことで,浮体が 流体より受ける力を算定することができ,付加質量 と造波減衰力が求められる.

2.3 遅延関数法

浮体動揺の計算には,動揺によって生じる波が浮体に及ぼす波力を,遅延関数を用いて記述した下記の運動方程式を解く方法(遅延関数法)を用いた²⁾.

$$\sum_{i=1}^{6} \left(m_{ii} + M_{ij}(\infty) \dot{\mathbf{x}}_{i}(t) + \sum_{i=1}^{6} \left(\int_{-\infty}^{t} L_{ij}(t-\tau) \dot{\mathbf{x}}_{i}(\tau) d\tau + D_{ij} \dot{\mathbf{x}}_{i}(t) \right) + \sum_{i=1}^{6} \left(C_{ij} + G_{ij} \right) \mathbf{x}_{i}(t) = F_{j}(t) \quad (j = 1...6)$$

ここで, m_{ij} は質量および慣性モーメント, C_{ij} は復元 力, D_{ij} は粘性減衰係数, G_{ij} は係留系の剛性マトリクス, $F_{ij}(t)$ は入・反射波が浮体に作用する波強制力を 表す.また, $M_{ij}(\infty)$ は浮体の動揺によって引き起こ される無限流体中での付加質量(不変付加質量)を 表し, $L_{ij}(t)$ は遅延関数と呼ばれ,t = 0での流場の擾 乱がt時間後の波力にどのように影響するかを表す 関数である.

 $L_{ij}(t)$ および $M_{ij}(\infty)$ はそれぞれ次式で表せる.

$$L_{ij}(t) = \frac{2}{\pi} \int_{0}^{\infty} N_{ij}(\sigma) \cos \sigma t d \sigma$$
$$M_{ij}(\infty) = M_{ij}(\sigma_{0}) + \frac{1}{\sigma_{0}} \int_{0}^{\infty} N_{ij}(t) \sin \sigma t dt$$



図-3 境界面と選点の分割

ここで $M_{ij}(\sigma_0)$ は周波数 σ_0 に対する付加質量を表し, $N_{ij}(\sigma)$ は造波減衰力を意味する.周波数成分ごとに Diffraction 問題を解いて波浪強制力を算定し, Radiation 問題を解いて各モードごとに付加質量と 造波減衰力を算定する.得られた造波減衰力より遅 延関数を算定し,その遅延関数と付加質量を用いて 不変付加質量を算定した後,これらを運動方程式に 用いて時間領域で浮体動揺を解くことになる.運動 方程式の解法にはニューマークの β 法を用いた.

3.あとがき

鉛直板の種々の条件についての動揺解析を現在行っており,検討結果は講演時に述べる予定である.

参考文献

- 1)谷垣ら:遮蔽構造による長周期動揺対策の検討,海洋開発論文集, Vol.22,pp157-162 (2006)
- 2) 眞鍋尚:遅延関数を用いた浮体の動揺シミュレーション,富士総 研技報, Vol.8 No.1 PP.116-131 (2003)