

空蘭工業大学 正会員 境 隆雄

全 上 全 上 ○ 近藤 俊郎

全 上 全 上 寺島 拓郎

1. まえがき：流域面積が小さい海岸湖沼の水理は、河川などによる陸地からの流入の影響が小さいから主として潮位によって支配される。従つて湖面水位および湖口の流れを解析的に求める場合には、通常では潮位だけを考慮しても事足りる。しかしながら、そのような海岸湖沼であっても洪水とか人工的に大規模な捨排水をするときには、水位および湖口流にかなり大きな影響を及ぼすはずである。そしてこのような現象を調べることは湖岸地域の防災、湖水の交流、湖口水路の航行および水深維持の面で必要である。本文は洪水の流入がある場合を対象として、この問題を単純化して湖水位と湖口流速を求める理論を導き、一例について数値解法と比較したものである。

2. 考え方と基礎となる式：図-1のような表面積 S の海岸湖沼が長さ l 、幅員 B 、水深 h の広幅員の長方形水路で海と結ばれているとする。この水路内の流速 u と平均水面から鉛直上向きに測つた水位 η は次の不定流の連続、運動の方程式と水路両岸における境界条件を用いて解くことで求められる。

$$\eta_t + [u(h+\eta)]_x = 0 \quad \text{----(1)}$$

$$u_t + uu_x = -g\eta_x - n^2 g u |u| / h^{4/3} \quad \text{----(2)}$$

ここで g ：重力の加速度， n ：Manningの流速公式における粗度係数

またサフィックス t ， x は偏微分を示す。

境界条件の一つとして水路の海側の端($x=0$)における水位が外海の潮位に等しいものとして与えられるとする。また湖沼の平均水深が水路水深 h よりもかなり大きいとすれば、湖面はいたるところ等水位、みちることができる。そうすれば湖側の端($x=l$)において流量の連続の条件によって次の関係がある。

$$Ac u(l, t) = S \eta_t(l, t) - Q_R \quad \text{----(3)}$$

ここで $Ac = Bh$ とする。

これらの境界条件を用いて、(1)，(2)の方程式を解けば u ， η が求まるがこれらは非線形かつこのまゝでは解析的な解が得られない。そのため影響の小さい項を無視し摩擦抵抗項を線形化することが必要である。最も一般的なものとは下式のようなものである。

$$\eta_t + u_x h = 0 \quad \text{----(4)}$$

$$u_t + g\eta_x + k u = 0 \quad \text{----(5)}$$

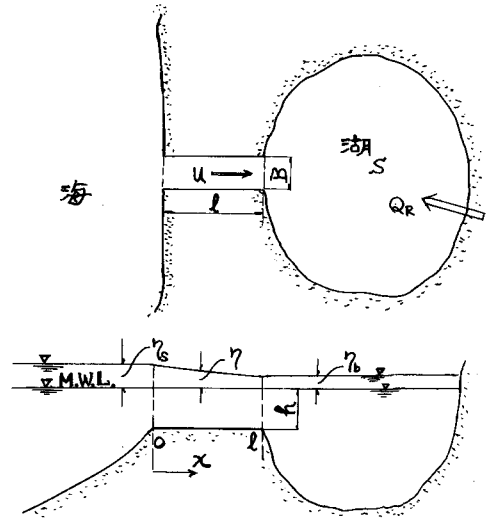


図-1

潮汐だけの場合 ($Q_R = 0$)、それが単振動であるときには (4), (5) 式を解いて u , η が求められている。^{1), 2), 3)} その場合の外海潮汐 η_s および k は次のようになる。

$$\eta_s = a \cos(\omega t - \alpha) \quad \text{----- (6)}$$

$$k = \frac{8}{3\pi} \cdot \frac{n^2 g U_{\max}}{h^{3/2}} \quad \text{----- (7)}$$

ここで、 a : 外海潮汐の振幅, $\omega = 2\pi/T$, T : 潮汐の周期, α : 位相。

しかし、その場合の u , η を求める式もかなり複雑なので、より簡略な解を得るために次のような単純化を行なう。いずれも (2) あるいは (4) の運動方程式についてである。

(i) u_t を無視する。³⁾

(ii) η_x を水路全体について一定とする。⁴⁾ すなわち水路での流入の損失を無視できる場合には η は次のようにあらわすことができる。

$$\eta_x = (\eta_b - \eta_s)/l \quad \text{----- (8)}$$

ただし η_b は湖の水面上昇, l は $\eta_b = \eta(l, t)$ である。

上出の (i), (ii) の条件はそれぞれ独立したものである。この中 (ii) の条件を受け入れれば (5) 式より u は水路全体について等しい値をえることになり, (4) 式は連続の式として無意味になり, その場合は (3) 式が連続の式となる。

3. 線形抵抗を用いた理論解: Q_R を考慮した場合のこの問題に対する従来の研究は, Kreeke⁵⁾ が上記の (i), (ii) の両条件のもとで Q_R が正弦曲線的に変化する場合についての解を得ている。

いま, (ii) の条件のサで (5) 式における u_t を無視しないで解くことを考えることとする。その場合の運動, 連続の式は,

$$\frac{du}{dt} + g(\eta_b - \eta_s) \frac{1}{l} + k u = 0 \quad \text{----- (9)}$$

$$\frac{d\eta_b}{dt} = \frac{A_c}{S} u + \frac{Q_R}{S} \quad \text{----- (10)}$$

これら両式より u および η_b に関する微分方程式は次のようになる。

$$\frac{d^2 u}{dt^2} + k \frac{du}{dt} + \left(\frac{A_c g}{l S} \right) u + \frac{g}{l} \left(\frac{Q_R}{S} - \frac{d\eta_s}{dt} \right) = 0 \quad \text{----- (11)}$$

$$\frac{d^2 \eta_b}{dt^2} + k \frac{d\eta_b}{dt} + \left(\frac{A_c g}{l S} \right) \eta_b - \left[\frac{1}{S} \frac{dQ_R}{dt} + \frac{k A_c Q_R}{S} + \frac{A_c g \eta_s}{l S} \right] = 0 \quad \text{----- (12)}$$

上式は線形非同次の微分方程式であり, その解は Q_R および η_s によって定められる。 Q_R は一般に簡易に解析的な表現をするのは困難な性質のものであるが, こゝでは洪水を対象としていることから次のような単純な表現を用いる。

$$Q_R = Q_0 + Q_f r t e^{(1-rt)} \quad \text{----- (13)}$$

ただし, $r = (1/T_f)$, T_f : 洪水出水開始から最大出水までの時間

この Q_R ならびに (6) 式の η_s を (12) 式に代入して, 求められた η_b , u は下式のとおりである。

$$\eta_b = A_1 \cos(\omega t - \alpha) + A_2 \sin(\omega t - \alpha) + B_0 + (B_1 + B_2 r t) e^{(1-rt)} + C_1 e^{m_1 t} + C_2 e^{m_2 t} \quad \text{----- (14)}$$

$$u = \frac{S}{A_c} \left\{ -r \{ A_1 \sin(\omega t - \alpha) - A_2 \cos(\omega t - \alpha) \} + r \{ B_2 (1 - r t) - B_1 \} e^{(1-rt)} + C_1 m_1 e^{m_1 t} + C_2 m_2 e^{m_2 t} - \frac{Q_R}{S} \right\} \quad \text{----- (15)}$$

こゝで

$$A_1 = a_j k (jk - \alpha^2) / [(jk - \alpha^2)^2 + k^2 \alpha^2], \quad A_2 = a \sigma_j k^2 / (jk - \alpha^2)^2 + k^2 \alpha^2$$

$$B_0 = k l Q_0 / A c g, \quad B_1 = Q_f r [jk - (r - k)^2] / (r^2 - kr + jk)^2 S$$

$$B_2 = Q_f (k - r) / (r^2 - kr + jk) S, \quad m_1 = (-k + \sqrt{k^2 - 4jk})/2, \quad m_2 = -(k + \sqrt{k^2 - 4jk})/2$$

$$j = A c g / l S k, \quad C_1, C_2 \text{ は初期条件によって定まる定数.}$$

(14) (15) で表わされる η_b , u はかなり冗長である。そこで前節の (i), (ii) の両条件のもとで u , η_b を求めることにする。その場合は (12) 式は次のように書き直される。

$$k \frac{d\eta_b}{dt} + j \eta_b - [j \eta_s + k \frac{A c Q_R}{S}] = 0 \quad \text{----- (16)}$$

この式を前出の η_s , Q_R について解くと η_b は次のように得られる。

$$\eta_b = a \frac{j}{\sqrt{j^2 + \alpha^2}} \cdot \cos(\alpha t - \alpha - \beta) - \frac{Q_f r e^{-(r-j)t}}{S \cdot (r-j)^2} [(r-j)t + 1] + \frac{Q_0}{jS} + C_3 e^{-jt} \quad \text{---- (17)}$$

こゝで $\beta = \tan^{-1}(\alpha/j) = \tan^{-1}(\alpha k S l / A c g)$, C_3 は初期条件による定数

また u は上の η_b を下式に代入することによって求まる。

$$u = g(\eta_s - \eta_b) / k l \quad \text{----- (18)}$$

なお, (17) 式は $r=j$ の場合に適用されるものであり, $r=j$ のときには右辺の第 2 項が異なってくるから同式は次のようになる。

$$\eta_b = a \frac{r}{\sqrt{r^2 + \alpha^2}} \cdot \cos(\alpha t - \alpha - \beta) - \frac{Q_f r e^{-t}}{S \cdot 2} + \frac{Q_0}{rS} + C_3 e^{-rt} \quad \text{----- (19)}$$

5. 計算例: (17), (18) の簡略理論式を用いて, 近く着工される予定のオホーツク海沿岸の能取湖の新湖口水路について計算してみた。現状の湖口水路は春夏季のサケ開口し, 秋には凍砂により閉塞する過程を繰り返している。同湖の表面積は $58.5 \text{ (km}^2\text{)}$, 流域面積は $130 \text{ (km}^2\text{)}$ であってその比は比較的小さい。以下の計算に用いた数値は次の通りである。

$$\alpha = 2\pi/T_t = 2\pi/24 \times 50 \text{ min}, \quad a = 0.5 \text{ (m)}$$

$$h = 4.0 \text{ (m)}, \quad B = 150 \text{ (m)}, \quad l = 600 \text{ (m)}, \quad n = 0.025$$

Q_R は次のように推定した。

$$Q_0 = 0, \quad Q_f = 500 \text{ (m}^3\text{/sec)}, \quad T_f = 2.0 \text{ hr}$$

このよゝな Q_R をとるから, 湖水位の初期値 $\eta_b(0)$ は潮汐だけで定まる値をとっているはずであるから, その定常状態をとるならば (17) 式の η_b は次のようにおける。

$$\eta_b = a \frac{j}{\sqrt{j^2 + \alpha^2}} \cdot \cos(\alpha t - \alpha - \beta) - \frac{Q_f r e^{-t}}{S(r-j)^2} [(r-j)t + 1] e^{-t} - e^{-jt} \quad \text{---- (20)}$$

図-2, 3 は $\alpha = 0, \pi$ の 2 種類の位相について η_b と u を計算した結果をグラフであらわしたものである。 η_b と一緒に η_s , また潮汐だけで起る $\eta_b = \eta_{b0}$ もいずれも曲線を示してある。そして理論値を検証する目的で数値解法によって求めた値を+++++であらわしてある。数値解法は (9) 式における $k u$ の項を本来の姿の $n^2 g |u| u / h^3$ で置き換え, それと (10) 式から u および η_b に使

する微分方程式を差分化して逐次計算
 する方法を用いた。この例ではいずれ
 の場合も水路への流入損失水頭を考慮
 している。理論解では k の選択はきわ
 めて重要であるが、 Q_R が不定流の場
 合にはその選択に因りては不明な突が
 多い。この例では数値解法で計算した
 U_{max} を用いて(7)式により計算した k を
 使用している。 η_b について理論値と数
 値解法を比較すると前者の振幅が若干
 小さいが全体としては良く合っている
 。 k 値について更に検討を加えるとし
 ばこの理論式によってかなりの精度
 で η_b , U を求めることができると思
 われる。治水の η_b に及ぼす効果は $\alpha =$
 0 のときには約 10 cm 高潮位を, $\alpha =$
 π のときには約 5 cm 低潮位を上昇さ
 せることがわかる。なお, は現状
 の湖口水路についての数値解法による
 計算結果を示している。現状では治水
 流入の影響がきわめてけん着であるが
 潮汐の流入が小さいので湖水位は計画
 水路の場合よりかなり低い状態に留
 まっている。

本研究はその一部を昭和43年度科学
 研究費補助金(一般研究)によってい
 ることを付記する。

- 1) 樋口明生: 堰水道の水位変化に関する模型
実験について, 第6回沿岸工学講演会, 1959年11月
- 2) 同上: 同上(2), 第8回同上, 1961年9月
- 3) 近藤俊郎: 湖口水路における潮汐の變形解
土木学会支部論文集(昭43年度), 1969年2月
- 4) Baines, W. Douglas: Tidal Currents in Con-
stricted Inlets, Proc. 6th Conf. on Coastal Engng.,
1957
- 5) Kreeke, Jacobus van de: Water-Level Fluctua-
tions and Flow in Tidal Inlets, J. of Water-
ways and Harbor Division, Proc. of ASCE, WW-
November, 1967

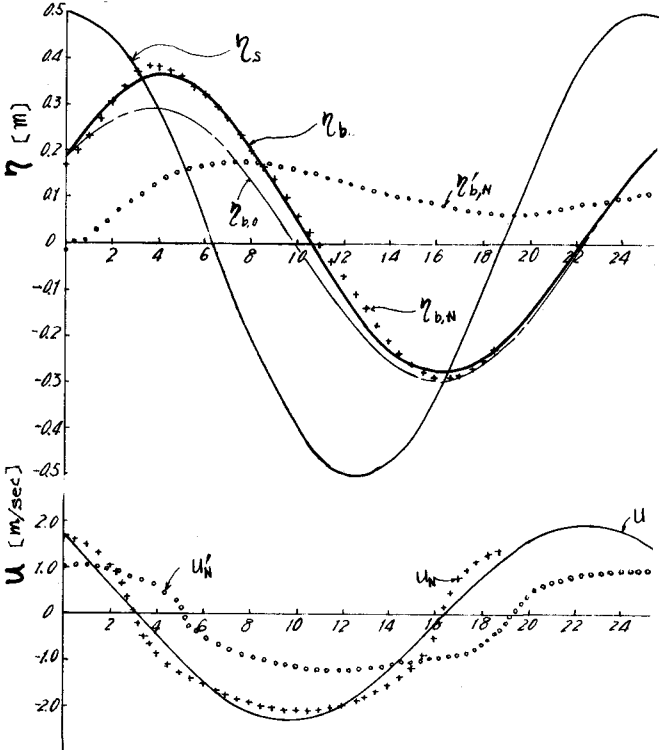


図-2. η_b と U ($\alpha = 0$)

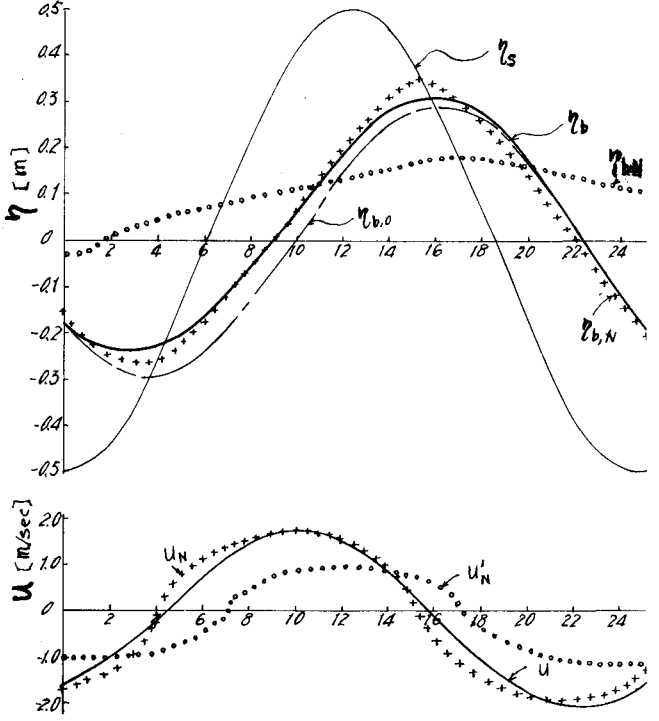


図-3. η_b と U ($\alpha = \pi$)