

III-17 水制周囲の洗掘に関する一考察

神戸大学工学部 正員 杉本修一

筆者は土木学会第14回年次学術講演会（昭34・6・13）および昭和34年及上水道会関西支部年次学術講演会（昭34・11・8）に於いて、橋脚周辺における河床の洗掘は「橋脚周辺における河床に作用する静水圧勾配に大きく作用される」といふことを述べ、疏い、橋円墻およびレンズ型断面について実験室内開水路において実験を行った結果、実験値は理論値と同様の性質を有する結果を得たことを述べた。

水制の問題においても、やはり水制周囲の洗掘は「水制周囲の河床に作用する静水圧勾配に大きく支配されるのではないか？」といふことが予想される。水制においては洗掘よりも寧ろ堆積の方が重要であると思はれる場合もあるが洗掘機構が剥離する水は堆積機構よりも推測することが出来るであろうと思われるからである。

岸から突き出でる水制は、岸を軸として対称になつた平板が一樣な流水の中に置かれた時、平板の中央に対して流れは対称になる。そこで平板の中央より上半面を考慮すれば、この流れの状態は岸から突き出でる水制周囲の流れと同等である。

この様な考え方に基いて、以下において幾つかの構造例について述べる。

1. 無限に延びた岸よりそれに直角に突き出た一本の水制周囲における流れ。

無限に延びた岸よりそれに直角に突き出た一本の水制周囲における流れは、種々の場合の基礎となるので以下において少し詳しく述べる。この場合は流れに直角に置かれた一枚の平板を考慮し、その中央より上半面を考慮すればよい。

第一平面において半径 C なる円は

$$\zeta = \xi - \frac{C^2}{\xi} \quad (1)$$

なる写像函数により、第一平面において $\zeta = \pm iC$ の間の直線は写像される。第一平面における円外の任意の点 $\zeta = Re^{i\theta}$ は第一平面において

$$x = \left(R - \frac{C^2}{R} \right) \cos \theta. \quad (2)$$

$$y = \left(R - \frac{C^2}{R} \right) \sin \theta.$$

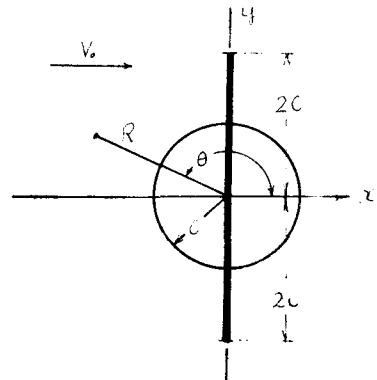
なる点に対応する。 $R = C$ すなはち半径 C なる円周上は

$$x = 0, \quad y = 2C \sin \theta.$$

なる直線となる。

第一平面において一樣な流れ V_{∞} の中に置かれた半径 C なる円の周囲の流れは次の複素速度ポテンシャル函数 W は

$$W = V_{\infty} \left(\zeta + \frac{C^2}{\zeta} \right) \quad (3)$$



(すなはち)。 γ -平面上において無限遠における速度 $(\frac{d\gamma}{dz})_{z=\infty}$ は γ -平面上における一様な流れの速度 V_0 に等しいとする条件より $V_{0\gamma} = V_0$ となる。 γ -平面上における合成速度 β の自乗 β^2 は

$$\frac{\beta^2}{V_0^2} = \frac{\left(\frac{R^2}{C^2} - 1\right)^2 + 4\frac{R^2}{C^2}\sin^2\theta}{\left(\frac{R^2}{C^2} + 1\right)^2 - 4\frac{R^2}{C^2}\sin^2\theta} \quad (4)$$

(すなはち)。実際に数値計算を行うときには $\theta = \pi \sim \pi/2$ の範囲で行えばよい。

水制周囲における水面の高まりは次ぎのようにして求めることが出来る。無限遠における水深を H 、任意の点における水深を h とすれば Bernoulli の定理により

$$H + \frac{V_0^2}{2g} = h + \frac{\beta^2}{2g} = \text{const.}$$

$$\therefore \frac{h}{H} = 1 - \frac{V_0^2}{2gH} \left(1 - \frac{\beta^2}{V_0^2} \right) = 1 - \frac{V_0^2}{2gH} \left\{ 1 - \frac{\left(\frac{R^2}{C^2} - 1\right)^2 + 4\frac{R^2}{C^2}\sin^2\theta}{\left(\frac{R^2}{C^2} + 1\right)^2 - 4\frac{R^2}{C^2}\sin^2\theta} \right\}. \quad (5)$$

(すなはち)

河床に作用する静水圧 p は水の密度を ρ として、 $p = \rho h$ (すなはち)。ゆえに圧力勾配 $\text{grad } p = \rho \text{ grad } h$ となるので $\text{grad } p$ は $\text{grad } h$ を計算すればよい。

2. 無限に延びた岸より直角に等しい間隔をもつて無限に数多く突き出でる水制周囲における流れ。

つきのような写像関数を考える

$$z = -\frac{iS}{2\pi} \log \frac{iS+a}{iS-a} \frac{\left(\frac{c^2}{a} + iS\right)}{\left(\frac{c^2}{a} - iS\right)}. \quad (6)$$

いま $S = ce^{i\theta}$ とすれば z -平面上においては

$$z = -\frac{iS}{2\pi} \log \frac{a^2 + c^2 - 2ac\sin\theta}{a^2 + c^2 + 2ac\sin\theta} + ns. \quad (7)$$

(すなはち) $z = -i \frac{S}{\pi} \log \left(\frac{a-c}{a+c} \right)$ の前の直線が x 軸に S なる間隔をもつて無限に数多くある上に四角形に写像されることが判る。写像関数が別水波以後は前節と同様である。

3. 無限に延びた岸より或る角度をもつて突き出でる一本の水制周囲の流れ。

無限に延びた岸より或る角度をもつて突き出でる一本の水制周囲の流れを考へるときには中央で折れ曲がる平板が一様な流水の中に置かれたとき、その中央より上及下を考へればよい。この様に折れ曲がる平板に対する写像関数はよく知られる γ -平面上に

$$\gamma = A \frac{(z-ce^{i\theta})^{1-k} (z-ce^{-i\theta})^{1+k}}{z} \quad (8)$$

(すなはち)。この関数を適当に用うればよいわけである。

また、無限に延びた岸より或る角度をもつて等しい間隔をもつて無限に数多く突き出でる水制の場合には前節で求めた式を適当に組合すことによつて求めることが出来る。