

## 第二章 理論基礎

渠道中之水流因遵守質量守恆及動量守恆定律，因此由數學式描述之控制方程式在滿足 de Saint Venant 之基本假設下，隨所選擇的兩個應變數不同而有不同型式的一維明渠流數學模式。採用之變數為水深與流速時，多用於特徵方程式之求解中；亦有採用保守型式（conservation form）者，採用流量及通水斷面積為應變數。並由控制方程式求解所需特性方程式以應用於數值上之求解。

### 2.1 基本假設（de Saint Venant 假設；陳, 2003）

#### 1. 流速均勻分佈：

流速均勻分佈在通水面積上，即每一個通水斷面積僅存在一個流速，此即一維水流，因此動量校正係數為 1。換言之，通水斷面的水位線為一水平線，在此水平線上的各點水位相等。

#### 2. 靜水壓分佈：

假設渠道中水流之垂向流線曲率很小而且忽略其垂直加速度，因此水深方向速度梯度為零，以及水面坡度甚小，可忽略垂向加速度，則靜水壓分佈的假設成立。

#### 3. 渠道定量流摩擦損失估計：

渠底摩擦與紊流效應對水流所造成的損失，可以定量流摩擦率估算。

#### 4. 平均底床坡度甚小：

當平均渠底坡度甚小時，重力沿渠道所造成的分力將會很小，甚至可忽略不計，亦即水深可以垂向水面與渠底高程差表示。

## 5. 忽略柯氏力及風力的影響：

通常在大範圍之海洋或是湖泊才會考慮到柯氏力及風力的影響，或是緯度相差很大的時候才會考慮，在小範圍的區域以重力、靜水壓、摩擦力為主。

## 6. 曼寧粗糙係數為一常數：

事實上，曼寧粗糙係數和很多參數為息息相關的，如亂流程度、雷諾數、相對粗糙度等，在此不考慮其和這些變數之間的相關性，假設其為一常數。

## 2.2 控制方程式

採用 de Saint Venant equation，即為連續方程式和動量方程式，並選擇平均流速  $u$  與水深  $h$  作為因變數，而沿水流方向  $x$  座標及時間座標  $t$  為獨立自變數，得方程式如下：

### 1. 連續方程式

$$\frac{\partial h}{\partial t} + u \frac{\partial h}{\partial x} + H \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{u}{B} \frac{\partial A}{\partial x} \Big|_h - \frac{q}{B} = 0 \quad (2.1)$$

式中， $h$  為水深； $t$  為時間； $u$  為平均流速； $x$  為沿渠道中心線的距離；

$H=A/B$  為水力深度； $B$  為渠道斷面寬； $\frac{\partial A}{\partial x} \Big|_h$  為當水深固定時，通水斷

面積在  $x$  方向的變化率； $q$  為支流在主流方向的單位寬度流量（入流

為正，出流為負)。

## 2. 動量方程式

$$\frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} + g \frac{\partial h}{\partial x} - g(S_0 - S_f) + \frac{q(u - u^*)}{A} = 0 \quad (2.2)$$

式中， $g$  為重力加速度； $S_0$  為渠道底床坡度； $u^*$  為支流在主流分向的速度分量； $S_f$  為摩擦坡降，其方向與水流方向相同，可表示為下式：

$$S_f = \frac{u |u| n^2}{R^{\frac{4}{3}}} \quad (2.3)$$

其中， $R$  為水力半徑； $n$  為曼寧粗糙係數。



## 2.3 特性法方程式

假設原控制方程式之連續方程式為  $J_1$ ，動量方程式為  $J_2$ ，並各乘

$a_1$  和  $a_2/g$  做線性疊加得

$$\begin{aligned} & a_1 J_1 + \frac{a_2}{g} J_2 \\ & = a_1 \left( \frac{\partial h}{\partial t} + \left( u + \frac{a_2}{a_1} \right) \frac{\partial h}{\partial x} \right) + \frac{a_2}{g} \left( \frac{\partial u}{\partial t} + \left( u + \frac{a_1 g H}{a_2} \right) \frac{\partial u}{\partial x} \right) + a_1 \frac{u \alpha A}{B \alpha x} \Big|_h - a_2 (S_0 - S_f) - a_1 \frac{q}{B} + \frac{a_2}{g} \frac{q(u - u^*)}{A} = 0 \end{aligned} \quad (2.4)$$

將上述方程式之後四項以  $G$  表示

$$G = a_1 \left( \frac{u \alpha A}{B \alpha x} \Big|_h - \frac{q}{B} \right) + a_2 \left( S_f - S_0 + \frac{q(u - u^*)}{gA} \right) \quad (2.5)$$

並且令

$$\lambda = \frac{dx}{dt} = \frac{a_1 u + a_2}{a_1} = \frac{a_1 g H + a_2 u}{a_2} \quad (2.6)$$

可化為全微分方程式如下：

$$a_1 \frac{Dh}{Dt} + \frac{a_2}{g} \frac{Du}{Dt} = -G \quad (2.7)$$

將方程式(2-6)化簡為：

$$\begin{bmatrix} u - \lambda & g \\ H & u - \lambda \end{bmatrix} \begin{bmatrix} a_1 \\ a_2 \end{bmatrix} = 0 \quad (2.8)$$

可解得兩特徵值  $\lambda = u \pm c$ ，及其兩組相應特徵向量

$$\begin{cases} a_1 = 1, a_2 = c \\ a_1 = 1, a_2 = -c \end{cases} \quad (2.9)$$

其中  $c = \sqrt{gH}$  為擾動波速。再將(2-9)式代入(2-6)和(2-7)式可得兩

組特性曲線及其相應方程式：

沿  $C_+$  方向：

$$\begin{aligned} \frac{dx}{dt_+} &= u + c \\ \left( \frac{Dh}{Dt} \right)_+ + \left( \frac{c}{g} \right) \left( \frac{Du}{Dt} \right)_+ &= -G_+ \end{aligned} \quad (2.10)$$

沿  $C_-$  方向：

$$\begin{aligned} \frac{dx}{dt_-} &= u - c \\ \left( \frac{Dh}{Dt} \right)_- - \left( \frac{c}{g} \right) \left( \frac{Du}{Dt} \right)_- &= -G_- \end{aligned} \quad (2.11)$$

其中

$$G = \frac{u \alpha A}{B \alpha x} \Big|_h \pm c(S_f - S_0) \pm c \frac{q(u - u^*)}{gA} - \frac{q}{B}$$

而  $\frac{u \alpha A}{B \alpha x} \Big|_h$ ，為渠道非稜柱形項； $c(S_f - S_0)$  為坡度項； $c \frac{q(u - u^*)}{gA} - \frac{q}{B}$  為側

流項。

由以上的轉換過程可將原為求解兩個偏微分方程式之問題，轉成

沿著兩條特性曲線求解兩條全微分方程式之問題。

