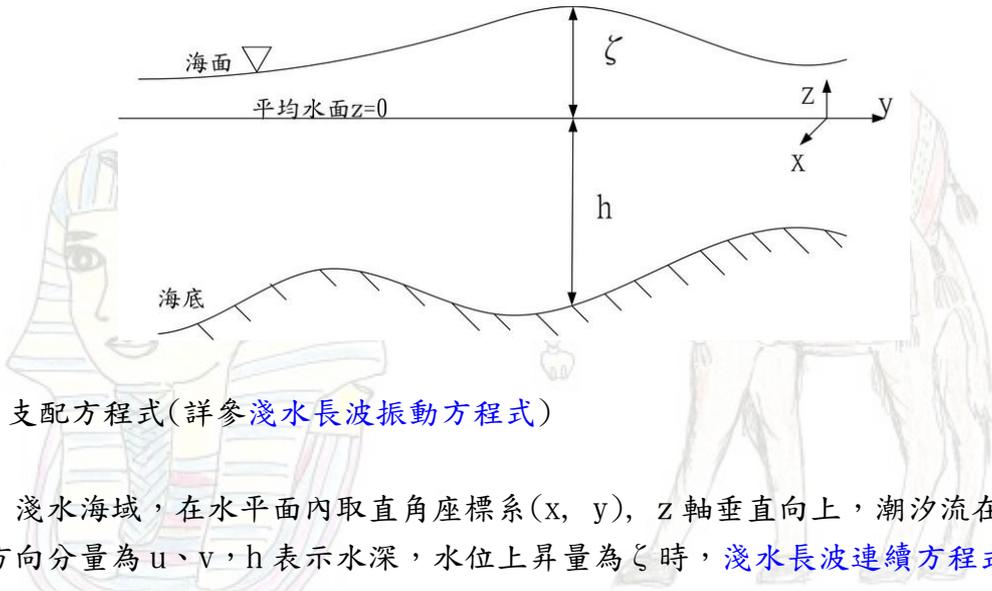


頻率領域淺水長波邊界積分方程式



1. 支配方程式(詳參淺水長波振動方程式)

淺水海域，在水平面內取直角座標系(x, y), z 軸垂直向上，潮汐流在 x, y 方向分量為 u、v, h 表示水深，水位上昇量為 ζ 時，淺水長波連續方程式為

$$\frac{\partial \zeta}{\partial t} + \frac{\partial u(\zeta+h)}{\partial x} + \frac{\partial v(\zeta+h)}{\partial y} = 0 \quad (1)$$

外力僅為重力時，x, y 方向的淺水長波運動方程式為

$$\frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} + g \frac{\partial \zeta}{\partial x} = 0 \quad (2)$$

$$\frac{\partial v}{\partial t} + u \frac{\partial v}{\partial x} + v \frac{\partial v}{\partial y} + g \frac{\partial \zeta}{\partial y} = 0 \quad (3)$$

將(1)式對時間微分，並將(2)式對 x 微分，(3)式對 y 微分後代入得

$$\left(\frac{\partial^2 \zeta}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \zeta}{\partial y^2} \right) - \frac{1}{gh} \frac{\partial^2 \zeta}{\partial t^2} = -\frac{1}{h} \left((1-g)(\nabla \zeta \cdot \nabla h) - \frac{\partial h}{\partial x} \frac{\partial u}{\partial t} - \frac{\partial h}{\partial y} \frac{\partial v}{\partial t} \right) \quad (4)$$

上式為非線性淺水長波運動支配方程式。

將(2)及(3)式的移流項忽略，得下列線性淺水長波運動支配方程式

$$\left(\frac{\partial^2 \zeta}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \zeta}{\partial y^2} \right) - \frac{1}{gh} \frac{\partial^2 \zeta}{\partial t^2} = -\frac{1}{h} \nabla \zeta \cdot \nabla h \quad (5)$$

若視淺水長波為作一定頻率的振動運動，可假定水位 ζ、流速 u、v 作下

列簡諧運動， σ 為角週頻率($=2\pi/T$ ， T =週期)， ζ_0 、 u_0 、 v_0 為其振幅時

$$\begin{cases} \zeta = \zeta_0(x,y)e^{-i\sigma t} \\ u = u_0(x,y)e^{-i\sigma t} \\ v = v_0(x,y)e^{-i\sigma t} \end{cases} \quad (6)$$

因 $\sigma^2/g=k^2h$ ，(4)式可以下式表示

$$\nabla^2 \zeta_0 + k^2 \zeta_0 = -\frac{1}{h} \left(i\sigma \left(u_0 \frac{\partial h}{\partial x} + v_0 \frac{\partial h}{\partial y} \right) + (1-g)(\nabla \zeta_0 \cdot \nabla h) \right) \quad (7)$$

$$\nabla^2 = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2}$$

上式為非線性淺水長波振動方程式。

線性淺水長波運動支配方程式(5)式可改寫成

$$\nabla^2 \zeta_0 + k^2 \zeta_0 = -\frac{1}{h} \nabla \zeta_0 \cdot \nabla h \quad (8)$$

上式為線性淺水長波振動方程式。埃及尼羅河之旅

2. 淺水長波支配方程式的邊界積分方程式化

2.1 非線性淺水長波邊界積分方程式

將(7)式乘以加權函數 G 並積分得

$$\int_{\Omega} G(\nabla^2 \zeta_0 + k^2 \zeta_0) d\Omega = \int_{\Omega} G \frac{1}{h} \left(i\sigma \left(u_0 \frac{\partial h}{\partial x} + v_0 \frac{\partial h}{\partial y} \right) + (1-g)(\nabla \zeta_0 \cdot \nabla h) \right) d\Omega \quad (9)$$

利用 Green 定理，上式改寫成

$$\int_{\Omega} \zeta_0 (\nabla^2 G + k^2 G) d\Omega = \int_{\Gamma} G \frac{\partial \zeta_0}{\partial n} d\Gamma - \int_{\Gamma} \zeta_0 \frac{\partial G}{\partial n} d\Gamma - \int_{\Omega} \frac{1}{h} \left(i\sigma \left(u_0 \frac{\partial h}{\partial x} + v_0 \frac{\partial h}{\partial y} \right) + (1-g)(\nabla \zeta_0 \cdot \nabla h) \right) d\Omega \quad (10)$$

n 為邊界法線方向，上式左邊，加權函數 G 能滿足下式

$$\nabla^2 G + k^2 G = -\delta(Q-P)$$

其基本解為

$$G = -\frac{i}{4} H_0^{(1)}(kr)$$

$$H_0^{(1)}(kr) = J_0(kr) + iY_0(kr)$$

式中， $H_0^{(1)}$ 為第 1 類 0 次 Hankel 函數， J_0 為第 1 類 Bessel 函數， Y_0 為 2 類 Bessel 函數。

即非線性淺水長波邊界積分方程式可依下式表示

$$\gamma \zeta_0 = \int_{\Gamma} G \frac{\partial \zeta_0}{\partial n} d\Gamma - \int_{\Gamma} \zeta_0 \frac{\partial G}{\partial n} d\Gamma - \int_{\Omega} G \frac{1}{h} \left(i\sigma \left(u_0 \frac{\partial h}{\partial x} + v_0 \frac{\partial h}{\partial y} \right) + (1-g)(\nabla \zeta_0 \cdot \nabla h) \right) d\Omega \quad (11)$$

在邊界上 $\gamma = 0.5$ ，在領域內 $\gamma = 1$ 埃及尼羅河之旅

2.2 線性淺水長波邊界積分方程式

將(8)式乘以加權函數 G 並積分得

$$\int G(\nabla^2 \zeta_0 + k^2 \zeta_0) d\Omega = -\int G \frac{1}{h} (\nabla \zeta_0 \cdot \nabla h) d\Omega$$

同理 2.1，利用 Green 定理，上式改寫成

$$\int \zeta_0 (\nabla^2 G + k^2 G) d\Omega = \int G \frac{\partial \zeta_0}{\partial n} d\Gamma - \int \zeta_0 \frac{\partial G}{\partial n} d\Gamma - \int G \frac{1}{h} (\nabla \zeta_0 \cdot \nabla h) d\Omega$$

得下列線性淺水長波振動邊界積分方程式

$$\gamma \zeta_0 = \int_{\Gamma} G \frac{\partial \zeta_0}{\partial n} d\Gamma - \int_{\Gamma} \zeta_0 \frac{\partial G}{\partial n} d\Gamma - \int_{\Omega} G \frac{1}{h} (\nabla \zeta_0 \cdot \nabla h) d\Omega \quad (12)$$