2002 - 03

# 不规则波浪数值水槽的造波和阻尼消波

高学平1,曾广冬1,张 亚1

(1. 天津大学 建筑工程学院,天津 300072)

摘要:利用 MAC (marker and cell)法直接数值求解连续方程和 N-S方程.为模拟 不规则波长时段连续造波及消除波浪遇结构物后形成的二次反射,采用了源造波法. 对开敞边界,采用了海绵阻尼消波和 Sommerfeld 条件相结合的处理方式. 关键词: MAC 法;不规则波浪数值水槽;源造波法;阻尼消波 中图分类号: O353.2 文献标识码: A 文章编号: 0253-(2002)02-0127-06

1 引言

造波和开敞边界处理是建立数值波浪水槽的两个关键问题、尤其是数值模拟不规则波浪 运动,这是因为对不规则波浪运动,必须模拟不规则波浪长时段连续造波及消除波浪遇建筑物 后形成的二次反射,对于规则波浪运动,造波和开敞边界的处理已日趋成熟,对于造波,通常 的处理方法是在水槽的一端直接给出规则波(如微幅波、二阶斯托克斯波、三阶斯托克斯波等) 作为入射条件,利用控制方程进行数值计算,在波浪遇建筑物形成的反射波传至造波处形成的 二次反射波再次到达建筑物之前则停止计算.对于开敞边界(水槽的另一端),一般是以 Sommerfeld 条件作为出流边界条件. 这种造波和开敞边界的处理方法意味着需大量地增加计 算区域,造成计算机资源的浪费.近年来人们对造波及开敞边界的处理进行了进一步的研究, 给出了许多行之有效的方法. Brorsen 和 Larsen<sup>[1]</sup>提出了适合于边界积分方程方法(BIEM)非 线性波的源造波方法(source generation),即在计算域内设置一造波源,其源项等于生成波(如 微幅波)相应的水平速度,在源两边同时产生方向相反的两列波,源项处可同时透过波浪遇建 筑物形成的反射波. 王永学<sup>[2]</sup>基于线性造波机理论应用 VOF 方法给出了可吸收造波机数值 边界条件,即造波板的运动除了产生行进波外,同时还产生一个抵消反射波的局部波动,大山 和灘崗[3]采用了"消波滤波器加透过"开敞边界条件的处理方法,其思路是在边界设一具有消 波功能的海绵阻尼段(sponge laver)以衰减波能的大部分,同时在出流边界处利用 Sommerfled 条件,使未能衰减的部分波浪透过边界传到域外. 孙大鹏和李玉成<sup>[4]</sup>亦采用上述开边界的处

收稿日期: 2000-10-27;修订日期: 2001-02-28.

基金项目:教育部留学归国基金资助项目(D49901);国家自然科学基金资助项目(59979019).

作者简介:高学平(1962-),男,天津市宁河县人,教授,博士,从事波浪及泥沙研究.

理方法,利用边界元法开发了一非线性数值波浪水槽. 王永学<sup>[2]</sup>利用线性辐射条件得到了开 边界处水平速度与波面之间的关系用于开敞边界的条件. 大山和灘崗<sup>[5]</sup>基于边界元方法,利 用 Brorsen 和 Larsen 源造波法和消波滤波器开边界处理方法建立了非线性不规则波水槽. 清 川等<sup>[6]</sup>针对数值模拟不规则波,给出了适合于 Boussinesq 方程的开敞边界处理方法,其思路是 把开敞边界视为计算域内一部分,而不单独视为边界,使之满足域内同样的控制方程,采用后 差分格式,使其计算精度与域内中心差分格式精度同阶. 笔者曾按其思路,利用直接求解 N – S 方程及连续方程的 MAC 法进行开敞边界条件的处理,未能达到预想效果,分析其原因,可能 是 N – S 方程中的压力项在边界处的处理较为困难,因而上述方法对含压力项的控制方程可 能不适用.

本文应用 MAC 法直接数值求解 N-S 方程和连续方程,把适合于边界元法的源造波法移 植于 MAC 法,采用消波滤波器和 Sommerfeld 条件相结合的开敞边界条件处理方法,针对不规则波浪运动数值模拟进行研究.

2 MAC 法中的源造波

# 2.1 MAC 法的控制方程及自由表面边界条件

MAC法(marker and cell method)是用来求解不可压缩流体不定常问题的,尤其适用于含自由面的流体运动问题. 它有两个显著特点,一是将速度和压力作为主变量,对不可压缩流体的控制方程(连续方程、N-S方程)直接差分求解;二是在流体自由面网格内放置若干无质量标记点,标记点以所在流场的速度移动,通过跟踪自由面上的一系列标记点的移动,可以描绘出自由面的运动规律.

控制方程为

$$\nabla \cdot \vec{U} = 0, \tag{1}$$

$$\frac{\partial U}{\partial t} + (\vec{U} \cdot \nabla)\vec{U} = \vec{X} - \frac{1}{\rho}\nabla p + v\nabla^{2}\vec{U}, \qquad (2)$$

式中,  $\hat{U}$ , p,  $\rho$  分别为速度矢量、压力和流体密度;  $\hat{X}$  是质量力矢量; t 为时间; v 为流体运动黏 滞系数.

自由表面条件包括动力学条件和运动学条件,即

$$\Phi = \Phi_0, \tag{3}$$

$$\frac{\mathrm{D}z_{\mathrm{s}}}{\mathrm{D}t}=0,\tag{4}$$

式中,  $z_s$ 为水面高程;  $\Phi_0$ 为大气压强.

MAC 法即是对上述控制方程进行离散差分.为便于满足网格单元内速度散度为0,MAC 法采用了网格交错技术(staggerd mesh),即将压力定义于网格中心,将速度定义于网格边线中心.有关 MAC 法的求解方法请参见文献[7].

### 2.2 造波源存在时的控制方程

源造波法是在求解域内沿水深方向设置一造波源,造波时同时产生传播方向相反的两列 波(见图1).对于二维问题,连续方程(1)应写为

$$\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial z} = q(x, z, t), \qquad (5)$$

$$q(x,z,t) = \begin{cases} q_s(z,t) & x = x_s, \\ 0 & x \neq x_s, \end{cases}$$
(6)

式中, u, v 分别为x, z 方向的速度; q(x, z, t) 为 源项; 造波位置  $x = x_s$   $\psi q_s(z, t)$  为造波强度, 在 造波位置以外  $q_s(z, t) = 0$ . 把式(5) 代入 N – S 方程(2) 得



图 1 数值波浪水槽示意图及坐标

$$\frac{\partial u}{\partial t} + \frac{\partial u^2}{\partial x} + \frac{\partial uv}{\partial z} = -\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x} + v \nabla^2 u + uq + \frac{1}{3} v \frac{\partial q}{\partial x} \bigg|$$

$$\frac{\partial v}{\partial t} + \frac{\partial uv}{\partial x} + \frac{\partial v^2}{\partial z} = g - \frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial z} + v \nabla^2 v + vq + \frac{1}{3} v \frac{\partial q}{\partial z} \bigg|.$$
(7)

## 2.3 造波强度 $q_s$ 的表达式

因源造波法是在求解域内沿水深方向网格内设置, 造波时同时产生传播方向相反的两列 波, 故取

$$q_{s}(z,t) = 2u(z,t)/dx,$$
 (8)

式中,u(z,t)为波浪水质点在z处的水平速度;dx为沿x方向的网格长度.对规则波u(z,t)按不同波浪水平速度表达式计算.对不规则波,采用波浪叠加法<sup>[8]</sup>,把选定的波浪谱按频率等分m份,再把代表m个区间内的波能的m个余弦波动线性叠加:

$$u(z,t) = \sum_{i=1}^{m} \sqrt{2s_{\eta\eta}(\hat{\omega}_i)\Delta\omega_i}\omega_i \frac{\cosh K_i z}{\sinh K_i h} \cos(\tilde{\omega}_i t + \epsilon_i), \qquad (9)$$

式中,  $s_{\eta\eta}(\hat{\omega}_i)$ 为 $\omega_i$ 处的波谱值,  $\hat{\omega}_i = \frac{1}{2}(\omega_i + \omega_{i+1}); \Delta \omega_i = \omega_{i+1} - \omega_i; \hat{\omega}_i$ 为第i个组成波的圆频率, 在相应等分频率区间后半区随机取值;  $\epsilon_i$ 为第i个组成波的随机初相位, 在(0~2\pi)内随机取值;  $K_i = 2\pi/L_i, L_i$ 为相应的波长; h为水深.

为保证计算的稳定性,避免计算开始产生大波,在3倍周期内使波浪逐渐加大,造波强度 按下式取值:

$$q_{s}(z,t) = \begin{cases} [1 - \exp(-2t/T)] \cdot 2u(z,t)/dx, & t/T \leq 3, \\ 2u(z,t)/dx, & t/T > 3, \end{cases}$$
(10)

式中,T为周期.

3 开敞边界的处理方法

在开敞边界采用消波滤波器和 Sommerfeld 条件相结合的处理方法,即在计算域边界前设置 1 倍波长的海绵层消波段,其后由 Sommerfeld 条件构成(图 1).

在海绵层消波段内,可把 N-S方程写为

$$\frac{\partial u}{\partial t} + \frac{\partial u^2}{\partial x} + \frac{\partial uv}{\partial z} = -\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x} + v \nabla^2 u - \mu u$$

$$\frac{\partial v}{\partial t} + \frac{\partial uv}{\partial x} + \frac{\partial v^2}{\partial z} = g - \frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial z} + v \nabla^2 u - \mu v$$
(11)

式中, $\mu$ 为消波系数,沿波浪传播方向取线性分布  $\mu = \mu(x)$ . 在海绵层消波段内,波浪运动需 满足连续方程式(1).

在边界处可把 Sommerfeld 条件写为

$$\frac{\partial Q}{\partial t} + c \frac{\partial Q}{\partial x} = 0, \qquad (12)$$

式中, Q 为变量(如速度、波高等); c 为波速, 对规则波取 c = L/T, 对不规则波取  $c = \sqrt{gh}$ .

4 不规则波浪水槽及其应用

源造波置于  $x = x_s \psi$ , 左、右两端开边界采用消波滤波器和 Sommerfeld 条件相结合的处理方法(见图 1). 本文数值水槽总长取 5.5 倍波长, 消波段长取 1 倍波长.

# 4.1 规则波计算

图 2 给出了自造波开始时间 t = 3.3T 时的波面变化,自造波位置  $x = x_s$  同时产生两列 传播方向相反的波浪.图 3 给出了距造波位置 2 倍波长处波面随时间的变化以及与二阶斯托 克斯波理论解的比较,图 3 显示本文计算结果与理论解吻合较好.



#### 4.2 立波计算

设水槽右端边界(距造波位置 1.5L)为直墙边界,使波浪传至直墙时形成全反射,直墙前 产生立波运动.图 4 给出了自造波开始 *t* = 7*T*,12*T* 时的波面变化以及 Mich 二阶立波理论 解,不同时刻的计算结果与理论解基本吻合,说明源造波法能较好地吸收波浪遇直墙形成的反 射波.

## 4.3 不规则波计算

本文按 JONSWAP 谱

$$S(f) = aH_{1/3}^2 \frac{1}{T_b^4 f^5} \exp\left[-\frac{5}{4} \left(\frac{1}{T_p f}\right)^4\right] \gamma^{\exp\left[-\frac{(T_p f - 1)^2}{2\sigma^2}\right]},$$
 (13)

式中 $\alpha = 0.062 4/[0.230 + 0.033 6\gamma - 0.185(1.9 + \gamma)^{-1}]; f \leq f_p$ 时 $\sigma = 0.07, f > f_p$ 时 $\sigma = 0.09; \gamma = 3.3, 应用式(9) 在 x = x_s 处产生不规则波. 为检验海绵层阻尼消波效果,分别对设置海绵层和不设置海绵层的不规则波浪进行了计算. 图 5 给出了自造波开始 6 倍谱峰周期时两种情况的波面变化过程(1 倍谱峰周期内) 比较. 在不设置海绵层情况下,在开敞边界$ 



图 4 不同时刻立波波面比较 a. 造波开始后 7T 时刻, b. 造波开始后 12T 时刻. h = 0.50 m, H = 0.095 m, T = 1.4 s



图 5 在开敞边界设置海绵层和不设置海绵层时波面变化过程比较 a. 设置海绵层, b. 不设置海绵层. 源位置 x=3.85 m, h=0.50 m; H,=0.085 m; Tp=1.4 s

处波面不光滑,开始紊乱;在设置海绵层情况下,在开敞边界处波面光滑,说明海绵层阻尼消波具有很好的效果.在自造波开始8倍谱峰周期波浪平稳后开始记录距造波处1.5倍波长处的波面变化,记录数据为2048个,记录时间间隔 $\Delta t = 0.05 \text{ s}$ ,经统计计算得出此处的波谱,并连同理论谱绘于图6,结果表明,本文计算所得波谱与理论谱基本吻合.

29.12 21.84 - 本文方法 7.28 0.000.0 0.4 0.8 1.2 1.6 2.0f/Hz

# 5 结论

为在直接差分求解 N-S方程和连续方程的 MAC 法中采用源造波法,推导了带有造波

图 6 距造波 x = 1.5L<sub>p</sub>处波谱与理论谱的比较 h = 0.50 m; H<sub>s</sub> = 0.085 m; T<sub>p</sub> = 1.4 s

源项的控制方程.对立波计算结果表明,源造波法能较好地吸收波浪遇建筑物产生的反射波. 计算结果表明,由源造波法、消波滤波器和 Sommerfeld 条件相结合的开敞边界条件的处理方 法建立起来的数值波浪水槽能较好地模拟不规则波、规则波以及立波等运动规律.

# 参考文献:

- BRORSEN Michael, LARSEN Jesper. Source generation of nonlinear gravity waves with the boundary integral equation method [J]. Coastal Engineering, 1987, 11: 93~113.
- [2] 王永学. 无反射造波数值波浪水槽[J]. 水动力学研究与进展, 1994, 19(2):205~214.
- [3] 大山 巧, 灘崗和夫. 数値波動水槽における開境界処理のための数値消波フイルーの開発[A]. 第 37回海岸工学論 文集[C]. 東京:日本土木学会,1990.16~20.
- [4] 孙大鹏,李玉成.数值水槽内的阻尼消波和波浪变形计算[J].海洋工程,2000,18(2):46~50.
- [5] 大山 巧,灘崗和夫. 非線形不規則波動場を対象とレた数値波動水槽の開発[J]. 土木学会論文集. 1991,429(II-15):77~85.
- [6] 清川哲志,灘崗和夫, BEJI Serdar. 非線形波動伝播ツミユレーツヨンにおはる開境界処理の一方法[A]. 第 43 回海 岸工学論文集[C]. 東京:日本土木学会, 1996. 6~10.
- [7] 高学平,赵子丹.直立堤前为任意地形时立波运动的数值分析[J].海洋学报,1995,17(1):111~120.
- [8] 俞聿修.随机波浪及其工程应用[M].大连:大连理工大学出版社,2000.221~227.

# Wave generation and damping absorber of irregulat waves with MAC method

GAO Xue-ping<sup>1</sup>, ZENG Guang-dong<sup>1</sup>, ZHANG Ya<sup>1</sup>

(1. School of Civil Engineering, Tianjin University, Tianjin 300072, China)

Abstract: MAC (marker and cell)method is applied to solve the N - S equation and continuity equation numerically. In order to simulate successive long-time wave generation of irregular waves and absorb the reflected waves from a structure, the source generation of waves is applied. A sponge layer for wave damping absorber combined with the Sommerfeld radiation is used to the open boundary.

Key words: MAC method; numerical tank of irregular waves; source generation of waves; wave damping absorber