DOI:10.11918/j.issn.0367-6234.201508063

船舶在波浪中运动的强非线性时域模拟

何广华,陈丽敏,王佳东

(哈尔滨工业大学(威海)船舶与海洋工程学院,山东 威海 264209)

摘 要:为准确预报在非线性波浪中航行船舶的大幅运动,基于 CIP 方法建立了波浪中船舶强非线性运动响应的时域分析模型.该模型基于粘性流理论,对 N-S 方程进行求解,可以考虑船舶的运动响应和自由面变形过程中的粘性效应和强非线性效应.首先,通过模拟船舶的强制垂荡运动,对该数值模型的收敛性展开了研究;然后,基于该模型计算了不同入射波幅和不同入 射波长对 S175 船模的垂荡和纵摇运动响应的影响;最后,模拟了 S175 船模在大幅波浪中的强非线性运动响应现象.模拟结果 表明:基于自编程建立的船舶强非线性运动响应模型具有较好的收敛性和精确性,与其他数值计算结果吻合较好;尤其擅长 模拟水花飞溅、甲板上浪、底部砰击等强非线性问题.

关键词: CIP;强非线性;运动响应;大幅度运动;时域模拟

中图分类号: U661.31 文献标志码: A 文章编号: 0367-6234(2017)04-0142-07

Strongly-nonlinear simulation of ship motions in head waves

HE Guanghua, CHEN Limin, WANG Jiadong

(School of Naval Architecture and Ocean Engineering, Harbin Institute of Technology in Weihai, Weihai 264209, Shandong, China)

Abstract: To simulate the ship advancing in large waves with large-amplitude motion, a CIP-based stronglynonlinear seakeeping analysis tool is developed. The effects of viscosity and strongly-nonlinearity are considered in the numerical model, which is based on the viscous flow theory. First, convergence studies are carried out by calculating the radiation problems of S175 hull with forward speed. Then, the ship response of S175 hull including the heave and pitch motions in waves with amplitude and length of waves varied is calculated. Finally, stronglynonlinear ship responses in large head waves are calculated and captured successfully. It is confirmed that the developed seakeeping analysis tool has numerical stability and accuracy, and has the capability of simulating the strongly-nonlinear seakeeping problem, such as, the phenomena of wave breaking, slamming, and green water on deck.

Keywords: CIP; strongly-nonlinear; ship motion response; large amplitude motion; time domain simulation

船舶耐波性的准确预报是船舶设计的关键要素 之一.船舶在波浪中航行时,其产生的垂荡和纵摇运 动响应会明显增加船舶阻力;船舶的大幅运动会造 成螺旋桨出水,推进效率降低;同时还会影响船上设 备的正常运行,严重时导致设备的损坏,甚至船舶会 因此短暂或彻底失去控制,发生倾覆.关于船舶耐波 性的研究,可分为物理模型试验和数值模拟研究.物 理模型试验最大的优点是可靠性高,但其具有成本 高、周期长、难以进行系统性研究等缺点.此外,对于 甲板上浪、砰击、水花飞溅等强非线性现象,实验条 件和测量精度仍不成熟.因此目前关于强非线性船 舶运动响应物理模型试验的报道仍较为罕见;数值 模拟具有经济性、快捷性、灵活性等优点,传统的船 舶 耐 波 性 计 算 方 法 有 切 片 理 论 法^[1-2], EUT

通信作者: 何广华, ghhe@ hitwh.edu.cn

(enhanced unified theory)法^[3], Rankine 源法^[4-10] 等.这些计算工具大都是基于势流理论求解的,忽略 了流体的粘性作用,无法考虑船体大幅运动、波浪破 碎、水花飞溅、甲板上浪等强非线性现象,而这些强 非线性效应对船舶的运动响应有着显著的影响.相 对于势流方法,基于粘性流理论的 CFD (computational fluid dynamics),可充分考虑船舶航 行过程中的粘性效应和强非线性效应.近年来,得到 了国内外广大学者的关注,并取得了若干研究成果. 如:沈志荣等^[11]基于开源代码 OpenFOAM 开发的数 值模型计算分析了 Wigley III 船模在迎浪中的运动 响应.石博文等^[12]基于粘性流理论建立了三维数值 水池,分析了 DTMB5512 船模在不规则波浪中顶浪 航行时的垂荡与纵摇运动时间历程曲线.

CIP (constrained interpolation profile)方法由 Takewaki 等^[13]于 1985 年首先提出;Yabe 等^[14-15] 将该方法推广到物理学、电磁学和激光学等学科.Hu 等^[16]于 2004 年首次将 CIP 方法应用到船舶与海

收稿日期: 2015-08-21

基金项目:国家自然科学基金 (51579058);山东省自然科学基金 (ZR2014EEQ016)

作者简介:何广华(1980—),男,教授,博士生导师

洋工程领域,用来计算极端非线性自由液面的流动. 随后,He等^[17-20]将其应用到处理溃坝问题、波浪与 建筑物相互作用、船体耐波性等海洋工程和船舶工 程中的强非线性问题.CIP 法利用三次多项式进行 插值,并同时对物理量和其空间导数进行求解,保证 了数值求解在时间、空间上的三阶精度.其具有精度 高、稳定性好、数值耗散小等优点.本文采用自编程 方式,基于 CIP 法建立了船舶耐波性强非线性分析 模型;并基于该数值模型对波浪中航行的 S175 船模 的运动响应展开了研究,分析了不同入射波高和不 同入射波长对 S175 船模的垂荡和纵摇运动的影响, 计算结果与其他数值方法进行了对比验证.最后,计 算了 S175 船模在大浪中的大幅度运动响应,结果表 明,该计算模型能较好地模拟船体大幅运动、甲板上 浪、底部砰击、水花飞溅等强非线性现象.

1 理论与数值模型

本研究采用自编程技术,基于 CIP 方法建立船 舶耐波性分析的粘性流数值模型.文献[17]采用 CIP 数值模型对 Wigley 船的强制垂荡运动和纵摇运 动进行了线性研究,计算结果与实验值吻合较好.限 于篇幅,本文不再详细、全面地叙述该 CIP 模型的基 础理论和数值技术;关于该部分,二维模型具体可参 考文献[16,20],三维模型可参考文献[17].

1.1 控制方程

模型以连续性方程、N-S 方程为基本控制方程. 不考虑温度变化,假设流体是不可压缩的,可以得到 以下方程:

$$\frac{\partial u_i}{\partial x_i} = 0, \qquad (1)$$

$$\frac{\partial u_i}{\partial t} + u_j \frac{\partial u_i}{\partial x_j} = -\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x_i} + \frac{1}{\rho} \frac{\partial}{\partial x_j} (\mu S_{ij}) + f_i.$$
(2)

式中: ρ 为密度; $u_i(i=1, 2, 3)$ 为速度; μ 为粘性系数; $S_{ij} = \partial u_i / \partial x_j + \partial u_j / \partial x_i$; f_i 为质量力,如:重力等.其中式(2)可用分裂法,将其可分成:

对流项
$$\frac{u_i^* - u_i^n}{\Delta t} + u_j^n \frac{\partial u_i^n}{\partial x_j} = 0, \qquad (3)$$

 $\frac{u_{i}^{**} - u_{i}^{*}}{\Delta t} = \frac{1}{\rho} \frac{\partial}{\partial x_{i}} (\mu S_{ij}^{*}) + f_{i},$

非对流项(I)

(5)

非对流项(II) $\frac{u_i^{n+1} - u_i^{**}}{\Delta t} = -\frac{1}{\rho} \frac{\partial p^{n+1}}{\partial x_i}.$

对流项,式(3)采用 CIP 法计算;扩散项,式(4) 采用中心差分法;压力-速度耦合项,式(5)通过引 入连续性方程,可得以下泊松方程:

$$\frac{\partial}{\partial x_i} \left(\frac{1}{\rho} \frac{\partial p^{n+1}}{\partial x_i} \right) = \frac{1}{\Delta t} \frac{\partial u_i^{**}}{\partial x_i}, \qquad (6)$$

式(6)为压力泊松方程,同时适用于固体、液体、气体,可采用 SOR(超松弛迭代法)来迭代求解.

1.2 CIP 法

CIP 法由文献[13]首先提出;文献[16]将其用 于船舶与海洋工程领域的强非线性问题的求解.随 后文献[17-20]将其在海洋工程和船舶工程中进一 步推广.

图 1 给出了一维 CIP 方法的原理图.为降低数 值耗散,CIP 法通过补偿网格间的内部信息来提高 数值精度,基本思想为:对于对流项变量f,不仅要计 算输运方程的值,而且要计算输运方程的空间梯度 (图 1(d)),即 $g_i = \partial f / \partial x_i$,其中f可为 $\rho_x u_i$ 和p. f的输运方程可以写成:

$$\frac{\partial f}{\partial t} + u_i \frac{\partial f}{\partial x_i} = H. \tag{7}$$

将式 (7) 对空间坐标进行离散,可以得到 g_i 的 输运方程:

$$\frac{\partial g_i}{\partial t} + u_j \frac{\partial g_i}{\partial x_i} = \frac{\partial H}{\partial x_i} - g_j \frac{\partial u_j}{\partial x_i}, \qquad (8)$$

式(8)的计算可以分为对流项和非对流项两步,对 于式(7)和式(8)的对流项计算,可以用以下半拉格 朗日方法求得(如图2所示):

$$f^{n+1}(x) = F^n(x - u\Delta t),$$

 $g^{n+1}(x) = g_i^n(x - u\Delta t).$
(a) 初始形状及其在下一时
(c) 一阶迎风差分方法所得
的实际情况
图 1 一维 CIP 法原理示意

Fig.1 The principle of CIP method

图 2 中, *F*ⁿ_{*i*} 和 *F*ⁿ⁺¹_{*i*} 分别表示 *n* 和 *n*+1 时刻的轮 廓.其中, 插值函数 *F*ⁿ(*x*) 可以用一个三次多项式来 构造, 即

 $F_i^n(x) = a_i (x - x_i)^3 + b_i (x - x_i)^2 + c_i (x - x_i) + d_i,$ 式中,多项式的系数 $a_i, b_i, c_i, d_i,$ 可通过强加在 x_{i-1} 和 x_i 两个网格点处的物理量 f^n 的值以及其梯度值 g^n 共4 个量来确定.



Fig.2 CIP scheme as a kind of Semi-Lagrangian method

1.3 界面捕捉技术

为实现自由面的精确重构,本数值模型选择高 精度 THINC 法^[21]来重构自由面.其基本思路是将流 体的密度函数近似为双曲正切函数,然后通过半拉 格朗日法积分得到流量,详细论述请参考文献[21]. 流体的密度函数的插值函数如下:

1)
$$\stackrel{\text{def}}{=} u_{i+1/2} \ge 0 \text{ fr},$$

 $F_i(x) = \frac{\alpha}{2} \left\{ 1 + \gamma \tanh\left[\beta \left(\frac{x - x_{i-1/2}}{\Delta x_i} - \delta\right)\right] \right\};$
2) $\stackrel{\text{def}}{=} u_{i+1/2} \le 0 \text{ fr},$
 $F_{i+1}(x) = \frac{\alpha}{2} \left\{ 1 + \gamma \tanh\left[\beta \left(\frac{x - x_{i+1/2}}{\Delta x_{i+1}} - \delta\right)\right] \right\}.$

式中:F(x)为插值函数;u为流速;g为流量;未知 参数 $\alpha,\beta,\gamma,\delta$ 可通过等量关系和经验公式得到.图 3 给出了 THINC 法的示意图($u_{i+1/2} \leq 0$).



Fig.3 Concept of THINC method

2 数值模拟与结果分析

在计算波浪中船舶的运动响应时,船体一般可 看作6自由度运动的刚体,且需要定义两个坐标系 统:一个是大地坐标系,另一个是随体坐标系.本模 型中采用的计算域随着船体航速移动,船体的运动 响应也在该随体坐标系下求解.该坐标系采用右手 笛卡尔坐标,如图4所示.原点置于在船中与静水 面的交点,x-方向以船尾指向船首为正,z-方向以竖 直向上为正.

2.1 船体模型

本文采用 ITTC - 2010^[22] (international towing tank conference)算例对比中的标准船型——S175. S175 是一艘长为 175 m 的集装箱船,其具体主尺 度参数见表 1,船体表面的重构采用虚拟粒子法, 其网格(粒子)模型如图 5 所示.计算域为方形,如 图 6 所示.计算域的大小 x,y,z 方向分别设置为: -2.7 L~5.9 L, -1.1 L~1.1 L, -0.8 L~1.3 L;其中 L为船长,已在表 1 中列出.采用非均匀网格,如: 在 x,y,z方向的网格数分别为 221×81×81.为提高 计算精度,在靠近船首附近采用精细网格,最小的 网格尺度达 Δx = 0.010 L;在靠近船体和自由水面 处也采用较精细网格,最小的网格尺度为 Δy = Δz = 0.005 L.



Fig.4 Numerical model

表 1 S175 集装箱船的主尺度参数 Tab.1 Principal dimensions of the S175 container ship

én 12	के कि	केन अन्द्र	114 J	世またの	重心位置			惯性半径		
船长 L/m	胎苋 <i>B</i> /m	船深 D/m	吃水 T/m	排水1本积 ⁻ ∇/m ³	纵向(距艉 垂线) <i>XG</i> /m	横向(距中 线) <i>YG/</i> m	垂向(距龙骨 线) <i>ZG</i> /m	纵向 R _{xx} /m	横向 <i>R_{yy}/</i> m	垂向 <i>R_{zz}/</i> m
175	25.4	15.4	9.5	24 742	84.97	0	8.5	9.652	42.07	43.17

2.2 收敛性验证

通过模拟 S175 船模的强制垂荡运动,对建立的 数值模型展开了收敛性研究. 计算域大小 x、y、z 方 向分别设置为: -2.7 L~5.9 L, -1.1 L~1.1 L, -0.8 L~1.3 L. 为保证数值计算的稳定性,船舶从静 止状态逐渐加速到设定航速 U. 鉴于篇幅,收敛性研 究只展示了对数值模拟影响较大的关键参数的计算 结果,如:网格数量和时间步.

船舶强制垂荡运动可以表示为

 $\xi_i = \alpha_i \cos \omega_e t, (j = 3).$

式中:j = 3 表示垂荡运动模态; α 为垂荡幅值; ω_e 为 垂荡运动圆频率. 将纵荡力 F_x 和垂荡力 F_z 以 ρ ∇α ω_e 进行无因次化,其中,ρ 为流体密度, ∇为排水体积;时间的无因次化因子为 $T_e = 2\pi/\omega_e$ (T_e 为船舶在波浪中的遭遇周期或强制运动周期).图 7~8为S175 船模在航速 $F_n = 0.2$ 处以频率为 kL = 14、振幅为 $k\alpha = 0.28$ 进行强制垂荡运动的数值模拟结果.



图 5 船体模型(粒子法) Fig.5 Ship model (Virtual Particle Method)



图 6 计算域与网络划分 Fig.6 Computational domain and grids

图 7 给出了 3 种网格下无因次化垂荡力的计算 结果.3 种网格数量分别约为 Mesh-1 (121 ×81 ×81)、 Mesh-2 (181 ×81 ×81) 和 Mesh-3 (221 ×81 ×81).相 比于 Mesh-1, Mesh-2 与 Mesh-3 的计算结果更加接 近,为保证计算精度,以下的数值模拟采用 Mesh-3 (221 ×81 ×81).

图 8 给出了 3 种不同时间步长对无因次化垂荡 力的影响,时间步长分别取为 $T_e/1000$, $T_e/2000$ 和 $T_e/4000$, 计算结果并没有较大差异, $T_e/2000$ 更接 近于 $T_e/4000$.综合考虑计算的时间和精度, 在以下 算例中时间步长采用 $T_e/2000$.





- Fig.7 Sensitivity of hydrodynamic force to domain grids for the S175 model
- 2.3 波浪中航行船舶的运动响应

经过收敛性研究,以下数值模拟均采用 Mesh-3

网格和 $T_e/2$ 000 的时间步长.本文对 S175 船模在波 浪中以航速 $F_n = 0.2$ 迎浪航行的工况展开了系统的 研究,分析了不同入射波幅和不同入射波长对船舶 运动响应的影响.鉴于目前关于强非线性船舶运动 响应物理模型试验仍较为罕见,ITTC 于 2010 年以 S175 为标准船模进行了多家数值模型计算结果的综 合比对,供后继程序的验证与校验之用.在本文中每 个波况均计算了 12 个运动周期 T_e ,选取稳定后的 最后 2 个周期的垂荡和纵摇运动响应时间历程线, 与 ITTC-2010 ^[22]中的两种数值模型的结果展开了对 比.计算采用主频为 3.40 GHz 的 Intel I3-3240 CPU, 单核计算占用内存为 680 M,以 $T_e/2$ 000 的时间步 长计算 12 个运动周期 T_e 所需计算时间约为11 h(随 输出数据类型及数据量的大小有所变化,如:Tecplot 流场数据等).



图 8 时间步长对垂荡力的影响 (F_n=0.2,kL=14,kα=0.28) Fig.8 Sensitivity of hydrodynamic force to time step for the S175 model

在图 9~11 中,带实心方点的曲线为本数值模型的计算结果,三角点为 NMRI (national maritime research institute)的数值模拟结果;'×'为 NTUA (national technical university of athens)的数值模拟结果. NMRI 所开发的数值模型是基于弱非线性理论,采用二维边界元方法(2D-BEM)进行求解.而 NTUA 开发的数值模型是基于三维边界元方法,可以考虑线性和弱非线性问题.图 9~11 给出了 S175 船在入射波为 λ/L =1.0 中,以 F_n =0.2 航行时的垂荡和纵摇运动的响应时间历程线;图 9~11(a)和(b)分别为无因次化的垂荡运动和纵摇运动的计算结果,kA 为无因次化入射波波幅.

从图 9~11 可以看出:1) 3 种数值方法计算的 垂荡和纵摇运动响应结果总体吻合较好.2)从 图 9(a)~11(a)可以看出:入射波幅对船体垂荡运 动的影响. 当入射波幅较小时(kA = 0.04, 图 9(a)),船体运动的非线性现象不是太明显,仍 可以按线性理论进行考虑; NTUA 的线性结果与 NMRI 的结果吻合较好.随着入射波幅增加到kA =0.08和kA = 0.12,船体运动和自由面变形的非线性现 象更加突出,此时必须采用弱非线性或强非线性理 论才能更好地反映和模拟真实的结果.从图 10(a) 和图 11(a)可以看出:在 kA=0.08 和 kA=0.12 时, 本文的强非线性模型的计算结果与非线性理论的 NMRI 的结果更趋于一致.而 NTUA 的结果与其他两 非线性理论(NMRI 和本数值方法)的计算结果相差 偏大.3)无论是垂荡还是纵摇运动,总的来说:本计 算方法所得的运动响应幅值要略小于其他两种数值 方法.其原因为,即使在 kA = 0.04 时,本模型的计算 结果也能看到波浪破碎等非线性现象,因此能量也 会因为波浪破碎等而有所减小,从而造成船体运动 幅值的减小.而基于边界元方法(NMRI 和 NTUA) 是无法模拟波浪破碎等强非线性现象,也不存在因 为强非线性因素造成的能量损失.因此船舶运动响 应的计算结果会较实际值偏大.



图 12 给出了 S175 船模在不同入射波长下,以航速 F_n=0.2 航行时的运动响应时间历程线.众所周知, 当船体运动的固有周期(如:纵摇、横摇等周期)与波 浪周期产生共振时,船体将会激起较大的运动幅值.不 同的运动模态(如:垂荡、纵摇、横摇),其各自的固有 周期是不同的.从图 12 可以看出:随着入射波长的增 长,船体垂荡运动在 λ/L=1.2 时产生较大的运动响应 振幅,而纵摇运动则在 λ/L=1.4 产生较大的运动响应.



Fig.12 Motions of the S175 hull at different wave lengths

2.4 船舶强非线性运动与波形分析

图 13 给出了 S175 船在 $\lambda/L=1.2, kA=0.16$ 的波浪 中,以航速 $F_n=0.2$ 迎浪航行时的 4 个不同时间的运动 截图.图 14 给出了无因次化的船体运动及其所受波浪 载荷随时间的变化历程;其无因次化形式与上述结果 一致,即:纵荡运动为 Surge/A, 垂荡运动 Heave/A, 纵 摇运动 Pitch/A;纵荡力为 $F_x/\rho \nabla A \omega_e^2$, 垂荡力 $F_{e'}/\rho \nabla A \omega_e^2$, 纵摇力矩 $M_y/\rho \nabla A L \omega_e^2$.图 13 (a) 为船体处 于接近平衡位置;图 13 (b) 为船首正俯冲下水,激起



(a) *t*=4.75 s



较大浪花,船首部受到较大的冲击载荷;图13(c)为船体发生甲板上浪,甲板受到上浪拍击的时刻;图13(d)为船首出水后继续前行,水花飞溅和波浪破碎在船首附近发生.从图13(b)~(d)可以看出,该船体运动过程是一个伴随着艏部冲击、甲板上浪和水花飞溅等复杂现象的强非线性过程.因此,相应的船体运动响应和所受的波浪载荷也将是一个强非线性过程,这一点可以从图14中较易看出,尤其是图14(b)中,由于冲击载荷的存在,波浪力曲线的局部呈现为锯齿形.





(b) *t*=4.97 s



Fig.13 Snapshots of the ship nonlinear motions over a time period

3 结 论

1)本文建立的波浪中航行船舶的强非线性运动响应的数值模型,具有较好的收敛性和精确性.

2)本模型给出的船模垂荡和纵摇运动响应,与其他数值计算结果吻合较好;由于本模型考虑了粘性和强非线性效应,随着非线性现象的增强,本模型的垂荡运动计算结果与非线性理论的 NMRI 的结果更趋于一致.

3)对 S175 船在大幅波浪中航行时的强非线性运动响应和自由液面大变形(或破波)的成功模拟,



表明本模型具有较好地模拟水花飞溅、甲板上浪、底 部砰击等强非线性问题.



图 14 船舶强非线性运动响应和船舶所受波浪力的时间历程线 (F_n=0.2, λ/L=1.2, kA=0.16)

Fig.14 Time history of ship motions and hydrodynamic forces

参考文献

- [1] 戴仰山, 沈进威, 宋竞正. 船舶波浪载荷[M]. 北京: 国防工业出版社, 2007.
- [2] 陈良伟,肖桃云. 舰船波浪中非线性运动响应与砰击研究[J]. 船海工程, 2011, 40(6): 31-34. DOI: 10.3963/J.ISSN.1671-7953.2011.06.009.
 CHEN Liangwei, XIAO Taoyun. Study on nonlinear motion response and slam of ship in waves[J]. Ship & Ocean Engineering, 2011,

40(6): 31–34. DOI: 10.3963/J.ISSN.1671–7953.2011.06.009.

- [3] KASHIWAGI M. Prediction of surge and its effect on added resistance by means of the enhanced unified theory [J]. Transactions of the West-Japan Society of Naval Architects, 1995, 89: 77-89.
- [4] HE Guanghua, KASHIWAGI M. A time-domain higher-order boundary element method for 3D forward-speed radiation and diffraction problems [J]. Journal of Marine Science and Technology, 2014, 19(2): 228-244. DOI: 10.1007/s00773-013-0242-1.
- [5] 陈京普,朱德祥.船舶在波浪中运动的非线性时域数值模拟
 [J].水动力学研究与进展(A辑),2010,25(6):830-836.
 DOI: 10.3969/j.issn.1000-4874.2010.06.015.
 CHEN Jingpu, ZHU Dexiang. Numerical simulations of nonlinear ship motions in waves by a Rankine panel method [J]. Journal of Hydrodynamics, 2010, 25(6): 830-836. DOI: 10.3969/j.issn. 1000-4874.2010.06.015.
- [6] LIN W M, YUE D K P. Numerical solution for large amplitude ship motions in the time domain [C]// Proceedings of 18th Symposium on Naval Hydrodynamics. Washington DC: National Academy Press, 1991: 41-66.
- [7] NAKOS D, SCLAVOUNOS P. Ship motions by a three-dimensional Rankine panel method [C]// Proceedings of 18th Symposium on Naval Hydrodynamics. Washington DC: National Academy Press, 1991: 21-39.
- [8] KRING D , SCLAVOUNOS P. Numerical stability analysis for timedomain ship motion simulations [J]. Journal of Ship Research, 1995, 39(4): 313-320.
- [9] HUANG Yifeng. Nonlinear ship motions by a Rankine panel method [D]. Massachusetts: Massachusetts Institute of Technology, 1997.
- [10] KIM Y, KIM K H, KIM J H, et al. Time domain analysis of nonlinear motion responses and structural loads on ships and offshore structures: development of wish programs [J]. International Journal of Naval Architecture and Ocean Engineering, 2011, 3(1): 37-52.DOI: 10.2478/IJNAOE-2013-0044.
- [11] 沈志荣,叶海轩,万德成.船舶在迎浪中运动响应和波浪增阻的 RANS 数值模拟[J].水动力学研究与进展(A辑),2012,27(6):621-633.DOI:10.3969/j.issn1000-4874.2012.06.001.
 SHEN Zhirong, YE Haixuan, WAN Decheng. Motion response and added resistance of ship in head waves based on RANS simulations [J]. Journal of Hydrodynamics, 2012, 27(6):621-633.DOI;

10.3969/j.issn1000-4874.2012.06.001. [12] 石博文,刘正江,吴明. 船模不规则波中顶浪运动数值模拟研 究[J]. 船舶力学,2014,18(8):906-915. DOI: 10.3969/

j.issn.1007-7294.2014.08.005. SHI Bowen, LIU Zhengjiang, WU Ming. Numerical simulation of ship motions in irregular head waves [J]. Journal of Ship Mechanics, 2014, 18(8); 906-915. DOI: 10.3969/j.issn.1007-7294. 2014.08.005.

- [13] TAKEWAKI H, NISHIGUTI A, YABE T. Cubic interpolated pseudo-particle method (CIP) for solving hyperbolic-type equations
 [J]. Journal of Computational Physics, 1985, 61(2): 261-268. DOI:10.1016/0021-9991(85)90085-3.
- YABE T, AOKI T. A universal solver for hyperbolic equations by cubic-polynomial interpolation I. One-dimensional solver [J]. Computer Physics Communications, 1991, 66(2/3): 219-232. DOI: 10.1016/0010-4655(91)90071-R.
- YABE T, ISHIKAWA T, WANG Peiyuan, et al. A universal solver for hyperbolic equations by cubic polynomial interpolation II. Two- and three-dimensional solvers [J]. Computer Physics Communications, 1991, 66 (2/3); 233-242. DOI; 10.1016/0010-4655(91)90072-S.
- [16] HU Changhong, KASHIWAGI M. A CIP-based method for numerical simulations of violent free-surface flows [J]. Journal of Marine Science and Technology, 2004, 9(4); 143-157. DOI: 10.1007/ s00773-004-0180-z.
- [17] HE Guanghua, ISSHIKI T, KASHIWAGI M, et al. Prediction of Radiation Forces by Means of a CIP-based Cartesian Grid Method [C]// Proceedings of 21st International Offshore and Polar Engineering Conference. Maui, Hawaii: International Society of Offshore and Polar Engineers, 2011, 2: 633-638.
- [18] ZHAO Xizeng, HU Changhong. Numerical and experimental study on a 2-D floating body under extreme wave conditions [J]. Applied Ocean Research, 2012, 35: 1-13. DOI: 10.1016/j.apor. 2012.01.001.
- [19] LIAO Kangping, HU Changhong. A coupled FDMFEM method for free surface flow interaction with thin elastic plate [J]. Journal of Marine Science and Technology, 2013, 18(1): 1-11. DOI: 10. 1007/s00773-012-0191-0.
- [20] HE Guanghua. A new adaptive Cartesian-grid CIP method for computation of violent free-surface flows [J]. Applied Ocean Research, 2013, 43: 234-243. DOI: 10.1016/j.apor.2013.10.004.
- [21] XIAO Feng, HONMA Y, KONO T. A simple algebraic interface capturing scheme using hyperbolic tangent function [J]. International Journal for Numerical Methods in Fluids, 2005, 48(9): 1023-1040. DOI: 10.1002/fld.975.
- [22] KIM Y. Comparative study on linear and nonlinear ship motion and loads [C]// Proceedings of ITTC Workshop on Seakeeping. Seoul: Seoul National University, 2010; 283–310.

(编辑 张 红)