РАЗВИТИЕ CFD КОДА GIDR-3М ДЛЯ МОДЕЛИРОВАНИЯ КИПЕНИЯ НЕДОГРЕТОЙ ЖИДКОСТИ

В.В. Даничев¹, М.Н. Загуменный¹, Л.П. Смирнов¹, А.И. Федюшкин², В.С. Устинов¹

¹ НИЦ «Курчатовский институт» ² Институт проблем механики им. А.Ю. Ишлинского РАН Отечественный, исследовательский CFD код GIDR-3M

Разработка началась в 1997 г.

Расчет стационарных и нестационарных полей скорости и температуры в жидких и газовых средах и температуры в твердых телах.

Код аттестован в 2010г. в НТЦ ЯРБ и применяется для расчета ядерных энергетических установок (ЯЭУ). Регистрационный номер аттестационного паспорта ПС 271, дата выдачи 18.02.2010.

Возможности моделирования включают:

- несжимаемая и слабо сжимаемая среда
- ламинарные и турбулентные течения (k-ε модель) и тепломассообмен
- вынужденная и естественная конвекция
- теплообмен излучением
- течения с вращением типа ротор статор
- течения в подвижных объектах
- горение и перенос массовых фракций химических веществ
- приближение пористого тела
- плавление и затвердевание.
- кипение недогретой жидкости (RPI модель)

Интеграция с другими кодами для решения междисциплинарных задач

- Расчет точечной нейтронной кинетики для учета изменения поля энерговыделения в активной зоне ядерного реактора.
- Одномерный многофазный теплогидравлический код Serpent
- Отработка интерфейса связи с нейтронно-физическим кодом MCU (метод Монте-Карло) на примере космического ядерного реактора ТОПАЗ.

Расчетные сетки и численные методы

- Структурированные сетки, содержащие произвольные гексаэдры и треугольные призмы.
- Универсального генератора нет, требуется ручная разбивка геометрии на блоки и заполнение их структурированной сеткой.
- Можно использовать сетку из других генераторов.
- Конечно-объемный метод дискретизации дифференциальных уравнений.
- Связка переменных давление-скорость.
- Первый порядок аппроксимации по пространству.
- Неявная схема интегрирования по времени.
- Метод Гаусса-Зейделя для СЛАУ с несимметричной матрицей.
- Уравнение Пуассона для поправки давления решается методом сопряженных градиентов с предобусловливанием неполным разложением Холецкого, а также с локальным шагом по времени.

Математическая модель кипения недогретой жидкости

- ДВУХФАЗНАЯ ГОМОГЕННАЯ МОДЕЛЬ СО СКОРОСТЬЮ ДРЕЙФА
- МОДЕЛЬ ТУРБУЛЕНТНОСТИ: к-є
- НЕДОГРЕТАЯ ЖИДКОСТЬ:

Температура и физические свойства пара принимаются на линии насыщения.

RPI модель

$$Q_w = Q_f + Q_e + Q_q$$

где

Q_w - плотность теплового потока, падающего на нагреваемую поверхность,

Q_f – плотность конвективного теплового потока,

Q_е – плотность потока парообразования на стенке,

Q_q - плотность потока падающего на горячую стенку со стороны холодной жидкости,

за счет замещения вакансий уходящих со стенки пузырьков пара



$$Qe = \frac{\pi d_{bw}^{3} nf \rho_{v} L}{6}, \qquad f = \left(\frac{4g(\rho_{\ell} - \rho_{v})}{3d_{bw}\rho_{\ell}}\right)^{\frac{1}{2}}$$
$$Qq = 2f\Omega \left(\frac{\tau_{w}\lambda_{\ell}\rho_{\ell}C_{p\ell}}{\pi}\right)^{\frac{1}{2}}(T_{w} - T_{\ell}), \qquad \tau_{w} = \frac{0.8}{f}$$
$$Q_{f} = h_{fw} (T_{w} - T_{\ell})(1 - \Omega),$$

где h_{tw} коэффициент теплоотдачи для жидкой фазы, вычисляется либо по логарифмическому закону (если поток турбулентный), либо по закону Фурье (если поток ламинарный).

 $\Omega = \min(\pi d_{bw}^{2}n, 1)$ -доля площади нагреваемой поверхности занятая пузырьками пара

ДОПУЩЕНИЯ И ПРЕДПОЛОЖЕНИЯ

 f_{drag} определяется согласно модели Shiller and Naumann [1]:

$$f_{drag} = \begin{cases} 1 + 0.15 \,\text{Re}^{0.687} \,\text{Re} \le 1000 \\ 0.0183 \,\text{Re} & \text{Re} > 1000 \end{cases}$$

$$\operatorname{Re} = \frac{\rho_{\mathrm{l}} \left| \vec{\mathrm{V}}_{\mathrm{v}} - \vec{\mathrm{V}}_{\mathrm{l}} \right|}{\mu_{\mathrm{l}}} \mathrm{d}_{\mathrm{v}},$$

ГРАНИЧНЫЕ УСЛОВИЯ

на обогреваемой поверхности задаются условия:

$$d_{bw} = MIN(0.0014, 0.0014 \exp(-\frac{T_{sat} - T_{\ell}}{45})), \qquad n = (185(T_w - T_{sat}))^{1.805}$$

Для уравнения паровой фазы на обогреваемой поверхности задается условие непроницаемости. *А* представляет отношение площади поверхности соседней с нагреваемой стенкой ячейки к ее объему [8].

диаметр парового пузырька определялся, как функция недогрева $T_{sub} = T_{sat} - T_{\ell}$ [9]:

$$d_{v} = -\begin{cases} 1.5 \cdot 10^{-4}, T_{sub} > 13.5K\\ 1.5 \cdot 10^{-3} - 10^{-4} \cdot T_{sub}, & 0 < T_{sub} < 13.5K\\ 1.5 \cdot 10^{-3}, T_{sub} < 0 \end{cases}$$

УРАВНЕНИЯ (1)

ГОМОГЕННАЯ МОДЕЛЬ СО СКОРОСТЬЮ ДРЕЙФА

$$\frac{\partial \rho_m}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho_m \vec{V}_m) = 0$$

$$\frac{\partial(\rho_m \vec{V}_m)}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho_m \vec{V}_m \vec{V}_m) = -\nabla p + \nabla \cdot [(\mu_m + \mu_t)(\nabla \vec{V}_m + \nabla \vec{V}_m)] + \rho_m \vec{g} + \nabla \cdot (\alpha_v \rho_v \vec{V}_{dr} \vec{V}_{dr})$$

Уравнение для объемного паросодержания:

$$\frac{\partial \alpha_{v}}{\partial t} + \nabla \cdot (\alpha_{v} \vec{V}_{v}) = \operatorname{div}\left(\frac{\mu_{m} + \mu_{t}}{\rho_{\ell} Sh} \nabla \alpha_{v}\right) - \frac{G_{v}}{\rho_{v}} + Q_{e} A_{w} / (\rho_{v} (L + C_{p\ell} (T_{sat} - T_{\ell}));$$

$$G_{\nu} = \frac{ha^{\text{int}}(T_{sat} - T_{\ell})}{L}; \qquad a^{\text{int}} = \frac{6\alpha_{\nu}}{d_{\nu}}$$

УРАВНЕНИЯ (2)

Уравнение энергии для жидкой фазы:

$$\frac{\partial \rho_{\ell} C_{p\ell} \alpha_{\ell} T_{\ell}}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho_{\ell} C_{p\ell} \alpha_{\ell} \vec{V}_{\ell} T_{\ell}) = \operatorname{div} \left(\alpha_{\ell} (\lambda_{\ell} + \frac{\mu_{\ell} C_{p\ell}}{\operatorname{Pr}_{\ell}}) \nabla T \right) + G_{\nu} H_{\nu}$$

 G_v -массовая скорость конденсации при $T_{sat} > T_v$ или как массовая скорость парообразования в противоположном случае.

h – коэффициент межфазного теплообмена определяется по зависимости:

$$h = \frac{\lambda_{\ell} (2 + 0.6 \operatorname{Pr}^{0.3} \operatorname{Re}^{0.5})}{d_{\nu}}, \quad \operatorname{Pr} = \frac{\mu_{\ell} C_{p\ell}}{\lambda_{\ell}}, \quad \operatorname{Re} = \frac{\rho_{\ell} d_{\nu} u_{r}}{\mu_{\ell}}, \quad u_{r} = \left| \vec{V}_{\nu} - \vec{V}_{\ell} \right|$$

$$\vec{V}_{m} = \frac{\alpha_{l} \rho_{l} \vec{V}_{l} + \alpha_{v} \rho_{v} \vec{V}_{v}}{\rho_{m}}, \quad \vec{V}_{dr} = \vec{V}_{v} - \vec{V}_{m}, \quad \vec{V}_{vl} = \vec{V}_{v} - \vec{V}_{l}$$

Вектор относительной скорости определяется согласно зависимости:

$$\vec{V}_{vl} = \frac{(\rho_v - \rho_m) d_v^2 \vec{a}}{18 \mu_l f_{drag}}, \qquad \vec{a} = \vec{g} - (\vec{V}_m \cdot \nabla) \vec{V}_m - \frac{\partial \vec{V}_m}{\partial t}, \quad d_v$$
 –диаметр пузырька пара

Геометрия (1)

Верификационные расчеты процесса подкипания теплоносителя для топливной сборки FRIGG (FT-6a) [7], состоящей из шести электрически нагреваемых стержней в цилиндрическом сосуде давления



Длина в аксиальном направлении (ось Z) 1.2 м, внешний диаметр 71 мм, диаметр нагреваемого стержня 13.8 мм.

Геометрия (2)



Верификационные расчеты процесса подкипания теплоносителя для топливной сборки FRIGG (FT-6a) [7], состоящей из шести нагреваемых стержней в цилиндрическом сосуде.

Длина в аксиальном направлении (ось Z) 1.2 м, внешний диаметр 71 мм, диаметр нагреваемого стержня 13.8 мм.

Рис. 2. Расчетная область моделирования с сеткой.

Экспериментальные условия

Р _{вх}	T _{sat}	T _{sub вх}	Q _w	G
[МПа]	[K]	[K]	[кВт/м ²]	[кг/м ² с]
5	537	4,5	522	1163

Результаты расчета в сравнении с экспериментальными данными (1)



Распределения паровой фракции, осредненные по азимутальному углу в 14 поперечном сечении на расстояниях 0,304 м от входа в сборку

Результаты расчета в сравнении с экспериментальными данными (2)



поперечном сечении на расстояниях 0,713 м от входа в сборку

Результаты расчета в сравнении с экспериментальными данными (3)



Распределения паровой фракции, осредненные по азимутальному углу в поперечном сечении на расстояниях 1,148 м от входа в сборку

16

Результаты расчета в сравнении с экспериментальными данными (4) 0,60 0,55 Эксперимент 0,50 GIDR-3M CFX-4 0,45 Объемное паросодержание 0,40 0,35 0,30 0,25 0,20 0,15 0,10 0,05 0,00

Расстояние от входа, м

0,6

0,8

1,0

1.2

Распределение осредненного паросодержания по длине сборки в поперечном сечении 1-ой зоны (см. рис. 1)

0.4

0,2

0,0

Результаты расчета в сравнении с экспериментальными данными (5)



Распределение осредненного паросодержания по длине сборки в поперечном сечении 2-ой зоны (см. рис. 1)

Результаты расчета в сравнении с экспериментальными данными (6)



Результаты расчета в сравнении с экспериментальными данными (7)



Распределение осредненного в поперечном сечении паросодержания по длине сборки

Изотермы



Распределения температуры в жидкости (воде) в поперечных сечениях на расстояниях 0,304 м (а), 0,713 м (b) и 1,148 м (c) от начала сборки

Паросодержание



Распределения паросодержания в поперечных сечениях на расстояниях 0,304 м (а), 0,713 м (b) и 1,148 м (c) от начала сборки.

ЗАКЛЮЧЕНИЕ

 Разработана модель, для численного моделирования процессов подкипания теплоносителя с учетом течения пароводяной смеси.

•Сравнение результатов расчетов по коду GIDR-3M с экспериментальными данными показало хорошее качественное и количественное согласие.

•Отличие от экспериментальных данных определяется точностью используемых исходных данных и замыкающих соотношений.

Литература

- 1. L. Shiller and Z. Naumann. Z. Ver. Deutsch Ing., 77:318, 1935.
- 2. T. Hibiki and M. Ishii. One-group Interfacial Area Transport of Bubbly Flows in Vertical Round Tubes. *International Journal of Heat and Mass Transfer*, 43:2711-2726, 2000.
- 3. S.Kim Q. Wu and M. Ishii. One-group Interfacial Area Transport in Vertical Bubbly Flow. International Journal of Heat and Mass Transfer, 41:1103-1112, 1997.
- M. Ishii and S. Kim. Micro Four-Sensor Probe Measurement of Interfacial Area Transport for Bubbly Flow in Round Pipes. *Nuclear Engineering and Design*, 205:123-131, 2001
- 5. E. Krepper CFD modelling of subcooled boiling, // The 10th international meeting on nuclear reactor thermal hydraulics (NURETH-10). Seoul. Korea. October 5-9. 2003.
- 6. Белов И.А., Кудрявцев Н.А. Теплоотдача и сопротивление пакетов труб. Л.: Энергоатомиздат, 1987, 223 с.
- Wang-Kee. In, Tae-Hyun. Chum, Dong-Seok. Oh, Chang-Hwan. Shin. CFD evaluation of the two-phase flow models for the subcooled boiling flow in a rod bundle. The 11th International Topical Meeting on Nuclear Reactor Thermal-Hydraulics (NURETH-11). Paper 126, Avignon, France, October 2-6, 2005.
- Andrey Troshko, David Schowalter, Chokri Guetari. CFD validation benchmark of subcooled boiling under near saturation conditions. The 12th International Topical Meeting on Nuclear Reactor Thermal-Hydraulics (NURETH-12). Log Number: B00068, Pittsburgh, U.S.A, September 30-October 4, 2007.
- Kurul, N. and Podowski, M.Z., 1990, Multidimensional effects in forced convection subcooled boiling subcooled boiling, in Ninth International Heat Transfer Conferense, Jerusalem, Israel, I-BO-04, pp 21-26.

Спасибо за внимание