การประชุมวิชาการเครือข่ายวิศวกรรมเครื่องกลแห่งประเทศไทยครั้งที่ 19 19-21 ตุลาคม 2548 จังหวัดภูเก็ต

การประเมินแบบจำลองความปั้นป่วนชนิด k-@ SST สำหรับการไหลแบบ Wall Bounded Flows ภายในท่อสี่เหลี่ยมจัตุรัส 3 มิติ Evaluation of k-@ SST Turbulence Model for Wall Bounded Flows in a 3D Square Duct

้สืบสกุล คุรุรัตน์¹ , เอกชัย จันทสาโร² และ วรางค์รัตน์ จันทสาโร¹

¹ภาควิชาวิศวกรรมเครื่องกล คณะวิศวกรรมศาสตร์ มหาวิทยาลัยเกษตรศาสตร์ บางเขน กรุงเทพฯ 10900 ²สาขาวิชาวิศวกรรมเครื่องกล สำนักวิชาวิศวกรรมศาสตร์ มหาวิทยาลัยเทคโนโลยีสุรนารี จ.นครราชสีมา 30000 Email: <u>sagga18@yahoo.co</u>m

Suabsakul Gururatana¹, Ekachai Juntasaro² and Varangrat Juntasaro¹

¹Department of Mechanical Engineering, Faculty of Engineering, Kasetsart University, Bangkhen, Bangkok 10900, Thailand, ²School of Mechanical Engineering, Institute of Engineering, Suranaree University of Technology, Nakhon Ratchasima 30000, Thailand, Email: <u>sagga18@yahoo.com</u>

บทคัดย่อ

การไหลแบบ wall bounded flows เป็นรูปแบบการไหลที่พบมาก ในงานด้านวิศวกรรม เช่น การไหลของอากาศภายในท่อลมของระบบ ปรับอากาศ การไหลในเครื่องแลกเปลี่ยนความร้อน เป็นต้น ในปัจจุบัน เครื่องมือจำเป็นที่ช่วยในการออกแบบของวิศวกรนั่นคือ พลศาสตร์ของ ไหลเชิงคำนวณ (Computational fluid dynamics,CFD) และเนื่องจาก การไหลส่วนใหญ่เป็นแบบปั้นป่วนดังนั้นความถูกต้องของซอฟต์แวร์

้จึงขึ้นอยู่กับความสามารถของแบบจำลองความปั่นป่วนในการ CFD ้จำลองการไหลให้ใกล้เคียงกับสิ่งที่เกิดขึ้นจริงมากที่สุด โดยแบบจำลอง ในปัจจุบัน เนื่องจากให้ผลการจำลองที่ถูกต้องกว่า แบบจำลองความ ปั่นป่วนชนิด k- ɛ สำหรับการไหลแบบ free shear flows เช่นปัญหา ทางอากาศพลศาสตร์ อย่างไรก็ตาม จากการตรวจเอกสารยังไม่พบ กลุ่มวิจัยใดทำการทดสอบแบบจำลองความปั่นป่วนชนิด k- ω SST กับ การใหลแบบ wall bounded flows ใน 3 มิติที่เกิด secondary flow เลย งานวิจัยนี้จึงมุ่งที่จะทดสอบความสามารถของแบบจำลองความปั่นป่วน กรณีศึกษาที่ใช้ในการทดสอบคือ การไหลภายในท่อหน้าตัดสี่เหลี่ยม จัตุรัส ซึ่งจะใช้ข้อมูลจากการจำลองเชิงตัวเลขโดยตรงซึ่งเป็นข้อมูลที่มี ความน่าเชื่อถือในระดับเดียวกับผลการทดลองมาใช้ในการเปรียบเทียบ ผลการศึกษา ผลที่ได้พบว่าพฤติกรรมการลู่เข้าของแบบจำลองชนิด kω SST มีการลู่เข้าที่เร็วและมีการแกว่งน้อยกว่าแบบจำลองชนิด k- ε **ดำสำคัญ** แบบจำลองความปั่นป่วน , ท่อตรงหน้าตัดสี่เหลี่ยมจัตุรัส

Abstract

Wall-bounded flows are often founded in engineering works such as the air flow in a duct of the air-conditioning system and the fluid flow in a heat exchanger. Computational fluid dynamics (CFD) is now recognized as an essential design tool for engineers. Most practical flows are turbulent. and the accuracy of the CFD software depends on the performance of turbulence models employed in the software. Nowadays k- $\Theta~$ SST model becomes popular in the CFD software because it can predict the free-shear flows such as aerodynamic problems better than the k- ϵ model. It is found from the literature review that there is no research group use the k- (0) SST model to capture the secondary flows in 3D wall-bounded flow problem before. This paper aims to evaluate the performance of the k- 00 SST model in predicting the secondary flows in 3D wall-bounded flows. The test case used in this work is the 3D flow in a straight square duct which often found in an air-conditioning system. The Direct numerical simulation (DNS) data of the fully-developed turbulent flow in a straight square duct are used to evaluate the performance of the k- ω SST model. It is found that the accuracy of the k- 00 SST model is comparable to the k-e model but the convergence behavior is much better.

Keywords: Turbulence Model, Straight Square Duct

บทนำ

การไหลแบบ wall bounded flows เป็นรูปแบบที่พบมากใน งานด้านวิศวกรรม เช่น การไหลภายในท่อลมของระบบปรับอากาศ การไหลภายในเครื่องแลกเปลี่ยนความร้อน เป็นต้น ในงานวิจัยนี้สนใจ การไหลภายในท่อตรงหน้าตัดสี่เหลี่ยมจัตุรัส กรณีศึกษานี้สามารถพบ ได้ทั่วไปในระบบท่อลมของงานปรับอากาศโดยทั่วไป การไหลภายใน ท่อตรงหน้าตัดสี่เหลี่ยมนี้จะมีลักษณะพิเศษเกิดขึ้นคือ มีการไหล 2 รูปแบบเกิดขึ้นพร้อมกัน ได้แก่ primary flow และ secondary flow

primary flow เป็นการไหลในทิศทางหลักที่ของไหลเคลื่อนที่ไป ส่วน secondary flow จะเป็นการไหลหมุนวนที่เกิดขึ้นบริเวณมุมของ ท่อในทิศทางตั้งฉากกับ primary flow จำนวนของ secondary flow ที่เกิดขึ้นนี้มีจำนวน 2 วงการหมุนต่อ 1 มุมของท่อดังรูปที่ 1. แสดงการเกิด secondary flow โดยใช้ระเบียบวิธีเชิงตัวเลขโดยตรง (Direct numerical simulation , DNS) secondary flow นี้ นอกจากจะพบในท่อตรงหน้าตัดสี่เหลี่ยมจัตุรัสแล้วยังพบได้ในท่อตรงที่ หน้าตัดไม่เป็นวงกลม เช่น สามเหลี่ยม สี่เหลี่ยมผืนผ้า สี่เหลี่ยมคางหมู ได้อีกด้วย ส่วนท่อที่มีการโค้งงอนั้นพบได้ทั้งท่อหน้าตัดวงกลมและหน้า ตัดไม่เป็นวงกลม จากการตรวจเอกสารพบว่า secondary flow ได้มี ผลต่อการถ่ายเทความร้อนในรูปแบบการพาความร้อนระหว่างของไหล ภายในและภายนอกท่อ ซึ่งถ้าสามารถทำนายการเกิด secondary ได้ถูกต้องนั้นหมายถึงการกำหนดปริมาณการถ่ายเทความร้อน flow ภายของท่อให้เพิ่มมากขึ้นหรือลดลงตามลักษณะงานที่ต้องการ อันจะ เป็นการช่วยลดต้นทุนในการผลิตในงานด้านวิศวกรรม

การทำนายการเกิด primary flow และ secondary flow นั้น การทำการทดลองจำลองการไหลนั้นมีค่าใช้จ่ายที่ค่อนข้างสูง ดังนั้น พลศาสตร์ของไหลเชิงคำนวณ (Computational fluid dynamics ,CFD) ได้มีบทบาทสำคัญเนื่องจากช่วยลดต้นทุน ระยะเวลาในการ ออกแบบ สำหรับการไหลในงานด้านวิศวกรรมโดยทั่วไปนั้นพบว่าเป็น การไหลแบบปั่นป่วน สิ่งที่มีผลต่อความถูกต้องของผลการศึกษาได้ แบบจำลองความปั่นป่วน (Turbulence Models) โดยแบบจำลอง ความปั่นป่วนในปัจจุบันมีหลายแบบ เช่น k-ε ,Spalart and Allmaras ,k-ω, Reynolds Stress Models เป็นต้น แบบจำลอง ความปั่นป่วนที่เป็นที่นิยมใช้อยู่ในปัจจุบันคือ k-ε ซึ่งให้ค่าความ ถูกต้องผลในการคำนวณเป็นที่น่าพอใจ ,ใช้ระยะเวลาในการคำนวณไม่ มาก และการเขียนโปรแกรมในการคำนวณไม่ซับซ้อน

ในปี ค.ศ.1994 Menter [1] ได้เสนอแบบจำลองความปั่นป่วน ชนิด k-ω Shear Stress Transport (SST) เพื่อใช้แก้ปัญหา ทางด้านอากาศพลศาสตร์ เริ่มแรก Menter [1] ได้สร้างแบบจำลองที่ ชื่อว่า Baseline k-ω Model (BSL Model) โดยการรวมกันของ แบบจำลองชนิด k-εและ k-ω จากนั้นได้ได้ทำการปรับปรุงค่า Eddy visosity (µ) เนื่องจาก Eddy visosity จาก Baseline Model มีค่าสูงเกินความเป็นจริง Menter [1] จึงได้ทำการจำกัดค่า ของ Eddy visocity ไม่ให้สูงเกินความเป็นจริง

งานวิจัยนี้จึงมีจุดมุ่งหมายที่ประเมินแบบจำลองชนิด k-ω SST โดยนำมาทดสอบกับการไหลผ่านท่อตรงหน้าตัดสี่เหลี่ยมจัตุรัสเพื่อ ศึกษาความสามารถของแบบจำลองในการจำลองการเกิด secondary flow ที่มุมท่อทั้งสี่ และจากการตรวจเอกสารพบว่า ค่า Turbulent Prandtl number ของ k และ ω ในแบบจำลองชนิด k- ω SST มี 3 กลุ่มวิจัยได้นำเสนอค่า ทางผู้วิจัยจึงนำค่าจาก 3 กลุ่มวิจัยมาประเมิน ในงานนี้ด้วย

ทฤษฎีและหลักการ

สมการการเคลื่อนที่สำหรับการไหลแบบปั่นป่วน

สมการการเคลื่อนที่ของการไหลแบบปั่นป่วนนั้น ประกอบไปด้วย สมการกฎทรงมวล และสมการโมเมนตัม เช่นเดียวกับการไหลแบบ ราบเรียบ แต่ด้วยลักษณะที่ต่างกันของการไหลแบบราบเรียบและการ ไหลแบบปั่นป่วน ที่ทำให้สมการการเคลื่อนที่ของการไหลแบบปั่นป่วน ต่างจากสมการการเคลื่อนที่ของการไหลแบบราบเรียบ โดยสมการการ เคลื่อนที่ของการไหลแบบปั่นป่วนมีความซับซ้อนมากกว่าเนื่องมาจาก ความปั่นป่วนที่เกิดขึ้นในการไหล ในทางวิศวกรรม สิ่งที่วิศวกรสนใจ ส่วนใหญ่คือค่าเฉลี่ยของการไหล ในทางวิศวกรรม สิ่งที่วิศวกรสนใจ ส่วนใหญ่คือค่าเฉลี่ยของการไหล ดังนั้นในงานวิจัยนี้นำ วิธีการเฉลี่ย ของเรย์โนลด์ (Reynolds Averaging) มาใช้กับสมการการเคลื่อนที่ ของการไหลแบบปั่นป่วน เพื่อแปลงสมการการเคลื่อนที่ของการไหล แบบปั่นป่วน ให้อยู่ในรูปของค่าเฉลี่ย โดยสมมุติฐานของงานวิจัยนี้ ได้แก่ เป็นการไหลที่อัดตัวไม่ได้ ,ไม่มีการถ่ายเทความร้อน และเป็น สภาวะคงตัว สามารถเขียนเป็นสมการในรูปเทนเซอร์ได้ดังนี้ สมการกฎทรงมวล

$$\frac{\partial}{\partial x_i} \left(\rho u_i \right) = 0 \tag{1}$$

สมการโมเมนตัม

$$\frac{\partial}{\partial x_{i}}\left(\rho u_{i}u_{j}\right) = -\frac{\partial P}{\partial x_{i}} + \frac{\partial}{\partial x_{i}}\left(\mu\left(\frac{\partial u_{i}}{\partial x_{j}}, \frac{\partial u_{j}}{\partial x_{i}}\right)\right) + \frac{\partial}{\partial x_{i}}\left(-\rho \overline{u_{i}'u_{j}'}\right)$$
(2)

โดยที่ μ คือสัมประสิทธิ์ความหนืด , ρ คือความหนาแน่น สมการโมเมนตัมที่ถูกเฉลี่ยด้วยวิธีการของเรย์โนลด์ ต่างจากสมการ โมเมนตัมที่ยังไม่ได้ถูกเฉลี่ย เนื่องจากมีพจน์ที่เกิดขึ้นเนื่องจากการใช้ วิธีการเฉลี่ยของเรย์โนลด์ คือ พจน์ความเค้นเรย์โนลด์ (Reynolds stresses) $\overline{u'_iu'_j}$ ซึ่งพจน์ที่เกิดขึ้นนี้เป็นพจน์ที่เกิดขึ้นเนื่องมาจาก ความปั้นป่วนที่เกิดขึ้น โดยพจน์ความเค้นเรย์โนลด์ มีความสัมพันธ์เป็น เชิงเส้นกับค่าอัตราการเปลี่ยนแปลงความเครียด ซึ่งสามารถเขียนเป็น สมการตามสมมุติฐานของ Boussinesq [2] ดังนี้

$$-\rho \overline{u_{i}'u_{j}'} = \mu_{t} \left(\frac{\partial u_{i}}{\partial x_{j}} + \frac{\partial u_{j}}{\partial x_{i}} \right)$$

$$-\frac{2}{3} \delta_{ij} \left(\rho k + \mu_{t} \frac{\partial u_{k}}{\partial x_{k}} \right)$$
(3)

โดยที่ค่า Eddy viscosity (μ)เป็นความสัมพันธ์ระหว่างค่าพลังงาน

จลน์ของความปั่นป่วน (k) และค่าอัตราการลดลงของพลังงานจลน์ของ ความปั่นป่วน (ɛ) สามารถเขียนได้ ดังนี้

$$\mu_t = \rho c_{\mu} \frac{k^2}{\varepsilon}$$
(4)

แบบจำลองความปั้นป่วนชนิด k- ε

โดยสมการพลังงานจลน์ของความปั่นป่วนเขียนได้ดังนี้

$$\frac{\partial}{\partial x_i} \left(\rho k u_i \right) = \frac{\partial}{\partial x_i} \left(\left(\mu + \frac{\mu_t}{\sigma_k} \right) \frac{\partial k}{\partial x_i} \right) + G_k + G_k - \rho \varepsilon \quad (5)$$

สมการอัตราการลดลงของพลังงานจลน์ของความปั่นป่วนเขียนได้ดังนี้

$$\frac{\partial}{\partial x_{i}} \left(\rho \varepsilon u_{i} \right) = \frac{\partial}{\partial x_{i}} \left(\left(\mu + \frac{\mu_{t}}{\sigma_{\varepsilon}} \right) \frac{\partial \varepsilon}{\partial x_{i}} \right)$$
(6)

$$+\left(C_{\varepsilon 1}\frac{\varepsilon}{k}\left(G_{k}+C_{\varepsilon 3}G_{b}\right)\right)\frac{\varepsilon}{k}-\rho C_{\varepsilon 2}\frac{\varepsilon}{k}$$

โดยที่

$$G_{k} = -\rho \overline{u_{i}' u_{j}'} \left(\frac{\partial u_{j}}{\partial x_{i}} \right)$$
(7)

$$G_{b} = -g_{i} \frac{\mu_{t}}{\rho \operatorname{Pr}_{T}} \frac{\partial \rho}{\partial x_{i}}$$
(8)

สำหรับค่าคงที่ต่างๆในสมการจะค่าคงที่ของ Launder and Sharma [3] ดังนี้

$$C_{\mu} = 0.09, C_{\varepsilon 1} = 1.44, C_{\varepsilon 2} = 1.92, C_{\varepsilon 3} = 1$$
$$, \sigma_{k} = 1, \sigma_{\varepsilon} = 1.3, \sigma_{T} = 0.9$$

แบบจำลองความปั่นป่วนชนิด k-๛ SST

แบบจำลอง k-ω SST ของ Menter [1] สมการพลังงานจลน์ของ ความปั่นป่วน (k) เขียนได้ดังนี้

$$\frac{\partial}{\partial x_{i}}\left(\rho k u_{i}\right) = \frac{\partial}{\partial x_{i}}\left(\left(\mu + \sigma_{k}\mu_{t}\right)\frac{\partial k}{\partial x_{i}}\right)$$

$$\frac{\partial}{\partial u}$$
(9)

$$-\rho \overline{u_i'u_j'} \frac{\partial u_j}{\partial x_i} - \rho \beta^* k \omega$$

สมการอัตราการลดลงของพลังงานจลน์ของความปั่นป่วนจำเพาะ (ω) เขียนได้ดังนี้

$$\frac{\partial}{\partial x_i} \left(\rho \omega u_i \right) = \frac{\partial}{\partial x_i} \left(\left(\mu + \sigma_{\omega} \mu_t \right) \frac{\partial \omega}{\partial x_i} \right)$$

$$-\frac{\alpha}{v_t}\rho \frac{\partial u_j}{\partial x_i} - \rho \beta \omega^2 \qquad (10)$$

$$+ 2\left(1 - F_{1}\right)\rho\sigma_{\omega,2} \frac{1}{\omega} \frac{\partial k}{\partial x_{j}} \frac{\partial \omega}{\partial x_{j}}$$

โดยที่ค่า Eddy viscosity แสดงดังนี้

$$\mu_{t} = \rho \frac{k}{\omega} \frac{1}{\max\left[\frac{1}{\alpha}, \frac{\Omega F_{2}}{a_{1}\omega}\right]}$$
(11)

โดยที่

$$\Omega = \sqrt{\Omega_{ij}\Omega_{ij}} \tag{12}$$

$$\Omega_{ij} = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial u_i}{\partial x_j} - \frac{\partial u_j}{\partial x_i} \right)$$

(13)

$$F_2 = \tanh\left(\Phi_2^2\right) \tag{14}$$

$$\Phi_2 = \max\left[2\frac{\sqrt{k}}{0.09\omega y}, \frac{500\mu}{\rho\omega y^2}\right]$$
(15)

โดยพจน์ความเค้นเรย์โนลด์ ซึ่งสามารถเขียนเป็นสมการตามสมมุติฐาน ของ Boussinesq [2] ดังสมการ (3)

$$(\theta) = F_1(\theta_1) + (1 - F_1)(\theta_2)$$
 (16)
โดยที่

$$\mathbf{F}_{\mathbf{l}} = \tanh\left(\Phi_{\mathbf{l}}^{4}\right) \tag{17}$$

$$\Phi_{1} = \min\left[\max\left(\frac{k}{0.09\omega y}, \frac{500\mu}{\rho y^{2}\omega}\right), \left(\frac{4\rho k}{\sigma_{\omega,2}D_{\omega}^{+}y^{2}}\right)\right]$$
(18)
$$D_{\omega}^{+} = \max\left[2\rho\frac{1}{\sigma_{\omega,2}\omega}\frac{\partial k}{\partial x_{j}}\frac{\partial \omega}{\partial x_{j}}, 10^{-20}\right]$$
(19)

้ สำหรับค่าคงที่อื่นๆในสมการมีดังนี้

 $\beta_1 = 0.075, \beta_2 = 0.0828, a_1 = 0.31, \alpha^* = 1$

วิธีการศึกษา

้งานวิจัยนี้ทำการประเมินแบบจำลองความปั่นป่วนโดยใช้ กรณีศึกษา 2 กรณีได้แก่ การไหลผ่านระนาบคู่ขนานใน 2 มิติ และการ ใหลผ่านท่อตรงหน้าตัดสี่เหลี่ยมจัตุรัสใน 3 มิติ ซึ่งการไหลผ่านระนาบ คู่ขนานใน 2 มิติ ใช้ขนาดตาม Kim et al. [4] ดังรูปที่ 2. ที่ ${\rm Re}_m$ = 5600 โดยที่ ${\rm Re}_m$ = $2 \delta {\rm U}_m/\upsilon$, δ คือความสูงครึ่งระนาบ คู่ขนาน , U_m คือความเร็วเฉลี่ยของของไหลก่อนเข้าท่อ , υ คือ สัมประสิทธิ์ความหนืด สำหรับการไหลผ่านท่อตรงหน้าตัดสี่เหลี่ยม จัตุรัสใน 3 มิติ ใช้ขนาดตาม Gavrilakis [5] ดังรูปที่ 3. ที่ Re_{m} = $\mathrm{LU}_{\mathrm{m}}/\upsilon$ โดยที่ **L** คือระยะความกว้างของหน้าตัดท่อ การประเมินแบบจำลองความปั่นป่วนจะทำโดยทำการใช้กรณีศึกษาทั้ง สองจำลองการไหลโดยใช้แบบจำลองความปั่นป่วนชนิด k- ɛ และ k-ω SST ซึ่งแบบจำลองชนิด k-ω SST จะมีการปรับเปลี่ยนค่า Turbulent Prandtl number ของ k และ เบ อีกจำนวน 3 รูปแบบดัง 1. ในการประเมินแบบจำลองความปั้นป่วนในงานวิจัยนี้ ตารางที่ ระเบียบวิธีเชิงตัวเลขโดยตรง ซึ่งมีความน่าเชื่อถือระดับเดียวกับผลการ

ทดลองถูกนำมาใช้ในการประเมินผลการศึกษา

ผลการศึกษา

ผลการจำลองการไหลผ่านระนานคู่ขนานใน 2 มิติ ดังรูปที่ 4. แสดง Mean Steamwise Velocity Profile หรือ primary flow (u/u₀) และความกว้างของระนาบ (log y+) จากรูปเห็นได้ว่า แบบจำลองทั้งสองแบบให้ผลการศึกษาที่ใกล้เคียงกัน ลักษณะการไหล ของแบบจำลองทั้งสองแบบมีรูปแบบที่ใกล้เคียงกับ DNS โดย แบบจำลองชนิด k- ω SST set 1 มีค่าใกล้เคียงกับ DNS มากกว่า แบบจำลองแบบอื่น

ผลการจำลองการไหลผ่านท่อตรงหน้าตัดสี่เหลี่ยมจัตุรัสใน 3 มิติ ดังรูปที่ 5.,6.และ7. แสดง Mean Streamwise Velovity Profile (u/u₀) และความสูงของหน้าตัดท่อ (y/h) ณ ตำแหน่งความกว้างของ ท่อ (z/h) ที่ 0.14 ,0.5 และ0.9 ตามลำดับ โดยที่ z/h=0.14 เป็น ตำแหน่งที่ใกล้กับผนังของท่อที่สุด และที่ 0.9 เป็นตำแหน่งที่ใกล้กับ ้กึ่งกลางท่อที่สุด จากรูปเห็นได้ว่าแบบจำลองทั้งสองแบบมีผลการศึกษา ที่ใกล้เคียงกัน ซึ่งลักษณะการไหลของแบบจำลองทั้งสองแบบมีรูปแบบ คล้ายคลึงกับลักษณะการไหลของ DNS โดยแบบจำลองชนิด k- ω SST มีค่าใกล้เคียง DNS มากกว่า k-ɛ เล็กน้อย ที่ตำแหน่งที่ 0.14 จะมีค่าต่ำกว่าที่ตำแหน่งอื่นเล็กน้อย flow ค่าของ primary เนื่องมาจากผลกระทบจากการหมุนวนของ secondary flow ทำให้ primary flow มีค่าเปลี่ยนแปลงไปเล็กน้อย รูปที่ 8.,9.และ10. แสดง Mean Spanwise Velovity Profile หรือ secondary flow (w/u₀) และความสูงของหน้าตัดท่อ (y/h) ณ ตำแหน่งความกว้างของ ท่อ (z/h) ที่ 0.14 ,0.5 และ0.9 ตามลำดับ ผลการจำลองจาก DNS ตำแหน่งที่ 0.14 ,0.5 พบว่ามีความเร็วติดลบแสดงถึง การหมุนวนของ ของไหลที่เกิดขึ้นที่บริเวณใกล้มุมของท่อ แต่ผลจากแบบจำลองทั้งสอง ไม่เกิดความเร็วติดลบมีเพียงความเร็วในทิศทางบวกแสดงว่า แบบจำลองทั้งสองแบบสามารถจำลองการเกิด secondary flow ได้ เพียงเล็กน้อยเท่านั้น

สรุปผลการศึกษา

จากผลการไหลผ่านระนาบคู่ขนานใน 2 มิติ และท่อตรงหน้าตัด สี่เหลี่ยมจัตุรัส พบว่าแบบจำลองทั้ง k-ω SST และ k-ε ให้ผลการ จำลองที่ใกล้เคียงกัน การจำลองการเกิด primary flow ได้น่าพอใจ ส่วน secondary flow จำลองได้เพียงเล็กน้อยเท่านั้น ด้านพฤติกรรม การลู่เข้าของสมการพบว่าแบบจำลองชนิด k-ω SST มีพฤติกรรม การลู่เข้าที่รวดเร็วและมีการแกว่งของค่า Residuals น้อยกว่า k-ε มาก ข้อดีจากการลู่เข้าของสมการที่รวดเร็วและมีการแกว่งที่น้อยนี้ทำ ให้แบบจำลอง k-ω SST มีความเหมาะสมที่จะนำไปพัฒนาเพื่อเพิ่ม ประสิทธิภาพในการทำนายการเกิด secondary flow ต่อไป

กิตติกรรมประกาศ

งานวิจัยนี้ได้รับการสนับสนุนจากสำนักงานกองทุนสนับสนุนการ วิจัย (สกว.) นอกจากนี้ผู้วิจัยขอขอบคุณ Professor Dr. Gilmar Mompean สำหรับข้อมูล DNS ของการไหลภายในท่อตรงหน้าตัด สี่เหลี่ยมจัตุรัส

เอกสารอ้างอิง

 F. Menter ,"Two-Equation Eddy-Viscosity Turbulence Models for Emgineering Applications", AIAA Journal , Vol.32 ,August 1994 , pp. 1598-1605

- [2] J. Boussinesq, "Theory de L'ecoulment Tourbillant, "Memoires Presentes Par Divers Savants Sciences Mathematique at Physiques, Academie de Sciences, 1877, Vol. 23, pp.46-50.
- [3] B. E. Launder and B. I. Sharma, "Application of the Energy Dissipation Model of Turbulence to the Calculation of Flow near spinning Disc ", Letter in Heat and mass transfer, Vol. 1,1974, pp. 131-138
- [4] J. Kim, P. Moin, and R. Moser, "Turbulent statistics in fully developed channel flow at low Reynolds number," Journal of Fluid Mechanics, 1987, Vol. 177, pp. 133-166.
- [5] E. Gavrilakis, "Numerrical Simulation of Low-Reynolds number Turbulence Floe Through a Straidht Square Duct", Journal of Fluid Mechanics ,244 ,1992, pp.101-129
- [6] H.K. Versteeg and W. Malalasekera, "An Introduction to Computational Fluid Dynamics: The Finite Volume Method." 1995, Longman Scientific & Technical.
- [7] D. E. Wilcox , "Turbulence Modeling for CFD" ,1993, DWC Industries Inc.
- [8] V. Juntasaro, S. Gururatana, J. Buranarote and S.. Juntasaro. "A New Reynolds-Stress Expression Based on DNS Data in Non-Liner Eddy-Viscosity Turbulence Model For Complex Flows." The Fourth International Symposium on Turbulence and Shear Flow Phenomena (TSFP 4), June 27-29 ,2005, Virginia, U.S.A.
- [9] วรางค์รัตน์ จันทสาโร , สืบสกุล คุรุรัตน์ , จิรโรจน์ บูรณะโรจน์ และ เอกชัย จันทสาโร. ."การศึกษาเชิงเปรียบเทียบของสมการความ เค้นเรย์โนลย์ในแบบจำลองความปั่นป่วนชนิดไม่เชิงเส้นสำหรับ CFD." การประชุมเครือข่ายวิศวกรรมเครื่องกลแห่งประเทศไทย ครั้งที่18 , 2547.,ขอนแก่น



รูปที่ 1. แสดง secondary flow ในท่อตรงหน้าตัดสี่เหลี่ยมจัตุรัส จำลองโดย DNS ของ Gavrilakis [5]







ตารางที่ 1. แสดงค่า Turbulent Prandtl number ของ k และ ญ ต่าง ๆ ใน แบบเจ้าลองชนิด k-ญ SST

	Turbulent	Turbulent	Turbulent	Turbulent
	Prandtl	Prandtl	Prandtl	Prandtl
Model	number	number	number	number
	for k	For k	for ω	for ω
	$(\sigma_{k,1})$	(σ _{k,2})	(σ _{ω,1})	(σ _{ω,2})
k- @ SST set 1	0.5	1	0.5	0.856
k- @ SST set 2	0.85	1	0.5	0.856
k- @ SST set 3	1.176	1	2	1.168



รูปที่ 4. แสดง Mean Streamwise Velovity Profile ของ ระนาบคู่ขนานใน 2 มิติ



รูปที่ 5. แสดง Mean Streamwise Velovity Profile ของ ท่อตรงหน้าตัดสี่เหลี่ยมจัตุรัส ที่ตำแหน่ง z/h=0.14



รูปที่ 6. แสดง Mean Streamwise Velovity Profile ของ ท่อตรงหน้าตัดสี่เหลี่ยมจัดุรัส ที่ตำแหน่ง z/h=0.5



รูปที่ 7. แสดง Mean Streamwise Velovity Profile ของ ท่อตรงหน้าตัดสี่เหลี่ยมจัตุรัส ที่ตำแหน่ง z/h= 0.9



รูปที่ 8. แสดง Mean Spanwise Velovity Profile ของ ท่อตรงหน้าตัดสี่เหลี่ยมจัตุรัส ที่ตำแหน่ง z/h=0.14



รูปที่ 9. แสดง Mean Spanwise Velovity Profile ของ ท่อตรงหน้าตัดสี่เหลี่ยมจัดุรัส ที่ตำแหน่ง z/h=0.5



รูปที่ 10. แสดง Mean Spanwise Velovity Profile ของ ท่อตรงหน้าตัดสี่เหลี่ยมจัตุรัส ที่ดำแหน่ง z/h=0.9