

پنجمین کنفرانس سوخت و احتراق ایران تهران- دانشگاه علم و صنعت ایران- بهمن ماه ۱۳۹۲



بررسی مدلهای زیرشبکهٔ شبیهسازی گردابههای بزرگ برای پیشبینی جریان بازشو در آتشسوزی فضای یک-اتاقی

هادی پاسدار شهری^{(*}، قاسم حیدرینژاد^۲، کیومرث مظاهری^۲

دانشگاه تربیت مدرس، دانشکده مهندسی مکانیک – گروه تبدیل انرژی (*نویسنده مخاطب: p<u>asdar@modares.ac.ir</u>)

چکیدہ

در این مقاله جریان هوای عبوری از بازشو هنگام آتش سوزی در فضای یک-اتاقی با دو میزان توان حرارتی مختلف، مورد بررسی قرار گرفته است. برای این منظور، روش شبیه سازی گردابه های بزرگ با دو مدل زیر شبکه اسماگورینسکی و یک-معادله ای، بکار برده رفته است. اثرات احتراق، با استفاده از مدل اتلاف گردابه ای اصلاح شده و تابش، با استفاده از مدل جهات گسسته لحاظ شده است. مقایسه نتایج با داده های تجربی نشان می دهد که هر دو مدل زیر شبکه پروفیل سرعت در نواحی مختلف بازشو را به خوبی تخمین می زنند اما مدل یک-معادله ای دقت بالاتری نسبت به مدل اسماگورینسکی دارد. هر دو مدل، دقت بالاتری (در حدود ۲ تا ۱۰ درصد) نسبت به مدل های اغتشاشی رینولدز متوسط گیری شدهناویراستوکس دارند. همچنین، هر دو مدل استفاده شده، مقدار دما را در ناحیه دما بالای بازشو و محل خروج محصولات احتراق، بیشتر از مقدار تجربی آن

واژههای کلیدی: آتشسوزی ، شبیهسازی گردابههای بزرگ، مدل اسماگورینسکی، مدل یک- معادلهای

۱– مقدمه

آتش سوزی و جریانهای القایی حاصل از آن، یکی از جریانهای پیچیده احتراقی است. آتش به عنوان احتراق کنترل نشده و یا رشد و انتشار ناخواسته شعله تعریف می شود. آتش سوزی در فضاهای بسته به دلیل اثراتی که این فضا بر رژیم شعله و جریانهای احتراقی دارد، از نگاه کاربردی و ایمنی حائز اهمیت است [۱]. یکی از مهمترین مواردی که بر رشد و انتشار آتش در فضای بسته موثر است، موثر است، وجود بازشو و ارتباط آن با فضای مجاور است. در واقع شبیه سازی جریان از بازشو و اثر جریانهای استفاده از آنش در واقع شبیه سازی جریان از بازشو و اثر جریانهای احتراقی حاصل از آتش سوزی بر اتاق و فضاهای مجاور است. در واقع شبیه سازی جریان از بازشو و اثر جریانهای محاور است. در واقع شبیه سازی جریان از بازشو و اثر جریانهای محلولی بسته موثر است، وجود بازشو و ارتباط آن با فضای مجاور است. در واقع شبیه سازی جریان از بازشو و اثر جریانهای محلولی ماست و توانمند برای شبیه سازی این جریان ضروری است. از سوی دیگر، شناخت و شبیه سازی صحیح این جریان، مدلهای مناسب و توانمند برای شبیه سازی این جریان ضروری است. از سوی دیگر، شناخت و شبیه سازی صحیح این جریان، مدل های مناسب و توانمند برای شبیه سازی این جریان ضروری است. از سوی دیگر، شناخت و شبیه سازی صحیح این جریان، مدلهای مناسب و توانمند برای شبیه مود کلین ضروری است. از سوی دیگر، شناخت و شبیه مازی سری مدل ها به تمی مردی این راستا ایجاد شدند، مدل های ناحیه ای برای شبیه سازی ان مدل ها به تصمیم گیری مناسب در طول فرآیند اطفاء حریق کمک خواهد کرد. به طور کلی دو مدل ناحیه ای و میدانی برای شبیه سازی ان مدل ها را می وزن مدل هایی که در این راستا ایجاد شدند، مدل های ناحیه ای برای شبیه سازی ارسی می برسی بیان می شود. این مدل ها را می توان به صورت زیر بر شمرد [۲-۴] ناحیه محدود یانی مدل ها زمان محاسباتی اندکی دارند و برای تخمین های مهندس و استفاده در هنده مداره مواد موند و برای برایستا به معرد ای ای می سرد ای مدل ها را می توان به صورت زیر بر شمرد [۵]:

- اطلاعات محدودی را در خصوص رشد آتش در اختیار قرار میدهد؛
- شناخت اولیه در خصوص ساختار جریان در فضای مورد بررسی ضروری است؛
 - امکان بررسی تاثیر تغییرات لحظه ای در جریان را بر انتشار آتش ندارند.

استاد مدعو، دانشگاه تربیت مدرس، دانشکده مهندسی مکانیک- گروه تبدیل انرژی ۲-استاد، دانشگاه تربیت مدرس، دانشکده مهندسی مکانیک- گروه تبدیل انرژی



تهران- دانشگاه علم و صنعت ایران- بهمن ماه ۱۳۹۲



مدلهای میدانی بر پایه معادلات بقاء در غالب مشتقات جزئی و استفاده از روشهای دینامیک سیالات محاسباتی بنا نهاده شده است. بر همین اساس کدهای کامپیوتری اولیه که بر مبنای معادلات رینولدز متوسط گیری شده ناویر استوکس بنا و برای شبیهسازی این جریانها استفاده می شدند توسعه یافتند. در بیشتر مطالعات اولیه، شبیهسازی در حالت دوبعدی انجام و از یک منبع حرارتی به جای آتش استفاده می شد. یئو و همکارانش [۶] با استفاده از روش RANSفرآیند شبیه سازی آتش در فضای یک-اتاقی، دو-اتاقی و چند-اتاقی را بررسی نمودند. نتایج شبیهسازی ایشان با این مدل نشان میدهد که لحاظ کردن اثرات انتقال حرارت تابشی در شبیهسازی این فرآیند تاثیر مستقیمی بر دقت پیش بینی دمای شعله و محصولات احتراق دارد در حالی که اثر آن بر پیشبینی میدان سرعت، ناچیز است. استاوراکاکیس و مارکاتوس [۷]، جریان حاصل از آتش در فضای یک- اتاقی و دو-اتاقی را بررسی کردند. در مطالعه ایشان، به جای آتش از منبع حرارتی معادل استفاده شده و دو مدل - استاندارد و -- RNG k یکدیگر مقایسه شدهاند. مطالعه ایشان نشان می دهد که دو مدل، نتایج قابل قبولی در پیش بینی-سرعت دارند اما مدل - ،RNG k، دما را با دقت بالاتری، تخمین میزند. به طور کلی روشهای RANSنوسانات ایجاد شده در جریان و اثرات آن بر کمیتها را به خوبی پیشبینی نمیکنند و موجب خطا در مدلسازی به خصوص در حالت غیردائم میشود. روشهای شبیهسازی گردابههای بزرگ ٔ رویکردی دیگر در حل معادلات ناویر استوکس است. در این روشها، گردابه-های بزرگ از حل مستقیم معادلات محاسبه میشود و اثرات گردابههای کوچک با استفاده از مدلهای زیر شبکه ً مدل می-شوند. به دلیل آنکه در شبیهسازی گردابههای بزرگ اثرات نوسانات در زیر شبکه لحاظ شده است، محاسبه متغیرها به صورت لحظهای امکان پذیر است. مک گراتان [۸] برای اولین بار روش LESرا برای شبیهسازی جریان آتش در حالت دو بعدی بکار برد. بر اساس این مدل اولیه، این روش به حالتهای سهبعدی و با لحاظ شدن جزئیات بیشتر در خصوص زیر مدلها توسعه یافت [۱۹–۱۱]. سان و همکارانش [۱۲]، با کمک نرمافزار نرمافزار شبیهساز دینامیک آتش ٔ جریان هوای حاصل از آتش سوزی را در مسیر پلکانی مدل کردند. چو و زو [۱۳] با استفاده از این نرمافزار رابطهای جبری و ساده برای محاسبه نرخ جریان از بازشو بدست آوردند. حیدرینژاد و همکاران [۱۴] به بررسی جریان القایی آتش سوزی در فضای دو-اتاقی و مقایسه پروفیل دمای این جریان در نواحی مختلف اتاق آتش و اتاق مجاور آن پرداختند. نتایج ایشان نشان میدهد که مدل یک-معادلهای^۵ مقدار دما را با دقت بیشتری نسبت به اسماگورینسکی⁵ ، تخمین میزند.پاسدار شهری و همکاران [۱۵]، مقایسهای بین مدلهای زیرشبکه اسماگورینسکیو یک-معادلهای در شبیهسازی آتش استخری در محیط باز با مدل احتراقی کسر مخلوط داشتند. نتایج ایشان نشان میدهد که رفتار نوسانی پلوم آتش با قت بالاتری توسط مدل یک-معادلهای تخمین زده می شود. با توجه به اهمیت انتخاب مدل مناسب زیرشبکه، در این مطالعه به بررسی اثر مدل های زیرشبکه اسماگورینسکی و یک-معادله ای بر جریان القایی آتش در بازشو فضای یک-اتاقی یرداخته شده است.

۲- فیزیک مساله

به لحاظ ایمنی و پیچیدگیهای جریان، بدترین شرایط در هنگام آتش سوزی که در آن تمام سوخت در حال سوختن است و دما به بالاترین مقدار خود رسیده، سناریوی آتش سوزی در مرحله کاملا توسعهیافته است. به همین دلیل در این مطالعه، این سناریو مورد ارزیابی قرار می گیرد. طرحواره جریان حاصل از این نوع آتش سوزی در فضای یک-اتاقی و کمیتهای مهم آن در شکل ۱ نشان داده شده است. در این شکل، هوای داغ حاصل از محصولات احتراق با رنگ خاکستری و هوای ناحیه دما پایین با رنگ روشن نشان داده شده است. به دلیل اختلاف فشار بین اتاق آتش سوزی و فضای مجاور که از طریق بازشو به این اتاق متصل است، هوای تازه از قسمت پایین بازشو (که با محیط بیرون در ارتباط است) وارد اتاق آتش می شود. جریان هوای داغ نیز

¹Reynolds Averaged Navier Stokes (RANS)

²Large Eddy Simulation (LES)

³Sub-grid Scale (SGS)

⁴Fire Dynamic Simulator (FDS) ⁵One-Equation

⁶Smagorinsky





تهران- دانشگاه علم و صنعت ایران- بهمن ماه ۱۳۹۲



از بالای بازشو خارج می شود. در شکل ۱ ارتفاع صفحه خنثی برای بازشو نشان داده شده است. این صفحه در واقع مکان هندسی نقاطی است که سرعت عمود بر مقطع بازشو در آن، صفر می شود. به عبارت دیگر از بالای این صفحه، جریان گازهای داغ حاصل از محصولات احتراق از اتاق خارج و از پایین آن جریان هوای کم دما وارد اتاق می شود. در بالای این ارتفاع، دمای هوا درحال افزایش است. در فرآیند اطفاء حریق، تخمین مناسب این ارتفاع حائز اهمیت است، زیرا نشان می دهد که ارتفاع ایمن برای ورود آتش نشانان به فضای آتش سوزی چه میزان است.



شکل ۱ طرحواره آتشسوزی در فضای یک-اتاقی

۳- معادلات حاکم و روش حل عددی

جریان هوای حاصل از آتش سوزی، جریان با ماخ پایین و چگالی متغیر است. با توجه به متغیر بودن چگالی از متوسط وزنی فاور برای متوسط گیری معادلات ناویر استوکس استفاده می شود [۱۶]. معادلات متوسط گیری شده بقای جرم، مومنتم، انرژی و کمیت اسکالر در مختصات کارتزین برای این جریان به صورت زیر نوشته می شوند:

$$\frac{\partial ...}{\partial t} + \frac{\partial (... \tilde{u}_i)}{\partial x_i} = 0 \tag{1}$$

$$\frac{\partial(\bar{...}\tilde{u}_{j})}{\partial t} + \frac{\partial(\bar{...}\tilde{u}_{i}\tilde{u}_{j})}{\partial x_{j}} = -\frac{\partial \bar{p}}{\partial x_{i}} + \frac{\partial \bar{\tau}_{ij}}{\partial x_{i}} + \frac{\partial \bar{\tau}_{u,u_{j}}}{\partial x_{i}} + \bar{...}g_{i}$$
(Y)

$$\overline{C}_{p} \frac{\partial \tilde{T}}{\partial t} + \overline{C}_{p} \tilde{u}_{i} \frac{\partial \tilde{T}}{\partial x_{i}} = \frac{D\overline{p}}{Dt} - \frac{\partial \overline{q}_{i}}{\partial x_{i}} + \frac{\partial \overline{\dagger}_{u_{i}T}}{\partial x_{i}} + \check{S}_{r} + S_{rad}$$
(7)

$$\frac{\partial(\overline{...\ell})}{\partial t} + \frac{\partial(\overline{...\tilde{u}}_i)}{\partial x_i} = -\frac{\partial \overline{q}_{\xi}}{\partial x_i} + \frac{\partial \overline{\uparrow}_{u_i\xi}}{\partial x_i} + S_{\xi}$$
(*)

در این روابط چگالی مخلوط، u_i ، سرعت، P، فشار و Tدما هستند. همچنین نشاندهنده هر کمیت اسکالر (نظیر گونهها) در جریان و \tilde{S}_T بزخ حرارت تابشی و ترم تولید در معادلات انرژی و گونه هستند. تابه محرات تابشی و ترم تولید در معادلات انرژی و گونه هستند. تابه محرات تابشی و ترم تولید در معادلات انرژی و گونه هستند. تابه محرات تابه محرات تابه می شوند:

$$\ddagger_{ij} = -\frac{2}{3} \sim \frac{\partial \tilde{u}_k}{\partial x_k} + \sim \left(\frac{\partial \tilde{u}_i}{\partial x_j} + \frac{\partial \tilde{u}_j}{\partial x_i}\right) \tag{\Delta}$$

$$\bar{q}_i = -\frac{-C_p}{\Pr} \frac{\partial \tilde{T}}{\partial x}$$
(9)

$$\overline{q}_{\xi} = -\frac{-\frac{-2}{Sc_{\ell}}}{\frac{\partial \xi}{\partial x_{\ell}}}$$
(Y)



تهران- دانشگاه علم و صنعت ایران- بهمن ماه ۱۳۹۲



عدد پرانتل و اشمیت در این مطالعه (۰/۷) در نظر گرفته می شوند [۱۶]. برای بسته شدن معادلات فوق، لازم است که مدل زیر شبکه مناسبی برای ترم تنش های زیر شبکه انتخاب شود. در این مطالعه دو مدل زیر شبکه مورد ارزیابی قرار می گیرد. اول مدل اسماگورینسکی [۱۷] است. تنش های زیر شبکه در این مدل، به صورت زیر معرفی می شوند:

$$\mathbf{t}_{u_i u_j} = \overline{\dots} \widetilde{u_i u_j} - \overline{\dots} \widetilde{u}_i \widetilde{u}_j = -2 \sim_{\mathrm{t}}^{\mathrm{SGS}} \widetilde{S}_{ij} + \frac{1}{3} \mathbf{t}_{kk} \mathbf{u}_{ij} \tag{A}$$

$$\tilde{S}_{ij} = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial \tilde{u}_i}{\partial x_j} + \frac{\partial \tilde{u}_j}{\partial x_i} \right) - \frac{1}{3} \frac{\partial \tilde{u}_k}{\partial x_k} \mathbf{u}_{ij}$$
(9)

$$\sim_{t}^{SGS} = \overline{\ldots} C_{S} \Delta^{2} \left| \tilde{S}_{ij} \right| \tag{1.1}$$

در مطالعات پیشین، پیشنهاد شده که از ترم f_{k} صرفنظر شود. در این معادلات $(\Delta x \Delta y \Delta z) = \Delta$ اندازه فیلتر و c_{t}^{SGS} لزجت توربولانسی است. همچنین C_{s} ضریب ثابت اسماگورینسکی است که در این مطالعه ۰/۲ در نظر گرفته می شود [۱۶]. مدل یک-معادله ای لزجت توربولانسی با استفاده از انرژی جنبشی در مقیاس زیر شبکه محاسبه می شود [۱۸]:

$$\sim_{\rm t}^{\rm SGS} = \dots C_k \Delta \sqrt{k_{\rm SGS}} \tag{11}$$

معادله انتقال برای محاسبه انرژی جنبشی توربولانسی در مقیاس زیرشبکه با توجه به رابطه (۱۲) تعیین می شود.

$$\frac{\partial}{\partial t}(...k_{SGS}) + \frac{\partial}{\partial x_i}(...\tilde{u}_i k_{SGS}) = \frac{\partial}{\partial x_i} \left(...C_k \Delta \sqrt{k_{SGS}} \frac{\partial k_{SGS}}{\partial x_i}\right) + P_{k_{SGS}} - D_{k_{SGS}} + B_{k_{SGS}}$$
(17)

ترمهای تولید، اضمحلال و تولید به واسطه نیروهای شناوری در این رابطه، به صورت زیر محاسبه می شوند [۱۸]:

$$P_{k_{SGS}} = -\ddagger_{ij} \frac{\partial u_i}{\partial x_j}$$
(17)

$$D_{k_{\rm SGS}} = C_{\rm v} \, \frac{\overline{K}_{\rm SGS}^{3/2}}{\Delta} \tag{14}$$

$$B_{k_{\rm SGS}} = -\frac{C}{\dagger} \Delta \sqrt{k_{\rm SGS}} \left(\frac{\partial \dots}{\partial x_i} \cdot g_i \right) \tag{10}$$

ضرایب _۲۷ و C مقادیر ثابت با مقدار یک، برای تعیین ترمهای اضمحلال و تولید به واسطه نیروی شناوری هستند [۱۸]. شار حرارتی و اسکالر مقیاس زیرشبکه در معادلات ۳ و ۴، به کمک روابط زیر محاسبه میشوند:

$$f_{u_iT} = -\overline{D}C_p(\widetilde{Tu_i} - \widetilde{T}\widetilde{u_i}) = \frac{-\sum_{i=1}^{SGS}C_p}{\Pr_i}\frac{\partial \widetilde{T}}{\partial x_i}$$
(19)

$$f_{u_i \{} = -\overline{...}(\widetilde{\{u_j\}} - f_i \widetilde{u}_j) = \frac{-\overline{i}_i^{SGS}}{Sc_i} \frac{\partial f}{\partial x_i}$$
(1V)

شبیهسازی احتراق با استفاده از روش اتلاف گردابه که در سالهای اخیر برای استفاده در LESتوسعه یافته و اصلاح شده است [۳۳ و ۳۳] صورت می گیرد. معادله انتقال سوخت، در این مدل به صورت رابطه (۱۸) نوشته می شود.

$$\frac{\partial ... \tilde{Y}_{fu}}{\partial t} + \frac{\partial ... \tilde{u}_{j} \tilde{Y}_{fu}}{\partial x_{j}} = \frac{\partial}{\partial x_{j}} \left(... r + \frac{-\frac{s_{fs}}{t}}{Pr_{t}} \frac{\partial \tilde{Y}_{fu}}{x_{j}} \right) + \tilde{w}_{fu}$$
(1A)

نرخ سوزش در مدل اصلاح شده اتلاف گردابه در روش شبیهسازی گردابههای بزرگ، به صورت زیر نوشته می شود [۱۹ و ۲۰]:

$$\tilde{w}_{\rm fu} = \dots \left(\frac{3v}{\hat{C}_{D1}}\right)^{1/2} \frac{\rm xt}{1-\rm xt} \min\left(\tilde{Y}_{\rm fu}, \frac{\tilde{Y}_{\rm O_2}}{r}\right) , \quad v = \sqrt{\frac{2}{3}} C_{D1} \frac{k_{\rm SGS}^{3/2}}{\Delta} + \frac{2}{9} C_{D2} \frac{k_{\rm SGS}}{\Delta^2}$$
(19)

مقادیر $C_{D2} = C_{D2}$ به ترتیب ۵/۰ و ۷۵/۰ در نظر گرفته می شود. مقدار x و t با استفاده از مقیاس طولی جریان آتش محاسبه می شود (7.1 - 1). برای محاسبه نرخ تابش از محصولات احتراق، از مدل تابشی روش جهات گسسته استفاده شده است.

پنجمین کنفرانس سوخت و احتراق ایران تهران- دانشگاه علم و صنعت ایران- بهمن ماه ۱۳۹۲





$$<_{i} \frac{\partial \overline{I}_{i}}{\partial x} + y_{i} \frac{\partial \overline{I}_{i}}{\partial y} + {}^{\prime}_{i} \frac{\partial \overline{I}_{i}}{\partial z} = \overline{K}_{a} (\dagger \tilde{T}^{4} - \overline{I}_{i})$$

با محاسبه شدت تابش در هر نقطه، میزان انتقال حرارت تابشی از رابطه (۲۱) محاسبه می شود. ضرایب وزنی در معادله ۲۱ از مرجع [۲۱] بدست می آید.

(7.)

 $S_{\rm rad} = -4\overline{K}_a^{\dagger}^{\dagger} \widetilde{T}^4 + \sum_{i=1}^n w_i \overline{K}_a \overline{I}(\widehat{s}_i)$

واکنش یک-مرحلهای $_{2}CP_{+}+2H_{2}O_{+}-2N_{2} \rightarrow CO_{2}+2H_{2}O_{2}$ می شود. در نظر گرفته می شود. حل معادلات فوق از کد متن باز OpenFOAM استفاده شده است. معادلات به صورت ضمنی در کد اعمال شده است. مقدار عدد کورانت موضعی ۴/۰ در نظر گرفته شده است. برای برطرف کردن کوپلینگ فشار و سرعت از ترکیب الگوریتم پیزو و سیمپل استفاده شده است [۲۲]. حلقه داخلی پیزو که معادله فشار را شامل می شود برای برطرف کردن کوپلینگ فشار و سرعت و معادله بقای جرم استفاده شده است. همچنین الگوریتم سیمپل برای برطرف کردن کوپلینگ کمیات اسکالر و شار جرمی استفاده شده است [۲۲ و ۲۳].

۴- هندسه مورد بررسی و شرایط مرزی

در این مطالعه، شبیهسازیها با توجه به آزمونهای استِکلِر و همکارانش [۲۴] در فضای یک-اتاقی با یک بازشو انجام شده است. طرحواره اتاق آزمون آتش استِکلِر و همکارانش در شکل ۲ نشان داده شده است. اتاق آزمون دارای طول و عرض ۲/۸ متر و ارتفاع ۲/۱۸ متر است. یک بازشو در یکی از وجوه اتاق قرار دارد. ابعاد بازشودر شکل ۲ نشان داده شده است. منبع آتش در آزمون ایشان با تزریق سوخت متان در مرکز اتاق تامین میشود. سوخت از ناحیهای با قطر ۳/۰ متر که دقیقا در مرکز اتاق واقع شده، وارد میشود. بر اساس میزان سوخت ورودی، در این مطالعه دو توان ۶۲/۹، ۱۰۵/۳ کیلووات بررسی میشوند.



شکل ۲ طرحواره اتاق آزمون آتش استِکلِر و همکاران

یکی از پیچیدگیهای تحلیل جریان در بازشو مرتبط با اتاق آتش، شرط مرزی بازشو است. در واقع در این مساله امکان لحاظ نمودن شرط مرزی مناسب برای بازشو وجود ندارد زیرا، خود بازشو قسمتی از میدان حل است. به همین منظور ناحیه اضافی به ناحیه محاسباتی به منظور شبیهسازی جریان در بازشو، به اتاق آتش، افزوده شود. هندسه مورد بررسی برای این مطالعه موردی و ساختار شبکه محاسباتی در شکل ۳ نشان داده شده است.



شکل ۳ الف: هندسه مورد بررسی و فضای اضافه شده به اتاق ب: ساختار شبکه محاسباتی

به منظور محاسبه جریان از بازشو، فضای محاسباتی با طول، عرض و ارتفاع ۶ متر به اتاق آتش، اضافه شده است. برای ناحیه ورودی سوخت، شرط مرزی دبی ورودی در نظر گرفته شد. گرادیان کمیات اسکالر در مجاورت دیوار صفر است. در نواحی باز اطراف از شرط مرزی ترکیبی برای معادلات اندازه حرکت، انتقال انرژی و گونهها استفاده شده است. به عبارت دیگر، در صورت ورود جریان به ناحیه محاسباتی مقدار سرعت صفر و دما و سایر گونهها برابر شرایط محیط است. در این حالت در صورت ورود جریان به ناحیه محاسباتی مقدار سرعت صفر و دما و سایر گونهها برابر شرایط محیط است. در این حالت در صورت ورود جریان به ناحیه محاسباتی مقدار سرعت صفر و دما و سایر گونهها برابر شرایط محیط است. در این حالت در این نواحی گرادیان فشار با توجه به گرادیان چگالی در مرز، محاسبه میشود. اما در صورت خروج جریان از این ناحیه گرادیان تمامی کمیتها صفر خواهد بود و مقدار فشار برابر با فشار کل است. برای این مساله در ابتدا شبکه محاسباتی با میزان ممامی کمیتها صفر خواهد بود و مقدار فشار برابر با فشار کل است. برای این مساله در ابتدا شبکه محاسباتی با میزان با تغییر تعداد شبکه محاسباتی این تعداد شبکه در چهار مرحله تا میزان ۱٫۹۸۲٫۷۶۰ سلول افزایش یافت. مشاهده شد که با تغییر تعداد شبکه محاسباتی از ۱٫۹۸۲٫۷۶۰ در در در منظر گرفته شد. این تعداد شبکه در جهار مرحله تا میزان ۱٫۹۸۲٫۷۶۰ سلول افزایش یافت. مشاهده شد که با تغییر تعداد شبکه محاسباتی از ۱٫۳۰۳٫۰۶۰ در ادامه محاسبات در نظر گرفته شد. این معالعه مرا مرا محاسبات در نظر گرفته شد. دوره زمانی حل نیز در این مطالعه موردی ۱۴۰ ثانیه در نظر گرفته شد تا اثرات شرایط اولیه در جواب نهایی ظاهر نشود. کمیتهای متوسط گیری شده در محوده ۳۰ ثانیهای زنان محاسباتی، بدست آمده است.

۵– نتایج

کیفیت شبیه سازی LESوابسته به درصدی از انرژی جنبشی توربولانسی است که در شبیه سازی با این روش حل می شود. این می شود. پوپ [۲۵] معتقد است در شبیه سازی به روش IESباید حداقل ۸۰ درصد از انرژی جنبشی توربولانسی حل شود. این درصد به صورت رابطه (۲۸) تعریف می شود:

$$LES_{IQ} = \frac{k_{\text{Resolved}}}{k_{\text{Total}}} = \frac{k_{\text{Resolved}}}{k_{\text{Resolved}} + k_{SGS}}$$
(TT)

در این رابطه_{Total} انرژی جنبشی توربولانسی کل جریان، *k_{Resolved} ان*رژی جنبشی توربولانسی حل شونده و *k_{SGS} انر*ژی جنبشی توربولانسی در مقادیر در محدوده شبیه-توربولانسی در مقیاس زیرشبکه است. برای محاسبه مقادیر متوسط سرعت، از متوسط گیری زمانی مقادیر در محدوده شبیه-پایدار نتایج، استفاده شده است. به لحاظ عددی، *LES_{IQ} ع*ددی بین صفر و یک است. به لحاظ فیزیکی هنگامی که *LES_{IQ} پایدار نتایج، استفاده شده است. به لحاظ فیزیکی هنگامی که LES_{IQ} پایدار نتایج، استفاده شده است. به لحاظ فیزیکی هنگامی که <i>LES_{IQ} پایدار نتایج، است. به لحاظ فیزیکی هنگامی که LES_{IQ} پایدار نتایج، استفاده شده است. به لحاظ عددی، <i>LES_{IQ} محسبقیم شبیه سازی شده است. به لحاظ فیزیکی هنگامی که LES_{IQ} سمت یک، میل کند، تمامی مقیاسهای جریان به صورت مستقیم شبیه سازی شده است. مقدار <i>LES_{IQ} په*نای فیلتر جریان متاثر است. هرچه اندازه فیلتر کوچکتر باشد، میزان انرژی جنبشی حل شونده در میدان حل افزایش مییابد و در نتیجه *LES_{IQ} محا*





تهران- دانشگاه علم و صنعت ایران- بهمن ماه ۱۳۹۲

افزایش خواهد یافت. کِمپ [۲۶] و همکاران در شبیه سازی گردابه های بزرگ جریان های احتراقی نشان دادند که اگر کمتر از ۷۰ درصد از انرژی جنبشی جریان به وسیله شبکه محاسباتی حل شود، کیفیت شبیه سازی به این روش، ناکافی می باشد. در شکل ۴ برای شبکه محاسباتی انتخاب شده، به منظور نشان دادن کیفیت شبیه سازی گردابه های بزرگ، کانتور پارامتر LES_{IQ}در صفحه مرکزی میدان حل، برای میزان حرارت آزاد شده، ۶۲/۹ کیلووات، رسم شده است. در اکثر نقاط میدان حل، مقدار این پارامتر بیشتر از ۸/۰ است. این موضوع کیفیت مناسب شبکه محاسباتی انتخاب شده را نشان می دهد.



⁰-6-5.5-5-4.5-4-3.5-3-2.5-2-1.5-1-0.5-0-0.5-1-1.5-2-2.5 X (m)

شكل ۴مقدارنسبتانرژیجنبشیاغتشاشیحلشونده(LES_{1Q}) درصفحهمرکزیمیدانحلآتش ۶۲/۹ کیلووات مدل یک_معادلهای

شکل۵ مقایسه بین سرعت عمود بر بازشو را در دوتوان مورد بررسی، نشان میدهد. مرجع [۶] بر اساس مدل اغتشاشی و مدل احتراقی فلیملت آرام با واکنش یک-مرحلهای بازگشتنایذیر است. در مرجع [Y]، مدل اغتشاشی، V - V و هیچ k - Vمدل احتراقی استفاده نشده و حرارت آزاد شده معادل آن لحاظ شده است. مقادیر منفی سرعت در شکل ۴ نشان میدهد که جریان از پایین بازشو به سمت اتاق وارد می شود و مقادیر مثبت نشاندهنده جریانهای محصولات احتراق است که از بالای بازشو از اتاق آتش خارج می شوند. با توجه به حالت الف، مشاهده می شود که در ناحیه دما پایین، مدل های استفاده شده در کار حاضر، هر دو میزان سرعت را بهتر از مدلهای ۷- k پیشبینی میکنند. هر دو مدل [۶ و ۷] میزان سرعت را بیشتر از مقدار تجربی پیشربینی می کنند. در این مدلها میزان جریان هوای ورودی به اتاق آتش، بیشتر از مقدار واقعی آن، محاسبه میشود. در این ناحیه، مقدار خطای سرعت در مرجع [۶]، مرجع [۷]، مدل اسماگورینسکی و مدل یک-معادلهای در ناحیه دما پایین در مقطع بازشو، به ترتیب، ۲۸، ۱۸، ۵/۵ و ۳/۵ درصد است. در این ناحیه کمترین میزان خطا را مدل یک-معادلهای دارد. اما در ناحیهای که سرعت عمود بر بازشو مقدار مثبتی دارد، مدل استفاده شده در مرجع [۸] و همچنین مدل اسماگورینسکی در مطالعه حاضر، مقدار سرعت را کمتر از مقادیر تجربی پیشبینی میکنند در حالیکه مدل مرجع [۶] و همچنین مدل زیرشبکه یک-معادلهای این مقدار را بیشتر از مقدار تجربی برآورد میکنند. در این ناحیه نیز بیشینه خطا در مدلهای مرجع [۷]، مرجع [۶]، اسماگورینسکی و یک-معادلهای به ترتیب، ۱۳، ۸، ۶ و ۳ درصد است. بنابراین به طور کلی میتوان گفت که مدل یک-معادلهای نتایج بهتری نسبت به سایر مدل های اغتشاشی داشته است. البته این نکته نیز باید مورد توجه قرار گیرد که به دلیل تعدد مدلهای زیرشبکه در جریان شبیهسازی آتش، نظیر مدلهای تابش، احتراق و ... نمیتوان تنها برتری جوابهای را مربوط به مدل زیرشبکه اغتشاشی دانست. اما این مدل میتواند تاثیر مستقیم بر سایر مدلها داشته باشد. زیرا بر اساس آنالوژی تعیین عبارتهای زیرشبکه در معادلات فیلتر شده انرژی و گونه، این عبارتها با توجه به اعداد پرانتل و اشمیت اغتشاشی و لزجت گردابهای تعیین میشود. بنابراین لزجت گردابهای اثر مستقیم بر عبارتهای زیرشبکه در معادلات انرژی و گونه نیز دارد. به همین دلیل انتظار می رود که پیش بینی دقیق تر لزجت گردابه ای منجر به افزایش دقت در تعیین عبارت های زیر شبکه معادلات انرژی و گونه شود.



شکل ۶ مقایسه بین دمای متوسط جریان در بازشو را نشان میدهد. الگوی پیش بینی شده برای تغییرات دما با نتایج تجربی به لحاظ کیفی همخوانی دارد. به طور کلی می توان نتیجه گرفت که تمامی مدل های استفاده شده در ناحیه دما پایین، به خوبی مقدار دما را که در واقع همان دمای هوای محیط است، پیش،بنی میکنند. یکی از موارد مهم در آتشسوزی، شیب تغییرات دمایی در سطح مشتر ک ناحیه دما پایین و دما بالا است. مدل یک-معادلهای، شیب تغییرات دمایی را با دقت بالاتری پیش بینی می کند. در واقع روند تغییر دما از ناحیه دما پایین به ناحیه دما بالا با استفاده از این مدل، با نتایج تجربی سازگاری قابل قبولی دارد. این تغییرات دارای الگوی کاملا متفاوت در مدل های استفاده شده در مراجع [۶] و [۷] است. با توجه به آنکه این ناحیه در واقع محل برخورد دو جریان با دمای متفاوت و در نتیجه چگالی متفاوت است، و همچنین به دلیل اختلاف فشار موجود، امکان تشکیل گردابه های باروکلینیک در این ناحیه افزایش می یابد. این افزایش احتمال تشکیل گردابه به همراه وجود جریان-های ورودی به هر کدام از مسیرهای هوای کم دما و محصولات احتراق، میزان اختلاط و پیچیدگی جریان را در این ناحیه بیشتر میکند. به نظر میرسد که این پیچیدگیها به خوبی توسط مدل k - v مرجع [8] پیشبینی نمی شود. در مدل مرجع [۶]، رفتار تغییرات دما به جای پیروی از یک رفتار نرم^۱، رفتاری تند^۲ دارد. چنین رفتاری در شبیهسازیهای LESکه از مدل احتراقی نیز استفاده شده است، مشاهده نمی شود. اما نکته اصلی، میزان خطا در ناحیه دما بالا در تمامی مدل هاست. در مرجع [۷] که از مدل احتراقی استفاده نشده است، در ناحیه دما بالا، دمای پیشبینی شده کمتر از دمای اندازه گیری تجربی است. یکی از دلایل آن لحاظ نشدن مدل احتراقی و در واقع جریانها و اختلاطهای ناشی از احتراق است. در واقع در این حالت تنها پلوم حرارتی ناشی از یک منبع حرارتی مدل شده است که به مراتب میزان فرآیند انتقال حرارت به دلیل کاهش این اختلاط، کم می شود. مقایسه مرجع [۶] با دو مدل زیر شبکه استفاده شده در مطالعه حاضر، نشان می دهد که پیش بینی مدل مرجع [۶] در نیمه پایینی ناحیه دما بالا ضعیفتر از مدلهای مطالعه حاضر است در صورتی که در نیمه فوقانی (ارتفاع بیش از ۱/۴ متر) این نتیجه برعکس است. اما در مجموع بیشینه خطا در پیشبینی دما در مدل مرجع [۶] در حدود ۱/۳ درصد بیش از

¹Smooth

²Sharp





تهران- دانشگاه علم و صنعت ایران- بهمن ماه ۱۳۹۲

اسماگورینسکی و ۲/۶ درصد بیش از مدل یک-معادلهای است. افزایش تعداد جهات تابشی برای بهبود پیشبینی دما در



شکل ۶مقایسه پروفیل دما در خط مرکزی بازشو در حالات مختلف شبیهسازی

یکی از این پارامترها، صفحه خنثی میباشد. این صفحه با توجه به مقطع بازشو (و البته ضخامت آن) تعریف میشود. صفحه خنثی، مکان هندسی نقاطی در مقطع بازشو است که سرعت عمود بر جریان در این نقاط، صفر میشود. در بالای این صفحه خروج محصولات احتراق دما بالا از اتاق آتش، و در پایین آن ورود هوای تازه کم دما از محیط اطراف به داخل اتاق رخ میدهد. در شکل ۷ تغییرات سرعت عمود بر بازشو در مقطع آن (حاشیه قرمز) بر مبنای مدلهای بکار رفته و نتایج تجربی برای آتش در شکل ۷ تغییرات سرعت عمود بر بازشو در مقطع آن (حاشیه قرمز) بر مبنای مدلهای بکار رفته و نتایج تجربی برای آتش درب، صفر است. مشاهده میشود که در هر دو حالت به لحاظ کیفی، محل صفحه خنثی در عرض بازشو به خوبی تخمین زده شده است. مقدار بیشینه خطا در تخمین ارتفاع صفحه خنثی در مدل اسماگورینسکی ۳/۹ درصد و در مدل یک-معادلهای، ۱/۷ درصد است. پیشبینی مدل یک-معادلهای در خصوص این کمیت دقیقتر است.

کمیت ماکروسکوپی دیگری که در اینجا، بررسی میشود، مقدار دبی هوای ورودی به اتاق آتش است. مقدار دبی هوای ورودی به اتاق آتش با توجه به سرعت عمود بر مقطع بازشو و چگالی هوا در ناحیه پایین صفحه خنثی و با استفاده از رابطه (۲۳) محاسبه میشود.

$$\dot{m}_{inlet} = \int_{A} \dots u_{ave} dA \tag{77}$$

جدول ۱ مقایسه دبی هوای ورودی در دو توان مورد بررسی در این مطالعه را با نتایج تجربی نشان میدهد. با افزایش توان حرارتی، میزان دبی هوای ورودی به اتاق آتش، افزایش مییابد. به طور کلی نتایج هر دو مدل، همخوانی قابل قبولی با نتایج تجربی دارد. بیشینه خطا در پیشبینی دبی هوای ورودی به اتاق آتش برای مدلهای زیرشبکه اسماگورینسکی و یک۔ معادلهای به ترتیب ۴/۵ و ۳/۵ درصد است.



شکل ۷مقایسه کیفی سرعت عمود بر بازشو و موقعیت صفحه خنثی با نتایج تجربی برای آتش ۶۲/۹ کیلووات

0,			
یک_معادلهای (kg/s)	اسماگورینسکی (kg/s)	تجربی [۷] (kg/s)	توان (کیلووات)
۰/۵۸۳	• /۵۸۸	• /۵۶۳	۶۲/۹
•/۶٣٢	• /۶ • N	•/874	۱ • ۵/۳

جدول ۱ مقایسه دبی هوای ورودی به اتاق در حالات مختلف شبیهسازی

شکل ۸تغییرات لحظهای بردار سرعت و دمای متناظر آن در صفحه مرکزی YZمیدان محاسباتی را در ۴ زمان متوالی با فاصله زمانی ۵/۰ ثانیه، با استفاده از مدل یک-معادلهای در آتش با توان ۶۲/۹ کیلووات، نشان میدهد. رفتار کاملا نوسانی آتش استخری که در مرجع [۱۵] به آن اشاره شده است، در این شکل قابل مشاهده است. همچنین در مقطع ورودی بازشو، به خوبی ورود هوا از پایین به اتاق آتش و خروج آن از بالای آن در هر گام زمانی، قابل مشاهده است. مشاهده می شود که قسمت دما بالا در اطراف ناحیه تشکیل شعله آتش، دائما در حال تغییر شکل است. اینگونه مشاهدات، با استفاده از مدل های RANSقابل برداشت نمیباشد. در واقع یکی از ویژگیهای استفاده از روش LESامکان بررسی رفتار شبیه پایدار آتشسوزی و جریان القایی آن است. در این مطالعه با توجه به لحاظ نمودن فضای اضافی برای شبیهسازی جریان بازشو، امکان بررسی رفتار جریان خروجی از اتاق نیز وجود دارد. در صورتی که به این جریان که در واقع نوعی پلوم حرارتی حاصل از آتشسوزی است، توجه شود، مشاهده می شود که در مقاطع مختلف، همواره مقداری ورود هوا از ناحیه اطراف آن، به این پلوم حرارتی وجود دارد. این ورود هوا منجر میشود که در واقع قطر پلوم با حرکت به سمت بالا افزایش یافته و دمای آن نیز کاهش یابد. داخل اتاق آتش هم در مجاورت بازشو و ناحیه ورود هوای بیرون، تقابل ناحیهای که از بالای آن جریان هوای داغ خارج می شود، و از پایین آن هوای سرد وارد اتاق می شود، جالب توجه است (به ناحیه مربعی که در حالت (۱) نشان داده شده توجه فرمایید). این ناحیه در واقع تقابل دو جریان در جهت مخالف با خواص ترموفیزیکی مختلف (به دلیل تغییرات دمایی آنها) است. به دلیل اثر نیروهای برشی این دو جریان، همواره در گامهای زمانی مختلف قسمتی از جریان هوای خروجی به هوای ورودی می پیوندد و یا عکس این رفتار رخ میدهد. این رویداد موجب میشود که در تمامی گامهای زمانی همواره یک ناحیه گردابهای در محلی تلاقی دو جریان ایجاد شود.



شکل ۸ تغییرات لحظهای بردار سرعت و دما در صفحه مرکزی با فاصله زمانی ۵/۵ ثانیه

علاوه بر آن، مشاهده می شود که هوای ورودی به اتاق آتش، به سمت شعله حرکت کرده و به جریان تشکیل شده در بالای شعله می پیوندد. ورود این هوا موجب می شود که جبهه شعله به سمت دیوار مخالف دیواری که باز شو در آن قرار دارد، متمایل شود. در عمده جریانهای آتش سوزی به دلیل وجود چنین جریانی، آتش استخری مایل تشکیل می شود. دمای این هوا به مرور در داخل اتاق، افزایش یافته و به دلیل کاهش چگالی و نیز نیروهای شناوری به سمت بالا حرکت می کند. این جریان پس از برخورد با سقف اتاق آتش، به دلیل اختلاف فشار بین اتاق و محیط بیرون، خارج می شود.

۶- نتیجهگیری

در این مطالعه به بررسی جریان القایی آتش سوزی در فضای یک-اتاقی پرداخته شد. با توجه به نتایج بدست آمده، مقدار سرعت در ناحیه دما پایین بازشو، در دو مدل ESLبهتر از RANS(مطالعات پیشین) است. مدل های RANSکه پیش از این استفاده می شدند، میزان سرعت را بیشتر از مقدار تجربی پیش بینی می کنند. این نشان می دهد که در این مدل ها میزان جریان هوای ورودی به اتاق آتش، بیشتر از مقدار واقعی آن، محاسبه می شود. اما در ناحیه دما بالا، مدل زیر شبکه یک-معادلهای در مدود ۳ درصد نسبت به اسماگورینسکی و ۱۰ درصد نسبت به RANSبهبود جواب دارد. بنابراین به طور کلی می توان گفت که مدل یک-معادلهای نتایج بهتری نسبت به سایر مدل های اغتشاشی داشته است. در خصوص پروفیل دما، تمامی مدل های استفاده شده در ناحیه دما پایین، به خوبی مقدار دما را که در واقع همان دمای هوای محیط است، پیش بینی می کنند. یکی از موارد مهم در آتش سوزی، شیب تغییرات دمایی در سطح مشترک ناحیه دما پایین و دما بالا است. مدل یک-معادلهای، شیب تغییرات دمایی را با دقت بالاتری پیش بینی می کند. در واقع همان دمای هوای محیط است، پیش بینی می کنند. یکی از نین مدل، با نتایج تجربی سازگاری قابل قبولی دارد. در نهایت مقایسه کمیات ماکروسکوپی صفحه خنثی و دبی هوای ورودی به اتاق نیز نشان از برتری مدل یک-معادلهای نسبت به سایر مدل ها دارد. در نهایت می نین و دما بالا است. مدل یک-معادلهای، شیب



پنجمین کنفرانس سوخت و احتراق ایران تهران- دانشگاه علم و صنعت ایران- بهمن ماه ۱۳۹۲



- 1- Quintiere, J.G., Fundamentals of Fire Phenomena, John Wiley & Sons, Ltd., 2006.
- 2- Brani, W.B.D.M., "Two-Zone Model for a Single-Room Fire", Fire Safety Journal, Vol. 19, pp.189-216, 1992.
- 3- Fu, Z. and Hadjisophocleous, G., "A Two-Zone Fire Growth and Smoke Movement Model for Multi-Compartment Buildings", Fire Safety Journal, Vol. 34, pp. 257-285, 2000.
- 4- Xiaojun, C., Lizhong, Y., Zhihua, D. and Weicheng, F., "A Multi-Layer Zone Model for Predicting Fire Behavior in a Fire Room", Fire Safety Journal, Vol. 40, pp. 267-281, 2005.
- 5- Novozhilov, V., "Computational Fluid Dynamics Modeling of Compartment Fires", Progress in Energy and Combustion Science, Vol. 27, pp. 661-666, 2001.
- 6- Yeoh, G.H., Yuen, R.K.K., Chueng, S.C.P. and Kwok, W.K., "On Modelling Combustion, Radiation and Soot Processes in Compartment Fires", Building and Environment, Vol. 38, pp. 771-785, 2003.
- 7- Stavrakakis, G.M. and Markatos, N.C., "Simulation of Airflow in One- and Two-Room Enclosures Containing a Fire Source", International Journal of Heat and Mass Transfer, Vol. 52, pp. 2690–2703, 2009.
- 8- McGrattan, K.B., Rehm, R.G. and Baum H.R., "Fire-Driven Flows in Enclosures", Journal of Computational Physics, Vol. 110, pp. 285-291, 1994.
- 9- McGrattan, K.B., Rehm, R.G. and Baum, H.R., "Numerical Simulation of Smoke Plumes from Large Oil Fires", Atmospheric Environment, Vol. 30, pp. 4125-4136, 1996.
- 10-McGrattan, K.B., Rehm, R.G. and Baum, H.R., "Large Eddy Simulation of Smoke Movement", Fire Safety Journal, Vol. 30, pp.161-178, 1998.
- 11-Xin, Y., Gore, J.P, Mcgrattan, K.B., Rehm, R.G. and Baum, H.R., "Fire Dynamic Simulation of a Turbulent Buoyant Flame using a Mixture-Fraction-Based Combustion Model", Combustion and Flame, Vol. 141, pp. 329-335, 2005.
- 12- Sun, X.Q., and et. al., "Studies on Smoke Movement in Stairwell Induced by an Adjacent Compartment Fire", Applied Thermal Engineering, Vol. 29, pp. 2757–2765, 2009.
- 13- Chow, W.K. and Zou, G.W., "Correlation Equations on Fire-Induced Air Flow Rates through Doorway Derived by Large Eddy Simulation", Building and Environment, Vol. 40, pp. 897-906, 2005.
- ۱۴-حیدرینژاد، ق.، پاسدارشهری، ه. و مظاهری، ک.،"بررسی جریان هوای القایی حاصل از آتشسوزی در فضای دو اتاقی به روش

شبیهسازی گردابههای بزرگ"، مجله علمی-پژوهشی مهندسی مکانیک مدرس، دوره ۱۳، شماره ۴، ۱۳۹۲، ۷۴–۸۵.

۱۵-پاسدارشهری، ه،، حیدرینژاد، ق. و مظاهری، ک.، "مقایسه مدلهای زیر شبکه توربولانسی برای مدلسازی آتش استخری بزرگ

مقیاس به روش شبیهسازی گردابههای بزرگ"، مجموعه مقالات چهارمین کنفرانس سوخت و احتراق ایران، کاشان، دانشگاه کاشان، بهمن ۱۳۹۰.

- 16- Cheung, S.C.P., Yeoh, G.H., Cheung, A.L.K. and Yuen, R.K.K., "Flickering Behaviour of Turbulent Buoyant Fires Using Large-Eddy Simulation", Numerical Heat Transfer Part A, Vol. 52, pp. 679-712, 2007.
- 17-Smagorinsky, J., "General Circulation Experiment with the Primitive Equations: Part I. the Basic Experiment", Monthly Weather Review, Vol. 91, pp. 99-164, 1963.
- 18- Yeoh, G.H. and Yuen, K.K., Computational Fluid Dynamics in Fire Engineering, Elsevier Inc., 2009.
- 19- Chen, Z., Wen, J.X., Xu, B. and Dembele S., "Large Eddy Simulation of Fire Dynamics with the Improved Eddy Dissipation Concept", Fire Safety Science, Vol. 10, pp. 195-808, 2011.
- 20- Chen, Z.B., Wen, J.X., Xu, B.P. and Dembele, S. "The Extension of Eddy Dissipation Concept to the Framework of Large Eddy Simulation", in 3rd FM Global Open Source CFD Fire Modeling Workshop, Norwood, MA, USA, May 2011.
- 21-Modest, M., Radiative Heat Transfer, 2nd Edition, Academic Press, 2003.
- 22-Wang, Y., Chatterjee, P. andDe Ris J.L., "Large Eddy Simulation of Fire Plumes", Proceeding of Combustion Institute, Vol. 33, pp. 2473-2480, 2011.
- 23-Wang, Y., Meredith, K., Chatterjee, P., Krishnamoorthy, N., Zhou, X. and Dorofeev, S., "Status of FireFOAM Development and Future Plan", in 3rd FM Global Open Source CFD Fire Modeling Workshop, Norwood, MA, USA, May 2011.
- 24- Steckler, K.D., Quintiere, J.G. and Rinkinen, W.J., "Flow induced by fire in a compartment", NBSIR 82-2520, National Bureau of Standards, 1984.
- 25-Pope, S.B., Turbulent Flows. First Edition, Cambridge University Press, 2000.
- 26- Kempf, A., Lindstedt, R.P. and Janicka, J., "Large-eddy Simulation of a Bluff-body Stabilized Nonpremixed Flame", Combustion and Flame, Vol. 144, pp. 170-189, 2006.