# بررسی عددی تأثیرپذیری افت فشار از نحوه آرایش فیبرها در فیلترهای هوا با استفاده از روش شبکه بولتزمن

مرضیه بابایی ربیعی<sup>۱</sup>\*، شهرام طالبی<sup>۲</sup>

چکیدہ	اطلاعات مقاله
	دریافت مقاله: ۱۳۹۲/۱۱/۰۱
فیلترهای فیبری از جمله رایجترین سیستمهای جمعآوری ذرات معلق در هوا	پذیرش مقاله: ۱۳۹۳/۰۸/۲۴
هستند، یکی از کمیتهای مهمی که در برآورد عملکرد فیلترها حائز اهمیت است،	
افـت فشـار مـیباشـد. در ایـن مقالـه تـأثیر نحـوه چیـدمان فیبرهـا در محـیط فیلتـر بـر	واژگان کلیدی:
ضریب افت فشـار بررسـی شـده اسـت. سـه آرایـش مـوازی، جابجاشـده و تصـادفی بـرای	فيلتر هوا،
مدل ساده شـده فیلتـر فیبـری بـا کسـر حجمـی جامـد متفـاوت بررسـی و تحلیـل شـده	محيط فيبرى،
است. از آنجایی که روش شـبکه بـولتزمن در شـبیه سـازی هندسـه هـای پیچیـده بسـیار	شبیه سازی عددی ،
تواناست، مـدل سـازي محـيط فيلتـر فيبـري بـا اسـتفاده از روش شـبكه بـولتزمن انجـام	روش شبكه بولتزمن،
شـده اسـت. نتـایج حاصـله بـا مراجـع موجـود مقایسـه شـده و مـورد بحـث قـرار گرفتـه	افت فشار،
است. مشاهده میشود که مخصوصاً در کسر حجمی جامدهای پایین، استفاده از	آرایش تصادفی فیبرها.
آرایش منظم بـه ضـریب افـت فشـار بزرگتـری نسـبت بـه آنچـه از آزمایشـات تجربـی بـه	
دست آمده و همچنین نسبت به آرایش تصادفی منجر میشود.	

#### ۱– مقدمه

در بسیاری از صنایع، فرآیند تولید منجر به ایجاد و پراکنش ذرات معلق در هوا می گردد که می تواند آسیب-هایی جدی به سلامتی انسان وارد کند و منجر به کاهش کیفیت محصول تولیدی در آن صنعت گردد. یکی از رایج-ترین راه کارهایی که برای کاهش میزان ذرات معلق مورد استفاده قرار می گیرد، به کار بردن محیطهای فیبری به عنوان فیلترهای هوا برای جداسازی این ذرات از هوا است. در مراجع [۳–۱] مروری جامع بر پیشینهی فیلتراسیون انجام شده است.

از آنجایی که افت فشار یکی از پارامترهای مهم در بررسی عملکرد فیلترهای فیبری است، پیشبینی مقدار

۲. استادیار، گروه مهندسی مکانیک، دانشگاه یزد

آن در طراحی فیلترهایی با عملکرد بالا بسیار حائز اهمیت است. بدین منظور تلاشهای متعددی جهت ارائه رابطهای برای تعیین ضریب افت فشار، که دیویس تعریف کرده[۴] انجام شده است. کارهای انجام شده یا بر اساس آزمایش-های تجربی[۴ و ۵] یا با استفاده از روشهای نیمه مای تجربی[۴ و ۵] یا با استفاده از روشهای نیمه تحلیلی و عددی[۶ و ۷] صورت گرفته است. بررسیهای تئوری در بسیاری از موارد بر اساس تئوری فیبر منفرد و استفاده از مدل سلولی انجام شده است که اولین بار کوابارا [۶] از آن استفاده کرده است و محدودیت هایی در استفاده از نتایج آنها وجود دارد[۸ و ۹]. تلاشهایی نیز برای مدل سازی محیط فیلتر به صورت آرایهای از فیبرهای منظم که به صورت موازی یا جابجاشده با مقاطع مختلف آرایش یافتهاند، صورت گرفته است[۳–۸]. البته با توجه به اینکه نحوهی چیدمان فیبرها روی افت فشار مؤثر است، بررسی بیشتر نتایج آنها میتواند مفید باشد. خصوصاً این-

<sup>\*</sup> پست الكترونيك نويسنده مسئول: mbrabiee@gmail.com

۱.دانشجوی دکترا، گروه مهندسی مکانیک، دانشگاه یزد

که در محیطهای فیبری لزوماً فیبرها به صورت منظم آرایش نمییابند.

در سالهای اخیر مجموعه کارهایی روی شبیه سازی و تحليل فيلتر سه بعدى با استفاده از نرم افزار فلوئنت صورت گرفته است که عمدتاً به تأثیر شرایط مختلف فيبرها و تأثير گذاري آنها روي عملكرد فيلتر پرداختهاند و در آنها فیلتر همواره تمیز فرض شده است [۱۸-۱۴]. از آنجایی که شبیه سازی سه بعدی محیط فیلتر هزینهبر است، با مروری بر شبیه سازیهای سه بعدی انجام شده، می توان استنباط کرد که در مواردی خاص استفاده از مدل دوبعدی به منظور کاهش هزینهی محاسباتی بلامانع است. در کار حاضر سعی شده است به مواردی پرداخته شود که می توان از نتایج شبیه سازی دوبعدی محیط فیلتر به جای شبیه سازی سهبعدی بهره برد. در [۱۴] با استفاده از نرم افزار فلوئنت تأثير جهت گیری فیبرها روی عملکرد فیلتر سه بعدی بررسی شده است. جهت گیری فیبرها با استفاده از دو زاویه که یکی جهت گیری فیبر در داخل صفحه و دیگری جهت گیری خارج صفحهای را نشان میدهد، مشخص شده است. نتایج آنها نشان داده که در حالتی که اندازه ذرات آئروسل در حد میکرون است، کوچکتر شدن هر دو زاویه منجر به افزایش عملکرد فیلتر می شود که هدف نهایی در طراحی فیلترهاست. بنابراین با انتخاب زاویهی درون صفحه و خارج صفحهای صفر، مىتوان براى فيلتر كردن ذرات درشت، فيلتر مناسبی داشت. در چنین حالتی با توجه به موازی بودن فيبرها و طويل بودن آنها مىتوان هندسه فيلتر را به صورت دو بعدی در نظر گرفت.

از آنجایی که هندسه در نظر گرفته شده برای فیلترهای فیبری تا حدودی پیچیده است، استفاده از روش شبکه بولتزمن میتواند برای حل این نوع هندسه مفید باشد. ونگ و همکارانش با استفاده از روش شبکه بولتزمن به همراه مدل احتمالی ماشین سلولی به بررسی عملکرد فیلترهای فیبری پرداختند[۱۹ و ۲۰]. فیلیپوا و هانل [۲۱] محیط فیلتر را به صورت دو فیبر متقاطع در نظر

گرفته و با استفاده از روش شبکه بولتزمن میدان جریان سیال عبوری از آن را حل کردند. بعدها لانترمن و هانل [۲۲] همین کار را برای فیلتر مغناطیسی گسترش دادند. در بخش بعد، خلاصهای از روابط مربوط به روش شبکه بولتزمن به عنوان روش عددی مورد استفاده در این مقاله ارائه خواهد شد. سپس مدل هندسی در نظر گرفته شده ارائه خواهد شد. سپس مدل هندسی در نظر گرفته شده مرای شبیه سازی محیط فیلتر فیبری و شرایط مرزی اعمالی برای آن بیان شده و نحوهی اعمال این شرایط مرزی در روش شبکه بولتزمن توضیح داده شده است. در نهایت نتایج به دست آمده برای افت فشار بی بعد با آنچه در مراجع موجود است، مقایسه و بحث شده است.

# ۲- روش شبکه بولتزمن

در روش شبکهی بولتزمن توصیفی آماری از یک سیستم ذرات در موقعیت  $\bar{r}$  و زمان t در جهت  $\bar{p}$  با تابع توزیع  $f(\vec{r},\vec{e},t)$  بیان میشود که تغییرات این تابع توزیع بر اساس معادلهی انتقال بولتزمن تعیین میشود. حل معادله اساس معادلهی انتقال بولتزمن تعیین میشود. حل معادله مشکل است. در سال ۲۹۵۴ بهاتناگر، گروس و کروک مدل سادهای، تقریب BGK، برای عملگر برخورد ارائه کردند که با جایگزینی آن معادله شبکه بولتزمن میتواند به صورت زیر نوشته شود:

$$\frac{\partial f_i(\vec{r},t)}{\partial t} + \vec{e_i} \cdot \vec{\nabla} f_i(\vec{r},t)$$

$$= \frac{f_i(\vec{r},t) - f_i^{eq}(\vec{r},t)}{\tau}$$
(1)

که T زمان آسودگی نامیده میشود. همچنین f<sup>eq</sup> تابع توزیع تعادلی محلی است که در ادامه تحت عنوان تابع توزیع ماکسول-بولتزمن معرفی خواهد گردید. تعداد راستاهای حرکتی ذرات بستگی به چیدمان یا آرایش شبکه دارد. در مدل ۲۹<sup>۲</sup> که رایجترین مدل دو بعدی میباشد، احتمال حرکت ذره در ۸ مسیر فراهم است. بنابر این، در هر گره هشت تابع توزیع مربوط به هر مسیر، همراه با تابع توزیع مربوط به خود گره وجود دارند.

$$\vec{u} = \frac{1}{rp} \sum_{i=1}^{n} f_i \vec{e}_i$$
 (V)  
شرایط مرزی به کار رفته در مسائل حل شده در این  
مقاله، عموماً شرط مرزی تناوبی برای مرزهای بالا و پایین،  
فشار معلوم برای مرز سمت راست و سرعت  
معلوم(یکنواخت) در مرز سمت چپ میدان حل است. این  
شرایط مرزی با استفاده از روش زو و هی[۲۴] در روش  
شبکه بولتزمن اعمال شده است. به منظور دستیابی به  
شبکه بولتزمن اعمال شده است. به منظور دستیابی به  
استفاده از روش می و همکارانش [۲۶, ۲۶] برای مرزهای  
استفاده از روش می و همکارانش [۲۶, ۲۶] برای مرزهای  
منحنی در روش شبکه بولتزمن اعمال شده است. در این  
روش با در نظر گرفتن گره rs داخل سطح جامد، گره wr  
بر روی مرز و گره rF و rF به ترتیب به عنوان اولین و  
دومین گره مجاور در سیال نزدیک مرز، کمیت جدیدی با  
عنوان  $\Lambda$  به صورت زیر تعریف می گردد که در بازه [۰,۱]

$$\Delta = \frac{|r_F - r_W|}{|r_F - r_S|} \tag{(A)}$$

مجهول مورد نظر، تابع توزیع برخورد گره Is، است. در این روش پس از اعمال درون یابی خطی میتوان مجهول (تابع توزیع پس از برخورد)، را با در نظر گرفتن سرعت بر روی مرز، ww، به صورت زیر بیان کرد[۲۵]:

$$\tilde{f}_{-i}(\vec{r}_{\rm s},t) = (1-\chi)\tilde{f}_{i}(\vec{r}_{\rm F},t) + \chi \cdot f_{i}^{*}(\vec{r}_{\rm s},t) + {}^{\mathsf{Y}}\omega_{i}\rho \frac{{}^{\mathsf{Y}}}{c^{\mathsf{Y}}}\vec{e}_{-i} \cdot \vec{u}_{w}$$
(9)

در این رابطه زیر نویس i جهت رو به مرز و i - بیان کننده جهت لینک مقابل آن است. تابع توزیع  $f_i^*$  از رابطه زیر به دست می آید:

$$f_i^*(\vec{r}_s, t) = \omega_i \rho(r_F) \left[ 1 + \frac{r}{c^{\gamma}} (e_i . u_{SF}) + \frac{9}{\gamma} \frac{(e_i . u_F)^{\gamma}}{c^{\gamma}} - \frac{r}{\gamma} \frac{u_F^{\gamma}}{c^{\gamma}} \right]$$
(1.)

در این رابطه (usF ی x ،uF=u(rF,t) و usF به صورت زیر تعریف می شوند:

$$u_{SF} = u_{FF}, \quad \chi = \frac{(\Upsilon \Delta - 1)}{(\tau - \Upsilon)}$$

$$\Delta < 1/\Upsilon \quad (11)$$

$$\Delta \ge 1/\Upsilon \quad \chi_{T}$$

$$\tilde{f}_i(\vec{r}, t + \delta t) = f_i + \frac{f_i^{eq} - f_i}{\tau}$$
(Y)

که 
$$\tilde{f}$$
 تابع توزیع بعد از برخورد است. مرحلهی دوم، جاری شدن است:

$$f_i(\vec{r} + \vec{e_i}\delta t, t + \delta t) = \tilde{f}_i(\vec{r}, t + \delta t) \tag{(7)}$$



شکل ۱– شبکه D<sub>۲</sub>Q۹

زمان آسودگی و تابع توزیع تعادلی ماکسول-بولتزمن که  $D_rQ_{\mathfrak{q}}$  معادلهی ناویر استوکس را ارضا میکنند، در شبکه  $D_rQ_{\mathfrak{q}}$  به مادله ناویر استوکس را ارضا میکنند، در شبکه  $\delta x = \delta t = \mathfrak{l}$  به صورت زیر بیان می-شوند:

$$\tau = \frac{1}{\gamma} + \tau \vartheta \tag{(f)}$$

$$f_i^{eq} = {}^{\mathsf{r}} p \omega_i \left[ {}^{\mathsf{r}} + {}^{\mathsf{r}} \overrightarrow{e_i} \cdot \overrightarrow{u} + {}^{\sharp} \cdot {}^{\circ} (\overrightarrow{e_i} \cdot \overrightarrow{u})^{\mathsf{r}} - {}^{\mathsf{r}} \cdot {}^{\circ} \| \overrightarrow{u} \|^{\mathsf{r}} \right]$$
( $\delta$ )

$$\begin{split} \omega_{1,7,7,7} &= 1/9, \\ \omega_{\Delta,5,7,\Lambda} &= 1/77, \quad \omega_{.} &= 7/9 \\ & & & \\$$

$$u_{SF} = \left(1 - \frac{r}{r\Delta}\right) \cdot u_F + \frac{r}{r\Delta} u_W$$

$$\chi = \frac{(r\Delta - 1)}{(\tau + \cdot \cdot \Delta)}$$

$$u_{FF} = u(r'_F, t) \quad (177)$$

$$\Delta s \approx c_1 \int_{C_1}^{C_2} ds$$

## ۳- طرح مساله

افت فشار کمیت مهمی در ارزیابی عملکرد فیلترها است که به لزجت هوا، μ، ضخامت فیلتر، L، سرعت جریان ورودی، U۰ و شعاع فیبر r<sub>f</sub> به صورت زیر بستگی دارد[۴] :

$$\frac{\Delta p}{L} = f \frac{\mu U}{r_c^{\gamma}} \tag{17}$$

که در آن fضریب افت فشار است. روابط مختلفی بر اساس تئوریهای متفاوت برای آن ارائه شده است که اغلب تنها تابعی از کسر حجمی جامد، α یا SVF، است. کسر حجمی جامد بیانگر نسبت سطح اشغال شده توسط فیبرها به سطح کل محیط فیبری است. این تئوریها فیبرها به سطح کل محیط فیبری است. این تئوریها فیبرها به مطح کل محیط فیبری است. این یاوریها فیبرها عمود بر جهت جریان چیده شدهاند توسعه یافته-اند. کوابارا [۶] اولین کسی بود که یک تئوری ریاضی (مدل سلولی) برای پیشبینی ضریب افت فشار در فیلترهای فیبری ارائه کرد:

$$f(\alpha) = \frac{\epsilon \alpha}{Ku} \tag{11}$$

که در آن ضریب هیدرودینامیک کوابارا برابر است با: ۲۰۰ - ۲۰۰ - ۲۰۰

(10)  $Ku = -\left(ln\frac{\alpha}{\gamma}\right) - \frac{\pi}{\gamma} + \alpha - \frac{\alpha^{T}}{\gamma}$  (10) دقت شود که در رابطه (۱۳) از شعاع فیبر استفاده شده دقت شود که در رابطه (۱۳) از شعاع فیبر اساس ضریب است اما در برخی مراجع روابط ارائه شده بر اساس ضریب انت فشار تعریف شده بر اساس قطر فیبر است بنابر این مقدار آن ۴ برابر مقدار متناظر بر اساس شعاع فیبر خواهد مود. همانطور که در [۹] نشان داده شده است، رابطه به بود. همانطور که در [۹] نشان داده شده است، رابطه به دست آمده بر خلاف آنچه خود کوابارا ادعا کرده است برای آرایش تصادفی سیلندرها معتبر نیست بلکه تنها برای حالتی که فاصله افقی و عمودی بین سیلندرها با هم برای برابر باشد صادق است.

دیویس با انجام آزمایشهایی روی تعداد زیادی محیط لایهای تخت از فیلتر فیبری، رابطهای تجربی برای افت فشار بی بعد به دست آورده است [۴] :

$$f(\alpha) = 19\alpha^{r/r}(1 + \Delta 9\alpha^r) \tag{19}$$

با توجه به بررسی تهیر و تفرشی[۲۷]، این رابطه برای فیبرهای با جهتگیری تصادفی در صفحه دقت خوبی دارد. رابطهی تجربی دیگری که جکسون و جیمز [۵] برای فیلترهای فیبری سه بعدی ارائه کردهاند، به صورت زیر است:

$$f(\alpha) = r \cdot \alpha / (r[-\ln(\alpha) - ..9r_1]) \tag{17}$$

این روابط ضریب افت فشار را تنها تابعی از کسر حجمی جامد معرفی میکنند. لیو و ونگ [۹] بیان کردهاند که متغیرهای مؤثر بر افت فشار در طول فیلتر عبارتند از: دبی جريانQ، مساحت سطح مقطعA، ضخامت فيلترL، لزجت $\mu$ ، چگالی ho و طول آزاد میانگین  $\lambda$  گاز، فاصله افقی h و عمودی lv بین مراکز فیبرها و قطر میانگین فیبر D. هندسه در نظر گرفته شده توسط آنها برای مدلسازی محيط فيلتر، مجموعه سيلندر با آرايش منظم موازى يا جابجا شده است. البته آنها تنها یک فیبر را در نظر گرفته و به منظور ایجاد مجموعه سیلندر از مرزهای تناوبی استفاده کردند. از آنجایی که برخی از متغیرهای عنوان شده توسط ليو و ونگ به هم وابسته هستند، آنها با استفاده از تئوری باکینگهام و با توجه به تعاریف مربوط به عدد رینولدز،  $Re = rac{DQ
ho}{\mu A}$ ، عدد نادسن، Kn کسر حجمی جامد فیلتر، α، و ضریب افت فشار، f، کمیات مؤثر بر افت فشار را به صورت رابطه بین کمیتهای بدون بعد زیر را به دست آور دهاند [۹]:

 $f = W(Re, \alpha, Kn, \frac{l_h}{l_v})$  (۱۸) دیویس [۴] نشان داده است که افت فشار زمانی که عدد نادسن کوچک است، مستقل از آن است. در مورد فیلترهای فیبری که ابعاد فیبرهای آن در مقیاس میکرو هستند، با توجه به طول آزاد میانگین هوا، در حدود (۰/۰۰۷ عدد نادسن کوچک (در حدود ۰/۰۷) خواهد

بود. بنابر این تأثیرپذیری افت فشار ایجاد شده در طول فیلتر تنها از سه پارامتر باید بررسی شود. عدد رینولدز که به گونهای بیانگر شرایط جریان است، کسر حجمی جامد فیلتر که نشان دهنده فشردگی فیبرها نسبت به هم است و در نهایت نسبت فاصله افقی به عمودی فیبرها نسبت به هم. پارامتر آخر را میتوان نماینده چیدمان فیبرها دانست. در کار لیو و ونگ [۹] آرایش منظم در نظر گرفته شده بود و این نسبت را به عنوان نحوه چیدمان مورد بررسی قرار دادند. در صورتی که آرایش تصادفی باشد، باید به گونهای دیگر این موضوع را بررسی کرد. پارامتری که میتوان تأثیر چیدمان فیبرها را با استفاده از آن به صورت کمی مشاهده کرد، تورتوسیتی است که به نوعی نمایانگر پیچ و خم جریان در محیط متخلخل است. به متوسط قدر مطلق سرعت در راستای جریان،

، تعريف می شود (۲۸]. tortuosity =  $\langle u \rangle / \langle u_x \rangle$ با توجه به این که چیدمان فیبرها میتواند روی افت فشار بیبعد تأثیر گذار باشد، در کار حاضر دو نوع آرایش منظم، موازی و جابجاشده، و همچنین آرایش تصادفی برای فيبرها مورد بررسی قرار گرفته است(شکل ۲). نتايج به دست آمده برای ضریب افت فشار با آنچه از روابط تئوری حاصل می شود، مقایسه شده است. در هر سه مورد فرض شده است که در ورودی جریان با سرعت یکنواخت ثابت وارد شده و در خروجی فشار در تمام مقطع معلوم و ثابت است. مرزهای ورودی و خروجی به اندازهی کافی از محیط فیلتر فاصله دارند تا در جایی بدور از گرادیانهای شدید سرعت و یا فشار قرار گرفته باشند. با بررسیهای انجام شده مشاهده شده است که فاصلهی TD از ورودی و فاصلهی VD از خروجی نسبت به محیط فیلتر مناسب است. در مرزهای بالایی و پایینی، شرط تناوبی اعمال شده است. روی مرز فیبرها (فصل مشترک جامد و سیال) شرط عدم لغزش استفاده شده است. با توجه به اینکه قطر فیبرها به عنوان طول مشخصه از مرتبهی ۱۰µm است، با این شرایط عدد نادسن جریان هوا روی فیبرها کمتر از

۰/۰۱ بوده و شرط عدم لغزش برای مرز فیبرها معقول .



شکل ۲- طرحواره ای از آرایشهای مختلف فیبرها در مدل ساده شده فیلتر الف) موازی ب) جابجاشده پ) تصادفی

۴- نتايج

به منظور اعتبار سنجی نتایج حاصل از کد نوشته شده، ابتدا جریان حول سیلندر با مقطع دایرهای واقع در بین دو صفحه ساکن شبیه سازی و با نتایج و روابط ارائه شده در [۲۹] مقایسه شده است. عدد رینولدز براساس سرعت متوسط جریان در ورودی و قطر سیلندر تعریف =Re و برابر ۱/۱ انتخاب شده است. شرط مرزی عدم U.D/vلغزش برای مرزهای بالا و پایین، فشار معلوم برای مرز سمت راست و سرعت معلوم (توزیع سرعت سهموی) در مرز سمت چپ در نظر گرفته شده است. نیروی درگ بی-بعد حاصله از کد با آنچه در مقاله [۲۹] به صورت عددی به دست آمده و همچنین با روابط تحلیلی اشاره شده در همان مقاله که از مراجع دیگری بوده اند مقایسه گردید که در جدول ۱ بیان شده است. اختلاف نسبی نتیجه حاصل از کد حاضر با نتیجه حل عددی انجام شده توسط بن ریچاو ۲٫۷٪ است اما خطای نسبی با رابطه ارائه شده توسط فاکسن [۳۰] که در مقاله بن ریچاو به آن ارجاع داده شده، کمتر از ۲/۰ ٪ است.

رای سیلندر واقع در بین دو	جدول ۱- نیروی درگ بیبعد ب
جريان خزشي	صفحه موازی در
$F_D/\mu U_0$	
٨/٩١۶	کار حاضر
۹/۲۳۵	بن ریچاو و همکاران[۲۹]
٨/٩٠۶	فاکسن [۳۰]

۴-۱- بررسی استقلال نتایج از تراکم شبکه برای هر یک از آرایشهای موازی (برای حالت α=۰/۳۴۹) و جابجاشده (برای حالت α=۰/۴۰۳)، ضریب افت فشار برای تعداد تقسیمات مختلف قطر فیبر، جدول ۲، تعیین شده است. در مورد آرایش تصادفی، از آنجایی که تولید تصادفی مراکز سیلندرها با توجه به موقعیت آنها بر حسب قطر کنترل و مقید شده تا از هم یوشانی آنها اجتناب شود، با تغییر قطر شرایط چیدمان تغییر میکند و چون مقدار افت فشار به چیدمان وابسته است، مقایسهی مقادیر به دست آمده از دو تقسیم بندی مختلف قطر منطقی به نظر نمی رسد بنابراین در حالت تصادفی نیز از نتیجه به دست آمده برای آرایش منظم بهره گرفته شده است. بنابراین با توجه به تغییرات کمتر از ۱٪ با ظریفتر شدن مش نسبت به D/۲۴ این شبکه به عنوان مناسب ترین شبکه جهت دستیابی به دقت مناسب و هزینه محاسباتی معقول برای شبیه سازی انتخاب شده است.

جدول ۲- تغییرات ضریب افت فشار با تعداد

تقسيمات فطر سيلندر					
فاكتور افت فشار		•			
موازى	جابجا شده	$\Delta$			
<i>۱۶/۹۶</i>	۲۳/• ۹	D/1A			
18/48	TT/V1	D/۲۴			
18/0.	TT/A )	D/۳۶			
18/24	TT/AI	D/۴۸			

۴–۲– بررسی استقلال نتایج از اندازه محیط فیلتر به منظور داشتن نتایجی که به اندازه یمیدان حل وابسته نباشد، هم برای آرایش منظم و هم برای آرایش تصادفی فیبرها در دو کسر حجمی جامد کم و زیاد، ضریب افت فشار برای محیطهای فیلتر با اندازههای مختلف مقایسه

شدهاند. در مورد آرایش منظم با توجه به تناوبی بودن هندسه و شرایط جریان در مرزهای بالا و پایین، تنها تغییر ضخامت محیط فیلتر بررسی می شود که در واقع این ضخامت به تعداد ردیف فیبر در نظر گرفته شده برای آن آرایش، وابسته است.

در شکل ۳ تغییرات ضریب افت فشار برای آرایش موازی وجابجاشده برحسب ضخامت بىبعد محيط فيلتر براى کسر حجمی جامد کم و زیاد آورده شده است. مشاهده می شود که در کسر حجمی های کمتر به ضخامت بیشتری احتياج است تا ضريب افت فشار از ضخامت فيلتر تقريباً مستقل باشد. برای کسر حجمی های نشان داده شده در شکل برای مقادیر بیشتر کسر حجمی ضخامتی حداقل در حدود ۳۰-۲۵ برابر قطر سیلندر و برای کسر حجمی های پایین تر ضخامتی حدود ۴۰-۳۵ برابر قطر سیلندر برای استقلال ضريب افت فشار از ضخامت فيلتر لازم است. همچنین واضح است که ضخامت لازم برای آرایش موازی در هر دو مورد بیشتر از حالت مشابه در آرایش جابجاشده است. در مورد آرایش تصادفی، به منظور کاهش نوسانات آماری ناشی از چیدمان تصادفی، در هر مورد شبیه سازی حداقل ۵ بار تکرار شده و مقدار میانگین آنها به عنوان نتیجه در نظر گرفته می شود.

در شکل ۴ برای دو نمونه از آرایش تصادفی فیبرها با کسر حجمی جامد ۲/۱۵ کانتورهای فشار، سرعت و بردارهای سرعت متناظر با هر کدام از آنها، نشان داده شده است. هندسهی تصادفی محیط فیلتر با استفاده از توابع تولید اعداد تصادفی در زبان برنامه نویسی فرترن و استفاده از اعداد تصادفی به دست آمده به عنوان مراکز فیبرها ایجاد شده است. توجه شود که به منظور استفاده از روش می و شده است. توجه شود که به منظور استفاده از روش می و مکاران [۲۵] برای محاسبات مربوط به مرز منحنی، حداقل فاصله بین مرزهای سیلندرهای مجاور، ۴ واحد شبکه در نظر گرفته شده است.

در مورد آرایش تصادفی علاوه بر ضخامت محیط فیلتر، تأثیر ارتفاع دامنهی حل نیز روی ضریب افت فشار بررسی شده است. در [۳۱] محیط فیلتر به صورت مربع در نظر



شکل ۳- تغییرات ضریب افت فشار با ضخامت محیط فیلتر برای دو آرایش موازی و جابجاشده در SVF پایین (سمت راست) و SVFبالا (سمت چپ)



گرفته شده است که اندازهی آن با استفاده از کسر حجمی جامد مورد نظر و تعداد سیلندرها قابل محاسبه است. آنها عدم وابستگی افت فشار را به تعداد سیلندر معیار بزرگی اندازهی محیط فیلتر دانستند در حالی که در بررسیهایی که در تحقیق حاضر صورت گرفته است مشخص است که ارتفاع دامنهی حل تأثیر بیشتری در کاهش نوسانات آماری ناشی از توزیع تصادفی فیبرها دارد. در واقع با افزایش ارتفاع محیط فیلتر، چیدمان تصادفی را به حالتی واقعی نزدیکتر شده و تأثیر مرزهای تناوبی روی آرایش فیبرها کاهش می یابد. می توان با کوچکتر در نظر گرفتن ضخامت محیط فیلتر از هزینههای محاسباتی کاست. در تراکمهای پایین تر جهت استقلال نتایج به اندازه بزرگتر محيط فيلتر احتياج است زيرا سيلندرها فضاى بيشترى برای تغییر مکان در اختیار دارند و امکان ایجاد توزیع کاملاً ناهمگن آنها فراهم است. در جداول ۳ و ۴ مقادیر میانگین ضریب افت فشار برای اندازه های مختلف محیط فیلتر به ترتیب برای دو کسر حجمی کم و زیاد آورده شده است. مقادیر انحراف معیار مربوط به ۵ تکرار در هر مورد نیز آورده شده است. مشاهده می شود که با بزرگتر شدن محيط فيلتر مقدار انحراف معيار كاهش يافته و اين به معنی تأثیریذیری کمتر نتایج از چیدمان تصادفی است.





شکل ۴- کانتور فشار، سرعت و بردارهای سرعت متناظر با دو چیدمان تصادفی مختلف با کسر حجمی جامد ۰/۱۵

جدول۳- مقادیر میانگین ضریب افت فشار و مقادیر انحراف معیار متناظر با ۵ تکرار مربوطه برای α=۰/۰۵ برای ابعاد مختلف محیط فیلتر

50D	40D	30D	20D	اندازه فيلتر
•/١٧٧٩	٠/١٧٩۵	•/1787	•/٣٣٧٨	f
•/••۵	•/••٧	۰/۰۱۵	•/\\	انحراف معيار

جدول ۴- مقادیر میانگین ضریب افت فشار و مقادیر انحراف معیار متناظر با ۵ تکرار مربوطه برای ۲٦۲، •=α برای ابعاد مختلف محیط فیلتر

50D	40D	30D	20D	اندازه فيلتر
8/588	8/818	۶/۶۱۰	<b>%</b> /४९४	f
•/101	•/781	۰/۳۱۷	•/۴٨٣	انحراف معيار

		ز	رينولد	بر عدد	تأثي	رسى	-۳- بر	-۴
نكە	و توجه به این	[١٨,	۱۳ ,۱۲	/, ۱۰,	ت [\	مقالاه	ررسى	با ب
در	سيلندرهايي	حول	جريان	داشتن	به ه	مند	علاقه	ما

مقیاس میکرو به عنوان میکروفیبرها هستیم، مشاهده شد که حدود عدد رینولدز خیلی کمتر از ۱ و عموماً در حد ۲/۰ است. عدد رینولدز در مقیاس حفره است و بر اساس سرعت متوسط جریان ورودی و قطر فیبر تعریف شده است. با در نظر گرفتن قطر فیبر در حدود ۲۰µ۳ و سرعت حرکت هوا در فیلترهای فیبری در حدود ۱۰cm/۶ و مرعت رینولدز ۲/۱۷ به دست میآید. در این مقاله اعداد رینولدز ۵/۰، ۴/۰، ۲/۰ ، ۲/۰ و ۲/۱ در نظر گرفته شده است.

با توجه به اینکه جریان عبوری از فیلترهای فیبری عموماً در شرایط با اعداد رینولدز پایین (کمتر از ۱) هستند و این نکته که در جریانهای با اعداد رینولدز پایین، رژیم جریان خزشی یا دارسی، اثرات اینرسی در برابر اثرات لزجت ناچیز است. در چنین جریانهایی افت فشار با سرعت متناسب است[۱۸] و با توجه به تعریف ضریب افت فشار، رابطه (۱۱)، انتظار می رود که تغییر سرعت ورودی (به عبارت دیگر تغییر عدد رینولدز) تأثیری بر ضریب افت فشار نداشته باشد. این موضوع در شکل ۵ بررسی شده است و مشاهده می شود که برای تمام آرایش ها، تغییرات f با عدد رینولدز ناچیز بوده و تقریباً ثابت باقی مانده است. این موضوع هم برای مقادیر کسر حجمی جامد بالا و هم برای کسر حجمی جامد پایین بررسی شده است. به این ترتیب با توجه به تأثیر ناچیز عدد رینولدز بر افت فشار در این محدوده اعداد رینولدز، در کار حاضر عدد رینولدز برابر ۰/۲ انتخاب شده است.





در جدول ۵ مقادیر ضریب افت فشار در کسرهای حجمی جامد مختلف، برای آرایش تصادفی آورده شده است. همانطور که قبلاً بیان شد، برای هندسهی تصادفی با توجه به تأثیر پذیری نتایج از نحوهی چیدمان فیبرها، برای هر حالت ۵ بار شبیه سازی تکرار شده و نتایج متوسط گیری شده اند. در جدول ۵ مقادیر متوسط به عنوان مقادیر f عنوان شده اند و انحراف معیار مربوط به مقادیر ۵ تکرار در هر شبیه سازی نیز بیان شده است.

در تحقیق فتوتی و همکاران [۱۴] شبیه سازی سه بعدی برای فیلتر فیبری با کسر حجمی جامد ۰/۰۷۵ انجام شده است و اثر دو جهت گیری درون صفحهای و خارج صفحه-ای فیبرها روی نتایج بررسی شده است. نتایج آنها نشان داده است که برای ذرات بزرگ (در حد میکرومتر)، فیبرهای موازی با هم که در واقع نشان دهنده صفر بودن فیبرهای موازی با هم که در واقع نشان دهنده صفر بودن فیبرهای موازی با هم که در واقع نشان دهنده صفر بودن در کار حاضر برای سه که در مای منجر به عملکرد بهتر در کار حاضر برای سه آرایش متفاوت موازی، جابجاشده و تصادفی برای کسر حجمی جامدهای مختلف با مقادیر حاصله از روابط تئوری و تجربی موجود[۶–۴] و همچنین نتایج حل عددی دوبعدی حسینی و تفرشی [۳۱] در شکل ۶ مقایسه شده است.

جدول ۵- تغییرات ضریب افت فشار با کسر حجمی جامد فیلتر

برای ارایش تصادفی فیبرها					
انحراف معيار	فاكتور افت فشار	کسر حجمی جامد			
•/••۵	٠/١٧٧٩	•/•۵			
•/•۴۵	• /۶٨٣٢	• / \			
•/• 97	1/2724	•/10			
٠/١٣٣	٣/٣٣٩ <i>٢</i>	• /٢			
•/101	8/08t ·	•/٢۶٢			



مقدار افت فشار (میانگین نتیجه چند تکرار شبیه سازی) بر واحد طول فیلتر برابر ۳۳/۱ kpa/m ارائه شده است که با توجه به قطر فیبر ۳۸ ۱۰ سرعت ورودی ۸/۱ و استفاده از لزجت هوا در شرایط استاندارد ۱۸/۲۷ و استفاده از رابطهی ۱۳، مقدار ضریب افت فشار به دست آمده توسط آنها در این مورد برابر ۲۸۵۳/۱ است. در جدول۶ این مقدار با آنچه در کار حاضر به دست آمده و همچنین با نتایج سایر مراجع مقایسه شده است. مشاهده میشود که نتیجه به دست آمده برای ضریب افت فشار برای محیط فیبری با ترایش تصادفی به صورت دوبعدی با آنچه به صورت سه بعدی انجام شده تقریباً برابر است. اختلاف موجود را می-توان به مقدار نواسانات آماری ناشی از چیدمان تصادفی نسبت داد که در واقع مقادیر ارائه شده مقادیر میانگین حاصل از چند تکرار شبیه سازی تصادفی هستند.

فیلتر با کسر حجمی جامد ۰/۰۷۵					
فتوتی[۱۴]	جکسون[۵]	ديويس[۴]	كوابار[8]		
•/208	•/٣.0	•/٣٣٩	•/£٩•	f	
كارحاضر	کارحاضر	کار حاضر	حسيني[٣١]		
(تصادفی)	(جابجاشدہ)	(موازی)			
•/210	•/077	•/077	•/٣٣١	f	

جدول ۶- مقایسه ضریب افت فشار به دست آمده برای آرایش-

های مختلف با آنچه در مراجع مختلف آورده شده است برای

با توجه به شکل ۸، می توان افت فشار را با استفاده از تابع f=Aa(I+Ba<sup>2</sup>) ، به کسر حجمی جامد مر تبط کرد. ضرایب این چند جملهای به نحوهی آرایش فیبرها در محیط فیلتر وابسته هستند که در جدول ۷ ارائه شدهاند.

 $f=\!Alpha(l\!+\!Blpha^2)$  جدول ۲ ضرایب مربوط به رابطهی

آرایش	Α	В	
جابجا شده	۵/۵۵	۴۵	
موازى	۵/۳۴	۵۴	
تصادفي	٣/٧۴	٨۵	

در شکل ۷ تغییرات تورتوسیتی متوسط با کسر حجمی جامد برای آرایشهای مختلف فیبرها نشان داده شده است. همانطور که مشاهده میشود، تغییر آرایش فیبرها روی مقدار تورتوسیتی تأثیرگذار است. در مورد آرایش تصادفی مقدار تورتوسیتی تأثیرگذار است. در مورد آرایش تصادفی مقدار تورتوسیتی تأثیرگذار است. مود که تأثیرپذیری بیشتر است. همچنین مشاهده میشود که تأثیرپذیری تورتوسیتی از کسر حجمی جامد برای آرایش تصادفی بیشتر از دو آرایش منظم است.

# ۵- نتیجهگیری

به منظور بررسی اثر چیدمان فیبرها در فیلترهای فیبری بر ضریب افت فشار که کمیتی مهم در ارزیابی عملکرد فیلترهای فیبری است، سه آرایش مختلف برای فیبرها در نظر گرفته شد. در دو آرایش موازی و جابجا شده، فیبرها به صورت منظم و در آرایش سوم فیبرها به صورت تصادفی در محیط فیلتر چیده شدهاند. با توجه به توانایی روش شبکه بولتزمن در شبیه سازی هندسه های پیچیده از این روش برای مدلسازی محیط فیلتر فیبری استفاده

گردید. به منظور مقایسه و تحلیل نتایج حاصله از نتایج ارائه شده در مراجع که یا به صورت تجربی و یا به صورت عددی به دست آمده اند، بهره گرفته شد. مشاهده شد که نتایج آرایش منظم با نتایج آرایش تصادفی و با شدت بیشتر با نتایج تجربی فاصله داشته که این به معنی خطای استفاده از آرایش منظم به عنوان مدل ساده شده فیلتر فيبرى، مخصوصاً براى فيلترهاى با تراكم كمتر فيبر، است. استفاده از آرایش تصادفی به عنوان مدل فیلتر می-تواند راهگشا باشد اما باید به این نکته دقت شود که در آرایش تصادفی تغییر چیدمان فیبرها روی نتایج تأثیرگذار است. بنابر این هر چه تعداد دفعات تکرار شبیه سازی افزایش یابد، همچنین هر چه محیط در نظر گرفته شده برای فیلتر بزرگتر باشد میتوان به نتایج با نوسان کمتری دست یافت. در شرایطی که توزیع فیبرها در محیط فیلتر همگن باشد، نوسان نتایج کمتر می شود. در کسر حجمی های بالاتر اختلاف ضریب افت فشار حاصله از آرایش منظم و تصادفی کاهش یافته است و استفاده از آرایش منظم قابل قبول است.



همچنین با مقایسه نتایج حاصله از این تحلیل دو بعدی و شبیه سازی سه بعدی مشابه در مراجع، مشاهده شد که

استفاده از شبیه سازی دوبعدی در مواردی خاص می تواند مناسب و کم هزینه تر باشد.

۵- مراجع

- ['] Brown, R. C. (1993). Air filtration: an integrated approach to the theory and applications of fibrous filters: Pergamon press New York.
- Spurny, K. R. (199A). Advances in Aerosol Gas Filtration: CRC Press. [۲]
- Tien, C.  $(7 \cdot 17)$ . Principles of filtration: Access Online via Elsevier. [۳]
- Davies, C. N. (197). Air filtration. London: Academic Press. [٤]
- Jackson, G. W. and James, D. F. (1986). The permeability of fibrous porous media, The Canadian [°] Journal of Chemical Engineering, vol. 75, pp. 775-775.
- Kuwabara, S. (1959). The forces experienced by randomly distributed parallel circular Cylinder or [7] Spheres in a viscous flow at small Reynolds numbers, Journal of The Physical Society of Japan, vol. ١٤.
- Lee, K. W. and Liu, B. Y. H. (1982). Theoretical Study of Aerosol Filtration by Fibrous Filters, [Y] Aerosol Science and Technology, vol. 1, pp. 15V-171.
- Kirsch, V. A. (2007). Stokes flow in model fibrous filters, Separation and Purification Technology, vol. [^] 01, pp. 111-192.
- Liu, Z. G. and Wang, P. K. (1997). Pressure Drop and Interception Efficiency of Multifiber Filters, [٩] Aerosol Science and Technology, vol. 17, pp. "1"-"1".
- Chen, S., Cheung, C. S., Chan, C. K., and Zhu, C. (2002). Numerical simulation of aerosol collection in [1.] filters with staggered parallel rectangular fibres, Computational Mechanics, vol. 14, pp. 101-171.
- Liu, Z. G. and Wang, P. K. (1996). Numerical Investigation of Viscous Flow Fields Around Multifiber [11] Filters, Aerosol Science and Technology, vol. Yo, pp. Wo-M91.
- [17] Przekop, R., Moskal, A., and Gradon, L. (2003). Lattice-Boltzmann approach for description of the structure of deposited particulate matter in fibrous filters, Aerosol Science, vol. "£, pp. 1""-1 £V.
- [17] Rao, N. and Faghri, M. (19AA). Computer Modeling of Aerosol Filtration by Fibrous Filters, Aerosol Science and Technology, vol. <sup>A</sup>, pp. 177-107.
- Fotovati, S., Vahedi Tafreshi, H., and Pourdeyhimi, B. (2010). Influence of fiber orientation [12] distribution on performance of aerosol filtration media, Chemical Engineering Science, vol. 65, pp. 0710\_0797
- [10] Hosseini, S. A. and Vahedi Tafreshi, H., (2010). Modeling permeability of 3-D nanofiber media in slip
- [יי] Hosseini, S. A. and Vahedi Tafreshi, H., (۲۰)., "-D simulation of particle filtration in electrospun nanofibrous filter, Powder Technology vol. ۲۰۱, pp. 107-17.
- Vahedi Tafreshi, H., A Rahman, M. S., Jaganathan, S., Wang, Q., and Pourdeyhimi, B. (2009). [17] Analytical expressions for predicting permeability of bimodal fibrous porous media, Chemical Engineering Science, vol. 75, pp. 1105-1109.
- Wang, O., Maze, B., Tafreshi, H. V., and Pourdeyhimi, B. (2006). A case study of simulating [14] submicron aerosol filtration via lightweight spun-bonded filter media, Chemical Engineering Science, vol. 11, pp.  $\xi \Lambda V 1_{\xi} \Lambda \Lambda T$ .
- [19] Wang, H., Zhao, H., Guo, Z., and Zheng, C. (2012). Numerical simulation of particle capture process of fibrous filters using Lattice Boltzmann two-phase flow model, Powder Technology, vol. 227, pp. 111\_177.
- Wang, H., Zhao, H., Wang, K., He, Y., and Zheng, C. (2013). Simulation of filtration process for [11] multi-fiber filter using the Lattice-Boltzmann two-phase flow model, Journal of Aerosol Science, vol. 17, pp. 172-17A.
- Filippova, O. and Hänel, D. (1997). Lattice-Boltzmann simulation of gas-particle flow in filters, J. [17] Fluid Mech., vol. ٩٨, p. ٣٦.
- [۲۲] Lantermann, U. and Hänel, D. (2007). Particle Monte Carlo and lattice-Boltzmann methods for simulations of gas-particle flows, Computers & Fluids, vol. <sup>47</sup>, pp. <sup>2</sup>·<sup>V</sup>-<sup>2</sup><sup>Y</sup>.
- [۳۳] Succi, S. (2001). The Lattice Boltzmann Equation for fluid dynamics and beyond: Clarendon presss. Oxford.
- [۲٤] Zou, Q. and He, X. (1997). On pressure and velocity boundary conditions for the lattice Boltzmann BGK model, Physics of Fluids, vol. 9, p. 1091.

- [<sup>7</sup>°] Mei, R., Luo, L.-S., and Shyy, W. (1999). An accurate curved boundary treatment in the lattice Boltzmann method, Journal of Computational Physics, vol. 100, pp. **T**.**V**-**TT**.
- [<sup>[7]</sup> Mei, R., Shyy, W., Yu ,D., and Luo, L.-S. (<sup>7</sup>···). Lattice Boltzmann Method for <sup>r</sup>-D Flows with Curved Boundary, Journal of Computational Physics, vol. <sup>1</sup>71, pp. <sup>1</sup>A·-<sup>199</sup>.
- [<sup>Y</sup><sup>V</sup>] Tahir, M. and Tafreshi, H. V. (<sup>Y</sup>··<sup>4</sup>). Influence of fiber orientation on the transverse permeability of fibrous media, Physics of Fluids, vol. <sup>Y</sup><sup>1</sup>, p. ·<sup>A</sup><sup>r</sup><sup>J</sup>·<sup>\exist</sup>.
- [YA] Nabovati, A. and Sousa, A. C. M. (2007). Fluid flow simulation in random porous media at pore level using the lattice Boltzmann method, Journal of Engineering Science and Technology, vol. 2, pp. 226-YTY.
- [<sup>Y 9</sup>] Ben Richou, A., Ambari, A., and Naciri, J. K. (2004). Drag force on a circular cylinder midway between two parallel plates at very low Reynolds numbers—Part 1: Poiseuille flow (numerical), Chemical Engineering Science, vol. °<sup>9</sup>, pp. <sup>YY 1</sup>°-<sup>YYYY</sup>.
- [<sup>r</sup>•] Faxén, H. (1946). Forces exerted on a rigid cylinder in a viscous fluid between two parallel fixed planes: Generalstabens Litografiska Anstalts Förl.
- [<sup>r</sup>] Hosseini, S. A. and Tafreshi, H. V. (2010). Modeling particle filtration in disordered 2-D domains: A comparison with cell models, Separation and Purification Technology, vol. V£, pp. 17-179.