

مدلی تحلیلی برای انساط و نشست قطرات افشاره ناشی از بار الکتریکی

محمد رضا جهان‌نما (استادیار)

حوزه‌ی معاونت پژوهشی، پژوهشکده‌ی مهندسی، وزارت جهاد کشاورزی

بررسی تغییر غلظت حجمی قطرات حاوی بار الکتریکی در یک افشاره و تعیین رابطه‌ی میان این تغییر و نشست قطرات، امکان دست‌یابی به مدلی تحلیلی را برای بدبده‌ی انساط و نشست قطرات بر روی یک جسم بر حسب تغییر غلظت افشاره فراهم می‌سازد. بهره‌گیری از قانون گوس نیز با ارائه میدان الکتریکی پذیرآمده میان جسم و قطرات باردار، توزیع گذرای غلظت را ارائه می‌دهد. ترکیب نتایج حاصل از این میدان غلظت و میدان الکتریکی در اطراف جسم، به رابطه‌ی نظری برای ثابت زمانی نشست قطرات بر روی جسم مستحب می‌شود. و استنگی ریاضی این ثابت به بار الکتریکی قطرات مؤید نش می‌شود. با این نتایج می‌توان از طریق کاهش تأثیر زمانی کوتاه‌تر است. هرچند افزایش غلظت قطرات و استفاده از قطرات درشت‌تر نیز از طریق کاهش ثابت زمانی موجب بهبود شست می‌شوند، این بهبود به طور غیرمستقیم از افزایش بار الکتریکی قطرات نشأت می‌گیرد. ارزیابی نتایج، حاکی از سازگاری کمی و کیفی مناسب آنها در مقایسه با داده‌های حاصل از حل تحلیلی مستقیم براساس معادله‌ی یواسون است.

فهرست عالیم

A : مساحت (m^2)

E : میدان الکتریکی ($V m^{-1}$)

E_r : مؤلفه‌ی شعاعی میدان الکتریکی ($V m^{-1}$)

E_z : مؤلفه‌ی محوری میدان الکتریکی ($V m^{-1}$)

I : جریان الکتریکی (A)

J_i : تابع بسل نوع اول از مرتبه‌ی i ($i = 1 \text{ تا } 2$)

L : نصف طول استوانه (m)

m : جرم کل قطرات در حجم معیار منبسط (kg)

m_1 : جرم کل قطرات در حجم معیار اولیه (kg)

m_r : جرم نشست یافته (kg)

n : غلظت لحظه‌ی افشاره ($drops/m^3$)

n_1 : غلظت اولیه‌ی افشاره ($drops/m^3$)

N : تعداد کل قطرات

q : بار الکتریکی کل قطرات (C)

q_d : بار الکتریکی قطره (C)

q_{R} : بیشینه‌ی بار الکتریکی ریلی (C)

r : متغیر شعاعی (m)

R : شعاع استوانه (m)

s : زمان (s)

t : لحظه‌ی اولیه (s)

u_d : سرعت قطره (ms^{-1})

مقدمه

باردارسازی الکتریکی افشاره‌ی مایعات به منظور تولید قطرات باردار^۱ روشی است مناسب برای کنترل بهتر مسیر حرکت قطرات و وسیله‌ی ای است مؤثر برای بهبود نشست^۲ و تقویت ذربی کردن^۳ مایع.^[۱] مزایای مترتب براین روش باعث شده است تا افشاره‌ی قطرات باردار درگستره‌ی وسیع و متنوعی از کاربردهای عملی، مانند افشاره‌های کشاورزی، صنایع دارویی، چاپگرهای جوهرافشان و موتورهای درون سوز، تا سامانه‌هایی شامل پیش‌رانه‌ی راکت‌ها مورد استفاده قرار گیرد.^[۲]

انتقال و نشست بهتر و نیز انساط بیشتر افشاره‌ی باردار، در مقایسه

روش‌های عددی [۱۱-۱۲]، برای بررسی انبساط و نشست قطرات باردار مایع بر روی جسمی با پتانسیل الکتریکی صفر راهکاری تحلیلی ارائه می‌کند. در این روش مدلی ریاضی برای نشست قطرات باردار با بهره‌گیری از تغییر غلظت عددی قطرات در افشانه و نیز اعمال قانون گوس^۷ به دست می‌آید. این مدل ضمن ارائه‌ی توزیعی گذرا برای نشست، برای ثابت زمانی^۸ این پدیده عبارتی را معرفی می‌کند که به پارامترهای بار و تحرک پذیری یونی^۹ و غلظت اولیه قطرات در افشانه وابسته است. نتایج حاصل از این مدل حاکم از افزایش درصد نشست و کاهش ثابت زمانی به‌ازای افزایش بار الکتریکی قطرات هستند. این امر مؤید پیدایش میدان جاذبه‌ی الکتریکی میان پاشیدن قطرات باردار و جسم است که تقویت نشست قطرات را بر روی اجسام به دنبال دارد. برای ارزیابی مدل، براساس یک حل تحلیلی برای معادله‌ی پواسون، تغییر غلظت و نشست نسبی قطرات باردار با نتایج حاصل از مدل مقایسه شده‌اند. این مقایسه نشان می‌دهد که روند تغییرات طابق مناسبی با مقادیر کمی پارامترها دارد.

تبیین مدل

تعذیب‌های جریان پیوسته‌یی از مایع به درون یک نازل موجب ذرهی کردن آن جریان و تشکیل مجموعه‌یی از قطرات مایع به نام افشانه در خروج از نازل می‌شود. به‌منظور دست‌یابی به افشانه‌یی متشکل از قطرات باردار، معمولاً فرایند باردارسازی الکتریکی همزمان با ذرهی کردن در داخل نازل (یا ذرهپاش^{۱۰}) صورت می‌گیرد. وجود قطرات باردار در افشانه به‌ رغم کوچک بودن قطرات (در حد چندde میکرون) عموماً موجد نسبت بالای (در حد چندصد برابر) از نیروی الکتریکی به نیروی نقلی است. نقش نازل در پاشش قطرات عبارت است از تعیین اندازه‌ی قطرات و گشتاور اولیه‌ی آنها در خروج از نازل و ورود به محیط پیوسته‌یی هوا. در این حالت، هیدرودینامیک افشانه به‌دلیل گستگی جریان مایع (قطرات) و نفوذ آن در محیط پیوسته‌یی هوا از ماهیتی دوفاری برخوردار است که بررسی آن به‌تهابی در قالب معادلات حاکم بر جریان‌های پیوسته نمی‌گنجد. برای بررسی رفتار هیدرودینامیکی افشانه‌ی باردار، مجموعه‌یی از قطرات باردار مایع مطابق شکل ۱ در نظر گرفته می‌شود. در عمل این افشانه پس از خروج از نازل در فضایی مخصوص توسعه سطح صاب مانند محفظه‌یی احتراق) واقع می‌شود و یا اساساً برای پوشش دهی سطح بسوی جسم هدف (مانند بدنه‌ی اتمیل در زنگ پاشی یا برگ گیاه در سمت پاشی) پاشیده می‌شود. در هر دو حالت انساط افشانه‌ی قطرات باردار به‌دلیل رانش الکتریکی قطرات و نیز اعمال نیروی جاذبه‌ی الکتریکی از سوی هدف بر افشانه‌ی قطرات اجتناب ناپذیر است. رانش قطرات در اثر هنمایی بار الکتریکی آنها و ایجاد میدان الکتریکی در اثر اختلاف پتانسیل میان هدف و قطرات باردار به‌وقوع می‌پوندد. از این‌رو می‌توان حضور افشانه‌ی قطرات در مجاورت یک جسم، و انساط آن را

با کاربردهای متداول افشانه (حاوی قطرات خنثی و بی‌بار) از مزایایی برخوردار است. از مهم‌ترین این مزایا می‌توان به آلودگی کم‌تر محیط زیست و کاهش اتلاف مواد در اثر انتقال و نشست موتور قطرات مایع روی اهداف مورد نظر (مانند پوشش دهی سطوح در صنایع رنگ و سرمایشی گیاهان در کشاورزی) اشاره کرد.^[۱۱] افشانه‌ی باردار همچنین در برخی از کاربردها به فرایند اصلی کمک می‌کند و بازده آن را افزایش می‌دهد. احتراق سوخت نمونه‌یی از این نوع است که طی آن پاشش قطرات باردار به دلیل انساط بیشتر باعث اختلال بهتر سوخت و هوا، و در نتیجه احتراق کامل‌تر می‌شود.^[۱۲] پاشش مایعات باردار همچنین به‌دلیل کاهش مایع مصرفی و تقلیل هزینه‌های تولید و انتقال مواد عاملی برای صرفه‌جویی اقتصادی محسوب می‌شود. این موضوع بهویه در استفاده از افشانه‌ی مایعات در یک مقیاس کلان که توان با کاهش قابل توجه مقدار ماده‌ی مصرفی است از اهمیتی مضاعف برخوردار می‌شود. مروری بر ادبیات فنی موضوع نشان می‌دهد که بررسی‌های نظری در

زمینه‌ی مطالعه‌ی نقش بارداری الکتریکی قطرات مایع غالباً برروش‌های عددی استوارند. آغاز «سینماتیک» شیوه‌سازی عددی قطرات باردار مایع به بررسی مشخصه‌های سینماتیکی قطرات باردار در یک زنگ پاش الکترواستاتیکی باز می‌گردد.^[۱۳] در این بررسی حرکت قطرات براساس دیدگاه لاغرانژی در شرایط گذرا، و تأثیر رانش الکتریکی قطرات باردار با استفاده از معادله‌ی پواسون^{۱۴} مدل شده‌اند. در پژوهش دیگری از یک مدل دو بعدی در شرایط متقاضن محوری و دائمی و بر مبنای دیدگاه اویلری برای حل معادلات پیوستگی و گشتاور قطرات، همزمان با حل معادله‌ی پواسون برای محاسبه‌ی میدان الکتریکی استفاده شده است.

گرایش به بررسی جریان دو فازی، متشکل از فاز پیوسته^{۱۵} هوا و فاز گسیسته^{۱۶} قطرات مایع، رویکردی است که در بررسی‌های عددی افشانه‌ی قطرات باردار از نیمه‌ی دوم دهه‌ی ۹۰ میلادی مشاهده می‌شود. در این مطالعات هوا در دیدگاه اویلری، قطرات مایع در دیدگاه لاغرانژی، و نقش بارداری الکتریکی با استفاده از معادله‌ی پواسون بررسی می‌شوند. معادلات حاکم به‌طور همزمان حل شده و برهمکنش میان فازهای هوا و قطرات و نیز تأثیر بار الکتریکی در این معادلات از طریق جملات منبع برقرار می‌شود. در این مدل‌ها همچنین تأثیر اغتشاش هوا بر مشخصه‌های سینماتیکی سیال در معادلات حاکم لحاظ شده‌اند.^[۱۷] اگرچه پیش‌رفت‌های حاصل در معرفی سامانه‌های پرقدرت رایانه‌یی به توسعه‌ی روش‌های عددی در حل معادلات حاکم بر جریان سیال کمک شایانی کرده‌اند، نیاز به حجم بالای حافظه، زمان‌بُری حل همزمان معادلات غیرخطی، و نیز دشواری ناشی از هم‌گرایی روند حل این معادلات همواره به عنوان چالش‌هایی اساسی پیش روی محققان قرار داشته‌اند.^[۱۸]

پیش روی محققان قرار داشته‌اند.

نوشتار حاضر با آگاهی از جزئیات و پیچیدگی‌های موجود در

افشانه باقی می‌مانند، تعداد کل قطرات (N) در حجم معیار اولیه و حجم انبساط یافته برابر است و بر حسب حجم افشانه و غلظت حجمی قطرات از رابطه‌ی زیر تبعیت می‌کند:

$$N = v_1 n_1 = v n \quad (2)$$

در فاصله‌ی زمانی انبساط، جرم قطرات موجود در حجم معیار اولیه نیز به اندازه‌ی m_r کاسته می‌شود. این جرم معادل جرم کل قطرات واقع در فضای میان v_1 و v در لحظه‌ی t است که مطابق رابطه‌ی ۳ قابل محاسبه است:

$$m_r = (v - v_1) n \rho_d v_d \quad (3)$$

چنان‌که در تبیین مدل بیان شد، انبساط افشانه و خروج قطرات از حجم معیار اولیه به صورت نشست این قطرات بر روی سطح هدف بروز می‌یابد. تأثیر این نشست با تغییر غلظت حجمی قطرات افشانه توأم است که این تغییر نیز در غلظت لحظه‌ی قطرات (n) لحاظ شده است. از این‌رو رابطه‌ی ۳ مقدار مطلق نشست را راهه‌ی می‌دهد که خارج قسمت آن به جرم اولیه‌ی کل قطرات (رابطه‌ی ۱)، به رابطه‌ی برای نشست نسبی افشانه (رابطه‌ی ۴) منتهی می‌شود:

$$\frac{m_r}{m_1} = \frac{n}{n_1} \frac{v - v_1}{v_1} \quad (4)$$

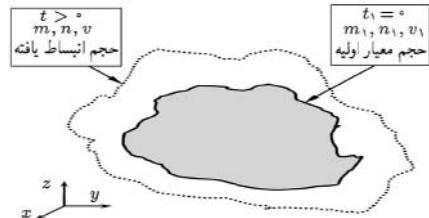
با استفاده از رابطه‌ی ۲ و جایگذاری حجم‌های v و v_1 بر حسب غلظت در رابطه‌ی ۴، به رابطه‌ی ۵ برای نشست نسبی افشانه دست می‌یابیم:

$$\frac{m_r}{m_1} = \frac{n_1 - n}{n_1} \quad (5)$$

طی رابطه‌ی ۵، نشست نسبی به صورت تابعی از غلظت اولیه و لحظه‌ی افشانه معرفی می‌شود. همچنین در دست می‌یابی به رابطه‌ی ۵ هیچ‌گونه قیدی بر هندسه‌ی افشانه اعمال نشد. لذا این رابطه برای انبساط سه‌بعدی پاشش در فضا و نشست آن بر سطح جسمی با هندسه‌ی دلخواه صادق است.

فرمول‌بندی بار الکتریکی افشانه

کاربرد رابطه‌ی ۵ مستلزم تعیین تغییر تدریجی غلظت افشانه است. این تغییر غلظت ناشی از انبساط افشانه است که متشاً آن بار الکتریکی قطرات است. از این‌رو باید تأثیر نیروهای الکترواستاتیکی بر حرکت قطرات موجود در یک افشانه با غلظت اولیه مشخص، بررسی شود. نشست قطرات باردار روی سطح یک جسم با انتقال بار الکتریکی قطرات به آن جسم همراه است. از سوی دیگر، اتصال جسم به زمین (پتانسیل صفر) موجب انتقال بار الکتریکی قطرات به زمین از طریق



شکل ۱. پاشش قطرات باردار، قبل و بعد از انبساط در بازه‌ی زمانی (t_0, t) .

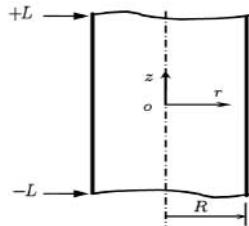
معادل خروج جرم (قطره) از حجم معیار اولیه دانست که در نشست این جرم بر روی هدف متبلور می‌شود. به عبارت دیگر، جرم قطرات موجود میان حجم معیار اولیه و حجم انبساط یافته (شکل ۱) معادل جرم نشست یافته‌ی این قطرات بر روی هدفی است که سطح آن منطبق با سطح معیار اولیه است. این بدین معناست که افشانه توسط سطح هدف (منطبق بر سطح معیار اولیه) محصور شده و قطرات پس از نشست، بار الکتریکی خود را از طریق هدف متصل به زمین (دارای پتانسیل صفر) از دست می‌دهند. از این‌رو برهمنکش الکتروهیدرودینامیکی، که مترادف با اعمال نیروی الکتریکی متقابل است، میان این قطرات نشست یافته و قطرات باردار واقع در افشانه وجود نخواهد داشت. استفاده از قطرات باردار همچنین به دلیل رانش میان قطرات دارای بار همنام، احتمال وقوع پدیده‌ی ترکیب و درهم‌تندی^{۱۱} قطرات را در مقایسه با افشانه‌ی خشی بسیار کاهش می‌دهد.^{۱۲} از این‌رو می‌توان از ترکیب قطرات باردار و شکل‌گیری قطرات بزرگ‌تر صرف‌نظر کرد.

فرمول‌بندی نشست

برای فرمول‌بندی نشست می‌توان تغییر جرم افشانه‌ی قطرات را در یک بازه زمانی، قبل و بعد از انبساط (شکل ۱)، بررسی کرد. افشانه در لحظه‌ی اولیه (t_1) از حجم v_1 ، مجموعه‌ی قطراتی به جرم کل m_1 و غلظت حجمی n_1 (معادل تعداد قطره در واحد حجم افشانه) برخوردار است. فراوانی عددی اندازه‌ی قطرات در افشانه‌های واقعی (مانند پاشش سوت در موتورون سوزیا پاشش سوم در کشاورزی) از پراکنده‌ی اندکی برخوردار است.^{۱۳} از این‌رو می‌توان با فرض تشکیل افشانه از قطراتی با پراکنده‌ی یکسان^{۱۴}، اندازه‌ی میانگین قطرات را به عنوان اندازه‌ی شاخص برای قطرات افشانه در نظر گرفت. در این حالت جرم کل افشانه برابر است با:

$$m_1 = v_1 n_1 \rho_d v_d \quad (1)$$

که ρ_d و v_d به ترتیب معرف چکالی و حجم هر نقطه هستند. با گذشت زمان و در لحظه‌ی $t_1 < t < t_0$ افشانه انبساط یافته و حجم آن به v افزایش، و غلظت آن (با خروج قطرات از حجم معیار اولیه) به n کاهش می‌یابد. با توجه به این‌که قطرات در قبل و بعد از انبساط در حجم معیار



شکل ۲. استوانه‌ی با طول زیاد (هندسه‌ی مفروض) حاوی قطرات باردار مایع.

روی سطح داخلی استوانه انتگرال‌گیری می‌شود چنین نوشته:

$$I = n q_d \kappa_d E_R \int_{-L}^{+L} 2\pi R dz \quad (9)$$

رابطه‌ی ۹ جریان الکتریکی ناشی از نشست قطرات را بر روی طول معینی از استوانه ($(z - \tau) + L$) ارائه می‌دهد. برای سادگی می‌توان سطح استوانه (عبارت انتگرال در رابطه‌ی ۹) را به‌ازای این طول معین برابر ۱ فرض کرد و رابطه‌ی ۹ را چنین بازنویسی کرد:

$$I = n q_d \kappa_d E_R \quad (10)$$

برای تعیین میدان الکتریکی در سطح استوانه می‌توان از قانون گوس استفاده کرد. طبق این قانون، میدان الکتریکی در سطح محیطی استوانه توسط رابطه‌ی ۱۱ به توزیع حجمی بار الکتریکی در داخل استوانه مربوط می‌شود:^[۱۶]

$$\int_A \epsilon E_R dA = \int_v \rho_s dv \quad (11)$$

که در آن ρ_s چگالی حجمی بار الکتریکی در حجم v ضریب گزدرهی ϵ محیط ($10^{-12} Fm^{-1}$) $\times 10^{-8} \times 8/85$ برای محیط هوا^[۱۶] است. با توجه به عدم وابستگی E_R و ρ_s به متغیر موقعیت z می‌توان رابطه‌ی ۱۱ را برای واحد سطح نشست ($A = 1$) که حجم v_1 از استوانه را در بر می‌گیرد، چنین نوشت:

$$E_R = \frac{\rho_s v_1}{\epsilon} \quad (12)$$

از سوی دیگر در لحظه‌ی t بار الکتریکی کل قطرات افشاره در حجم v_1 برابر است با:

$$q(t) = n q_d v_1 = \rho_s v_1 \quad (13)$$

با استفاده از روابط ۱۲ و ۱۳ و جایگذاری آنها در رابطه‌ی ۱۰ خواهیم داشت:

$$I = \frac{\kappa_d}{\epsilon v_1} q^2 \quad (14)$$

با نزدیکی این رابطه با تعريف جریان الکتریکی (برابر با نزدیکی این رابطه) داریم:

$$I = -\frac{dq}{dt} = \frac{\kappa_d}{\epsilon v_1} q^2 \quad (15)$$

جسم می‌شود که به صورت جریان الکتریکی ظاهر می‌شود. در حالت کلی و با توجه به انطباق سطح جسم بر سطح معیار اولیه (شکل ۱)، جریان الکتریکی ناشی از نشست قطرات بر روی یک جزء دیفرانسیلی از این سطح برابر است با حاصل ضرب چگالی حجمی بار الکتریکی، $(n q_d)$ در دبی حجمی قطرات؛ یعنی:

$$dI = n q_d (\vec{u}_d \cdot d\vec{A}) \quad (6)$$

\vec{u}_d به ترتیب عبارت‌اند از بردار سرعت قطرات باردار و بردار مساحت دیفرانسیلی واقع بر سطح جسم، از سوی دیگر سرعت قطره و شدت باردار در یک میدان الکتریکی برابر است با:^[۱۵]

$$\vec{u}_d = \kappa_d \vec{E} \quad (7)$$

که در آن κ_d و \vec{E} به ترتیب میزان تحرک پذیری یونی قطره و شدت میدان الکتریکی وارد بر آن را مشخص می‌کنند. مقدار بسته به بستر (محیط) باردارسازی متفاوت است و برای محیط هوا معادل $10^{-4} m^2 V^{-1} s^{-1}$ است.^[۱۵] با جایگذاری رابطه‌ی ۷ در رابطه‌ی ۶ و سپس با انتگرال‌گیری داریم:

$$I = \int_A n q_d \kappa_d (\vec{E} \cdot d\vec{A}) \quad (8)$$

معادله‌ی ۸ یک رابطه‌ی عمومی برای جریان الکتریکی قطرات در حال نشست بر روی سطح جسم را ارائه می‌دهد. چنان که در رابطه‌ی ۸ مشهود است، حل این معادله مستلزم معلوم بودن هندسه‌ی جسم و میدان الکتریکی موجود بر روی سطح آن است. لذا برای کاربرد رابطه‌ی ۸ می‌توان ترکیب‌های هندسی مختلفی را در نظر گرفت و به حل انتگرال پرداخت.

در این بررسی حالتی در نظر گرفته می‌شود که طی آن افسانه‌ی قطرات باردار در داخل استوانه‌ی به شعاع R و با طول زیاد محصور است (شکل ۲). طولی بودن استوانه، صرف‌نظر کردن از تأثیر سطوح ابتدایی و انتهایی استوانه بر افسانه را محدود می‌سازد. شکل استوانه همچنین امکان اعمال شرایط تقارن محوری را میسر می‌سازد. در این حالت انبساط افسانه‌ی قطرات فقط در راستای شعاعی صورت گرفته و میدان الکتریکی فقط تابعی از متغیر شعاعی (r) و نیز متغیر زمانی (t) است. با این هندسه‌ی مفروض امکان دست‌یابی به پاسخی تحلیلی برای میدان الکتریکی فراهم می‌شود.

اگر میدان الکتریکی بر روی سطح محیطی استوانه با E_R نمایش داده شود، مقدار این میدان در هر لحظه‌ی دلخواه t بر روی تمامی نقاط سطح داخلی استوانه (دارای شعاع مساوی) یکسان بوده و فقط با زمان تغییر می‌کند. با توجه به این موضوع می‌توان رابطه‌ی ۸ را که بر

شناخته می‌شود از رابطه‌ی ۲۱ پیروی می‌کند:

$$q_R = \lambda \pi (\varepsilon \sigma_d r_d^3)^{1/5} \quad (21)$$

که در آن r_d و σ_d به ترتیب عبارت‌اند از شعاع و کشش سطحی قطره. طی فرایند باردارسازی، باره‌ر قطره برابر است با کسری از بار الکتریکی بیشینه (رابطه‌ی ۲۱). اگر این کسر را با β نشان دهیم:

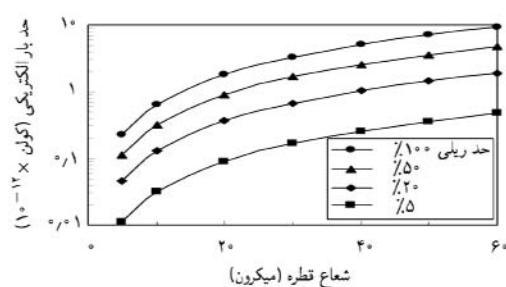
$$q_d = \beta q_R ; \quad 0 < \beta < 1 \quad (22)$$

تغییرات بار الکتریکی بر حسب شعاع قطره به‌ازای درصدهای مختلفی از حد ریلی و برای مایع آب ($\sigma_d = 73 N m^{-1}$) در شکل ۳ نشان داده شده است. مطابق این شکل، بار الکتریکی قطره در شعاع‌های کوچک‌تر از تغییر بیشتری برخوردار است، که میزان این تغییرات با افزایش شعاع کاهش می‌یابد. این موضوع بیان‌گر شبیه نزولی q_R نسبت به r_d است که از تناسب $\frac{dq_R}{dr} \propto r^{1/5}$ (با توجه به رابطه‌ی ۲۱) ناشی می‌شود. بدین ترتیب با تعیین بار الکتریکی قطره از رابطه‌ی ۲۱، و معلوم بودن غلظت اولیه افسانه (n_1) می‌توان تغییر تدریجی غلظت (رابطه‌ی ۱۸) و نشست نسبی (رابطه‌ی ۱۹) را تعیین کرد.

شاخص ارزیابی مدل

برای ارزیابی مدل ارائه شده باید نتایج حاصل از آن را با نتایج حاصل از روشی دیگر مقایسه کرد. بدین منظور می‌توان با استفاده از معادله پواسون و از طریق تعیین مستقیم میدان الکتریکی به محاسبه‌ی میدان غلظت و نشست قطرات در استوانه‌ی مفروض (شکل ۲) پرداخت. فرمول بنده مدل (چنان‌که اشاره شد) برای یک استوانه‌ی با طول زیاد، و بدون در نظر گرفتن تأثیر دو سطح انتهای بر نشست قطرات باردار صورت گرفت. در اینجا با فرض طول محدود برای استوانه، و در حالت تقارن محوری می‌توان معادله‌ی پواسون را در مختصات استوانه‌ی و به صورت معادله‌ی ۲۳ نوشت:

$$\frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial V}{\partial r} \right) + \frac{\partial^2 V}{\partial r^2} = -\vec{\nabla} \cdot \vec{E} = -\frac{\rho_s}{\varepsilon_0} \quad (23)$$



شکل ۳. تغییر بار الکتریکی بر حسب شعاع قطره (آب) به‌ازای درصدهای مختلفی از حد ریلی.

رابطه‌ی ۱۵ معادله‌ی دیفرانسیل بار الکتریکی در حجم V است. حل این معادله مستلزم اعمال شرط اولیه‌ی زیر است (با توجه به حجم اولیه در شکل ۱):

$$q(0) = q_1 = n_1 q_d V_1 \quad (16)$$

با جدا کردن متغیرها و انتگرال‌گیری از معادله‌ی ۱۵، و سپس استفاده از رابطه‌ی ۱۶ داریم:

$$q = \frac{1}{\frac{1}{n_1 \kappa_d v_1} + \frac{\kappa_d}{\varepsilon v_1}} \quad (17)$$

رابطه‌ی ۱۷ تغییر تدریجی بار الکتریکی کل قطرات افسانه را مشخص می‌کند. استفاده از رابطه‌ی ۱۲ و جایگذاری q بر حسب V در رابطه‌ی ۱۷ به رابطه‌ی ۱۸ منجر می‌شود:

$$n = \frac{n_1}{1 + \frac{n_1 \kappa_d q_d}{\varepsilon} t} \quad (18)$$

رابطه‌ی ۱۸ توزیع تدریجی غلظت حجمی قطرات افسانه را در اثر نشست روی واحدی از سطح استوانه بدست می‌دهد. با استفاده از رابطه‌ی ۱۸ و جایگذاری آن در رابطه‌ی ۵ می‌توان نشست نسبی قطرات باردار را به صورت معادله‌ی ۱۹ نوشت:

$$\frac{m_r}{m_1} = 1 - \frac{1}{1 + \frac{n_1 \kappa_d q_d}{\varepsilon} t} \quad (19)$$

ضریب متغیر t در رابطه‌ی ۱۹ عبارتی است وابسته به غلظت اولیه افسانه و بار الکتریکی هر قطره، که اگر معکوس این ضریب به صورت رابطه‌ی ۲۰ نمایش داده شود:

$$t_c = \frac{\varepsilon}{n_1 \kappa_d q_d} \quad (20)$$

به‌ازای $t_c = t_c$ در رابطه‌ی ۱۹ $m_r = 0.5 m_1$ به‌دست می‌آید که بیان‌گر نشست نیمی از قطرات باردار روی سطح استوانه است. از این رو پارامتر t_c شاخصی از نشست قطرات است که تأثیر خود را در شبیه زمانی این فرایند نشان می‌دهد. به عبارت دیگر، t_c به عنوان «ثبت زمانی»، بیان‌گر مدت زمانی است که طی آن ۵۰٪ از نشست قطرات بر روی سطح استوانه حادث شده باشد. این ثابت زمانی با توجه به تشرییح قبلی مدل علاوه بر شاخصی برای نشست، معیاری برای انبساط افسانه نیز محسوب می‌شود، به طوری که طی زمان t_c معادل ۵۰٪ از قطرات از حجم معیار اولیه خارج شده و در فضای میان حجم اولیه و حجم انبساط یافته واقع می‌شوند. بیشینه‌ی بار الکتریکی برای یک قطره مایع محدود به مقداری است که بیش از آن به شکست قطره و تشکیل قطره‌های کوچک‌تر منجر می‌شود. این بار الکتریکی بیشینه که تحت عنوان حد ریلی ۱۴

$$C_2 = \frac{4\pi\kappa_d}{\epsilon v_i^2} \sum C_1 \frac{\sinh(\lambda_n L)}{\lambda_n^2 \cosh(\lambda_n L)} J_1(\lambda_n R) \quad (32)$$

حال با استفاده از رابطه‌ی ۳۰ در تعریف جریان الکتریکی (رابطه‌ی ۱۵) می‌توان تغییر تدریجی بار الکتریکی کل را به دست آورد، یعنی:

$$q = \frac{1}{\frac{1}{n_1 q_{d1}} + (C_2 + C_1) t} \quad (33)$$

تغییرات زمانی بار الکتریکی کل موجود در استوانه مطابق رابطه‌ی ۳۳ محاسبه‌ی مقدار بار الکتریکی انتقال یافته به سطح استوانه را از طریق انتخاب گام زمانی ممکن می‌سازد. بدین ترتیب با تعیین کاهش بار الکتریکی کل دراستوانه طی یک گام زمانی معین، می‌توان تعداد قطرات باردار را که بر روی سطح استوانه نشسته است محاسبه کرد. ایجاد ارتباط میان کاهش تعداد قطرات با غلظت اولیه افشاگاه (به عنوان شرط اولیه معلوم)، علاوه بر محاسبه‌ی نزدیکی کاهش غلظت افشاگاه امکان تعیین نزدیکی قطرات میسر می‌شود.

اگرچه میدان الکتریکی از طریق معادله‌ی پواسون در حالت دائمی مستقل از زمان تعیین می‌شود، ضروری است که با تعیین تغییرات تدریجی بار الکتریکی و انتخاب گام زمانی جدید عبارت اصلی در آن معادله مجدداً محاسبه شود. به عبارت دیگر، تغییر غلظت افشاگاه نسبت به زمان (مستر در ρ_s) موجب تغییر لحظه‌ی پواسون در هرگام زمانی برای تعیین توزیع ولتاژ و میدان الکتریکی در آن گام اجتناب ناپذیر است.

نتایج و بحث

برای بررسی فیزیکی مدل ریاضی ارائه شده و دست‌یابی به نتایج کمی، رفتار الکتروهیدرودینامیکی افشاگاه تحت تأثیر مجموعه‌ی از پارامترهای متغیر مورد مطالعه قرار می‌گیرد. با استفاده از روابط ریاضی حاصله، بر الکتریکی قطره بر حسب درصدی از حد ریلی (رابطه‌ی ۲۱)، غلظت اولیه قطرات باردار (n_1) و اندازه‌ی (شعاع) قطره (r_d) به عنوان پارامترهای متغیر انتخاب می‌شوند. رفتار افشاگاه نیز در قالب ثابت زمانی نشست (رابطه‌ی ۲۰) و تغییرات تدریجی غلظت (رابطه‌ی ۱۸) و نشست نسبی افشاگاه (رابطه‌ی ۱۹) مورد بررسی قرار می‌گیرد. بر این اساس، نتایج حاصل از مدل سازی تحلیلی برای پاشش قطرات باردار در شکل‌های ۴ الی ۱۲ ارائه شده‌اند.

تأثیر بار الکتریکی قطره بر رفتار افشاگاه در شکل‌های ۴ تا ۶ مشاهده می‌شود. مطابق شکل ۴، افزایش بار الکتریکی قطره (مستر در درصد حد ریلی) موجب کاهش ثابت زمانی نشست می‌شود. این پدیده‌ی فیزیکی را می‌توان با استناد به قانون کولن مبنی بر وابستگی

این معادله باید بر روی استوانه‌ی شکل ۲ تحت شرایط مرزی زیر حل شود:

$$\begin{cases} \frac{\partial V(r,z)}{\partial r} = 0 & ; \quad V(R,z) = 0 \\ V(r,-L) = 0 & ; \quad V(r,+L) = 0 \end{cases} \quad (24)$$

با استفاده از روش جدا کردن متغیرها و ضمن بهره‌گیری از بسط فوریه-بل، وسپس اعمال شرایط مرزی رابطه‌ی ۲۴، پاسخ معادله‌ی ۲۳ چنین به دست می‌آید:

$$V(r,z) = \frac{\rho_s}{4\epsilon} R^2 \left[1 - \left(\frac{r}{R} \right)^2 \right] \rightarrow \rightarrow \quad (25)$$

$$\rightarrow \frac{\rho_s}{\epsilon} \sum_{n=1}^{\infty} C_1 \frac{\cosh(\lambda_n z)}{\lambda_n^2 \cosh(\lambda_n L)} J_o(\lambda_n r) \quad (26)$$

که در آن λ_n مقدار مشخصه‌ی ۱۵ است که از محاسبه‌ی ریشه‌های معادله‌ی $J_o(\lambda_n R) = 0$ به دست می‌آید و C_1 برابر است با:

$$C_1 = \frac{J_2(\lambda_n R)}{\left[\left(\frac{J_{-1}(\lambda_n R) - J_1(\lambda_n R)}{2} \right)^2 + J_o^2(\lambda_n R) \right]} \quad (27)$$

با توجه به معادله‌ی ۲۳ و ارتباط میان \vec{E} و V (برابری گردان ولتاژ و اگری میدان الکتریکی) می‌توان مؤلفه‌های میدان الکتریکی را با مشتق‌گیری از توزیع ولتاژ (رابطه‌ی ۲۵) مطابق رابطه‌های ۲۷ و ۲۸ به دست آورد:

$$E_r = \frac{\rho_s}{2\epsilon} \left(r - \sum_{n=1}^{\infty} C_1 \frac{\cosh(\lambda_n z)}{\lambda_n \cosh(\lambda_n L)} \cdot \rightarrow \right) \rightarrow \left[J_{-1}(\lambda_n r) - J_1(\lambda_n r) \right] \quad (28)$$

$$E_z = \frac{\rho_s}{\epsilon} \sum_{n=1}^{\infty} C_1 \frac{\sinh(\lambda_n z)}{\lambda_n \sinh(\lambda_n L)} J_o(\lambda_n r) \quad (29)$$

با معلوم بودن مؤلفه‌های میدان الکتریکی می‌توان جریان الکتریکی ناشی از این میدان را با توجه به رابطه‌ی ۸ بر روی سطوح جانبی (A_R) و انتهایی (A_L) استوانه محاسبه کرد، یعنی:

$$I = n q_{d1} \kappa_d \left(\int_{A_R} E_R dA_R + 2 \int_{A_L} E_L dA_L \right) \quad (30)$$

جریان الکتریکی در سطح کل استوانه با استفاده از رابطه‌های ۲۷ و ۲۸ در رابطه‌ی اخیر چنین حاصل می‌شود:

$$I = (C_2 + C_1) q^2 \quad (31)$$

که در آن،

$$C_2 = \frac{2R\kappa_d}{\epsilon v_i^2} \left(\frac{L}{\lambda} - \rightarrow \right) \rightarrow \pi \sum_{n=1}^{\infty} C_1 \frac{\sinh(\lambda_n L)}{\lambda_n \cosh(\lambda_n L)} \cdot \rightarrow \rightarrow [J_{-1}(\lambda_n R) - J_1(\lambda_n R)] \quad (32)$$

قطرات عبوری از مرز حجم کنترل (سطح استوانه) می‌شود. نتیجه‌ی این امر در افزایش نزخ نشست قدرات بر روی سطح جسم (منطبق بر سطح کنترل) ظاهر می‌شود که براساس نمودارهای شکل ۶، نشست قدرات باردار الکتریکی را سریع‌تر می‌کند.

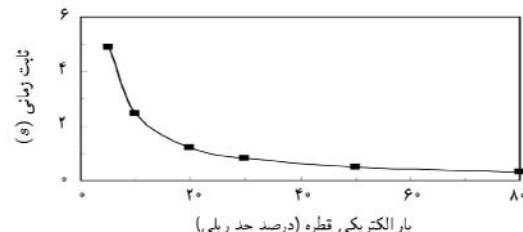
نقش غلظت اولیه قدرات باردار افشنانه در شکل‌های ۷ تا ۹ نشان داده شده است. در شکل ۷ مشاهده می‌شود که افزایش غلظت جرمی، تحت بار الکتریکی و شعاع یکسان قدرات، به کاهش ثابت زمانی نشست منجر می‌شود دلیل این کاهش را می‌توان در افزایش بار الکتریکی افشنانه یافت که خود نتیجه‌ی افزایش تعداد قدرات موجود در واحد حجم است.

در این حالت، بار الکتریکی بیشتر با تقویت رانش الکتریکی قدرات باعث تشدید شتاب‌گیری و خروج سریع‌تر قدرات از حجم معیار اولیه می‌شود. تسریع در حرکت و خروج قدرات نیز به معنای کاهش بازه زمانی نشست است که در شکل ۷ و نیز در روند نزولی ثابت زمانی نسبت به غلظت انعکاس یافته است. حرکت سریع‌تر قدرات در خروج از افشنانه توان با بازه کوتاه‌تر نشست است، و نیز نزخ بالاتری را برای کاهش غلظت لحظه‌ی افشنانه و افزایش نشست نسبی (شکل‌های ۸ و ۹) فراهم می‌سازد.

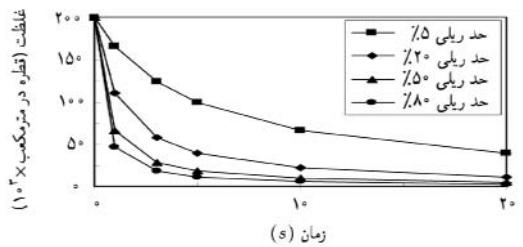
شکل‌های ۱۰ تا ۱۲ تأثیر اندازه‌ی قدرات باردار را بر نشست افشنانه نشان می‌دهند. براساس این شکل‌ها پاشش قدراتی با شعاع بزرگ‌تر، ضمن کاهش ثابت زمانی نشست و افزایش نزخ تغییرات غلظت و درصد نسبی نشست، تأثیراتی همچون تأثیرات بار الکتریکی و غلظت اولیه بر رفتار افشنانه دارند. این تأثیر ناشی از تناسب مستقیم بار الکتریکی قدره با شعاع آن است (رابطه‌ی ۲۱) که با درشت‌تر شدن قدرات موجب تجمع بار الکتریکی بیشتر در افشنانه می‌شود.

لذا با افزایش شعاع قدرات، بهازی غلظت اولیه و درصد ریلی هر ثابت، امکان تقویت نیروی رانش الکترواستاتیکی درون افشنانه برای شتاب‌دهی بیشتر به قدرات فراهم می‌شود. درنتیجه همانند آنچه که درمورد تأثیر بار الکتریکی و غلظت اولیه بیان شد، وجود قدرات بزرگ‌تر در افشنانه نیز سبب انسباط و خروج سریع‌تر قدرات از حجم معیار می‌شوند. بازتاب این تأثیر را می‌توان در کاهش ثابت زمانی (شکل ۱۰)، و افزایش نزخ تغییرات غلظت لحظه‌ی افشنانه (شکل ۱۱) و نیز نشست نسبی (شکل ۱۲) مشاهده کرد.

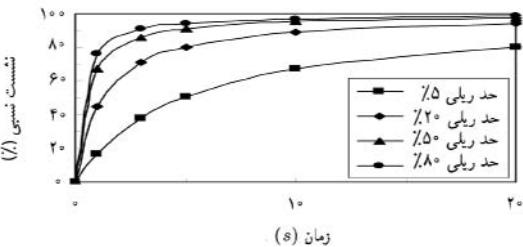
شکل‌های ۱۳ و ۱۴ نشان‌گر تغییرات تدریجی غلظت و نشست قدرات، براساس مدل پیشنهادی در مقایسه با روش مستقیم (معادله‌ی پواسون) هستند. نتایج حاکی از توانایی مدل برای پیش‌بینی مقادیر و روند تغییرات پارامترهای مربوطه است. تفاوت کمی میان نتایج حاصل از مدل و روش مستقیم را می‌توان ناشی از تأثیر سطوح انتهایی استوانه دانست. در مدل پیشنهادی از تأثیر سطوح انتهایی استوانه بر نشست



شکل ۴. تغییر ثابت زمانی نشست بر حسب بار الکتریکی قطره بهازی $r_d = 2 \times 10^5 \text{ drops/m}^3$ و $20^\circ \mu\text{m}$



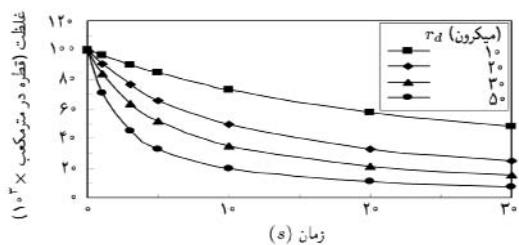
شکل ۵. تأثیر حد ریلی بر تغییر تدریجی غلظت افشنانه بهازی $r_d = 2 \times 10^5 \text{ drops/m}^3$ و $20^\circ \mu\text{m}$



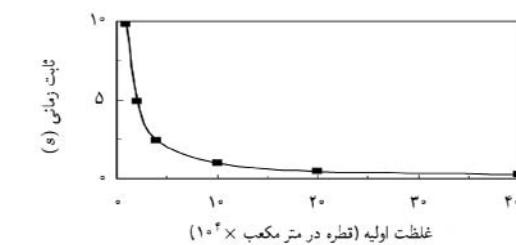
شکل ۶. تأثیر حد ریلی بر تغییر تدریجی نشست نسبی افشنانه بهازی $r_d = 2 \times 10^5 \text{ drops/m}^3$ و $20^\circ \mu\text{m}$

مستقیم نیروی رانش میان قدرات باردار به مقدار بار الکتریکی هر قطره توصیف کرد. بدین ترتیب که افزایش بار الکتریکی موجب تقویت نیروی رانش میان قدرات شده و بر انسباط افشنانه می‌افزاید. افزایش بار الکتریکی نیز اختلاف پتانسیل الکتریکی بالاتری را میان پاشش قدرات و سطح جسم ایجاد می‌کند. این دو عامل، یعنی انسباط و اختلاف پتانسیل بالاتر، میدان و نیروی الکتریکی قوی‌تری را میان جسم و افشنانه ایجاد می‌کنند. نتیجه‌ی این موضوع در افزایش شتاب قدرات در حرکت به سوی هدف بروز می‌یابد که متراffد با افزایش نشست قطرات بر روی جسم در فاصله‌ی زمانی کوتاه‌تر است.

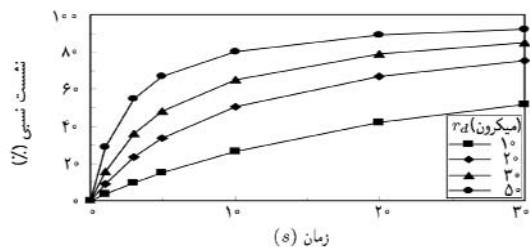
در شکل‌های ۵ و ۶ تأثیر بار الکتریکی قطرات بر تغییرات زمانی غلظت و نشست نسبی مشاهده می‌شود. شکل‌های ۵ و ۶ نشان می‌دهند که افزایش بار الکتریکی افشنانه به افزایش شیب تغییرات غلظت و نشست افشنانه می‌انجامد. این موضوع حاکی از انسباط بیشتر افشنانه در اثر رانش بیشتر قدرات باردار است که موجب افزایش نزخ شار



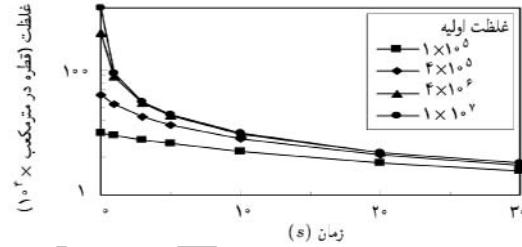
شکل ۱۱. تأثیر شعاع قطره بر تغییر تدریجی غلهت افشاره به ازای $2 \times 10^5 \text{ drops/m}^3$ حد ریلی و $20 \mu\text{m}$.



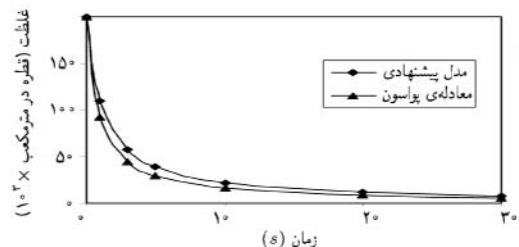
شکل ۷. تغییر ثابت زمانی نشست بر حسب غلهت اولیه به ازای $r_d = 20 \mu\text{m}$ و 5% حد ریلی.



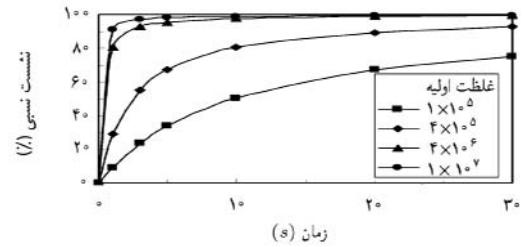
شکل ۱۲. تأثیر شعاع قطره بر تغییر تدریجی نشست نسبی افشاره به ازای $2 \times 10^5 \text{ drops/m}^3$ حد ریلی و $20 \mu\text{m}$.



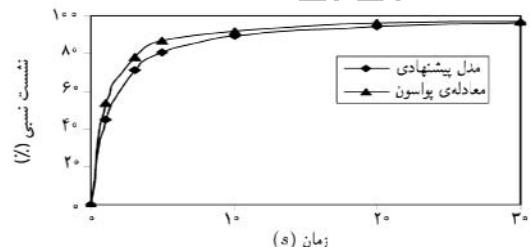
شکل ۸. تأثیر غلهت اولیه بر تغییر تدریجی غلهت افشاره به ازای $r_d = 20 \mu\text{m}$ و 5% حد ریلی.



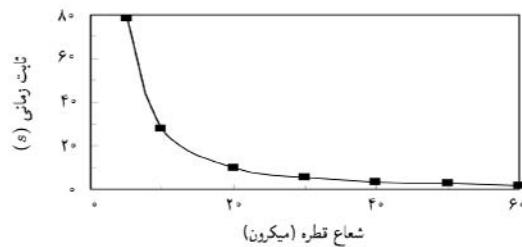
شکل ۱۳. تغییر تدریجی غلهت افشاره به ازای $20 \mu\text{m}$ حد ریلی و $r_d = 20 \mu\text{m}$ براساس مدل پیشنهادی و معادله پواسون.



شکل ۹. تأثیر غلهت اولیه بر تغییر تدریجی نشست نسبی افشاره به ازای $r_d = 20 \mu\text{m}$ و 5% حد ریلی.



شکل ۱۴. تغییر تدریجی نشست نسبی به ازای $20 \mu\text{m}$ حد ریلی و $r_d = 20 \mu\text{m}$ براساس مدل پیشنهادی و معادله پواسون.



شکل ۱۰. تغییر ثابت زمانی نشست بر حسب شعاع قطره به ازای 5% حد ریلی و $2 \times 10^5 \text{ drops/m}^3$.

این تفاوت زیاد ناشی از ضرورت تکرار حل کامل معادله پواسون طی هر گام زمانی در روش مستقیم است. این در حالی است که روابط غلهت و نشست در مدل ارائه شده قادر پیچیدگی ناشی از حل یک معادله دیفرانسیل جزئی، همانند معادله پواسون، هستند (به ضرایب و توابع موجود در رابطه‌های ۲۵ تا ۳۳ دقت شود).

قطرات اغماض شده است، در حالی که در روش مستقیم این سطوح علاوه بر سطح جانبی استوانه به عنوان مکانی برای نشست قطرات در نظر گرفته شده‌اند. علاوه بر سازگاری مناسب میان نتایج مدل و روش مستقیم، زمان اجرای محاسبات برای مدل معادل کسری از ثانیه، و برای روش مستقیم برابر با $888/2 = 444$ ثانیه (۶۲ دقیقه) محاسبه شده است.

برای نشست نیمی (۵۰٪) از جرم قطرات افشاره بر روی هدف است.

نتایج کمی حاصل از مدل تحلیلی نشان می‌دهند که افزایش بار الکتریکی، غلظت اولیه و اندازه قطرات تأثیری مثبت بر فرایند نشست دارند. نقش این تأثیر مثبت در کاهش ثابت زمانی نشست ظاهر می‌شود که مؤید نشست قطرات بر روی هدف در فاصله زمانی کوتاه‌تر است. با این حال تأثیر مثبت غلظت اولیه و اندازه قطرات را می‌توان ناشی از تناسب این دو کمیت با بار الکتریکی دانست که به طور غیرمستقیم به تقویت نشست منجر می‌شود.

ارزیابی مدل ارائه شده در مقایسه با حل تحلیلی موضوع به روش مستقیم و با استفاده از معادله پواسون مؤید قابلیت مدل در پیش‌بینی روند و مقادیر تغییر غلظت و نشست است. کاهش سیار زیاد زمان محاسبات مزیت دیگری است که مدل پیشنهادی در مقایسه با روش مستقیم به نمایش می‌گذارد. اهمیت عملی این نتایج را می‌توان در مزیت استفاده از افشاره باردار در کاربردهای متنوع همچون احتراق و پوشش دهی سطوح دنیال کرد، زیرا انبساط و نشست سریع مانع از بادزدگی یا هوا بردن^{۱۶} جرم افشاره می‌شود که علاوه بر کاهش اتلاف ماده، بهبود فرایند اصلی و جلوگیری از آلودگی محیط زیست، صرفه‌جویی اقتصادی قابل توجهی را نیز به همراه خواهد داشت.

نتیجه‌گیری

مدلی تحلیلی به همراه فرمول‌بندی ریاضی برای انبساط و نشست قطرات افشاره حامل بار الکتریکی ارائه شد. این مدل مبتنی بر تمايز میان دو حجم معیار برای افشاره، یکی قبل (اولیه) و دیگری پس از انبساط (ثانویه) است. حضور افشاره در درون یک جسم با پتانسیل الکتریکی صفر را می‌توان با انطباق سطح معیار ثانویه بر سطح جسم و هم‌سنگ با نشست قطرات خروجی از حجم معیار اولیه بر روی سطح جسم در نظر گرفت.

ارزیابی جرم قطرات افشاره در حجم معیار اولیه (قبل و بعد از انبساط) دست‌یابی به رابطه‌ی عمومی (مستقل از هندسه) را برای نشست نسبی قطرات بر حسب غلظت‌های اولیه و لحظه‌ی میسر می‌سازد. استفاده از قانون گوس نیز تعیین میدان الکتریکی ایجاد شده میان افشاره باردار و هدف (جسم)، و پیرو آن، توزیع زمانی غلظت را ارائه می‌دهد. بهره‌گیری از این توزیع زمانی در رابطه‌ی نشست به تشکیل یک عبارت ریاضی برای تغییرات زمانی نشست بر حسب بار الکتریکی، غلظت اولیه و اندازه قطرات متنه می‌شود. در این عبارت ریاضی، معکوس ضریب متغیر زمان معیاری است برای ارزیابی زمانی نشست، که همانند یک ثابت زمانی برای فرایند نشست عمل می‌کند. مقدار این ثابت زمانی، برای جسمی با هندسه‌ی استوانه‌ی، بیان‌گر مدت زمان لازم

پافnost

1. charged droplets
2. deposition
3. atomization
4. Poisson's equation
5. continuum phase
6. discrete phase
7. Gauss law
8. time constant
9. ionic mobility
10. atomizer
11. drop coalescence
12. monodisperse
13. permittivity
14. Rayleigh charge limit
15. characteristic value
16. drift

منابع

1. Grace, J.M. and Marijnissen, J.C.M., "A review of liquid atomization by electrical means", *J. Aerosol Science*, **25**(6), pp. 1005-1019 (1994).
2. Leeuwenburgh, S.C., Wolke, J.G., Schoonman,
- J. and Jansen, J.A., "Influence of precursor solution parameters on chemical properties of calcium phosphate coatings using electrostatic spray deposition", *Biomaterials*, **25**(4), pp. 641-649 (2004).
3. Schmitt, C. and Lebienvenu, M., "Electrostatic painting of conductive composite materials", *J. Materials Processing Technology*, **134**(3), pp. 303-309 (2003).
4. Kirk, I.W., Hoffman, W.C. and Carlton, J.B., "Aerial electrostatic spray system performance", *Trans. ASAE*, **44**(5), pp. 1089-1092 (2002).
5. Kelly, A.J. and Awa, R.K., "Electrostatic atomization boosts combustion efficiency", *Aerospace America*, **36**(2), pp. 22-23 (1998).
6. Elmoursi, A.A., "Laplacian fields of bell-type electrostatic painting systems", *IEEE Trans. Industrial Applications*, **25**(2), pp. 234-240 (1989).
7. Grace, J.M. and Dunn, P.F., "Droplet motion in an electrohydrodynamic fine spray", *Proc.*

- ICLASS Conf.*, Rouen, France, pp. 1002-1009 (1994).
8. Djuric, Z., Balachandran, W. and Wilson, C.W., "Electrical field and space charge modelling in a viscous fluid flow in a nozzle", *J. Physics, D: Applied Physics*, **31**, pp. 2132-2144 (1998).
9. Shrimpton, J.S., "Pulsed charged sprays: application to DISI engines during early injection", *Int. J. for Numerical Methods in Engng.*, **58**(3), pp.513-536 (2003).
10. Bottner, C.U. and Sommerfeld, M., "Euler/lagrange calculations of particle motion in turbulent flow coupled with electric field", *Proc. ECCOMAS CFD2001*, Swansea, UK, CFD in Multiphase Flow, Paper 6 (2001).
11. Jahannama, M.R., Watkins, A.P. and Yule, A.J., "Examination of electrostatically charged sprays for agricultural spraying applications", *Proc. ILASS Conf.*, Toulouse, France, Spraying Applications, Paper XI (1999).
12. Jahannama, M.R., Watkins, A.P. and Yule, A.J., "Numerical modeling of inductively charged sprays", *Proc. ICLASS Conf.*, Pasadena, CA, USA, pp. 720-727 (2000).
13. Jahannama, M.R., Watkins, A.P. and Yule, A.J., "Electrostatic effects on agricultural air-assisted sprays and deposition: part II: a computational study", *Atomization and Sprays*, pp. 629-660 (2005).
14. Jahannama, M.R., Watkins, A.P. and Yule, A.J., "Hydrodynamic characterization of electrostatically-induced conductive sprays: an experimental analysis", *Proc. ILASS-Europe*, Darmstadt, Germany, pp. II.3.1-II3.6 (2000).
15. Tobazeon, R., "Electrical phenomena of dielectric materials", *Handbook of Electrostatic Processes*, J.S. Chang, A.J. Kelly and J.M. Crowley (eds.), pp. 51-82 (1995).
16. Jonassen, N., *Electrostatics*, Chapman & Hall, New York, p. 7 (1998).
17. Gemci, T., Hitron, R. and Chigier, N., "Measuring charge-to-mass ratio of individual droplets using phase doppler interferometry", *Proc. 18th ILASS-Americas Conf.*, Madison, USA, pp. 241-245 (2002).
18. Shrimpton, J.S. and Yule, A.J., "Characterisation of charged hydrocarbon sprays for application in combustion systems", *Experiments in Fluids*, **26**(5), pp. 460-469 (1999).
19. Cross, J., "Electrostatics: principles, problems and applications", Adam Higler, Bristol, p. 433 (1988).