

به نام خدا

۹۷.۴۹



دانشگاه مازندران
دانشکده علوم پایه
گروه فیزیک

پایان نامه جهت اخذ درجه کارشناسی ارشد فیزیک
(گرایش اتمی و مولکولی)

موضوع:

شبیه‌سازی شکل‌گیری شبکه‌های بلوری کولنی در پلاسمای غباری



استاد راهنما:

دکتر سعید میرزا نژاد

استاد مشاور:

دکتر فرشاد صحبت‌زاده

۱۳۸۷ / ۱۲ / ۲۱

نگارش:

سید طه رسولی

بهمن ۱۳۸۶

۴۷۰۴۹

تقدیم به:

کسانی که شاید روزی این پایان نامه را باز کنند و
از آن استفاده کنند.

چکیده

به یک سیستم پلاسمای پلاسمای غباری می‌گویند. این غبارها در پلاسمای فرآیندهای مختلفی باردار می‌شوند و با توجه به خصوصیات شان، حالت شبکه‌ای به خود می‌گیرند. در سال‌های اخیر، با بیشتر شدن کاربرد پلاسمای در صنعت، پلاسماهای غباری اهمیت زیادی پیدا کرده‌اند. به این دلیل که وجود ذرات مختلف غبار (به دلایل مختلف از جمله ناخالصی) در پلاسمای می‌تواند باعث به وجود آمدن پدیده‌های مختلف بشود. یکی از این پدیده‌ها به وجود آمدن شبکه‌های بلوری از ذرات غبار است. با این که تشکیل شبکه‌های بلوری غبار کاملاً دیده شده است، اما هنوز نظریه کاملی برای تعریف نحوه شکل‌گیری شبکه‌های بلوری ارائه نشده و شبیه‌سازی‌ها همچنان با شرایط مختلف و فرضیه‌های جدید ادامه دارند. در این پژوهه قصد داریم با اعمال شرایط مختلف پلاسما و استفاده از نتایج کارهای قبلی در این زمینه، تشکیل شبکه‌های غبار را شبیه‌سازی و با نتایج آزمایش‌های عملی مقایسه کنیم. شبیه‌سازی با استفاده از الگوریتم‌های روش دینامیک مولکولی انجام شده است. ابتدا شبیه‌سازی را در دو بعد انجام و نتایج را با نتایج آزمایشگاهی مقایسه کردایم و سپس برنامه را به سه بعد تعمیم داده‌ایم. نتایج شبیه‌سازی ما نشان می‌دهند که با نیروی اندرکنشی یوکلوا بین ذرات و یک نیروی همسانگرد کشسانی معادل در راستادی عمودی، می‌توان تشکیل شبکه‌های بلوری و چند لایه شدن ذرات را مشاهده کرد.

فهرست مطالب

فصل اول: پلاسماهای غباری

۲	۱-۱ مقدمه
۵	۱-۲ ذرات غبار
۵	۱-۲-۱ انواع غبارها
۷	۱-۲-۲ باردار شدن غبارها
۱۰	۱-۳-۱ نیروهای وارد بر ذرات غبار
۱۳	۱-۴-۱ جفت‌شدگی قوی و ضعیف
۱۵	۱-۳ پلاسمای غباری در آزمایشگاه و صنعت
۱۵	۱-۳-۱ به وجود آمدن ذرات غبار
۱۶	۱-۳-۲ غبارها در پلاسماهای آزمایشگاهی
۱۸	۱-۳-۳-۱ پلاسماهای جذبی
۲۳	۱-۳-۲-۱ پلاسماهای گسیلی
۲۴	۱-۳-۳-۲ پلاسماهای غباری در صنعت

فصل دوم: شبیه‌سازی دینامیک مولکولی

۲۸	۱-۲ مقدمه
۲۹	۲-۱ رفتار یک سیستم کلاسیک
۳۱	۲-۲ روش‌های پایه برای سیستم‌های چند جسمی
۳۵	۲-۳ الگوریتم ورلت

فصل سوم: شبیه‌سازی دوبعدی

۳۹	۱-۳ مقدمه
----	-----------

۳۹	۲-۳ پتانسیل اندرکنترنی
۴۰	۳-۳ پتانسیل محصور کننده
۴۳	۴-۳ مقدمات شبیه‌سازی
۴۴	۱-۴-۳ مکان‌های اولیه
۴۵	۲-۴-۳ سرعت‌های اولیه
۴۶	۳-۴-۳ سرد کردن
۴۷	۴-۴-۳ مقدار عددی دیگر پارامترها
۴۸	۳-۴-۳ نرمالیزه کردن
۴۹	۴-۴-۳ تقریب همسایه‌های نزدیک
۵۰	۳-۴-۳ الگوریتم ورلت برای پلاسمای غباری
۵۱	۳-۴ بررسی نتایج
۵۵	۳-۴-۳ مقایسه با مشاهدات آزمایشگاهی

فصل چهارم: شبیه‌سازی سه بعدی

۵۹	۱-۴ مقدمه
۶۰	۲-۴ چند لایه شدن شبکه‌ها
۶۱	۳-۴ شبیه‌سازی سیستم سه بعدی
۷۱	۴-۴ جمع‌بندی نتایج
۷۱	۱-۴-۴ تعداد لایه‌ها
۷۳	۴-۴-۴ ساختار شبکه‌های بلور غبارها
۷۴	۳-۴-۴ نتیجه‌گیری و پیشنهاد

۷۶ فهرست مراجع

۸۰ چکیده انگلیسی

فصل اول:

پلاسماهای غباری

۱- مقدمه

آیا می‌دانید وجه اشتراک حلقه‌های سیاره زحل با سیستم‌های فعال کننده صنعتی برای لایه‌نشانی روی قطعات نیمه‌هادی چیست؟ هر دوی این مثال‌ها، سیستمی از ذرات را تشکیل می‌دهند که باردار هستند و نیروهای الکترواستاتیکی یا گرانشی بر دینامیک آن‌ها حکم‌فرماس است. اگر بخواهیم دقیق‌تر بگوییم، هر دوی این سیستم‌ها، یک نمونه از «پلاسمای غباری» هستند.

به یک سیستم پلاسما که شامل ذرات غبار نانو یا میکرومتری است، پلاسمای غباری می‌گویند. در سال‌های اخیر استفاده از پلاسما در بخش‌های مختلفی از صنعت و علوم مختلف رایج شده است. وجود ذرات مختلف غبار در پلاسما (به دلایل مختلف از جمله ناخالصی)، می‌تواند باعث به وجود آمدن پدیده‌های مختلف بشود. پلاسماهای غباری، هم‌چنین در پدیده‌های گوناگونی در اختوفیزیک مانند محیط‌های میان ستاره‌ای، دم دنباله‌دارها یا حلقه‌های سیاره‌ای ظاهر می‌شوند.

اولین بار لانگمور^۱ در سال ۱۹۲۴ در سخنرانی خود به اثر جالب پخش شدن بخار تنگستن در پلاسما اشاره و اولین مشاهده آزمایشگاهی از ذرات غبار را ثبت کرد. در سال ۱۹۴۱، اشپیتزر^۲ فرآیندی را برای باردار شدن ذرات غبار در محیط‌های میان ستاره‌ای ارائه کرد. طبق نظریه او، علاوه بر باردار شدن فوتوالکتریک بر اثر تابش‌های فرابنفش، ذرات غبار به خاطر برخورد با ذرات گاز یونیده در محیط‌های میان ستاره‌ای بار منفی کسب می‌کنند. آلفن^۳

^۱- Langmuir

^۲- Spitzer

^۳- Alfvén

نیز در سال ۱۹۵۴ شکل گرفتن پیش سیاره‌ها و سپس سیاره‌ها و دنباله دارها را به فرآیند به هم پیوستن ذرات غبار در محیط‌های میان ستاره‌ای مرتبط کرد.

در ۲۵ سال گذشته، مطالعه درباره پلاسماهای غباری و مقاله‌هایی که هرسال درباره این موضوع منتشر می‌شوند به صورت نمایی رشد کرده‌اند. آغاز این حرکت مشاهده دو پدیده غیرقابل توجیه یکی در حلقه‌های زحل و دیگری در آزمایشگاه‌های IBM بود. در اوایل دهه ۸۰، هنگامی که فضاییمای وویجر^۱ از کنار حلقه‌های زحل عبور می‌کرد، دانشمندان در تصاویر ارسال شده از حلقه‌ها، برای اولین بار پدیده عجیبی را مشاهده کردند. در حلقه میانی، رشته‌های شعاعی از ذرات غبار دیده می‌شد که به صورت منظم نور را پراکنده می‌کردند و تغییر سریع آرایش آن‌ها، خبر از اثر میدان‌های الکترومنغناطیسی می‌داد. گورتز^۲ و مورفیل^۳ در سال ۱۹۸۳، طی مقاله‌ای نشان دادند که ذرات غبار در فاصله ۸۰ کیلومتری از سطح زحل، به حالت معلق در آمدیدند و تغییر آرایش آن‌ها به دلیل وجود میدان‌های سطح سیاره زحل است.^[۱]

دومین پدیده‌ای که دانشمندان را به مطالعه پلاسماهای غباری هدایت کرد، به سال‌های انتهایی دهه ۸۰ باز می‌گردد. این‌بار به جای اختوفیزیک‌دان‌ها، دانشمندان فعال در صنعت ساخت نیمه‌هادی‌ها بودند که به اهمیت پلاسماهای غباری پی بردن. در آن زمان، تکنیسین‌های آزمایشگاه برای حفظ محیط لایه نشانی سیلیکون از آودگی در دسر زیادی داشتند. اما تا پیش از این‌که یکی از تکنیسین‌ها به طور اتفاقی پرتو ریز به محیط لایه نشانی نتاباند بود، کسی نمی‌دانست که دلیل آودگی و ناپایدار بودن محیط، چیزی نیست جز ذرات غبار در پلاسما وقتی منبع RF خاموش می‌شد در محیط پلاسما غوطه‌ور می‌شدند.^[۲]

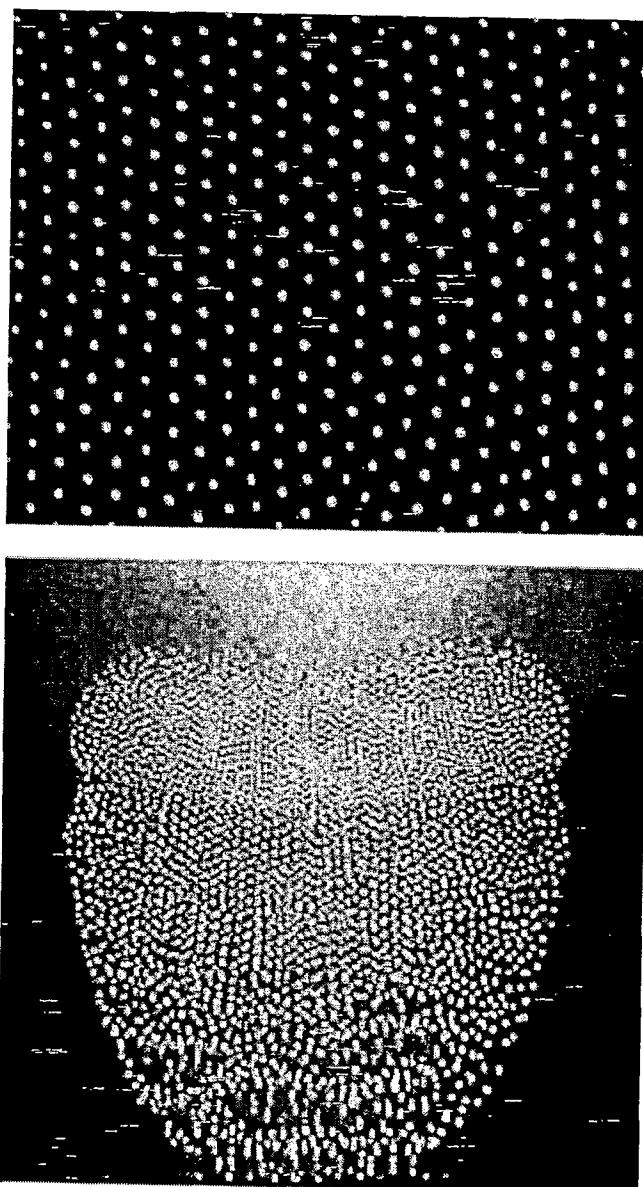
تا پیش از این، فیزیک‌دان‌های پلاسمای معده‌ودی که قصد بررسی خواص پلاسماهای غباری در گزارش‌های اختوفیزیک را داشتند، با این مشکل روبرو بودند که ذرات غبار به خاطر نیروی گرانش زمین، پس از ورود به پلاسما می‌کنند، می‌توانند در محیط معلق بمانند، بسیاری از دانشمندان فیزیک شروع به بررسی این پدیده کردند.

^۱- Voyager 2

^۲- Goertz

^۳- Morfill

البته امروزه با روش‌های مختلف می‌توان پلاسماهای غباری را هم با منابع DC و هم RF در آزمایشگاه تولید کرد. در شرایط مختلف پلاسما، ذرات غبار پدیده‌های مختلف و جالب توجهی مانند تشکیل شبکه‌های بلور کولنی از خود نشان می‌دهند. ذرات غبار باردار، عموماً در اطراف الکتروودها که میدان قوی‌تر است جمع می‌شوند. در شکل (۱-۱) دو تصویر گرفته شده از غبارها در محیط یک پلاسمای RF در آزمایشگاه را می‌بینید.



شکل ۱-۱: بالا: مقطع افقی یک ساختار شش‌وجهی از غبارها در یک پلاسمای RF؛ پایین: مقطع عمودی از ذرات در یک پلاسمای DC [Morfill & Thomas (1996)]

۲-۱ ذرات غبار

ذرات غبار انواع مختلفی دارند و حضور آن‌ها در پلاسمای باعث ایجاد پدیده‌های متفاوتی نیز می‌شود. تقریباً هر ماده‌ای که به عنوان ناخالصی در محیط پلاسمای باشد، می‌تواند به عنوان غبار در نظر گرفته بشود. غبارها در کنار تفاوت از لحاظ اندازه، در شکل‌گیری شبکه‌های کریستالی، خواص شیمیایی (خالص یا مرکب)، شکل (کروی، میله‌ای یا فرکتالی) و خواص فیزیکی (دی الکتریک، رسانا یا نیمه رسانا) نیز با هم تفاوت دارند.

۲-۱ انواع غبارها

به طور کلی ذرات غبار را بر اساس اندازه به چهار گروه تقسیم می‌کنند.

۱- نانوذرات: تولید غبارها در پلاسمای معمولاً با وجود آمدن نانوذرات آغاز می‌شود. این ذرات

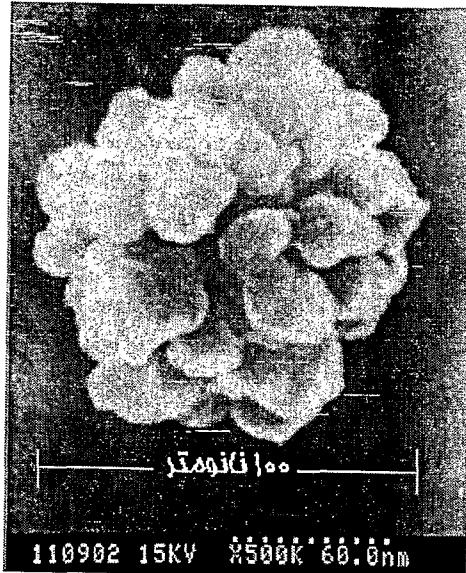
معمولًا محصول فرآیندهای Nucleation در میان اتم‌های موجود پلاسمای هستند. از نظر شکل معمولاً نانوذرات بسیار نامنظم هستند و در صورت غیرخشنی بودن، بار بسیار کوچکی (در حد چند بار واحد الکترون) حمل می‌کنند. چگالی نانوذرات معمولاً در حدود 10^8 cm^{-3} است و به خاطر جرم بسیار کمی که دارند، اثر

نیروی گرانش در برابر نیروی لورنتسی $(\bar{B} \cdot \bar{q}) (\bar{E} + \bar{V})$ قابل صرف نظر کردن است.

۲- ذرات متوسط: نانوذرهای معمولاً در محیط پایدار نیستند و با برخورد به هم، تشکیل دسته‌ها و

خوشه‌هایی را می‌دهند که آن‌ها را به عنوان ذرات متوسط می‌شناسیم. ابعاد این دسته‌ها می‌تواند تا حدود ۱۰۰ نانومتر هم باشد و به خاطر سطح مقطع برخورد بیشتری که با الکترون‌های پلاسمای دارند، می‌توانند باری در حدود ده تا چند صد e⁻ داشته باشند. چگالی ذرات متوسط در محیط معمولاً در حدود 10^6 cm^{-3} است. در شکل (۲-۱) یک ذره متوسط را می‌بینید که نانوذرات تشکیل دهنده آن به وضوح قابل دیدن

هستند.



شکل ۱-۲: یک ذره متوسط که از تعدادی نانوذره تشکیل شده است [Shiratani *et al.* (1994)]

۳- ذرات بزرگ: بیشتر پدیده‌هایی که در آزمایشگاهها مشاهده شده‌اند به خاطر حضور این ذرات در پلاسما هستند که ابعادی در حد چند میکرون دارند و معمولاً از بیرون به محیط پلاسما وارد می‌شوند. این ذرات می‌توانند بار زیادی (ده تا صدهزار e) حمل کنند و به همین خاطر، نیروها و برهمکنش‌های کولنی در تعريف دینامیک این ذرات نقش بسیار پررنگی دارند. پدیده‌هایی نظیر شکل گرفتن شبکه‌های پایدار بلوری که به آن کریستال‌های کولن هم گفته می‌شود^[۳]، در ذرات بزرگ دیده شده است. ما نیز در این پایان‌نامه بیشتر روی این ذرات بحث می‌کنیم و از حالا به بعد هر جا صحبت از ذرات غبار شد، اشاره‌مان به ذرات بزرگ است.

۴- ذرات بسیار بزرگ: در توصیف پدیده‌های کیهان‌شناسی، اجسامی در ابعاد متر و کیلومتر هم به صورت ذرات غبار در نظر گرفته می‌شوند. به عنوان مثال در دیسک‌های برافراشی، اجسام انسانی مانند

سیارات می‌توانند ذرات غبار در پلاسمای باشند. در این سیستم‌ها، وشکسانی پارامتر تعیین کننده دینامیک ذرات است و اثر نیروهای گرانشی به نیروهای الکتروستاتیکی می‌چرید.

۲-۳ بار دار شدن غبارها

مهم‌ترین مساله در توصیف فرآیندهایی که به شکل‌گیری آرایش‌های مختلف ذرات غبار در پلاسمای انجامند، اندرکنش ذرات غبار با دیگر ذرات و محیط پلاسماست. از آن‌جا که بیشتر این اندرکنش‌ها، الکتروستاتیکی است پس بار ذرات نقش بسیار مهمی را در توصیف دینامیک آن‌ها ایفا می‌کند. ذرات غبار به خاطر برخورد مداوم با مولفه‌های مثبت و منفی پلاسمای می‌توانند هم بار مثبت و هم بار منفی کسب کنند. بار نهایی ذرات در حالت تعادل، برآیند جریان‌هایی است که به ذرات وارد و از آن‌ها خارج می‌شوند. این جریان‌ها شامل جریان‌های الکترونی، یونی، گسیل نوری^۱، گسیل گرمایونی^۲ و ... هستند. به طور کلی تغییرات بار هر ذره توسط معادله زیر تعریف می‌شود:

$$\frac{dQ}{dt} = \sum_i I_i + \sum_j I_j \quad (1-1)$$

که در آن Q بار غبار، I_i جریان‌های وارد شده به ذره و I_j جریان‌های خارج شده از آن هستند. در حالت شبه پایداری که $dQ/dt = 0$ باشد، می‌توان میزان بار الکتریکی تعادلی را محاسبه کرد. در بیشتر فرآیندهای آزمایشگاهی که به پلاسماهای غباری تخلیه الکتریکی محیط گازی مربوط هستند، ذرات غبار بار منفی دارند؛ به این علت که در هر لحظه تعداد الکترون بیشتری به آن‌ها برخورد می‌کند. اما در بعضی از موارد ذرات غبار می‌توانند بار مثبت داشته باشند. اگر الکترون‌ها به نحوی از ذرات غبار خارج شوند، بار غبار مثبت خواهد بود. پدیده‌هایی مانند تابش فوتو الکتریک که با تاباندن پرتوهای UV به غبار حاصل می‌شود، گسیل گرمایونی و گسیل میدانی^۳؛ می‌توانند باعث گسیل الکترون و مثبت شدن بار غبار بشوند.

لازم به توضیح است که به طور کلی ذرات غبار معمولاً یک بار ثابت ندارند و به این دلیل که همواره در حال اندرکنش با پلاسمای محیط هستند، می‌توان بار آن‌ها را تابعی از شرایط پلاسمای دانست. در واقع اندرکنش غبارها با

¹- Photoemission

²- Thermionic emission

³- Field Emission

ذرات پلاسماست که خصوصیات منحصر به فرد آنها را رقم می‌زنند. به عنوان مثال در یک پلاسمای تخلیه الکتریکی محیط گازی آزمایشگاهی، اندرکنش غبارها با شار یونی در نزدیکی الکترودها باعث می‌شود غبارها در دام عقبه ناشی از یکدیگر افتاده و دو غبار با یار هم‌نام یکدیگر را جذب کنند؛ چیزی که از دیدگاه الکترودینامیکی استاندارد در خلا به هیچ‌وجه امکان‌پذیر نیست.

توصیف دقیق جریان‌های ورودی (I_i) و خروجی (I_o) به عوامل مختلفی مانند منشا و نوع جریان، جنس ذرات غبار، محیط پلاسما و اندرکنش‌های بین مولفه‌های پلاسما مربوط می‌شود. به طور خاص توصیف رفتار ذرات پلاسما در اطراف یک ذره غبار و نحوه اندرکنش آنها با یکدیگر یک مساله کلیدی در مدل‌سازی بار دار شدن غبارهاست. معروف‌ترین و پرکاربردترین مدل باردار شدن غبارها در سال ۱۹۸۱ توسط ویپل^۱ [۴] مطرح شد. این مدل به حرکت محدود مداری یا OML^۲ مشهور است و در آن حرکت گونه‌های پلاسما در اطراف یک ذره غبار به صورت مدارهای در نظر گرفته شده که خصوصیات این مدارها با توجه به قوانین پایستگی انرژی، تکانه خطی و تکانه زاویه‌ای تعریف می‌شود. البته این مدل از سال‌ها قبل برای مدل‌سازی برخورد گونه‌های پلاسما با probe‌های الکتروستاتیکی مورد استفاده قرار می‌گرفت [۵].

با این‌که برای توصیف‌های معمولی مدل OML می‌تواند با دقت خوبی جواب‌گو باشد، اما بررسی‌های کامل‌تری در مورد عوامل دیگر موثر در بار غبار انجام شده‌اند. پدیده‌هایی مانند یون‌های محبوس شده^۳ [۶]، شکل و اندازه غبار [۷]، افت و خیزهای اتفاقی [۸ و ۹]، اثرهای کوانتمی در جذب ذرات پلاسما توسط غبار [۱۰] و اثرات جمعی در مجموعه‌ای از تعداد زیادی غبار [۱۱ و ۱۲] به عنوان پدیده‌های موثر در باردار شدن ذرات غبار شناخته شده‌اند.

یکی از ویژگی‌های مدل OML این است که بدون توجه به اثرهای پیچیده و غیرخطی پتانسیل پلاسما در حوالی ذره غبار، می‌توان سطح مقطع برخورد ذرات پلاسما به غبار را به راحتی با استفاده از قوانین پایستگی انرژی و تکانه محاسبه کرد [۱۳]. برای جذب الکترون‌ها و یون‌هایی که به صورت عادی در پلاسما بر حسب دما توزیع ماسکولی دارند، جریان‌های OML برای یک تک ذره غبار کروی با روابط زیر داده می‌شوند [۴]:

¹- Whipple
²- Orbit Motion Limited

³- یون‌هایی با انرژی منفی که در اطراف غبار گرفتار شده‌اند.

$$I_e = I_{\infty e} e^{\left(\frac{e\phi_s}{T_e}\right)}, \quad \phi_s < + \quad (2-1)$$

$$I_e = I_{\infty e} (1 + e^{\left(\frac{e\phi_s}{T_e}\right)}), \quad \phi_s > + \quad (3-1)$$

$$I_i = I_{\infty i} e^{\left(\frac{-Z_i e\phi_s}{T_i}\right)}, \quad \phi_s > + \quad (4-1)$$

$$I_i = I_{\infty i} (1 - Z_i e\phi_s / T_i), \quad \phi_s < + \quad (5-1)$$

که T_e و T_i به ترتیب دمای الکترون‌ها و یون‌ها، ϕ_s پتانسیل سطحی ذره غبار نسبت به پتانسیل محلی پلاسمای بار الکترونی یون‌هاست. ثابت‌های $I_{\infty e}$ و $I_{\infty i}$ که جریان جذب شده در $\phi_s = +$ هستند از رابطه Z_i

$$I_{\infty \alpha} = n_{\alpha} q_{\alpha} \left(\frac{T_{\alpha}}{m_{\alpha}} \right)^{1/2} \pi a^2 f_{\alpha}(w, V_{T_{\alpha}}) \quad (6-1)$$

محاسبه می‌شوند که در آن n_{α} چگالی تعداد گونه α از پلاسمای w و $V_{T_{\alpha}}$ تابعی پیچیده بر حسب سرعت گرمایی $V_{T_{\alpha}} = (T_{\alpha} / m_{\alpha})^{1/2}$ و سرعت سوق (w) بین ذرات غبار و پلاسماست. به دست آوردن شکل صریحی از تابع $f_{\alpha}(w, V_{T_{\alpha}})$ کار آسانی نیست به همین دلیل با در نظر گرفتن حالت‌های حدی، آن را به شکل ساده‌تری در می‌آوریم.

تابع $f_{\alpha}(w, V_{T_{\alpha}})$ با در نظر گرفتن دو حالت حدی سرعت سوق بسیار کم ($w < V_{T_{\alpha}}$) و بسیار زیاد ($w > V_{T_{\alpha}}$) به صورت‌های ساده‌تر نوشته می‌شود. در حالت سرعت سوق بسیار کم، در واقع می‌توان غبارها را در میان جریان‌های پلاسمای ثابت در نظر گرفت به طوری که از همه طرف جریان‌ها با تقارن کروی به آن وارد می‌شوند. به این ترتیب سطح مقطع برخورد گونه‌های پلاسمای ذره غبار به شکل $4\pi a^2$ در می‌آید و عبارت (۶-۱) به این شکل ساده می‌شود:

$$I_{\infty \alpha} = 4\pi a^2 n_{\alpha} q_{\alpha} \left(\frac{T_{\alpha}}{4\pi m_{\alpha}} \right)^{1/2} \quad (7-1)$$

در این وضعیت بار غبارها با رابطه $\phi_s = C$ به پتانسیل سطحی غبار ارتباط پیدا می‌کند که C ظرفیت خازن غبار و پلاسماست.

در حالتی که سرعت سوق بسیار بیشتر از سرعت گرمایی باشد، می‌توان عبارت دیگری را جایگزین رابطه مربوط به محاسبه جریان‌ها کرد:[۱۴]

$$I_\alpha = \pi a^2 n_\alpha q_\alpha w \left(1 - \frac{2q_\alpha \phi_s}{w m_\alpha} \right) \quad (A-1)$$

هر چند که به خاطر تقریب‌هایی که در به دست آوردن آن استفاده شده، این رابطه برای مسائلی که احتیاج به دقت بالا دارند کاربرد ندارد.

لازم به یاد آوری است که مدل OML که در اینجا به صورت مختصر به آن اشاره شد، برای محاسبه بار ذرات غبار بزرگ (ابعاد چند میکرون) استفاده می‌شود. هنوز مشکلات زیادی در راه فرمول‌بندی صحیح فرآیندهای باردار شدن در مورد ذرات کوچک وجود دارد. به علت کوچک بودن بار نانوغبارها که در حد چند بار واحد الکترون است، تقریباً هیچ توصیف خوبی از نحوه بار دار شدن آن‌ها انجام نشده و پدیده‌های کوانتمی (نظیر رد شدن جریان‌های پلاسمما از داخل غبار به خاطر اثر تونل‌زنی) محاسبات را بسیار پیچیده می‌کند.

۱-۳-۲ نیروهای وارد بر ذرات غبار

چهار نیروی اصلی روی دینامیک ذرات غبار در پلاسمما تاثیر می‌گذارد:

- ۱ نیروی گرانش: به وضوح نیروی گرانش اولین نیروی وارد بر ذرات غبار است که به صورت $F_g = m_d g$ روی آن اثر می‌کند. m_d جرم غبار و g شتاب گرانشی است.

-۲ نیروی الکتروستاتیک: این نیرو که شکل $F_E = QE$ دارد، توسط میدان الکتریکی بین الکترودها در پلاسمما به وجود می‌آید. بد نیست که یادآوری کنیم میدان الکتریکی علاوه بر نیرویی که به غبار وارد می‌کند، به طور مستقیم در مقدار بار آن هم موثر است. زیرا حرکت یون‌ها و در نتیجه سطح مقطع برخورد آن‌ها با غبار تابعی از شدت میدان الکتریکی در پلاسماست.

- ۳ نیروی اصطکاک: این نیرو در نتیجه برخورد غبارها با ذرات خنثی در محیط پلاسمما به آن‌ها وارد می‌شود. به عنوان مثال در یک پلاسمای آزمایشگاهی تخلیه گاز، نیرو اصطکاک تابعی از فشار گاز داخل محفظه

است. اگر اندرکنش بین ذرات غبار و اتم‌ها و مولکول‌های خنثی در محیط را به صورت برخورد کشسان

کره‌های سخت در نظر بگیریم، نیروی اصطکاک با تقریب به این شکل در می‌آید [۱۴]:

$$F_{fr} = n_n v_R^2 m_n \sigma_{n-d} \quad (9-1)$$

که در آن n_n چگالی ذرات خنثی، v_R سرعت نسبتی غبار-خنثی و σ_{n-d} سطح مقطع برخورد غبارها با ذرات خنثی است و به خاطر فرض کروی بودن، می‌توان آن را به شکل πa^2 نوشت. بسته به حرکت نسبی غبار و ذرات خنثی، این نیرو می‌تواند در جهت یا خلاف جهت حرکت غبار به آن وارد شود.

- نیروی کشش یونی^۱: شار یونی بین دو الکترود در پلاسمای منشا نیروی دیگری است که به آن کشش یونی می‌گویند. نیروی کشش یونی به خاطر برخورد یون‌ها با غبار و انتقال تکانه به آن، همواره در جهت حرکت شار یونی به غبار وارد می‌شود. شار یونی خود به خاطر میدان الکتروستاتیکی حاضر در پلاسمای وجود می‌آید و نیروی کشش یونی به نوعی تابعی از میدان الکتریکی محلی پلاسمای هم هست. نیروی کشش یونی را به دو مولفه جذبی و مداری تجزیه می‌کنند [۱۴].

مولفه جذبی، نیروی حاصل از برخورد مستقیم یون‌ها به غبار است. هر یون با برخورد به غبار، تکانه $m_i v_i$ به آن منتقل می‌کند؛ در نتیجه برای مولفه جذبی نیروی کشش یونی می‌توان نوشت:

$$F_{dr}^c = n_i v_s m_i v_i \pi b_c^2 \quad (10-1)$$

در این معادله n_i و m_i به ترتیب چگالی و جرم یون‌ها و $v_s = \sqrt{v_i^2 + v_{T_i}^2}$ سرعت میانگین یونی شامل دو مولفه جهت دار (v_i) و گرمایی (v_{T_i}) هستند. $b_c = \sqrt{\lambda T_i / \pi m_i}$ پارامتر برخورد جذبی است

که به این صورت محاسبه می‌شود:

$$b_c = a \left[1 - \frac{2e(\varphi_p - \varphi_s)}{m_i v_s^2} \right] \quad (11-1)$$

در این رابطه $\varphi_s - \varphi_p$ تفاضل بین پتانسیل محلی پلاسمای (φ_p) و پتانسیل سطح غبار (φ_s) است. لازم به ذکر است که روابط (۱۰-۱) و (۱۱-۱) با استفاده از مدل OML به دست آمده‌اند.

مولفه مداری نیروی کشش یونی به این صورت محاسبه شده است:

^۱- Ion Drag Force

$$F_{dr}^o = 4\pi n_i v_s m_i v_i b_{\pi/2}^r \Lambda \quad (12-1)$$

که $b_{\pi/2}^r = eQ/m_i v_s$ پارامتر برخورد با زاویه مجانبی مداری $\frac{\pi}{2}$ و

$$\Lambda = \frac{1}{2} \ln \left(\frac{\lambda_{D_i}^r + b_{\pi/2}^r}{b_c^r + b_{\pi/2}^r} \right) \quad (13-1)$$

لگاریتم کولن است که در بازه بین b_c تا λ_{D_i} از آن انتگرال گرفته شده [۱۴]. وقتی پارامتر برخورد جذبی از

طول دبای یون بیشتر باشد، از مولفه مداری نیروی کشش یونی صرف نظر می‌شود.

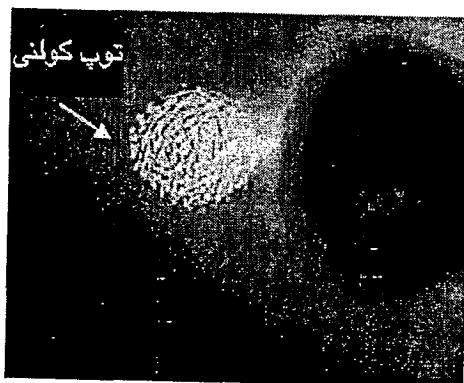
تمام نیروهای نام برده شده، به سه پارامتر سرعت یونی، اندازه ذرات غبار و مکان آن‌ها نسبت به الکتروودها بستگی دارند. اما به طور خاص هر کدام از این نیروها، به نوعی وابستگی توانی به شعاع ذرات دارند و در نتیجه اندازه غبارها تاثیر زیادی روی نیروی وارد بر آن‌ها می‌گذارد. بار غبارها رابطه خطی با شعاع ذرات دارد پس نیروی الکتروستاتیکی هم با شعاع ذرات متناسب است. نیروی‌های اصطکاک و کشش یونی هر کدام به سطح مقطع برخورد و در نتیجه شعاع ذرات بستگی مستقیم دارند. نهایتاً نیروی گرانشی هم با شعاع ذرات متناسب است زیرا رابطه بین جرم و شعاع ذره به صورت a^3 است.

بارنز^۱ و هم‌کارانش در سال ۹۲ در مورد نیروهای وارد بر غبارها آزمایش‌هایی انجام دادند. آن‌ها نشان دادند در یک پلاسمای تخلیه گازی آرگون با فشار 100 mTorr ، چگالی پلاسمای 10^{10} cm^{-3} ، $T_e = 2 \text{ eV}$ ، $V/cm = 100 \text{ V}$ و برای غبارهای 100 nm با چگالی دو برابر چگالی آب، نیروی کشش یونی تا زمانی که میدان الکتریکی در حدود 14 V/cm را حس کند، ذرات را به طرف الکتروودها می‌راند. در این میدان الکتریکی، نیروهای الکتروستاتیکی و کشش یونی اثر یکدیگر را خشی می‌کنند. برای غبارهای $1 \mu\text{m}$ میکرومتری، این اتفاق زمانی رخ می‌دهد که میدان الکتروستاتیکی در اطراف ذرات به مقدار 35 V/cm رسیده باشد. اما برای غبارهای $10 \mu\text{m}$ میکرومتری نیروی گرانش غالب است و تا زمانی که غبارها نیروی الکتروستاتیکی ناشی از میدان حدود 14 V/cm را حس نکنند، آن‌ها را به طرف الکتروود پایینی می‌رانند. در پلاسماهایی که چگالی کم دارند، اثر نیروی کشش یونی روی ذرات از مقیاس $10 \mu\text{m}$ میکرومتر و بزرگ‌تر، در برابر نیروی گرانشی قابل صرف نظر کردن است [۱۴].

مشاهدات آزمایشگاهی در سال‌های اخیر نشان داده‌اند که علاوه بر پارامترهای ذکر شده، گرادیان دمای ذرات خنثی در محیط پلاسما هم می‌تواند منشا نیروی دیگری باشد که آن را نیروی ترموفورتیک^۱ می‌نامند. جهت نیروی ترموفورتیک به طرف داخل پلاسماست و ذرات را از نزدیکی الکتروودها به طرف مرکز پلاسمما می‌راند. نیروی ترموفورتیک موثر روی یک غبار کروی در یک گاز تک اتمی در فشار پایین به این صورت محاسبه می‌شود[۱۵]:

$$F_T = -\frac{3}{32} \left(\frac{a^r}{\sigma_{at}} \right) \nabla T_n \quad (13-1)$$

در این رابطه فرض شده که فاصله آزاد میانگین از شعاع ذرات بسیار بزرگ‌تر باشد. همچنین در این رابطه سطح مقطع جنبشی پراکندگی اتمی گاز است. نیروی ترموفورتیک را منشا پدیده‌هایی از قبیل تشکیل توب‌های کولمنی^۲ می‌دانند[۱۶].



شکل ۱-۳: تشکیل یک توب کولمنی در اطراف آند [Arp. et.al. (2005)]

۴-۲-۱ جفت‌شدگی قوی و ضعیف

وقتی ذرات ابعادی بیشتر از چند صد نانومتر دارند، بار نسبتاً زیادی را جذب می‌کنند و این باردار شدن، باعث برهم‌کنش‌های الکتروستاتیکی بین آن‌ها می‌شود. به‌طور کلی اگر انرژی پتانسیل الکتروستاتیکی بین ذرات، از انرژی گرمایی آن‌ها بیشتر باشد، جفت‌شدگی رخ می‌دهد؛ جفت‌شدگی‌های قوی، باعث ایجاد شبکه‌های بلور می‌شوند.

^۱- Thermophoretic
^۲- Coulomb Balls

پارامتری که برای تعریف میزان جفت‌شدنگی ذرات غبار تعریف می‌شود، پارامتر جفت‌شدنگی کولن^۱ نام دارد که نسبت انرژی پتانسیل کولن به انرژی جنبشی حرکت گرمایی ذرات است:

$$\Gamma = \frac{(eZ)^r}{dT_d} \quad (14-1)$$

که در این فرمول پارامتر d فاصله میانگین بین ذرات است که با چگالی تعداد آن‌ها نسبت $n_d^{-1/3} \sim d$ دارد. دمای جنبشی ذرات و Z بار آن‌هاست.

آزمایش‌ها و شبیه‌سازی‌های مختلف نشان داده‌اند سیستمی از ذرات که تحت پتانسیل یوکاوا برهمنش می‌کنند و پارامتر جفت‌شدنگی در حدود ۱۰۰ دارند، یک جفت‌شدنگی قوی تشکیل می‌دهند. پلاسماهای غباری با پارامتر جفت‌شدنگی حدود ۱ و کمتر از آن، ذرات غباری با جفت‌شدنگی ضعیف دارد که این نوع پلاسماهای غباری را با تقریب‌هایی می‌توان به صورت یک پلاسمای چند مولفه‌ای ایده‌آل در نظر گرفت.

^۱- Coulomb Coupling Parameter