

ریزگردهای اتمسفری

بخش سوم- اصول و مبانی دینامیک PM ها

۱- دینامیک مواد ذرهای اتمسفری

۱-۲- تشکیل ذره جدید

هسته‌ای شدن (*Nucleation*) یکی از مهم‌ترین فرآیندهای بنیادی است که در اتمسفر روی داده و نقشی مهم در فرآیندهایی چون تراکم یا میعان، تشکیل ذره جدید، تشکیل ابر، و بلورسازی دارد. هسته‌ای شدن را می‌توان به عنوان فاز انتقال تعریف نمود (مثالاً از فاز بخار به فاز مایع). تغییر فاز فوراً رخ نمی‌دهد بلکه از طریق تشکیل توده‌های کوچک مولکولی در آشکال خوش‌های ایجاد می‌شوند. شرایط تشکیل مستقیم ذره جدید از فاز بخار در اتمسفر به راحتی روی نمی‌دهد که دلیل آن فشار بخار کم گازها و وجود ذرات معلق می‌باشد.

هسته‌ای شدنی که بدون وجود ذرات خارجی (از قبل موجود) اتفاق می‌افتد هسته‌ای شدن همگن (*Homogeneous nucleation*) و فرآیندی که با ذرات خارجی رخ می‌دهند را هسته‌ای شدن ناهمگن (*Heterogeneous nucleation*) گویند. وقتی تنها یک ترکیب شیمیایی در فرآیند هسته‌ای شدن شرکت کنده، هسته‌ای شدن را شبیه مولکولی شیمیایی در فرآیند هسته‌ای شدن شرکت نماید آن را هسته‌ای شدن مولکولی ناهمگن (*Homomolecular nucleation*) نامند در صورتی که وقتی بیشتر از یک ترکیب شیمیایی در فرآیند هسته‌ای شدن شرکت نماید آن را هسته‌ای شدن مولکولی ناهمگن (*Heteromolecular nucleation*) گویند. یکی از سیستم‌های دو تایی که در اتمسفر حائز اهمیت بسیاری است سیستم اسید سولفوریک/آب است. هسته‌ای شدن همگن با مشارکت تنها یک ترکیب (مثالاً آب) در اتمسفر ناممکن است. در رطوبت نسبی ۲۰۰٪ که خیلی بیشتر از شرایط موجود در اتمسفر است و دمای ۲۰ درجه سانتیگراد، نرخ هسته‌ای شدن ۱۰-۵۴ قطرک در سانتیمتر مکعب بر ثانیه است. هسته‌ای شدن ناهمگن در بخار فوق اشباع روی می‌دهد. فوق اشباع یک گونه شیمیایی A در دمای T درجه نسبت اشباع نامیده شده و به صورت زیر تعریف می‌شود:

$$S = \frac{P_A}{P_A^S(T)} \quad (1-1)$$

که P_A فشار جزئی گونه گازی A و $P_A^S(T)$ فشار اشباع A است که در تعادل با فاز مایع در دمای T می‌باشد.

۱-۲-۱- تئوری هسته‌ای شدن- روش جنبشی

تئوری هسته‌ای شدن مبنای حل یک سیستم معادله است که تغییرات غلظت خوشها را با اضافه یا کم نمودن مولکول‌ها بیان می‌کند (شکل ۱). در این نظریه فرض شده که خوشها با مولکول‌های هوا با سرعتی برخورد می‌کنند که از لحاظ حرارتی در تعادل است با دوره‌های زمانی که در مقایسه با زمانی که برای کاهش یا افزایش یک مولکول لازم است برخورد می‌کنند. روش جنبشی در نظریه هسته‌ای شدن فرض می‌کند که خوشها با اضافه یا کم شدن یک مولکول برای بخارهای غیر وابسته کاهش یا افزایش اندازه خواهند داشت. بنابراین اگر تعداد غلظت غیر تعادل خوشها مولکول $N_{i(t)}$ باشد، معادلات زیر تغییرات تراکم و غلظت خوش را بیان خواهند نمود :

$$\frac{dN_i}{dt} = \beta_{i-1} N_{i-1}(t) - \gamma_i N_i(t) \beta_i N_i(t) - \gamma_{i+1} N_{i+1}(t) \quad (2-1)$$

که β_i جریان رو به جلو بر واحد زمان (میزان) و سطح است که در آن یک خوش i یک مولکول دریافت می‌کند، و α_i سرعت رو به عقب (تبخیر) است خوش یک مولکول از دست می‌دهد. نرخ خالص (سانتیمتر مکعب بر ثانیه) $J_{i+0.5}$ که در آن خوشها تغییر اندازه‌شان از i به $i+1$ نرخ می‌دهد به وسیله معادله زیر مشخص می‌شود :

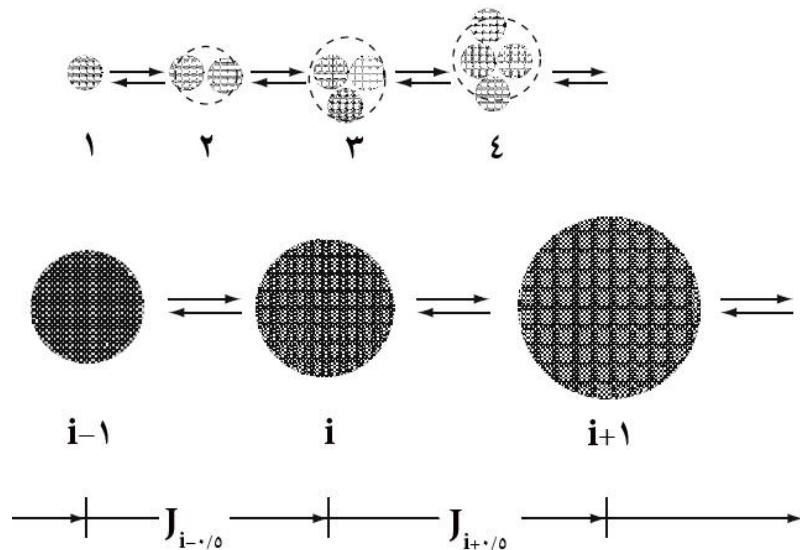
$$J_{i+1/2} = \beta_i N_i - \gamma_{i+1} N_{i+1} \quad (3-1)$$

در اینجا فرض می‌شود که تراکم خوش در یک شرایط پایا است و بنابراین همه جریانات برابر با یک جریان پایای J می‌باشند :

$$J_{i+1/2} = J \quad \text{برای همه } i \quad (4-1)$$

اندازه f_i از معادله زیر تعیین می‌شود :

$$\beta_i f_i = \gamma_{i+1} f_{i+1} \quad (5-1)$$



شکل ۱- رشد و تبیخیر خوشها

از تقسیم معادله (۱-۳) بر معادله (۱-۵) داریم :

$$\frac{J}{\beta_i f_i} = \frac{N_i}{f_i} - \frac{N_{i+1}}{f_{i+1}} \quad (6-1)$$

با قرار دادن $f_i = 0$ و به دست آوردن مجموع معادله بالا از $i=1$ تا i_{max} عبارت زیر بدست می‌آید:

$$J \sum_{i=1}^{i_{max}} \frac{1}{\beta_i f_i} = N_1 - \frac{N_{i_{max}}}{f_{i_{max}}} \quad (7-1)$$

جمله f_i را می‌توان به صورت زیر نوشت:

$$f_i = \frac{\beta_1 \beta_2 \dots \beta_{i-1}}{\gamma_2 \gamma_3 \dots \gamma_i} = \sum_{j=1}^{i-1} \frac{\beta_j}{\gamma_{j+1}} \quad (8-1)$$

نسبت f_i تحت شرایط هسته‌ای شدن ($S > 1$) است زیرا سرعت رشد بیشتری از سرعت تبیخیر دارد. علاوه بر این، $N_{i_{max}} < N_1$ است زیرا در شرایط هسته‌ای شدن تعداد خوشها به طور قابل ملاحظه‌ای کمتر از مولکول‌های گاز می‌گردد. بنابراین در معادله (۷-۱) می‌توان عبارت دوم را حذف نموده و نتیجه گرفت:

$$J = N_1 \left(\sum_{i=1}^{i_{max}} \frac{1}{\beta_i f_i} \right)^{-1} \quad (9-1)$$

جمع فوق را می‌توان به بی‌نهایت تعمیم داد زیرا تابع f_i با افزایش i و مجموع همگرایی‌ها افزایش می‌یابد. بنابراین عبارت جریان هسته‌ای شدن را می‌توان به صورت زیر نوشت:

$$J = N_1 \left(\sum_{i=1}^{\infty} \frac{1}{\beta_i f_i} \right)^{-1} \quad (10-1)$$

تخمین سرعت تبخیر γ از لحاظ نظری مشکل است. برای این محاسبه نیاز به بررسی انرژی که برای تشکیل خوشه لازم است می‌باشد. حداقل انرژی که برای تشکیل خوشه‌ای با مولکول لازم است برابر است با :

$$W_{\min} = \sigma A + (P - P')V' + i(\mu'(T, P') - \mu(T, P)) \quad (11-1)$$

که σ مکش سطحی، A سطح بین فاز گازی و خوشه، P' فشار درون خوشه، V' حجم خوشه و μ و μ' به ترتیب پتانسیل شیمیایی برای فاز مایع و گازی است. برای یک خوشه تراکم ناپذیر می‌توان نوشت :

$$\mu'(T, P') - \mu(T, P) = v'(P' - P) \quad (12-1)$$

که v' حجم مولکولی در فاز مایع است (فرض شده که خوشه در فاز مایع رخ داده باشد). بنابراین همانند آن می‌توان نوشت :

$$W_{\min} = \sigma A + i(\mu'(T, P) - \mu(T, P)) = \sigma A + i\Delta\mu \quad (13-1)$$

که $\Delta\mu$ کمتر از ۱ می‌باشد، و نشانگر اختلاف بین پتانسیل‌های شیمیایی در شرایط پایدار و نیمه پایدار در فاز مایع و گازی است. A مشابه به $i^{2/3}$ (تعداد مولکول‌ها در خوشه) و داریم :

$$W_{\min} = ai^{2/3} - bi = cr^2 - dr^3 \quad (14-1)$$

که a, b, c و d مقادیری مثبت بوده و r شعاع خوشه است. حداقل عبارت زیر برابر می‌شود با:

$$i^* = \left(\frac{2a}{3b} \right)^3 \quad (15-1)$$

برای خوشه‌های کروی عبارت را می‌توان به صورت زیر نوشت :

$$i^* = \frac{32\pi}{3} \left[\frac{(v')^{2/3} \sigma}{(-\Delta\mu)} \right]^3 \quad (16-1)$$

و شعاع خوشه که دارای i^* است به صورت زیر خواهد بود :

$$r^* = \frac{2\sigma v'}{(-\Delta\mu)} \quad (17-1)$$

حداقل انرژی که برای تشکیل خوشه‌ای با i^* مولکول مورد نیاز است می‌تواند به صورت زیر

بیان شود:

$$W_{\min} = \frac{4a^3}{27b^2} = \frac{16\pi}{3} \left[\frac{v' \sigma^{3/2}}{(-\Delta\mu)} \right] \quad (18-1)$$

۱-۲-۲- محاسبه سرعت هسته‌ای شدن

فرض نمایید که توزیع تعادلی در خوشها وجود داشته باشد و بنابراین توزیع خوشه را بتوان

به صورت عبارت زیر بیان نمود:

$$N(n) \propto e^{-\frac{W(n)}{kT}} \quad (19-1)$$

که $W(n)$ کاربرگشتبذیری است که برای تشکیل یک خوشه با n مولکول لازم است. از آنجایی که برای تشکیل یک خوشه با یک مولکول هیچ کاری لازم نیست، ثابت تناسب چگالی تعداد مولکول‌های متصل نشده در فاز نیمه پایدار را به موازنی در می‌آورد. بنابراین

می‌توان نوشت :

$$N(n) = N_{tot} e^{-\frac{W(n)}{kT}} \quad (20-1)$$

که مقدار چگالی کل در فاز نیمه شبیه پایدار است. علاوه بر این:

$$\begin{aligned} a_1 + a_1 &= a_2 \\ a_2 + a_1 &= a_3 \\ &\dots \\ a_{n-1} + a_1 &= a_n \end{aligned} \quad (21-1)$$

که a_n به خوشه‌ای که دارای n مول است اشاره دارد. بنابراین می‌توانیم بنویسیم:

$$\mu_n = n\mu_1 \quad (22-1)$$

که μ_n پتانسیل شیمیایی یک قطرک با n مول و μ_1 پتانسیل شیمیایی بر مول در فاز بخار است. بنابراین:

$$\mu_n = \lambda_n(T, v') + kT \ln \frac{N(n)}{\sum(N(n))} \quad (23-1)$$

که λ_n پتانسیل شیمیایی خوشباهی با اندازه n در این شرایط است، v' حجم مولکولی در فاز مایع و $N(n)$ غلظت ذره n مولی است. حل معادله (24-1) برای $N(n)$ برابر می‌شود با :

$$N(n) = \left[\sum N(n) \right] e^{\frac{n\mu_1 - \lambda_n}{kT}} \quad (24-1)$$

که ارزی تشکیل خوش را به صورت زیر می‌توان نوشت :

$$W(n) = \lambda_n - n\mu_1 \quad (25-1)$$

در طی فرآیند میان که مرحله اولیه تشکیل مایع است فرض می‌شود که فرآیند تراکم‌ناپذیر است. بنابراین :

$$\lambda_n = n\mu_1 + \sigma F(n) + n(\mu - \mu_1) = \sigma F(n) + n\mu \quad (26-1)$$

که μ پتانسیل شیمیایی بر واحد مول مایع است که در فاز گاز است. بنابراین پتانسیل شیمیایی یک قطرکی که دارای n مول است، متفاوت است از پتانسیل شیمیایی n مول در قطرکی که در فاز مایع می‌باشد.

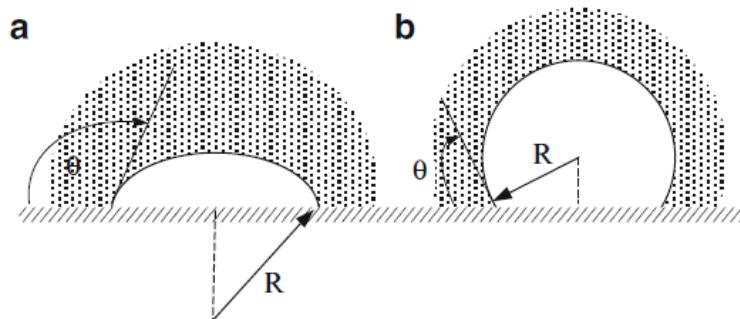
۱-۲-۳- هسته‌ای شدن ناهمگن

در بسیاری موارد، ذرات معلق (ریزگردها) در اتمسفر وجود داشته و روی سطح‌شان تغییر فاز (هسته‌ای شدن) از فاز گازی به فاز مایع روی می‌دهد. فرض کنید که در مرحله اولیه، مایع بر روی یک سطح ذره تشکیل شود. حداقل کاری که برای این فرآیند لازم است به وسیله عبارت زیر مشخص می‌گردد :

$$W_{\min} = \sigma_{g1} F_{g1} + (\sigma_{gs} - \sigma_{1s}) F_{gs} + (P - P') V' + [\mu'(T, P') - \mu(T, P)] n \quad (27-1)$$

که σ کشش بین فازهای مختلف بوده و اندیس‌های g , s و l به فازهای استفاده شده (g گاز، s جامد و l مایع) و n تعداد مولکول‌ها در خوش‌اشاره دارد. در رابطه سه گانه بین مایع، جامد و گاز (شکل ۱۴-۵) تعادلی وجود دارد که با عبارت زیر برقرار می‌شود:

$$\sigma_{gl} \cos(\pi - \theta) + \sigma_{gs} = \sigma_{ls} \quad (28-1)$$



شکل ۲- تشکیل یک قطرک مایع روی یک سطح جامد تحت شرایط a) مرطوب شدگی کم؛ b) مرطوب شدگی زیاد.
مرطوب شدگی به تماس مایع-جامد اشاره دارد.

که بر اساس ژئومتری شکل ۲ عبارت زیر اصلاح می‌شود:

$$\sigma_{gl} F_{gl} + (\sigma_{gs} - \sigma_{ls}) F_{gs} = \pi R^2 \sigma [2(1 + \cos \theta) + \sin^2 \theta \cos \theta] \quad (29-1)$$

حداقل انرژی که برای تشکیل یک هسته شاخص و بحرانی مورد نیاز است به وسیله عبارت زیر بیان می‌شود:

$$W_{\min} = \frac{16\pi\sigma^3}{3(P' - P)} \cdot \frac{(1 + \cos \theta)^2 (2 - \cos \theta)}{4} \quad (30-1)$$

از تحلیلی که برای جنبش هسته‌زایی همگن انجام شد، عبارت زیر برای هسته‌زایی ناهمگن استفاده می‌شود :

$$J = N_{tot}^{2/3} \alpha \sqrt{\frac{2\sigma}{\pi n B (2 - \cos \theta)}} e^{\left[\frac{16\pi\sigma^3}{3kT(P' - P)} \psi(\theta) \right]} \quad (31-1)$$

که $a\eta$ سطح موجود برای هسته‌ای شدن ناهمگن بر واحد حجم در فاز مایع؛

$$\beta \approx 1 - \frac{1}{3} \left(1 - \frac{P}{P^e} \right)$$

$$\text{در معادله (۳۱-۱) می‌باشد. } \frac{(1-\cos\theta)^2(2-\cos\theta)}{4}$$

۴-۲-۱- میان و تبخیر

ذرات معلق موجود در اتمسفر می‌توانند با فرآیند میان بخار آب اندازه‌شان را افزایش دهند.

سرعت افزایش اندازه ذرات به رطوبت نسبی، اندازه ذره و اندازه نسبی ذرات در مقایسه با

میانگین پویش آزاد (*Mean free path*) ذرات بستگی دارد. در این شرایط افزایش اندازه

ذره به سرعت برخورد تصادفی مولکولی بین ذرات و مولکول‌های بخار آب بستگی دارد.

سرعت افزایش قطر ذره بوسیله عبارت زیر مشخص می‌شود:

$$\frac{d(d_p)}{dt} = \frac{2Ma_c(p_\infty - p_d)}{\rho_p N_a \sqrt{2\pi n k T}} \quad \text{برای } d_p < \lambda \quad (32-1)$$

که p_∞ فشار جزئی بخار آب نزدیک ذره است. اما در فاصله کمی از آن و p_d فشار جزئی بخار

آب در سطح ذره، a_c ضریب میان است که به درصد مولکول‌هایی که بعد از برخورد به

سطح ذره چسبیده‌اند اشاره دارد، M وزن مولکولی مایع، ρ_p چگالی مایع و N_a عدد

آوکادرو است.

در مواردی که ذرات تماماً بزرگ‌تر از متوسط مسافت آزاد باشند، سرعت افزایش اندازه ذره از

طریق سرعت انتشار مولکول‌ها به سطح ذره مشخص می‌شود. سرعتی که مولکول‌ها با ذره

برخورد می‌کنند را می‌توان با تئوری هم‌آمیزی محاسبه نمود اما با ضریب متفاوت، زیرا

مولکول‌ها فُطري کمتر از ذره داشته و ذره ضریب انتشار کمتری نسبت به مولکول دارند.

سرعت افزایش ذره را می‌توان به صورت زیر نوشت:

$$\frac{d(d_p)}{dt} = \frac{4MD_v}{R\rho_p d_p} \left(\frac{p_\infty}{T_\infty} - \frac{p_d}{T_d} \right) \phi \quad \text{برای } dp > \lambda \quad (33-1)$$

که R ثابت گازها و φ ضریب تصحیح فاچس (*Fuchs*) است. این معادله بر مبنای تئوری انتشار مولکولی در سطح قطرک است. فاکتور تصحیح فاچس که ضریب نادسن (*Knudsen*) نیز نامیده می‌شود به وسیله معادله زیر مشخص می‌شود:

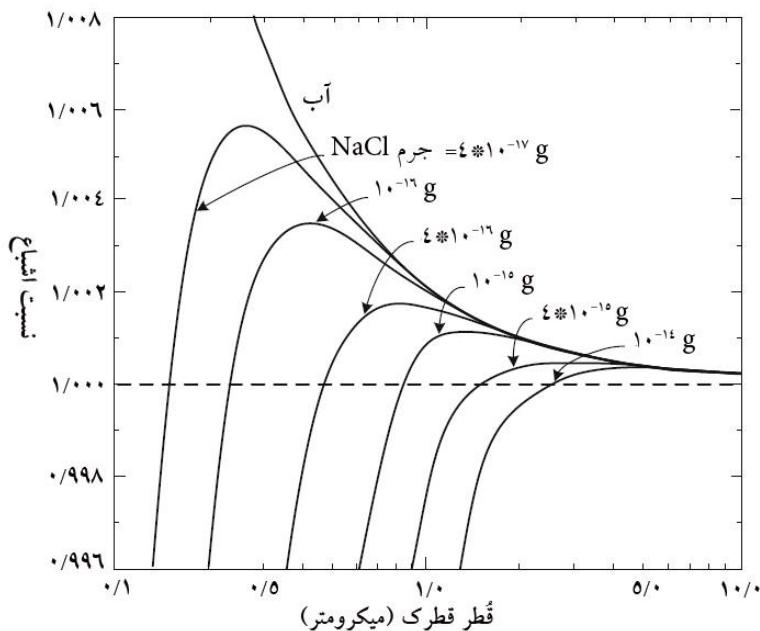
$$\varphi = \frac{2\lambda + d_p}{d_p + 5.33(\lambda^2 / d_p) + 3.42\lambda} \quad (34-1)$$

در مورد رشد اندازه قطرک که به آرامی روی می‌دهد (وقتی رطوبت نسبی بین ۱۰۰ و ۱۰۵ درصد باشد فشار در سطح قطرک را می‌توان از عبارتی که در فشار متعادل بیان شد، محاسبه کرد.

در اتمسفر اساساً ذرات قابل حل وجود دارند که در ادامه اثر یک ذره قابل حل بر روی رشد یک قطرک آب مورد بررسی قرار خواهد گرفت. برای نمونه یک ذره کلرید سدیم در مقادیر زیاد ناشی از انتشار اقیانوسی می‌باشد. وجود نمک در درون آب با کاهش فشار تعادل سطح آب منجر به افزایش نقطه جوش آب خواهد شد. این امر موجب افزایش اندازه قطرک می‌گردد. پیوستگی نمک حل شده با مولکول‌های آب، موجب تشکیل قطرک‌هایی پایدار در شرایط اشباع و غیراشباع می‌گردد. قطرک‌هایی که دارای ترکیبات حل شده‌ای مثل گلرید سدیم هستند دو پدیده رقابتی را تجربه می‌کنند که رابطه بین اثر کلوین و اندازه قطرک را کنترل می‌کند. رابطه بین نسبت کلوین و اندازه قطرک که دارای ترکیبات شیمیایی حل شده است به صورت زیر نوشته می‌شود:

$$K_R = \frac{p_d}{p_s} = \left(1 + \frac{6imM_w}{M_s \rho \pi d_p^3} \right) e \left(\frac{4\gamma M_w}{\rho RT d_p} \right) \quad (35-1)$$

که m جرم ترکیبات شیمیایی حل شده با جرم M_w M_s که وزن مولکولی حل (معمولآً آب)، ρ چگالی حل و n تعداد یون‌های مولکول نمکی حل شده می‌باشد. شکل ۳ نشان می‌دهد که وجود نمک حل شده تغییرات چشمگیر منحنی آب خالص را در پی دارد.



شکل ۳- تغییرات نسبت اشباع در برابر اندازه قطرک آب خالص و قطرک‌هایی که در دمای ۲۹۳ درجه کلوین با گلریید سدیم آمیخته شده‌اند. برای هر منحنی ناحیه بالایی ناحیه اشباع است در حالی که ناحیه زیر آن ناحیه بخار می‌باشد.

۱-۵-۲- انعقاد

انعقاد (Coagulation) فرآیندی است که در طی آن ذرات اتمسفری به دلیل حرکت نسبی‌شان به هم‌دیگر برخورد کرده و ذرات بزرگ‌تری را تشکیل می‌دهند. در نتیجه فرآیند انعقاد با تعداد ذرات کاهش و اندازه ذرات افزایش می‌یابد. حرکت نسبی ذرات می‌تواند به دلیل نیروهای خارجی مثل گرانش، پدیده‌های ترمودینامیکی یا نیروهای الکترویکی باشد.

ما ساده‌ترین حالت انعقاد را که انعقاد حرارتی ذرات کروی با قطر بزرگ‌تر از $1/0$ میکرومتر است مورد مطالعه قرار خواهیم داد. در تحلیل صورت گرفته فرض شده که ذرات بعد از هر تصادم منعقد شده و تغییر اندازه اولیه ذره اندک است. در هر تصادم کاهش تعداد ذره بر واحد حجم وجود دارد. تعداد ذره ($N(t)$) در زمان t به وسیله رابطه زیر مشخص می‌شود:

$$N(t) = \frac{N_o}{1 + N_o K_o t} \quad (36-1)$$

که N_o تعداد ذره اولیه و K_o ضریب انعقاد است که به وسیله رابطه $D_p = 4 \pi d_p D$ مشخص می‌شود (ضریب D قطر ذره و D_p ضریب پخش می‌باشد).

به طوری که در معادله (۳۶-۱) نشان داده شده است سرعت انعقادشدنگی با N^{\ddagger} مشابه است، که حاکی از سرعتهای بالا برای ذرات افزایش یافته است، در حالی که در غلظت‌های پایین‌تر سرعت انعقادشدنگی کمتر می‌گردد. انعقاد ذرات به ذرات بزرگ‌تر از $10\text{ }\mu\text{m}$ محدود می‌گردد. به وسیله فاچس تصحیحی برای ضریب انعقاد بیان شده که به صورت معادله زیر می‌باشد:

$$K = K_o \beta \quad (37-1)$$

در شرایط استاندارد مقادیری برای توابع β و k_o ارائه شده که در جدول ۱ مشخص شده است.

جدول ۲- ضرایب انعقاد در شرایط متعارفی

$K (\text{m}^{\ddagger}/\text{s})$	$K_o (\text{m}^{\ddagger}/\text{s})$	ضریب تصحیح	قطر (میکرومتر)
$6/2 \times 10^{-16}$	168×10^{-16}	۰/۰۳۷	۰/۰۰۴
$9/5 \times 10^{-16}$	168×10^{-16}	۰/۱۴	۰/۰۱
$10/7 \times 10^{-16}$	68×10^{-16}	۰/۵۸	۰/۰۴
$7/2 \times 10^{-16}$	$8/7 \times 10^{-16}$	۰/۸۲	۰/۱
$4/0 \times 10^{-16}$	$4/2 \times 10^{-16}$	۰/۹۵	۰/۴
$3/4 \times 10^{-16}$	$3/4 \times 10^{-16}$	۰/۹۷	۱
$3/1 \times 10^{-16}$	$3/1 \times 10^{-16}$	۰/۹۹	۴
$3/0 \times 10^{-16}$	$3/0 \times 10^{-16}$	۰/۹۹	۱۰