

X1-121 (2017/01/27)

پارادُکسِ سرعتِ سُق در ماده

mamwad@mailaps.org

محمد خرمی

در یک رهیافت ساده-شده به مدل حرکت ذرات در ماده تحت یک نیروی بیرونی، سرعت سُق نصف شتاب حاصل از نیروی بیرونی ضرب در میانگین زمان پویش آزاد به دست میآید. تحلیل دقیقتر مسئله نشان میدهد سرعت سُق برابر با شتاب حاصل از نیروی بیرونی ضرب در میانگین زمان پویش آزاد است، بدون آن ضریب یک-دوم. این تحلیل دقیقتر به دُرُوش ارائه میشود.

1 مدل دُرُوده

مدل دُرُوده [1] برای حرکت ذرات در ماده تحت یک نیروی بیرونی این است.

a هر ذره برای مدت تصادفی (زمان پویش آزاد) تحت اثر فقط نیروی بیرونی ست، بعد برخُرد میکند و سرعت ش طی زمان کوتاهی (آرمانی صفر) تغییر میکند، باز تحت اثر فقط نیروی بیرونی قرار میگیرد، و به هم ین ترتیب.

b سرعتها ی بلافاصله پس از هر برخُرد هم تصادفی یند.

پاراڈکس سرعت سق در ماده

c سیستم حافظه ندارد: همه ی این زمانها ی پویش - آزاد و سرعتها ی پس-از-برخرد (برای همه ی برخردها و ذرات) مستقل از هم ند.

d میانگین سرعتها ی پس-از-برخرد صفر است.

e میانگین زمان پویش - آزاد τ است.

اثر ماده در τ ظاهر میشود. البته در شکلها ی اصلاح-شده ی این مدل، ماده در تعیین جرم (مثلاً) ذره و پارامترها ی برهمکنش ذره با بیرون هم وارد میشود. بر اساس این مدل $v(t)$ (سرعت ذره در زمان t پس از آخرین برخرد) چنین میشود.

$$v(t) = v_0 + at, \quad (1)$$

که v_0 سرعت ذره پس از آخرین برخرد است و a شتاب ذره به خاطر نیروی بیرونی ست. فرض شده مقیاس زمانی ی تغییرات این شتاب خیل ی بزرگتر از زمان نُعی ی پویش آزاد است، چنان که طی پویش آزاد میشود شتاب را ثابت گرفت. این شتاب میشود

$$a = \frac{F}{m}, \quad (2)$$

که F نیروی بیرونی و m جرم (مثلاً) ذره است. به این ترتیب $\text{tex}_T(v)$ (میانگین زمانی ی سرعت طی زمان T (زمان پویش آزاد)) چنین میشود

$$\text{tex}_T(v) = v_0 + \frac{aT}{2}. \quad (3)$$

v_0 و T در این رابطه تصادفی یند.

سرعت سق را میانگین زمانی ی سرعت تعریف میکنم و آن را با v_D نشان میدهم.

2 رهیافت ساده-شده برای محاسبه ی سرعت سق

یک ذره ی خاص را در نظر میگیرم. از رابطه ی (3) بر بازها ی پویش - آزاد میانگین میگیرم. این یعنی (3) را برای بازه ی - پویش - آزاد j مینویسم:

$$\text{tex}_{T_j}(v) = (v_0)_j + \frac{aT_j}{2}. \quad (4)$$

بعد بر بازه (j) میانگین میگیریم. میانگین-گیری بر بازه را با ex نشان میدهم:

$$\text{ex}[\text{tex}_T(\mathbf{v})] = \text{ex}(\mathbf{v}_0) + \frac{a}{2} \text{ex}(T). \quad (5)$$

از \mathbf{d} و \mathbf{e} ، به ترتیب، نتیجه میشود

$$\text{ex}(\mathbf{v}_0) = 0. \quad (6)$$

$$\text{ex}(T) = \tau. \quad (7)$$

به این ترتیب (5) میشود

$$\text{ex}[\text{tex}_T(\mathbf{v})] = \frac{a\tau}{2}. \quad (8)$$

رہیافت ساده-شده این است که طرف چپ هم ان سرعت سق است. پس،

$$\mathbf{v}_D = \frac{a\tau}{2}. \quad (9)$$

این هم ان نتیجه ی غلط- مشهور است.

3 تحلیل دقیقتر

اشکال کار بالا این است که میانگین طرف چپ (3) بر بازه میانگین زمانی ی سرعت نیست. میانگین زمانی ی سرعت برابر است با جایجایی ی کل تقسیم بر زمان کل. جایجایی طی یک پویش آزاد برابر است با میانگین زمانی ی سرعت در آن بازه، ضرب در زمان پویش آزاد:

$$\Delta_T = T \text{tex}_T(\mathbf{v}), \quad (10)$$

که Δ_T جایجایی طی T (زمان پویش-آزاد) است. به این ترتیب،

$$\begin{aligned} \mathbf{v}_D &= \left(\sum_j T_j \right)^{-1} \left(\sum_j \Delta_{T_j} \right), \\ &= [\text{ex}(T)]^{-1} [\text{ex}(\Delta_T)]. \end{aligned} \quad (11)$$

از (3) و (10) نتیجه میشود

$$\Delta_T = \mathbf{v}_0 T + \frac{aT^2}{2}. \quad (12)$$

به این ترتیب (11) میشود

$$v_D = [\text{ex}(T)]^{-1} \left[\text{ex}(v_0 T) + \frac{a}{2} \text{ex}(T^2) \right]. \quad (13)$$

از c نتیجه میشود

$$\text{ex}(v_0 T) = \text{ex}(v_0) \text{ex}(T). \quad (14)$$

به این ترتیب (13) میشود

$$v_D = \text{ex}(v_0) + \frac{a}{2} \frac{\text{ex}(T^2)}{\text{ex}(T)}. \quad (15)$$

تفاوت طرف راست این رابطه با طرف راست رابطه ی (5) در جمله ی آخر است: $\text{ex}(T)$ در (5)، با $[\text{ex}(T)]^{-1}[\text{ex}(T^2)]$ در (15) جایگزین شده.

برای محاسبه ی میانگین یک تابع T ، چگالی ی احتمال برای T را حساب میکنم. $\rho(T=t)$ (چگالی ی احتمال برای این که T برابر با t باشد)، از استقلال برخردها از هم به دست میآید. احتمال این که از 0 تا t برخردی نباشد را با $P_0(t)$ نشان میدهم. دیده میشود

$$P_0(t+t') = P_0(t) P_c(t+t', t), \quad (16)$$

که $P_c(t_2, t_1)$ احتمال این است که تا t_2 برخردی نباشد، به شرط این که تا t_1 برخردی نبوده باشد. $P_c(t_2, t_1)$ برای $t_2 \geq t_1$ تعریف میشود. استقلال برخردها از هم نتیجه میدهد

$$P_c(t_2, t_1) = P_0(t_2 - t_1). \quad (17)$$

به این ترتیب،

$$P_0(t+t') = P_0(t) P_0(t'), \quad (18)$$

که نشان میدهد P_0 نمایی است:

$$P_0(t) = \exp(-\alpha t). \quad (19)$$

این که $P(t)$ حقیقی و نابزرگتر از 1 است، نتیجه میدهد α حقیقی و نامنفی است.

دیده میشود

$$\begin{aligned} s \rho(T=t) &= P_0(t) [1 - P_c(t+s, t)] + o(s), \\ &= P_0(t) [1 - P_0(s)] + o(s), \\ &= s \alpha P_0(t) + o(s), \end{aligned} \quad (20)$$

که نتیجه میدهد

$$\begin{aligned}\rho(T = t) &= \alpha P_0(t), \\ &= \alpha \exp(-\alpha t).\end{aligned}\quad (21)$$

α چنین به دست میآید.

$$\begin{aligned}\tau &= \text{ex}(T), \\ &= \int_0^\infty dt \rho(T = t) t, \\ &= \frac{1}{\alpha}.\end{aligned}\quad (22)$$

به این ترتیب،

$$\rho(T = t) = \frac{1}{\tau} \exp\left(-\frac{t}{\tau}\right).\quad (23)$$

از اینجا،

$$\begin{aligned}\text{ex}(T^2) &= \int_0^\infty dt \rho(T = t) t^2, \\ &= 2\tau^2,\end{aligned}\quad (24)$$

که نتیجه میدهد

$$\begin{aligned}\frac{\text{ex}(T^2)}{\text{ex}(T)} &= 2\tau, \\ &= 2\text{ex}(T).\end{aligned}\quad (25)$$

این و (6) را در (15) میگذارم. نتیجه میشود

$$v_D = a\tau.\quad (26)$$

این نتیجه درست است و ضریب نادرست یک-دوم در (9) را ندارد.

4 یک راه دیگر

(26) را میشود با یک راه مفصلتر هم به دست آورد. در کل این بخش میانگین-گیری ی مجموعی فرض میشود.

حرکت یک ذره از زمان 0 تا زمان t را در نظر میگیریم. احتمال این که این ذره طی این مدت n برخورد داشته باشد را با $P_n(t)$ نشان میدهم. میانگین زمانی سرعت این ذره به شرط n برخورد را با $u_n(t)$ نشان میدهم. به این ترتیب $u(t)$ (میانگین زمانی سرعت طی این مدت) چنین میشود.

$$u(t) = \sum_{n=0}^{\infty} P_n(t) u_n(t). \quad (27)$$

برای u_n یک رابطه ی بازگشتی به دست میآورم. احتمال این که طی مدت کوچک s یک برخورد رخ دهد $[\alpha s + o(s)]$ است. حالت ی را در نظر میگیرم که تعداد برخوردها در بازه ی $[0, t']$ و $[t', t' + s]$ و $[t' + s, t]$ ، به ترتیب، صفر و یک و $(n-1)$ باشد. $\mathfrak{P}_n(t, t')$ احتمال این حالت تقسیم بر s ، در $s \rightarrow 0$ چنین است.

$$\mathfrak{P}_n(t, t') = \alpha P_0(t') P_{n-1}(t - t'). \quad (28)$$

$\mathfrak{R}_n(t, t')$ (جابجایی ذره از 0 تا t در این حالت، و در $s \rightarrow 0$ چنین میشود.

$$\mathfrak{R}_n(t, t') = t' u_0(t') + (t - t') u_{n-1}(t - t'). \quad (29)$$

میانگین جابجایی از 0 تا t به شرط n برخورد را با $\mathfrak{R}_n(t)$ نشان میدهم. دیده میشود

$$u_n(t) = \frac{\mathfrak{R}_n(t)}{t}. \quad (30)$$

$$\mathfrak{R}_n(t) = \left[\int_0^t dt' \mathfrak{P}_n(t, t') \right]^{-1} \int_0^t dt' \mathfrak{P}_n(t, t') \mathfrak{R}_n(t, t'). \quad (31)$$

(28) و (29) را در اینها میگذارم:

$$u_n(t) = \left[t \int_0^t dt' P_0(t') P_{n-1}(t - t') \right]^{-1} \int_0^t dt' P_0(t') P_{n-1}(t - t') [t' u_0(t') + (t - t') u_{n-1}(t - t')]. \quad (32)$$

دیده میشود

$$P_n(t) = \int_0^t dt' \mathfrak{R}_n(t, t'). \quad (33)$$

به این ترتیب از (28) نتیجه میشود

$$P_n(t) = \alpha \int_0^t dt' P_0(t') P_{n-1}(t-t'). \quad (34)$$

این یک رابطه ی بازگشتی برای P_n است، که همراه با (19) به رابطه ای برای P_n مینجامد. یک راه برای حل این رابطه ی بازگشتی استفاده از تبدیل لپلاس [2] است. تعریف میکنم

$$\mathcal{P}_n(z) = \int_0^\infty dt \exp(-zt) P_n(t). \quad (35)$$

از این و (34) نتیجه میشود

$$\begin{aligned} \mathcal{P}_n(z) &= \alpha \int_0^\infty dt \exp(-zt) \int_0^t dt' P_0(t') P_{n-1}(t-t'), \\ &= \alpha \int_0^\infty dt' \exp(-zt') P_0(t') \int_0^\infty dt'' \exp(-zt'') P_{n-1}(t''), \end{aligned} \quad (36)$$

که نتیجه میدهد

$$\mathcal{P}_n(z) = \alpha \mathcal{P}_0(z) \mathcal{P}_{n-1}(z), \quad (37)$$

و از آنجا،

$$\mathcal{P}_n(z) = \alpha^n [\mathcal{P}_0(z)]^{n+1}. \quad (38)$$

از (19) نتیجه میشود

$$\mathcal{P}_0(z) = \frac{1}{\alpha + z}. \quad (39)$$

به این ترتیب،

$$\mathcal{P}_n(z) = \frac{\alpha^n}{(\alpha + z)^{n+1}}. \quad (40)$$

دیده میشود

$$\begin{aligned} \mathcal{P}_n(z) &= \frac{1}{n!} \left(-\alpha \frac{\partial}{\partial z} \right)^n \frac{1}{\alpha + z}, \\ &= \frac{1}{n!} \left(-\alpha \frac{\partial}{\partial z} \right)^n \int_0^\infty dt \exp(-zt) \exp(-\alpha t), \\ &= \int_0^\infty dt \exp(-zt) \frac{(\alpha t)^n}{n!} \exp(-\alpha t), \end{aligned} \quad (41)$$

که نتیجه میدهد

$$P_n(t) = \frac{(\alpha t)^n}{n!} \exp(-\alpha t). \quad (42)$$

این هم ان تریع پوسن [3] است.

(42) را در (32) میگذارم:

$$\begin{aligned} u_n(t) &= \left[t \int_0^t dt' (t-t')^{n-1} \right]^{-1} \\ &\quad \int_0^t dt' (t-t')^{n-1} [t' u_0(t') + (t-t') u_{n-1}(t-t')], \\ &= \frac{n}{t^{n+1}} \int_0^t dt' (t-t')^{n-1} [t' u_0(t') + (t-t') u_{n-1}(t-t')]. \end{aligned} \quad (43)$$

u_n با این رابطه ی بازگشتی و با دانستن u_0 به دست میآید. به سادگی دیده میشود

$$u_0(t) = \frac{at}{2}. \quad (44)$$

از این و (43) نتیجه میشود به ازای همه ی n ها بردار u_n با a موازی ست. w_n را چنین تعریف میکنم.

$$u_n(t) = at w_n(t). \quad (45)$$

این را در (43) میگذارم:

$$w_n(t) = \frac{n}{t^{n+2}} \int_0^t dt' (t-t')^{n-1} [t'^2 w_0(t') + (t-t')^2 w_{n-1}(t-t')]. \quad (46)$$

از (44) دیده میشود

$$w_0(t) = \frac{1}{2}. \quad (47)$$

این، از جمله، یعنی $w_0(t)$ مستقل از t است. با استفاده از (46) و این که $w_0(t)$ مستقل از t است، با یک استقرا ی ساده معلوم میشود $w_n(t)$ به ازای همه ی n ها مستقل از t است. به این ترتیب (46) میشود

$$w_n = \frac{2w_0}{(n+2)(n+1)} + \frac{nw_{n-1}}{n+2}. \quad (48)$$

x_n را چنین تعریف میکنم.

$$x_n = (n+2)(n+1)w_n. \quad (49)$$

رابطه ی (48) چنین میشود

$$x_n = x_0 + x_{n-1}, \quad (50)$$

که نتیجه میدهد

$$x_n = (n + 1)x_0, \quad (51)$$

و از آنجا،

$$w_n = \frac{2w_0}{n + 2}, \quad (52)$$

که با استفاده از (47) میشود

$$w_n = \frac{1}{n + 2}. \quad (53)$$

(53) را در (45) میگذاریم. حاصل را همراه با (42) در (27) میگذاریم. نتیجه میشود

$$u(t) = \frac{a}{\alpha} \exp(-\alpha t) \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(\alpha t)^{n+1}}{(n + 2)n!}. \quad (54)$$

تابع f را چنین تعریف میکنم.

$$f(y) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{y^{n+1}}{(n + 2)n!}. \quad (55)$$

دیده میشود

$$\begin{aligned} \frac{d}{dy} [y f(y)] &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{y^{n+1}}{n!}, \\ &= y \exp(y). \end{aligned} \quad (56)$$

به این ترتیب،

$$y f(y) = (y - 1) \exp(y) + c, \quad (57)$$

پاراڈکسِ سرعتِ سُنق در ماده

که c یک ثابت است. این ثابت از اینجا به دست می‌آید که طرفِ چپِ رابطه‌ی بالا در $y = 0$ صفر است:

$$c = 1. \quad (58)$$

$$f(y) = \exp(y) - \frac{1}{y}[\exp(y) - 1]. \quad (59)$$

پس،

$$u(t) = \frac{a}{\alpha} \left\{ 1 - \frac{1}{\alpha t} [1 - \exp(-\alpha t)] \right\}, \quad (60)$$

که با استفاده از (22) میشود

$$u(t) = (a\tau) \left\{ 1 - \frac{\tau}{t} \left[1 - \exp\left(-\frac{t}{\tau}\right) \right] \right\}. \quad (61)$$

از جمله نتیجه میشود

$$\lim_{t \rightarrow \infty} u(t) = a\tau. \quad (62)$$

این هم ان (26) است، که رابطه‌ی درست است و ضریبِ نادرستِ یک-دوم در (9) را ندارد.

5 پانوشتها

[1] Drude

[2] Laplace

[3] Poisson