

چرا $\mathbf{F}=ma$ ؟

امیرحسین فتحاللهی

در این یادداشت بحثی برای موجه بودن قانون $F=ma$ ارائه می‌شود.

بر طبق مکانیک نیوتن، ذره‌ای به جرم ثابت m تحت تاثیر نیروی \vec{F} با شتاب $\vec{a} = \vec{F}/m$ حرکت می‌کند، و همه می‌دانیم شتاب مشتق دوم مکان (\ddot{x}) نسبت به زمان است: $\ddot{x} = d^2\vec{x}(t)/dt^2 = \vec{a}$. این رابطه به عنوان اصل بیان می‌شود، و البته همانند هر اصل دیگری احتیاج به اثباتی برای درستی ندارد! اما آیا این اصل موجه است (فعلاً به نتایجی که از مکانیک کوانتومی و نسبیتی بیرون می‌آید کاری نداریم)? با تجربه‌ی تقریباً ۳۰۰ ساله‌ای که از فیزیک داریم ممکن است جواب بدھیم «بله»، که البته جواب درستی است. پس مهم‌ترین پشتونه‌ی اصل بالا آزمایش و مشاهده است. اما نکته‌ای در رابطه‌ی بالا وجود دارد که بحث بیشتر در مورد توجیه آن را بی‌فایده نمی‌کند، و آن وجود موجودی به نام نیرو، یعنی \vec{F} است. فرض کنید که رابطه‌ی بالا را برای اولین بار دیده‌اید و می‌خواهید حرکت ذره‌ای را، که تحت تاثیر تعدادی زیادی وسائل اطراف خود و احتمالاً زمین و خورشید و ماه و ... است، به دست آورید. سوال این است: برای \vec{F} چه می‌گذارید؟ بدون شک با مشکل مواجه خواهید شد – امتحان کنید! اتفاقی که در بسیاری از موارد افتاده این است که در واقع با خود اصل بالا نیروها شناخته شده‌اند – به این معنا که با بررسی حرکت یک «ذره‌ی آزمون» در هر مورد سعی شده است تا نیروهای موثر شناخته شوند. برای مثال، با مطالعه‌ی سقوط آزاد یک جرم در نزدیکی ی سطح زمین و خلاء، متوجه شدند که نیروی مربوطه را باید mg و به طرف زمین گرفت! به طور خلاصه، وضعیت به این گونه است که برای به دست آوردن شتاب یک ذره باید نیرویی در رابطه‌ی نیوتن گذاشت که «می‌دانیم شتاب صحیح را خواهد داد!». این مطلب برای نیروهای قیدی (مثل کشش نخ و عکس العمل سطح) به این شکل است که در واقع «شتاب ذره نیروی قیدی را تعیین می‌کند!». این واقعیت ممکن است باعث شود ابهت اصل بالا، و در نتیجه اهمیت کار نیوتن به شدت در چشم شما اُفت کند. اما چون ما طرف‌دار نیوتن هستیم، در این یادداشت سعی می‌کنیم تا حداقل مقداری از این ابهت و اهمیت را بازیابیم [۱]. تا جایی که به حرکت شناخت مربوط می‌شود جای ذره بر حسب زمان (یعنی (\ddot{x})) کمیت مورد سوال است، که البته با دانستن آن سرعت و شتاب و ... ذره نیز با تعداد مناسب مشتق زمانی به دست می‌آیند. از طرف دیگر، تا جایی که به بحث معادلات دیفرانسیل مربوط می‌شود، رابطه‌ی پیشنهادی نیوتن یک معادله‌ی دیفرانسیل درجه‌ی ۲ برای (\ddot{x}) به شکل $\ddot{x} = m\vec{a} = \vec{F}$ است، که در آن نیرو می‌تواند تابعی از مکان، سرعت و زمان باشد، یعنی $\vec{F} = \vec{F}(\vec{x}, \vec{v}, t)$. این معادله‌ی دیفرانسیل با دو مقدار ثابت، که می‌توانند مکان و سرعت اولیه باشند،

حل می شود.

فرض کنید شما هم بخواهید مانند نیوتن یک مکانیک ابداع کنید. اولین قدم بسیار بزرگ [2] این است که فرض کنید بین چگونه‌گی حرکت همه اجسام، خواه خورشید و خواه ذرات گردوغبار، و تاثیرات محیط اطراف آن‌ها می‌شود یک رابطه را برقرار دانست، به طوری که با استفاده از آن رابطه حرکت اجسام را بتوان پیش‌بینی کرد. توجه شما را به این نکته باید جلب کرد که مکانیک شما اگر واجد قابلیت فوق‌الذکر نباشد فوراً از گردونه‌ی رقابت با مکانیک نیوتن خارج می‌شود. قدم بعدی این خواهد بود که شما هم، مانند نیوتن، رابطه‌ای پیش‌نهاد کنید. برای شروع به رده‌ای از رابطه‌ها به شکل عمومی:

$$\vec{F}_{(n)} = m \frac{d^n \vec{x}(t)}{dt^n}, \quad (1)$$

که در آن تابعیت $\vec{F}_{(n)}$ به شکل

$$\vec{F}_{(n)} = \vec{F}_{(2)}(\vec{x}, \frac{d\vec{x}}{dt}, \dots, \frac{d^{n-1} \vec{x}}{dt^{n-1}}, t) \quad (2)$$

است اشاره می‌کنیم. توجه می‌کنیم که برای $n=2$ و فرض این که $\vec{F}_{(2)}(\vec{x}, \frac{d\vec{x}}{dt}, t)$ «نیروی نیوتن» است، رابطه‌ی پیش‌نهادی همان رابطه‌ی نیوتن است. هم‌چنین در این گونه از روابط ما فرض کرده‌ایم که پارامتر جرم، به عنوان خاصیتی که همه‌ی «اجرام» دارند، نقشی یکسانی را اجرا می‌کند. به این سوال که در روابط بالا به جای $\vec{F}_{(n)}$ چه باید گذاشت، تا حد زیادی، می‌توان به همان شکل که در مورد رابطه‌ی نیوتن پاسخ داده می‌شود جواب داد. در واقع الان، یعنی بعد از حدود ۳ قرن، ما یک جواب حاضر و آماده برای این پرسش داریم: برای نوع (n) از روابط بالا کافی است از نیروهایی که در رابطه‌ی نیوتن جواب درست می‌دهند $2-n$ بار نسبت به زمان مشتق گرفت تا $\vec{F}_{(n)}$ به دست آید؛ یعنی داریم:

$$\vec{F}_{(n)}(\vec{x}, \frac{d\vec{x}}{dt}, \dots, \frac{d^{n-1} \vec{x}}{dt^{n-1}}, t) = \frac{d^{n-2}}{dt^{n-2}} \left(\vec{F}_{(2)}(\vec{x}, \frac{d\vec{x}}{dt}, t) \right). \quad (3)$$

به عبارت دیگر، با انتخاب بالا کافی است از معادله‌ی نوع (n) $2-n$ بار انتگرال گرفت تا به رابطه‌ی نیوتن برسیم. تنها نکته‌ای که در اینجا می‌ماند این است که با هر بار انتگرال گیری یک ثابت به معادله اضافه می‌شود، که می‌شود دید همیشه می‌توان این ثابت‌ها را طوری جفت‌وجور کرد که جواب نهایی همان رابطه‌ی نیوتن باشد [3]. پس حداقل برای وقتی که $n < 2$ ، البته با کمی اضافه کاری، در واقع به رابطه‌ی نیوتن می‌رسیم.

پیش از پرداختن به حالت $n=1$ ، ارائه‌ی یک تعبیر دیگر از آنچه در بالا گفته شد ممکن است مفید باشد. برای حل یک معادله‌ی دیفرانسیل مرتبه‌ی n ، به تعداد n ثابت، که ممکن است ثابت انتگرال گیری نامیده شوند و معمولاً مقدار تابع مجهول و $1-n$ مشتق اش در نقطه‌ی اولیه هستند نیاز است. در مثالی ما این n ثابت معمولاً $\vec{x}(t)$ و $1-n$ مشتقاب زمانی اش در لحظه‌ی اولیه، مثلاً t_0 است.

همان طور که در بالا اشاره کردیم در مورد خاص مکانیک ذرات تعداد $2 - n$ تا از این ثابت‌ها با استفاده از مکانیک نیوتونی مقادیر مشخصی هستند، و این یعنی معاله‌ی دیفرانسیل عملاً با معادله‌ی نیوتون (که درجه‌ی ۲ است) فرقی ندارد. به عبارت دیگر بنا بر مکانیک نیوتون، به غیر از مکان اولیه $(x(t_0), a(t_0))$ و مشتق اول مکان در ابتدا $(v(t_0))$ ، بقیه‌ی مشتق‌ها (مشتق دوم یا شتاب اولیه $a(t_0)$ ، مشتق سوم و ...) مشخص هستند. این چیزی است که ما در آزمایش و حتی تجربیات روزمره‌ی خودمان می‌توانیم بینیم: در یک مسئله یا شرایط خاص، مکان و سرعت اولیه را می‌توان تغییر داد، ولی با تعیین آن‌ها شتاب مشخص است [۴]! این محتوا را زیادی به پیشنهاد نیوتون می‌دهد.

حالی که ممکن است جالب باشد برای $n = 1$ اتفاق می‌افتد، یعنی: $m\ddot{v} = \vec{F}_{(1)}(\vec{x}, t)$. در نگاه اول ممکن است گفته شود که وضعی این یکی هم مانند بقیه است – در واقع با یک بار انتگرال‌گیری از رابطه‌ی نیوتون می‌توان به این رابطه رسید: $\vec{F}_{(1)} = \int \vec{F}_{(2)} dt$. اما با کمی دقت خواهیم فهمید که وضعی این یکی در واقع خراب است [۵][۶]! اشکال اول به نوعی در بالا اشاره شد: می‌دانیم که می‌توان مکان و سرعت اولیه را در شرایط مشخص یک مسئله به دلخواه تغییر داد، و این یعنی سرعت و به تبع آن \ddot{v} نمی‌توانند از یک معادله مثل معادله‌ی بالا تعیین شوند؛ مثلاً $m\ddot{v}(t_0) = \vec{F}_{(1)}(\vec{x}(t_0), t_0)$. واما اشکال دوم، به یاد بیاوریم که $(n)\vec{F}$ ‌ها قرار است تاثیر محیط اطراف را نمایندگی کنند. ما حداقل یک مورد بسیار معروف می‌شناسیم که در آن تعبیر $(1)\vec{F}$ به عنوان تاثیر محیط ثقل است و آن مسئله‌های مربوط به برخورد است. در مکانیک کلاسیک جای یک ذره به عنوان تابعی از زمان نمی‌تواند پرش داشته باشد، ولی سرعت، به خصوص در مواقعي که ذره ضربه‌ای سریع و ناگهانی می‌خورد، می‌تواند پرش داشته باشد. مثلاً حالتی را تصور کنید که یک ذره‌ی ساکن در زمان $t = 0$ در اثریک برخورد یا ضربه‌ی ناگهانی سرعت v_0 را پیدا کند و از آن پس بدون هیچ مزاحمتی با همین سرعت ادامه دهد – پس مطابق رابطه‌ی نوع (۱) ام برای تابع تاثیر محیط $\vec{F}_{(1)}$ به دست می‌آوریم:

$$\vec{F}_{(1)}(t) = \begin{cases} 0, & t < 0, \\ mv_0, & t \geq 0 \end{cases}. \quad (4)$$

تعبیر تابع بالا واضح است: ذره درست تا قبل از برخورد هیچ تاثیری از ضربه احساس نمی‌کند، و پس از آن برای همیشه از محیط تاثیر می‌پذیرد! [۷][۸][۹]، و این در صورتی است که در مسئله قید شده که ذره پس از برخورد دیگر مزاحمتی ندارد. در این جاست که به یاد این مطلب می‌افتیم که در مکانیک نیوتون تابع $(1)\vec{F}$ در واقع نکاهی خطی ذره است ($\vec{P} = m\vec{v}$) – یعنی خاصیتی از ذره و نه چیزی که قرار است تاثیر محیط توسط آن معرفی می‌شود. در اینجا هنر نیوتون معلوم می‌شود که دقیقاً رابطه‌ای را به ما پیشنهاد می‌کند که هم مشتق و انتگرال‌گیری اضافی ندارد و هم تعبیر اثر محیط برای نیرویی که معرفی می‌کند قابل قبول است.

ممکن است روابط دیگری نیز پیشنهاد شوند. مثلاً روابطی کاملاً کلی به شکل:

$$\vec{G}(\vec{x}, \frac{d\vec{x}}{dt}, \frac{d^2\vec{x}}{dt^2}, \dots, t) = \sum_n \sum_m c_{nm} \left(\frac{d^n \vec{x}}{dt^n} \right)^m, \quad (5)$$

که در آن \vec{G} یک نیرو است که مطالعه‌ی حرکت ذره‌ی آزمون، و فرض این که رابطه‌ی بین اثر محیط و حرکت ذره رابطه‌ی بالاست آن را تعیین می‌کند – درست مثل کاری که با معادله‌ی نیوتون کردیم (توجه داریم که رابطه‌ی بالا تا حدی سمبولیک است، به این معنا که طوری باید طراحی شود که طرف دوم معادله بُردار بماند). ولی عیب روابط شبیه بالا این است که در واقع آن‌ها در واقع اطلاعاتی بیش از رابطه‌ی نیوتون ندارند! حالا می‌بینید نیوتون چه کرده است!!

بد نیست در این جا اشاره‌ای به نقش جرم کنیم. وقتی قانع شدیم که رابطه‌ی مفید درجه‌ی ۲، به شکل $\ddot{\vec{a}} = \vec{f}$ است، می‌توان یک قدم دیگر را نسبتاً به راحتی برداشت. در موارد زیادی و به تجربه می‌توان دید که نسبت \vec{f}/m مقدار ثابتی است، که در آن m در هر مورد «جرم» ذره یا شی است. این یعنی کمیت \vec{F}/m ، ماهیتی مستقل از ذره دارد، که به آن نیرو می‌گوییم.

همان‌طور که دیدید مقداری از توجیهات در بالا برپایه‌ی بعضی از شهود و انتظارات روزمره‌ی ما بود. در واقع تاریخ فیزیک نشان داد که این اساس اشکال دارد. با کشف نظریه‌ی نسبیت خاص مقداری از این اساس فرو ریخت، و فهمیده شد که باید در تعریف نیرو و جرم در رابطه‌ی نیوتون تصحیحاتی صورت بگیرد، که البته فقط در سرعت‌های قابل مقایسه با سرعت نور قابل مشاهده و اندازه‌گیری هستند. اما ضریبه‌ی نهایی به تصویر نیوتون از دنیای میکروسکوپی وارد شد، جایی که مفاهیم مکان، سرعت، حرکت، معادله‌ی حرکت و نیرو (به عنوان اثر محیط) به کلی دگرگون شدند. اما با تمام این نباید فراموش کنیم که با سنگ بنایی که نیوتون گذاشته بود تمام کشفیات بعدی حاصل شد. به علاوه تصویر نیوتونی در دنیای بزرگ مقیاس همچنان جواب‌هایی معتبر به ما می‌دهد: هنوز هم تمام وسایل اندازه‌گیری، حتی آن‌ها که مکانیک کوانتومی را تایید می‌کنند، بر اساس مکانیک نیوتون کار می‌کنند!

قدرتانی: نویسنده از راهنمایی خرمی ممنون است.

یادداشت‌ها

- [1] ما از همه، به خصوص از نیوتون به خاطر این که این متن با کمی تاخیر (حوال وحوش ۳۰۰ سال) آماده شده است مادرت می‌خواهیم.
- [2] باور کنید این قدم بسیار بزرگ است؛ مقدار زیادی از عظمت نیوتون به خاطر این است که توانست این قدم را بردارد!
- [3] برای مثال، موقوعی که می‌دانیم نیروی ثابت نیوتونی نداریم باید فرض کنیم که تمام ثابت‌های انتگرال صفر هستند. برای موقوعی که می‌دانیم نیروی نیوتون ثابت داریم فرض می‌کنیم که آخرین

انتگرال ثابتی می‌دهد که همان نیروی ثابت نیوتنی است. مثلاً در سقوط آزاد ($-mg = md^2x/dt^2$)، ثابت انتگرال را به صورت زیر قرار می‌دهیم:

$$\dots \rightarrow \frac{d^3x}{dt^3} = 0 \rightarrow \frac{d^2x}{dt^2} = -g.$$

- [4] در بسیاری از مثال‌ها، مانند سقوط آزاد یا با جرم و فنر و ... می‌توان این واقعیت را آزمود.
- [5] در مقایسه با قبلی‌ها که حداقل تابعی معادل نظریه‌ی نیوتن می‌دهند.
- [6] وضع نوع (0)ام ($\vec{F}_{(0)} = m\ddot{\vec{x}}(t)$) که افتضاح است – یعنی هر ذره را وقتی می‌توانیم بگوییم کجاست که جایش را بدانیم !!
- [7] شاید شما هم با افرادی که تازه دارند مکانیک یاد می‌گیرند بخورد داشته باشید که احساس‌شان از نیرو همین است که ما در این مثال دیدیم.
- [8] به این «برداشت ارس طویی» می‌گویند؛ البته بر ما معلوم نیست که آیا ارس طو خودش صراحتاً این برداشت را ارائه داده است، و یا مردم بعداً این حرف‌ها را به او نسبت دادند.
- [9] بعد از کامل شدن این متن متوجه شدیم که دیگران، از جمله فاینمن در چند دهه قبل!، به این مثال‌ها توجه داشته‌اند؛ نگاه کنید به:

Feynman Lectures on Physics, vol. 1, chap. 12.