

# فصل ۱

## ریاضیات مفید

### ۱.۱ انتگرال فاکتوریل

یکی از مفیدترین انتگرالها در مسائل ترمودینامیک است،

$$n! = \int_0^{\infty} x^n e^{-x} dx$$

که بخاطر کاربرد بهتر بودن آنها در خاطر نگه داشت. در ادامه برای بررسی درستی آن از روش استقرا استفاده خواهیم کرد. (۱) عبارت بالا برای  $n = 0$  بصورت زیر داده می شود

$$0! = \int_0^{\infty} e^{-x} dx$$

می توان نشان داد که انتگرال بالا برابر است با

$$\int_0^{\infty} x^{-x} dx = -[e^{-x}]_0^{\infty} = 1$$

همچنین می دانیم که  $1 = 0!$  است. (۲) اگر فرض کنیم برای  $n = k$  انتگرال فاکتوریل برقرار باشد، یعنی

$$k! = \int_0^{\infty} x^k e^{-x} dx$$

قصد داریم درستی آنرا برای  $n = k + 1$  بررسی کنیم، یعنی

$$(k+1)! = \int_0^{\infty} x^{k+1} e^{-x} dx.$$

اگر عبارت پایین را داشته باشیم

$$\frac{d}{dx} (x^{k+1} e^{-x}) = (k+1)x^k e^{-x} - x^{k+1} e^{-x}$$

با انتگرالگیری از رابطه بالا در فاصله  $0$  تا  $\infty$  داریم،

$$\int_0^{\infty} \frac{d}{dx} (x^{k+1} e^{-x}) dx = (k+1) \int_0^{\infty} x^k e^{-x} dx - \int_0^{\infty} x^{k+1} e^{-x} dx$$

سمت چپ عبارت بالا برابر صفر است و انتگرال اول سمت راست هم برابر  $k!$  است. یعنی

$$0 = (k+1)k! - \int_0^{\infty} x^{k+1} e^{-x} dx \Rightarrow (k+1)! = \int_0^{\infty} x^{k+1} e^{-x} dx.$$

## ۲.۱ تابع گاما

$$\Gamma(n) = \int_0^{\infty} x^{n-1} e^{-x} dx$$

که در آن  $n$  میتواند اعداد غیره صحیح هم باشد. برای این منظور در بیشتر مراجع بجای  $n$  از  $z$  استفاده می‌کنند،

$$\Gamma(z) = \int_0^{\infty} x^{z-1} e^{-x} dx$$

که در آن رابطه  $\Gamma(z+1) = z\Gamma(z)$  برقرار است. اینجا برای تمرین خیال داریم مقدار  $\Gamma\left(\frac{3}{2}\right)$  را بدست آوریم،

$$\Gamma\left(\frac{3}{2}\right) = \int_0^{\infty} x^{\frac{1}{2}} e^{-x} dx$$

برای سادگی تغییر متغیر  $\sqrt{x} = t \Rightarrow dx = 2t dt$  را به انتگرال اعمال می‌کنیم

$$2 \int_0^{\infty} t^2 e^{-t^2} dt$$

انتگرال بالا به انتگرال گوسینی معروف می‌باشد. که در بخش پایین آنرا بررسی خواهیم کرد. مقدار انتگرال برابر است با

$$\int_0^{\infty} t^2 e^{-t^2} dt = \frac{1}{4} \sqrt{\pi}$$

بدین ترتیب مقدار تابع گاما برای  $3/2$  برابر است با

$$\Gamma\left(\frac{3}{2}\right) = \frac{1}{4} \sqrt{\pi}$$

حالا براحتی با استفاده از رابطه  $\Gamma(z+1) = z\Gamma(z)$  میشود مقدار تابع گاما را در  $1/2$  بدست آورد، یعنی

$$\Gamma\left(\frac{3}{2}\right) = \frac{1}{4} \sqrt{\pi} = \frac{1}{4} \Gamma\left(\frac{1}{2}\right) \Rightarrow \Gamma\left(\frac{1}{2}\right) = \sqrt{\pi}$$

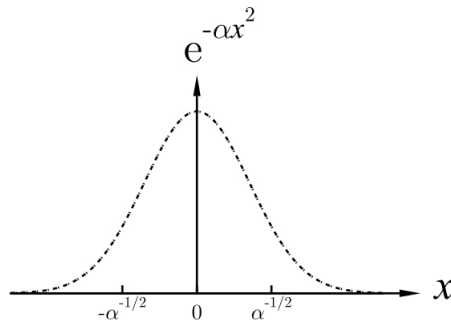
جدول پایین مطابق محاسبات بالا مقدار تابع  $\Gamma$  برای آرگمانهای صحیح و غیر صحیح با کسر  $1/2$  داده شده است.

4	3	$\frac{5}{2}$	2	$\frac{3}{2}$	1	$\frac{1}{2}$	$-\frac{1}{2}$	$-\frac{3}{2}$	$z$
6	2	$\frac{3\sqrt{\pi}}{4}$	1	$\frac{\sqrt{\pi}}{2}$	1	$\sqrt{\pi}$	$-2\sqrt{\pi}$	$\frac{4\sqrt{\pi}}{3}$	$\Gamma(z)$

## ۳.۱ انتگرال گوسینی

گوسین تابعی به شکل  $e^{-\alpha x^2}$  است که نمودار آن در زیر داده شده است. که یک ماکزیمم در  $x = 0$  دارد. در بسیاری از مسائل آماری با اسم توزیع نرمال (normal distribution) ظاهر می‌شود. انتگرال تابع گوسین یکی دیگر از انتگرالهای بسیار مهم در فیزیک بشمار می‌رود

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-\alpha x^2} dx = \sqrt{\frac{\pi}{\alpha}}$$



برای حل انتگرال،  $I = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\alpha x^2} dx$ ، از روش انتگرالگیری دو بعدی بهره می‌بریم،

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-\alpha x^2} dx \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\alpha y^2} dy = \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\alpha(x^2+y^2)} dx dy = I^2$$

برای سادگی، با تغییر متغیر  $x = r \cos \theta$  و  $y = r \sin \theta$  میتوان انتگرال را از دستگاه مختصات دکارتی به دستگاه مختصات قطبی انتقال داد.

$$I^2 = \int_0^{\infty} \int_0^{2\pi} e^{-\alpha r^2} r dr d\theta = \left( \int_0^{\infty} r e^{-\alpha r^2} dr \right) \left( \int_0^{2\pi} d\theta \right) = 2\pi \int_0^{\infty} r e^{-\alpha r^2} dr$$

انتگرال بالا برای تغییر متغیر  $u = r^2$  و  $du = 2r dr$  برابر است با

$$\int_0^{\infty} r e^{-\alpha r^2} dr = \frac{1}{2} \int_0^{\infty} e^{-\alpha u} du = -\frac{1}{2} \left[ \frac{1}{\alpha} e^{-\alpha u} \right]_0^{\infty} = \frac{1}{2\alpha}$$

بدین ترتیب

$$I^2 = 2\pi \int_0^{\infty} r e^{-\alpha r^2} dr = \frac{\pi}{\alpha} \Rightarrow I = \sqrt{\frac{\pi}{\alpha}}$$

بصورت یک نتیجه

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-\alpha x^2} dx = \sqrt{\frac{\pi}{\alpha}}$$

را در خاطر نگه دارید. از روی انتگرال بالا می‌توان شکل‌های انتگرالی جدید و مفید دیگری بدست آورد. برای این منظور از طرفین رابطه بالا نسبت به  $\alpha$  مشتق بگیریم. مثلاً برای مشتق مرتبه اول داریم،

$$\frac{d}{d\alpha} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\alpha x^2} dx = \frac{d}{d\alpha} \sqrt{\frac{\pi}{\alpha}}$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} x^2 e^{-\alpha x^2} dx = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{\pi}{\alpha^3}}$$

برای مشتق مرتبه دوم

$$\frac{d^2}{d\alpha^2} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\alpha x^2} dx = \frac{d^2}{d\alpha^2} \sqrt{\frac{\pi}{\alpha}}$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} x^4 e^{-\alpha x^2} dx = \frac{3}{4} \sqrt{\frac{\pi}{\alpha^5}}$$

برای مشتق مرتبه  $n$ ام

$$\frac{d^n}{d\alpha^n} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\alpha x} dx = \frac{d^n}{d\alpha^n} \sqrt{\frac{\pi}{\alpha}}$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} x^n e^{-\alpha x} dx = \frac{(n!) \sqrt{\frac{\pi}{\alpha}}}{n! \alpha^{n+1}}$$

از آنجایی که انتگرالده در تمامی انتگرالهای بالا زوج است می‌توان انتگرال  $-\infty$  تا  $\infty$  با نصف انتگرال  $0$  تا  $\infty$  عوض کرد. یعنی،

$$\int_0^{\infty} e^{-\alpha x} dx = \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\alpha x} dx = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{\pi}{\alpha}}$$

$$\int_0^{\infty} x e^{-\alpha x} dx = \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} x e^{-\alpha x} dx = \frac{1}{4} \sqrt{\frac{\pi}{\alpha^3}}$$

$$\int_0^{\infty} x^2 e^{-\alpha x} dx = \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} x^2 e^{-\alpha x} dx = \frac{3}{8} \sqrt{\frac{\pi}{\alpha^5}}$$

همچنین از ریاضیات عمومی می‌دانیم که انتگرالده فرد برای یک بازه متقارن برابر صفر است،

$$\int_{-\infty}^{\infty} x e^{-\alpha x} dx = 0$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} x^3 e^{-\alpha x} dx = 0$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} x^5 e^{-\alpha x} dx = 0$$

در اینجا انتگرال  $I = \int_0^{\infty} x e^{-\alpha x} dx$  را بررسی می‌کنیم. اگر  $x = u$  در این صورت انتگرال به صورت زیر تغییر می‌کند،

$$\int_0^{\infty} x e^{-\alpha x} dx = \frac{1}{\alpha} \int_0^{\infty} e^{-\alpha u} du = -\frac{1}{\alpha^2} [e^{-\alpha u}]_0^{\infty} = \frac{1}{\alpha^2}$$

حالا اگر مانند حالت‌های بالا از طرفین مشتق بگیریم

$$\frac{d}{d\alpha} \int_0^{\infty} x e^{-\alpha x} dx = \frac{d}{d\alpha} \left( \frac{1}{\alpha^2} \right)$$

$$\int_0^{\infty} x^2 e^{-\alpha x} dx = \frac{1}{\alpha^3}$$

به ازای مشتق مرتبه دوم

$$\frac{d^2}{d\alpha^2} \int_0^{\infty} x e^{-\alpha x} dx = \frac{d^2}{d\alpha^2} \left( \frac{1}{\alpha^2} \right)$$

$$\int_0^{\infty} x^3 e^{-\alpha x} dx = \frac{1}{\alpha^4}$$

برای مشتق مرتبه  $n$ ام

$$\frac{d^n}{d\alpha^n} \int_0^{\infty} x e^{-\alpha x} dx = \frac{d^n}{d\alpha^n} \left( \frac{1}{\alpha^2} \right)$$

$$\int_0^{\infty} x^{n+1} e^{-\alpha x} dx = \frac{n!}{\alpha^{n+2}}$$

اینجا خیال داریم یک تابع توزیع گوسی نرمال در بازه  $-\infty$  تا  $\infty$  بسازیم. طرفین انتگرال گوسی را به  $\sqrt{\frac{\pi}{\alpha}}$  تقسیم می‌کنیم. یعنی

$$\sqrt{\frac{\alpha}{\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\alpha x^2} dx = 1$$

برای توزیع گوسی  $f(x) = \sqrt{\frac{\alpha}{\pi}} e^{-\alpha x^2}$  مقدار انتگرال  $\int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx$  برابر یک است. در بیشتر مراجع مقدار  $\alpha$  را برابر  $\frac{1}{2\sigma^2}$  قرار می‌دهند.  $\sigma$  انحراف معیار (standard deviation) نامیده می‌شود و دارای ابعادی برابر با متغیر  $x$  است.

$$f(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\sigma}} e^{-\frac{x^2}{2\sigma^2}}$$

همچنین راس توزیع گوسی می‌تواند در نقطه‌ای مخالف صفر مانند  $\mu$  باشد. یعنی

$$f(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\sigma}} e^{-\frac{(x-\mu)^2}{2\sigma^2}}$$

در ادامه مقدار متوسط  $x$  یعنی  $\langle x \rangle$ ، مقدار متوسط  $x^2$  یعنی  $\langle x^2 \rangle$  و مقدار واریانس  $x$  (variance) یعنی  $\langle (x - \langle x \rangle)^2 \rangle$  را بدست می‌آوریم.

•  $\langle x \rangle$

$$\langle x \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} x f(x) dx = \frac{1}{\sqrt{2\pi\sigma}} \int_{-\infty}^{\infty} x e^{-\frac{(x-\mu)^2}{2\sigma^2}} dx$$

برای حل تغییر متغیر  $y = x - \mu$  را اعمال می‌کنیم

$$\langle x \rangle = \frac{1}{\sqrt{2\pi\sigma}} \int_{-\infty}^{\infty} (y + \mu) e^{-\frac{y^2}{2\sigma^2}} dy = \frac{1}{\sqrt{2\pi\sigma}} \left( \int_{-\infty}^{\infty} y e^{-\frac{y^2}{2\sigma^2}} dy + \mu \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{y^2}{2\sigma^2}} dy \right)$$

بطوری که در انتگرالهای بالا بررسی شد، مقدار انتگرال اول،  $\int_{-\infty}^{\infty} y e^{-\frac{y^2}{2\sigma^2}} dy$ ، برابر صفر است. پس

$$\langle x \rangle = \mu \frac{1}{\sqrt{2\pi\sigma}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{y^2}{2\sigma^2}} dy = \mu$$

یعنی مقدار متوسط توزیع گوسی  $\langle x \rangle$  در نقطه راس توزیع یعنی  $\mu$  قرار دارد.

•  $\langle x^2 \rangle$

$$\langle x^2 \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} x^2 f(x) dx = \frac{1}{\sqrt{2\pi\sigma}} \int_{-\infty}^{\infty} x^2 e^{-\frac{(x-\mu)^2}{2\sigma^2}} dx$$

برای حل تغییر متغیر  $y = x - \mu$  را اعمال می‌کنیم

$$\langle x^2 \rangle = \frac{1}{\sqrt{2\pi\sigma}} \int_{-\infty}^{\infty} (y + \mu)^2 e^{-\frac{y^2}{2\sigma^2}} dy = \frac{1}{\sqrt{2\pi\sigma}} \left( \int_{-\infty}^{\infty} y^2 e^{-\frac{y^2}{2\sigma^2}} dy + 2\mu \int_{-\infty}^{\infty} y e^{-\frac{y^2}{2\sigma^2}} dy + \mu^2 \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{y^2}{2\sigma^2}} dy \right)$$

مقدار انتگرال اول،  $\int_{-\infty}^{\infty} y^2 e^{-\frac{y^2}{2\sigma^2}} dy$ ، برابر  $\sqrt{2\pi}\sigma^3$  است و مقدار انتگرال دوم،  $\int_{-\infty}^{\infty} y e^{-\frac{y^2}{2\sigma^2}} dy$ ، برابر صفر است. پس

$$\langle x^2 \rangle = \frac{1}{\sqrt{2\pi\sigma}} \left( \int_{-\infty}^{\infty} y^2 e^{-\frac{y^2}{2\sigma^2}} dy + \mu^2 \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{y^2}{2\sigma^2}} dy \right) = \sigma^2 + \mu^2$$

•  $\langle (x - \langle x \rangle)^2 \rangle$

$$\langle (x - \langle x \rangle)^2 \rangle = \langle (x^2 - 2\langle x \rangle x + \langle x \rangle^2) \rangle = \langle x^2 \rangle - 2\langle x \rangle \langle x \rangle + \langle x \rangle^2 = \langle x^2 \rangle - \langle x \rangle^2$$

از آنجایی که  $\langle x \rangle = \mu$  و  $\langle x^2 \rangle = \sigma^2 + \mu^2$  بنابراین

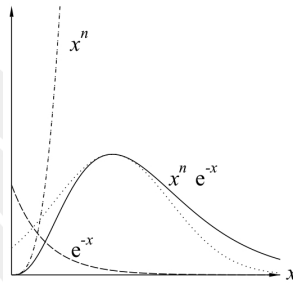
$$\langle (x - \langle x \rangle)^2 \rangle = \langle x^2 \rangle - \langle x \rangle^2 = \sigma^2$$

### ۴.۱ فرمول استرلینگ

در این بخش با استفاده از انتگرال فاکتوریل

$$n! = \int_0^{\infty} x^n e^{-x} dx$$

فرمول استرلینگ،  $\ln n! \approx n \ln n - n$ ، را بدست می آوریم. تابع  $x^n e^{-x}$  را در نمودار زیر بررسی می کنیم. حالا



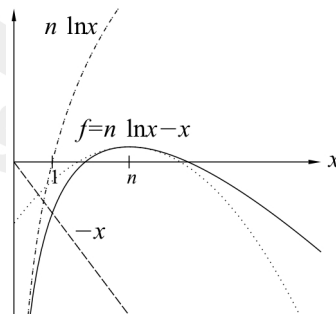
تابع  $f(x)$  را بصورت زیر تعریف می کنیم،

$$e^{f(x)} = x^n e^{-x}$$

اگر از طرفین عبارت بالا لگاریتم بگیریم، داریم

$$f(x) = n \ln x - x$$

نمودار  $f(x)$  در زیر داده شده است. تابع  $f(x)$  در نقطه  $x = n$  دارای یک اکسترمم (ماکزیمم) است. این



موضوع در نمودار مشخص است ولی در اینجا قصد داریم مقدار مشتق تابع  $f(x)$  در نقطه  $x = n$  تحقیق کنیم.

$$\frac{d}{dx} f(x) = \frac{n}{x} - 1$$

به ازای  $x = n$  مقدار  $\frac{d}{dx}f(x)$  برابر صفر می‌شود. در ادامه ما رفتار تابع  $f(x)$  را حول نقطه  $x = n$  بررسی کنیم.

$$f(x) = f(n) + \left(\frac{df(x)}{dx}\right)_{x=n} (x-n) + \frac{1}{2} \left(\frac{d^2f(x)}{dx^2}\right)_{x=n} (x-n)^2 + \dots$$

برای این منظور نیاز به مشتق دوم تابع در نقطه  $x = n$  داریم.

$$\left(\frac{d^2f(x)}{dx^2}\right)_{x=n} = -\frac{1}{n}$$

اگر بسط تیلور را تا مرتبه دوم نگه داریم، یعنی

$$f(x) \approx n \ln n - n - \frac{1}{2n} (x-n)^2$$

انتگرال از  $e^{f(x)}$  برابر  $n!$  است، یعنی

$$n! \approx \int_0^\infty e^{f(x)} dx = e^{n \ln n - n} \int_0^\infty e^{-\frac{(x-n)^2}{2n}} dx$$

مقدار انتگرال گوسی  $\int_0^\infty e^{-\frac{(x-n)^2}{2n}} dx$  برابر  $\sqrt{2\pi n}$  است. بنابراین

$$n! \approx e^{n \ln n - n} \sqrt{2\pi n}$$

برای بدست آوردن فرمول استرلینگ از طرفین رابطه بالا لگاریتم می‌گیریم

$$\ln n! \approx n \ln n - n + \frac{1}{2} \ln(2\pi n)$$

وقتی  $n$  خیلی بزرگ باشد آنرا می‌توان بصورت زیر نوشت

$$\ln n! \approx n \ln n - n$$