

III. Differenciálszámítás

A differenciálszámítás számunkra elsősorban arra való, hogy megállapítsuk, hogyan változnak a (fizikai) kémiában nagy számban előforduló (többváltozós) függvények. A differenciálszámítás megadja a változás sebességét bármely kiszemelt pontban. Hangsúlyozandó, hogy nem a változás nagyságát, hanem annak sebességét kapjuk meg. A dy/dx kifejezés egyetlen mennyiség, nem pedig dy és dx aránya, de azért gyakran előfordul, hogy jogosan írjuk, hogy pl. $dy = y'(x)dx$, ahol dy y infinitezimális megváltozása.

Fogalmak, definíciók

(a) az $y = y(x)$ **deriváltját** a következő kifejezés adja: $y'(x) = \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{\Delta y}{\Delta x}$

(b) differenciálási szabályok (ld. még későbbi táblázat):

a differenciálás mint **lineáris operátor**: $\frac{d}{dx}(f + g) = \frac{df}{dx} + \frac{dg}{dx}$ és $\frac{d}{dx}(kf) = k \frac{df}{dx}$

szorzási szabály: ha $y(x) = u(x)v(x)$, akkor $\frac{dy}{dx} = \frac{du}{dx}v + u \frac{dv}{dx} = u'v + uv'$

hányados szabály: ha $y(x) = u(x)/v(x)$, akkor $y' = \frac{v \left(\frac{du}{dx} \right) - u \left(\frac{dv}{dx} \right)}{v^2} = \frac{vu' - uv'}{v^2}$

lányszabály: amennyiben $y = y(z)$ és $z = z(x)$, úgy $\frac{dy}{dx} = \frac{dy}{dz} \times \frac{dz}{dx}$

(c) alapvető függvények derivált függvényei

függvény, $y(t)$	derivált, y'	függvény, $y(t)$	derivált, y'
konstans	0	$\cos t$	$-\sin t$
t^n	nt^{n-1}	$\operatorname{tg} t$	$1/\cos t$
e^t	e^t	$\operatorname{sh} t$	$\operatorname{ch} t$
e^{-t}	$-e^{-t}$	$\operatorname{ch} t$	$\operatorname{sh} t$
e^{at}	ae^{at}		
$\ln t$	$1/t$		
$\sin t$	$\cos t$		

(d) **középérték tétel 1**: amennyiben $f(x)$ folytonos a zárt $[a, b]$ intervallumon és differenciálható a nyitott (a, b) intervallumon, valamint fennáll, hogy $f(a) = f(b)$, úgy kell lennie legalább egy ζ pontnak (a, b) -ben, melyre igaz, hogy $f'(\zeta) = 0$

(e) **középérték tétel 2**: amennyiben $f(x)$ -nek az első $n+1$ derivált függvénye létezik az $[a, b]$ intervallumon, úgy tetszőleges $x \in [a, b]$ esetén létezik legalább egy olyan ζ pontja az $[a, b]$ intervallumnak, melyre fennáll, hogy

$$f(x) = f(a) + f'(a)(x-a) + \frac{f''(a)}{2!}(x-a)^2 + \frac{f^{(3)}(a)}{3!}(x-a)^3 + \dots + \frac{f^{(n)}(a)}{n!}(x-a)^n + \frac{f^{(n+1)}(\zeta)}{(n+1)!}(x-a)^{n+1}$$

amely a véges, $(n + 1)$ -elemű Taylor-sor maradéktaggal $(R_n = \frac{f^{(n+1)}(\xi)}{(n+1)!} (x-a)^{n+1})$ kibővített felírása

(f) **parciális deriválás:** a differenciálás megismert szabályai kiterjeszthetők többváltozós függvényekre is, pl. $f(x,y)$ kétváltozós függvény esetében, amennyiben a megfelelő határok léteznek, $f_x = \frac{\partial f}{\partial x} = \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{f(x + \Delta x, y) - f(x, y)}{\Delta x}$ és $f_y = \frac{\partial f}{\partial y} = \lim_{\Delta y \rightarrow 0} \frac{f(x, y + \Delta y) - f(x, y)}{\Delta y}$

(g) **teljes differenciál:** több-változós függvény esetén azt az alábbi módon definiáljuk:

$$d\phi = \frac{\partial \phi}{\partial x_1} \Delta x_1 + \frac{\partial \phi}{\partial x_2} \Delta x_2 + \dots + \frac{\partial \phi}{\partial x_n} \Delta x_n$$

(h) függvény kombinációk differenciálása

Típus	szabály
függvény szorzása számmal	$\frac{d}{dx}(au) = a \frac{du}{dx}$
függvények összege	$\frac{d}{dx}(u + v) = \frac{du}{dx} + \frac{dv}{dx}$
szorzatfüggvény	$\frac{d}{dx}(uv) = u \frac{dv}{dx} + v \frac{du}{dx}$
hányadosfüggvény	$\frac{d}{dx}\left(\frac{u}{v}\right) = \frac{\left(v \frac{du}{dx} - u \frac{dv}{dx}\right)}{v^2}$
láncszabály	$\frac{d}{dx}f(u) = \frac{df}{du} \cdot \frac{du}{dx}$
inverz szabály	$\frac{dx}{dy} = \frac{1}{\left(\frac{dy}{dx}\right)}$ vagy $\frac{dx}{dy} \times \frac{dy}{dx} = 1$

(i) a láncszabály hatásának szemléltetése

típus	függvény	derivált
u hatványa	u^a	$au^{a-1} \frac{du}{dx}$
trigonometrikus	$\sin u$	$\cos u \frac{du}{dx}$
	$\cos u$	$-\sin u \frac{du}{dx}$
	$\operatorname{tg} u$	$\sec^2 u \frac{du}{dx}$
exponenciális	e^u	$e^u \frac{du}{dx}$
logaritmikus	$\ln u$	$\frac{1}{u} \frac{du}{dx}$

(j) az egymás utáni (szukcesszív) differenciálás szabályai megegyeznek az egyszeri differenciálás szabályaival (egy n -edrendű polinomnak csak az első n deriváltja nem zérus); mind a $\frac{d}{dx} \left(\frac{dy}{dx} \right) = \frac{d^2 y}{dx^2}$, mind a $f'(x), f''(x), f'''(x), \dots$ jelölés elterjedt a magasabb deriváltak megadására

Mintafeladatok

- Adja meg dy/dx -t a következő függvénykapcsolat esetére: $x^2 y - e^{2x} = \sin y$.

Megoldás:

$$\frac{d}{dx}(x^2 y) - \frac{d}{dx}(e^{2x}) = \frac{d}{dx} \sin y$$

$$x^2 \frac{dy}{dx} + 2xy - 2e^{2x} = \cos y \frac{dy}{dx}$$

$$(x^2 - \cos y) \frac{dy}{dx} = 2e^{2x} - 2xy \Rightarrow \frac{dy}{dx} = \frac{2e^{2x} - 2xy}{x^2 - \cos y}$$

- Ha ismerjük a következő határértéket, $\lim_{b \rightarrow 0} (1+b)^{1/b} = e = 2,7182818\dots$, akkor

bizonyítsuk be, hogy $\frac{d}{dx} \ln u = \frac{1}{u} \frac{du}{dx}$.

Megoldás: Legyen $u(x + \Delta x) = u + \Delta u$ (természetesen $\lim_{\Delta x \rightarrow 0} \Delta u = 0$), ekkor

$$\frac{d}{dx} \ln u = \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \left[\frac{\ln(u + \Delta u) - \ln u}{\Delta x} \right] = \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \left\{ \frac{u}{u \Delta u} \left[\ln \left(\frac{u + \Delta u}{u} \right) \right] \frac{\Delta u}{\Delta x} \right\} =$$

$$= \frac{1}{u} \left[\lim_{\Delta x \rightarrow 0} \ln \left(1 + \frac{\Delta u}{u} \right)^{u/\Delta u} \right] \frac{du}{dx} = \frac{1}{u} \ln e \frac{du}{dx} = \frac{1}{u} \frac{du}{dx}$$

- Bizonyítsuk be, hogy $\frac{d}{dx} e^u = e^u \frac{du}{dx}$

Megoldás: Ha $v = e^u$, akkor $u = \ln v$, azaz

$$\frac{du}{dx} = \frac{1}{v} \frac{dv}{dx} \Rightarrow \frac{dv}{dx} = v \frac{du}{dx} \Rightarrow \frac{d}{dx} e^u = e^u \frac{du}{dx}$$

Gyakorló feladatok

- Differenciálja az $y = ax^2 + bx + c$ kvadratikus függvényt.
- Bizonyítsa be a hányadosszabályt a szorzatszabály segítségével!
- Számolja ki a $\lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{f(x + \Delta x) - f(x)}{\Delta x}$ definíció alapján az x^3 függvény deriváltját.
- Mutassa meg a láncszabály segítségével, hogy amennyiben $y = \ln f(x)$, úgy $\frac{dy}{dx} = \frac{f'(x)}{f(x)}$.
- Ellenőrizze a deriválásra vonatkozó szorzatszabályt az $f(x) = x^2 x^3$ függvény segítségével.
- Határozza meg az alábbi függvények derivált függvényét (a megoldások zárójelben)!
 1. $f(x) = 3x^5 + 2x^4 - 3x^3 + 2x^2 - x + 8$ ($f'(x) = 15x^4 + 8x^3 - 9x^2 + 4x - 1$)
 2. $f(x) = \operatorname{tg} x \cdot \arcsin x$ ($f'(x) = \frac{1}{\cos^2 x} \arcsin x + \operatorname{tg} x \cdot \frac{1}{\sqrt{1-x^2}}$)
 3. $f(x) = 2^x \cdot \ln x \cdot \cos x$ ($f'(x) = 2^x \ln 2 \ln x \cos x + 2^x \frac{1}{x} \cos x - 2^x \ln x \sin x$)
 4. $f(x) = \sin(2x + 3)$ ($f'(x) = \cos(2x + 3) \cdot 2$)
 5. $f(x) = e^{3(x^2-2x)}$ ($f'(x) = e^{3(x^2-2x)} \cdot (6x - 6)$)
 6. $f(x) = \operatorname{tg} \ln \frac{1}{x}$ ($f'(x) = \frac{-1}{x \cos^2 \ln \frac{1}{x}}$)
 7. $f(x) = \ln \sqrt{\frac{1+x}{1-x}}$ ($f'(x) = \frac{1}{1-x^2}$)
 8. $f(x) = e^x \cdot (\sin x + \cos x)$ ($f'(x) = e^x \cdot (\sin x + \cos x) + e^x \cdot (\cos x - \sin x)$)
 9. $f(x) = \sqrt[5]{x^3} \cdot \ln x + 3 \cdot 2^x$ ($f'(x) = \frac{3}{5} x^{-\frac{2}{5}} \cdot \ln x + x^{\frac{3}{5}} \cdot \frac{1}{x} + 3 \cdot 2^x \cdot \ln 2$)
 10. $f(x) = \frac{5 \sin x}{1 + \cos x}$ ($f'(x) = \frac{5 \cos x (1 + \cos x) + 5 \sin^2 x}{(1 + \cos x)^2}$)
 11. $f(x) = \frac{\sin x + \cos x}{\sin x - \cos x}$ ($f'(x) = \frac{-2}{(\sin x - \cos x)^2}$)
 12. $f(x) = \frac{e^x - \cos x}{x e^x}$ ($f'(x) = \frac{(e^x + \sin x)(x e^x) - (e^x - \cos x)(e^x + x e^x)}{(x e^x)^2}$)
 13. $f(x) = \sin x^2$ ($f'(x) = \cos x^2 \cdot 2x$)
 14. $f(x) = \sin^2 x$ ($f'(x) = 2 \cdot \sin x \cdot \cos x$)
 15. $f(x) = e^{\sin(x + \frac{\pi}{2})}$ ($f'(x) = e^{\sin(x + \frac{\pi}{2})} \cdot \cos(x + \frac{\pi}{2})$)
 16. $f(x) = \ln \ln^2 x^3$ ($f'(x) = \frac{1}{\ln^2 x^3} \cdot 2 \cdot \ln x^3 \cdot \frac{1}{x^3} \cdot 3x^2$)

- Ellenőrizze a deriválásra vonatkozó hányadosszabályt az $f(x) = x^4 / x^2$ függvény segítségével.
- Az inverzfüggvény deriválására vonatkozó szabály segítségével határozza meg az \arcsin függvény deriváltját (segítség: $\cos x = \sqrt{1 - \sin^2 x}$).
- Deriválja az $f(x) = \ln(\cos(-x^2))$, az $f(x) = x^x$, valamint az $f(x) = \arcsin(\sin(g(x)))$ ($g(x) \in [-\pi, +\pi]$) függvényeket.
- Reális gázok leírására gyakran alkalmazzák az ún. **van der Waals-egyenletet**, mely szerint $\left(p + \frac{a}{V_m^2}\right)(V_m - b) = RT$, ahol a szimbólumok a hagyományos jelentésükkel rendelkeznek. Mi a p_c , V_{mc} és T_c kritikus állapotjelzők értéke, amennyiben a kritikus izoterma vízszintes érintőjű inflexiós pontjában $p'(V_{mc}) = 0$ és $p''(V_{mc}) = 0$ egyszerre áll fenn? Mutassa meg, hogy a kritikus pontban a kritikus kompresszibilitási tényező ($Z_c = \frac{p_c V_{mc}}{RT_c}$) állandó értékű.
- Egy egyenes vonalú mozgást végző részecske t idő alatt $s = 2t^2 - 3t$ utat jár be. Adja meg a t -edik időpillanatban a részecske sebességét és gyorsulását. Írja le a mozgást.
- Egy $r = 2$ sugarú kör kerületén mozgó részecske által t idő alatt megtett távolságot az $s = 3t^3 - 3t^2 - 2t$ összefüggés írja le. Adja meg a szögsebességet és a kör középpontja körüli gyorsulást.
- Egy kétatomos molekula rezgése úgy írható le, mint egyetlen μ tömegű pont („redukált tömeg”) mozgása az egyensúlyi távolságtól való eltérést mérő $x = r - r_e$ koordináta mentén. Határozza meg a μ tömegpontra ható erőt, amennyiben a mozgást leíró potenciál alakja (a) $V(x) = \frac{1}{2} kx^2$ („**harmonikus lineáris oszcillátor**”), illetve (b) $V(x) = D(1 - e^{-ax})^2$ („**Morse-potenciál**”). Mi a Morse-potenciálban szereplő D paraméter szemléletes fizikai jelentése?
- Határozza meg a $V(r) = D_e (1 - \exp(-\beta(r - r_e)))^2$ Morse-potenciál esetén a kvadratikus erőállandót (a potenciálnak a koordináta szerinti második deriváltját) az egyensúlyi (r_e) pozícióban.
- A **Lennard-Jones (6-12) potenciált**, $V(r) = 4\varepsilon \left[\left(\frac{r_0}{r}\right)^{12} - \left(\frac{r_0}{r}\right)^6 \right]$, gyakran alkalmazzák a nem kovalens jellegű intermolekuláris kölcsönhatások leírására. (a) Határozza meg a potenciális energia minimumában a mag-mag (r) távolságot. (b) Ennek ismeretében vezesse le a kvadratikus erőállandóra (a potenciálnak a koordináta szerinti második deriváltja) vonatkozó összefüggést.

- Sok fizikai rendszerben az \mathbf{F} erő felírható, mint egy V potenciál gradiense, $F(x) = -dV/dx$. (a) Mi az a V potenciál, ami a gravitációs erőnek felel meg, amennyiben $F_{\text{gr}}(r) = \gamma \frac{m_1 m_2}{r^2}$? (b) Mi az a V_{em} potenciál, amely az elektromágneses kölcsönhatást leíró $F_{\text{em}}(r) = k \frac{m_1 m_2}{r^2}$ erőnek felel meg?

III.1 Parciális differenciálás

Többváltozós függvények esetében a differenciálást minden egyes változó szerint elvégezhetjük, ekkor parciális differenciálásról, „parciális deriválásról” beszélünk. A differenciálást nem kell elvégezni az összes változó alapján, parciális differenciált kapunk akkor is, ha a többváltozós függvényt csak egyik változója szerint differenciáljuk.

Fogalmak, definíciók

(a) az $f(x, y)$ kétváltozós függvény első parciális differenciálhányadosát a következő

kifejezés definiálja: $\frac{\partial f}{\partial x} = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{f(x+h, y) - f(x, y)}{h}$

(b) a magasabb rendű deriváltak egy lehetséges jelölése: f_{xx}, f_{xy} , stb.

(c) Young-tétel (nem precízen, hanem lazán fogalmazva): A vegyes parciális deriváltak

értéke független a parciális deriválások sorrendjétől, pl.: $\frac{\partial^2 f(x, y)}{\partial x \partial y} = \frac{\partial^2 f(x, y)}{\partial y \partial x}$

Mintafeladatok

- Adjuk meg a következő függvénykapcsolat esetére az első parciális deriváltakat:

$$f(x, y) = \frac{x}{x^2 + y^2}.$$

$$\text{Megoldás: } \frac{\partial f}{\partial x} = \frac{1 \cdot (x^2 + y^2) - x \cdot 2x}{(x^2 + y^2)^2} = \frac{y^2 - x^2}{(x^2 + y^2)^2}$$
$$\frac{\partial f}{\partial y} = -\frac{x \cdot 2y}{(x^2 + y^2)^2} = -\frac{2xy}{(x^2 + y^2)^2}$$

- A **síkbeli polárkoordináták** esetében ismerjük, hogy $r(x, y) = \sqrt{x^2 + y^2}$. Képezzük az r függvény első deriváltjait.

$$\text{Megoldás: } \frac{\partial r}{\partial x} = \frac{1}{2} \cdot \frac{2x}{\sqrt{x^2 + y^2}} = \frac{x}{r} \text{ és ennek megfelelően } \frac{\partial r}{\partial y} = \frac{y}{r}.$$
 Minthogy tudjuk,

hogy $\frac{x}{r} = \cos \alpha$ és $\frac{y}{r} = \sin \alpha$, így $\left(\frac{\partial r}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial r}{\partial y}\right)^2 = \cos^2 \alpha + \sin^2 \alpha = 1$, azaz a parciális differenciálhányadosok négyzetösszege 1-re normált.

- A H-atom elektron alapállapotában a nem normált hullámfüggvényre fennáll, hogy $\psi(x, y, z) = e^{-r} = \exp(-\sqrt{x^2 + y^2 + z^2})$. Képezzük az egyik első deriváltat.

$$\text{Megoldás: } \frac{\partial \psi}{\partial x} = e^{-r} \left(-\frac{1}{2}\right) \frac{2x}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} = -e^{-r} \frac{x}{r}$$
 (a kissé vegyes jelölés nem igazán szép,

de hasznos).

Gyakorló feladatok

- Írja fel az alábbi függvények x és y szerinti parciális derivált függvényeit!

1. $f(x, y) = \frac{x^y + y^x}{x^y - y^x}$

(Megoldás:

$$\frac{\partial f}{\partial x} = \frac{(y x^{y-1} + y^x \ln y)(x^y - y^x) - (x^y + y^x)(y x^{y-1} - y^x \ln y)}{(x^y - y^x)^2}$$

$$\frac{\partial f}{\partial y} = \frac{(x^y \ln x + x y^{x-1})(x^y - y^x) - (x^y + y^x)(x^y \ln x - x y^{x-1})}{(x^y - y^x)^2}$$

2. $f(x, y) = \operatorname{arctg} \frac{x}{y}$

(Megoldás: $\frac{\partial f}{\partial x} = \frac{1}{1 + \frac{x^2}{y^2}} \frac{1}{y}$ $\frac{\partial f}{\partial y} = \frac{1}{1 + \frac{x^2}{y^2}} \frac{-x}{y^2}$)

3. $f(x, y) = x^{y^2}$

(Megoldás: $\frac{\partial f}{\partial x} = y^2 x^{y^2-1}$ $\frac{\partial f}{\partial y} = x^{y^2} \ln x \cdot 2y$)

- Írja fel a következő függvények összes másodrendű parciális derivált függvényét!

1. $f(x, y) = x \ln(x y) - y \ln(x y)$

(Megoldás: $\frac{\partial^2 f}{\partial x^2} = \frac{1}{x} + \frac{y}{x^2}$ $\frac{\partial^2 f}{\partial y^2} = \frac{-x}{y^2} + \frac{1}{y}$ $\frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} = \frac{1}{y} - \frac{1}{x}$)

2. $f(x, y) = x^3 \sin y + y^3 \sin x$

(Megoldás:

$$\frac{\partial^2 f}{\partial x^2} = 6x \sin y - y^3 \sin x \quad \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} = 6y \sin x - x^3 \sin y \quad \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} = 3x^2 \cos y + 3y^2 \cos x$$

3. $f(x, y) = \ln(x + e^y)$

(Megoldás: $\frac{\partial^2 f}{\partial x^2} = \frac{-1}{(x+e^y)^2}$ $\frac{\partial^2 f}{\partial y^2} = \frac{e^y(x+e^y) - e^{2y}}{(x+e^y)^2}$ $\frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} = \frac{-e^y}{(x+e^y)^2}$)

- Ellenőrizze a Young-tételt az $f(x, y) = x + x^2 y^3$, valamint az $f(x, y) = \cos(x) \ln(xy)$ függvényeken.
- Az ideális gáz állapotegyenlete $pV = nRT$, ahol T a termodinamikai hőmérséklet, V a gáz térfogata, R az egyetemes gázállandó, p a gáz nyomása, n pedig a gázt alkotó molekulák teljes anyagmennyisége. Határozza meg az ideális gáz α_p **hőtágulási**

együtthatóját $(\alpha_p = \frac{1}{V} \left(\frac{\partial V}{\partial T} \right)_p)$, valamint κ_T **izoterm kompresszibilitási**

együtthatóját $(\kappa_T = -\frac{1}{V} \left(\frac{\partial V}{\partial p} \right)_T)$.

- Egységnyi anyagmennyiségű, szilárd fázisú anyag U belső energiáját és p nyomását az $U(T, V) = CT - \frac{D}{2}(V - V_0)^2$ és $p = AT - D(V - V_0)$ képletekkel számolhatjuk, ahol T a termodinamikai hőmérséklet, V a test térfogata, C , D és V_0 állandók. (Megjegyzés: az utóbbi egyenletet, ahol a nyomás, a hőmérséklet és a térfogat közötti összefüggést írjuk le, szokás állapotegyenletnek nevezni. Ideális gázok esetén ez a jól ismert $pV = nRT$ összefüggés). Határozza meg a test C_V **hőkapacitását** ($C_V = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V$), α_p hőtágulási együtthatóját ($\alpha_p = \frac{1}{V} \left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_p$), valamint κ_T izoterm kompresszibilitási együtthatóját ($\kappa_T = -\frac{1}{V} \left(\frac{\partial V}{\partial p}\right)_T$).
- Kétatomos molekulákból álló, magas hőmérsékletű gáz esetén a molekulák forgásának szabadenergia járuléka $F(T, V, N) = -kNT \ln\left(\frac{8\pi^2 \theta kT}{h^2}\right)$ alakban írható fel, ahol k a Boltzmann-állandó, T a termodinamikai hőmérséklet, N a molekulák száma, θ a molekula tehetetlenségi nyomatéka és h a Planck-állandó. Számolja ki, mekkora a molekulák forgásának járuléka a gáz p nyomásához ($p = -\left(\frac{\partial F}{\partial V}\right)_{T, N}$), S entrópiájához ($S = -\left(\frac{\partial F}{\partial T}\right)_{V, N}$), valamint μ kémiai potenciáljához ($\mu = \left(\frac{\partial F}{\partial N}\right)_{V, T}$).
- Kétatomos molekulákból álló, alacsony hőmérsékletű gáz esetén a molekulák forgásának szabadenergia járuléka $F(T, V, N) = -3kNT \exp\left(-\frac{h^2}{4\pi^2 \theta kT}\right)$, ahol k a Boltzmann-állandó, T a termodinamikai hőmérséklet, N a molekulák száma, θ a molekula tehetetlenségi nyomatéka és h a Planck-állandó. Számolja ki, mekkora a molekulák forgásának járuléka a gáz p nyomásához ($p = -\left(\frac{\partial F}{\partial V}\right)_{T, N}$), S entrópiájához ($S = -\left(\frac{\partial F}{\partial T}\right)_{V, N}$), valamint μ kémiai potenciáljához ($\mu = \left(\frac{\partial F}{\partial N}\right)_{V, T}$).
- Egy mól ideális gáz esetén a P nyomás két változó, T és V függvénye: $P = RT/V$. Adja meg a $\left(\frac{\partial P}{\partial T}\right)_V$ és a $\left(\frac{\partial P}{\partial V}\right)_T$ parciális differenciálhányadosokat.

- Kétatomos molekulákból álló gáz esetén harmonikus közelítésben a molekulák rezgésének szabadenergia járuléka $F(T, V, N) = N kT \ln \left(2sh \left(\frac{h\omega}{4\pi kT} \right) \right)$, ahol k a Boltzmann-állandó, T a termodinamikai hőmérséklet, N a molekulák száma, ω a molekula rezgésének körfrekvenciája és h a Planck-állandó. Számolja ki, mekkora a molekulák rezgésének járuléka a gáz p nyomásához ($p = - \left(\frac{\partial F}{\partial V} \right)_{T, N}$), S entrópiájához ($S = - \left(\frac{\partial F}{\partial T} \right)_{V, N}$), valamint μ kémiai potenciáljához ($\mu = \left(\frac{\partial F}{\partial N} \right)_{V, T}$).
- Aszimmetrikus pörgettyűként viselkedő molekulákból álló, magas hőmérsékletű gáz esetén a molekulák forgásának szabadenergia járuléka $F(T, V, N) = -N kT \ln \left(\frac{\sqrt{\pi}}{\gamma} \left(\frac{8\pi^2 kT}{h^2} \right)^{3/2} \sqrt{\det \theta} \right)$, ahol k a Boltzmann-állandó, N a molekulák száma, T a termodinamikai hőmérséklet, θ a molekula tehetetlenségi nyomaték tenzora, h a Planck-állandó és γ a gázt alkotó molekulatípus szimmetriatulajdonságaitól függő állandó. Számolja ki, mekkora a molekulák forgásának járuléka a gáz p nyomásához ($p = - \left(\frac{\partial F}{\partial V} \right)_{T, N}$), S entrópiájához ($S = - \left(\frac{\partial F}{\partial T} \right)_{V, N}$), valamint μ kémiai potenciáljához ($\mu = \left(\frac{\partial F}{\partial N} \right)_{V, T}$).
- Alacsony hőmérsékletű fémek esetén a fémekben lévő elektronok energiája $E(T, V, N) = N\varepsilon_F \frac{3}{5} \left[1 + \frac{5\pi^2}{12} \left(\frac{T}{T_F} \right)^2 \right]$ alakkal közelíthető, ahol N az elektronszám, T a termodinamikai hőmérséklet, T_F és ε_F pedig anyagi állandók (ún. **Fermi-hőmérséklet** és **Fermi-energia**). Adja meg a hőkapacitást ($C_V = \left(\frac{\partial E}{\partial T} \right)_V$) a hőmérséklet függvényében.
- A Young-tétel segítségével igazolja az $F(T, V, N)$ -re vonatkozó $\left(\frac{\partial S}{\partial V} \right)_{T, N} = \left(\frac{\partial p}{\partial T} \right)_{V, N}$ és a $G(T, p, N)$ -re vonatkozó $\left(\frac{\partial S}{\partial p} \right)_{T, N} = - \left(\frac{\partial V}{\partial T} \right)_{p, N}$ ún. **Maxwell-relációkat**.

- A van der Waals-gázegyenlet alakja $P = g(V, T) = \frac{RT}{V-b} - \frac{a}{V^2}$. (a) Adja meg a $g(V, T)$ nyomás függvény értelmezési tartományát. (b) Határozza meg a $\left(\frac{\partial P}{\partial V}\right)_T$, $\left(\frac{\partial P}{\partial T}\right)_V$ és a $\left(\frac{\partial^2 P}{\partial V^2}\right)_T$ parciális differenciálhányadosokat.
- Legyen az általában $L(q, \dot{q}, t)$ alakban felírt **Lagrange-függvény** alakja $L(x, \dot{x}, t) = \frac{1}{2}m\dot{x}^2 - V(x)$, ahol m az x koordináta mentén mozgó részecske tömege, V a potenciál és a „ $\dot{}$ ” az idő (t) szerinti deriválást jelöli. A **Lagrange-egyenlet** $\frac{d}{dt}\left(\frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i}\right)_{q_i} - \left(\frac{\partial L}{\partial q_i}\right)_{\dot{q}_i} = 0$ (általános) alakja segítségével mutassa meg, hogy $F = -\frac{dV}{dx} = ma = m\ddot{x}$.

III.2 Teljes differenciál

Mintafeladatok

- Az ideális gáztörvény ($pV = RT$) esetére adjuk meg, hogy mennyivel változik a p nyomás, amennyiben a T termodinamikai hőmérséklet ΔT -vel, míg a V térfogat ΔV -vel változik.

Megoldás: $p(T, V) = \frac{RT}{V} \Rightarrow dp = \frac{\partial p}{\partial T} dT + \frac{\partial p}{\partial V} dV$, azaz

$$\underline{\underline{\Delta p}} = \frac{R}{V} \Delta T - \frac{RT}{V^2} \Delta V = \frac{R}{V} \left(\Delta T - \frac{T}{V} \Delta V \right).$$

Gyakorló feladatok

- Írja fel az alábbi függvények teljes differenciálját!
 1. $f(x, y) = x^2 - y^2$ (Megoldás: $df = 2x dx - 2y dy$)
 2. $f(x, y, z) = \frac{xy}{z}$ (Megoldás: $df = \frac{y}{z} dx + \frac{x}{z} dy - \frac{xy}{z^2} dz$)
 3. $f(x, y) = \frac{x}{z}$ (Megoldás: $df = \frac{y dx - x dy}{y^2}$)
 4. $f(x, y) = \ln \sqrt{x^2 + y^2}$ (Megoldás: $df = \frac{x dx + y dy}{x^2 + y^2}$)
- Hogyan változik a $V(p, T) = A(T - T_0)^3 - B e^{-(p-p_0)}$ állapotegyenletű polimer térfogata, ha hőmérsékletét és nyomását kicsit megváltoztatjuk (A, B, T_0 és p_0 konstansok)?
- Hogyan változik meg 1 mol reális gáz hőmérséklete, ha térfogatát és nyomását „picivel” megváltoztatjuk? Az állapotegyenlet: $\left(p + \frac{a}{V^2} \right) (V - b) = RT$, ahol a, b és R konstansok.

Javasolt irodalom

Bárczy Barnabás: Differenciálszámítás, Műszaki Könyvkiadó.