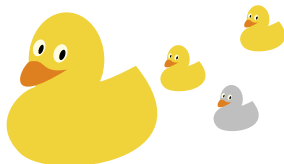


Diferencijali i primjene

Franka Miriam Brückler



Pojam diferencijala

Izrazi oblika

$$\omega = F_1 dx_1 + \dots + F_n dx_n = \sum_i F_i dx_i$$

u kojima sve skalarne funkcije F_1, \dots, F_n ovise o istim varijablama x_1, \dots, x_n nazivaju se **diferencijali**.

¹Oprez: To NIJE isto što i diferencijal polja F , u oznaci dF .

Pojam diferencijala

Izrazi oblika

$$\omega = F_1 dx_1 + \dots + F_n dx_n = \sum_i F_i dx_i$$

u kojima sve skalarne funkcije F_1, \dots, F_n ovise o istim varijablama x_1, \dots, x_n nazivaju se **diferencijali**. Očigledno je svaki diferencijal određen¹ vektorskim poljem $F = (F_1, \dots, F_n)$ čije varijable su x_1, \dots, x_n pa diferencijal poput gornjeg možemo označiti s ω_F .

Primjer

$$F(x, y) = (x + y, x^2 - y^2) \leftrightarrow \omega_F = (x + y) dx + (x^2 - y^2) dy$$

¹Oprez: To NIJE isto što i diferencijal polja F , u oznaci dF .

Diferencijal varijable

Očito dakle i diferencijal ω_F ovisi o istim varijablama x_1, \dots, x_n o kojima ovisi i vektorsko polje F (tj. funkcije F_1, \dots, F_n). No, kamo uvrstiti konkretne vrijednosti tih varijabli? I, što su to dx_i -ovi?

- $dx_i \neq \Delta x_i$!!!

Diferencijal varijable

Očito dakle i diferencijal ω_F ovisi o istim varijablama x_1, \dots, x_n o kojima ovisi i vektorsko polje F (tj. funkcije F_1, \dots, F_n). No, kamo uvrstiti konkretne vrijednosti tih varijabli? I, što su to dx_i -ovi?

- $dx_i \neq \Delta x_i$!!!
- dx_i je linearan funkcional na \mathbb{R}^n koji n -torci pridružuje iznos i -te koordinate

$$dx_i(x_1, x_2, \dots, x_n) = x_i, \quad i = 1, 2, \dots, n$$

- Stoga je:

$$dx_i(\Delta X) = dx_i(\Delta x_1, \Delta x_2, \dots, \Delta x_n) = \Delta x_i,$$

tj. u slučaju male promjene točke u \mathbb{R}^n diferencijal dx_i ukupnoj promjeni pridružuje promjenu i -te koordinate.

Primjer

Ako promatramo \mathbb{R}^3 s koordinatama (x, y, z) , onda je
 $dy(1, 2, 3) = 2$.

Primjer

Ako promatramo \mathbb{R}^3 s koordinatama (x, y, z) , onda je
 $dy(1, 2, 3) = 2$.

Primjer

$$\omega_F = (x + y) dx + (x^2 - y^2) dy \Rightarrow$$
$$\omega_F(1, 2) = (1 + 2) dx + (1^2 - 2^2) dy = 3 dx - 3 dy \Rightarrow$$

Primjer

Ako promatramo \mathbb{R}^3 s koordinatama (x, y, z) , onda je
 $dy(1, 2, 3) = 2$.

Primjer

$$\omega_F = (x + y) dx + (x^2 - y^2) dy \Rightarrow$$

$$\omega_F(1, 2) = (1 + 2) dx + (1^2 - 2^2) dy = 3 dx - 3 dy \Rightarrow$$

$$\omega_F(1, 2)(3, 4) = 3 dx(3, 4) - 3 dy(3, 4) = 3 \cdot 3 - 3 \cdot 4 = -3.$$

$$\mathbf{F} = (F_1, \dots, F_n) : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n \leftrightarrow \omega_{\mathbf{F}} = \sum_i \underbrace{F_i}_{\text{skalarna funkcija}} \underbrace{dx_i}_{\text{lin. funkcional}} : \Omega \rightarrow L(\dots)$$

$$\mathbf{F} = (F_1, \dots, F_n) : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n \leftrightarrow \omega_{\mathbf{F}} = \sum_i \underbrace{F_i}_{\text{skalarna funkcija}} \underbrace{dx_i}_{\text{lin. funkcional}} : \Omega \rightarrow L(\cdot, \cdot)$$

$$\omega_{\mathbf{F}}(X_0) = \sum_i \underbrace{F_i(X_0)}_{\text{broj}} \underbrace{dx_i}_{\text{lin. funkcional}} = \text{lin. funkcional}$$

$$\mathbf{F} = (F_1, \dots, F_n) : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n \leftrightarrow \omega_{\mathbf{F}} = \sum_i \underbrace{F_i}_{\text{skalarna funkcija}} \underbrace{dx_i}_{\text{lin. funkcional}} : \Omega \rightarrow L(\cdot, \cdot)$$

$$\omega_{\mathbf{F}}(X_0) = \sum_i \underbrace{F_i(X_0)}_{\text{broj}} \underbrace{dx_i}_{\text{lin. funkcional}} = \text{lin. funkcional}$$

$$\omega_{\mathbf{F}}(X_0)(X) = \sum_i \underbrace{F_i(X_0)}_{\text{broj}} \underbrace{x_i}_{\text{broj}} = \text{broj}$$

$$\mathbf{F} = (F_1, \dots, F_n) : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n \leftrightarrow \omega_{\mathbf{F}} = \sum_i \underbrace{F_i}_{\text{skalarna funkcija}} \underbrace{dx_i}_{\text{lin. funkcional}} : \Omega \rightarrow L(\mathbb{R}^n, \mathbb{R})$$

$$\omega_{\mathbf{F}}(X_0) = \sum_i \underbrace{F_i(X_0)}_{\text{broj}} \underbrace{dx_i}_{\text{lin. funkcional}} = \text{lin. funkcional}$$

$$\omega_{\mathbf{F}}(X_0)(X) = \sum_i \underbrace{F_i(X_0)}_{\text{broj}} \underbrace{x_i}_{\text{broj}} = \text{broj}$$

$$\omega_{\mathbf{F}}(X_0)(\Delta X) = \sum_i F_i(X_0) \Delta x_i$$

Zbog korespondencije između vektorskih polja i diferencijala, **krivuljni integrali 2. vrste** se odnose na jedno i drugo:

$$\int_{\gamma} \omega_{\mathbf{F}} = \int_{\gamma} F_1 dx_1 + \dots + F_n dx_n = \int_a^b \langle F(\gamma(t)), \gamma'(t) \rangle dt.$$

Krivuljni integral 2. vrste u termodinamici

Svako **svojstvo sustava** možemo shvatiti kao skalarnu funkciju Y definiranu na sustavu Ω čije vrijednosti $Y(X)$ su iznosi tog svojstva u stanjima X . U termodinamici često ne raspolažemo pravilom funkcije Y , već samo diferencijalom ω koji opisuje promjene funkcije Y , ali ne i njene apsolutne iznose. Termodinamički gledano, diferencijali predstavljaju infinitezimalne promjene termodinamičkih svojstava, tj. indirektno opisuju ne samo svojstvo, već njegovu promjenu.

Promjena svojstva Y opisanog diferencijalom ω tijekom procesa γ jednaka je

$$\Delta Y = \int_{\gamma} \omega$$

Egzaktan diferencijal

Diferencijali koji „potječu” od konzervativnih vektorskih polja zovu se **egzaktni (potpuni) diferencijali**, dakle to su diferencijali određeni s

$$\mathbf{F} = \nabla f : \Omega \subseteq \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^n$$

odnosno oni su oblika

$$\omega_{\mathbf{F}} = \sum_i \frac{\partial f}{\partial x_i} dx_i$$

Egzaktan diferencijal

Diferencijali koji „potječu” od konzervativnih vektorskih polja zovu se **egzaktni (potpuni) diferencijali**, dakle to su diferencijali određeni s

$$\mathbf{F} = \nabla f : \Omega \subseteq \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^n$$

odnosno oni su oblika

$$\omega_{\mathbf{F}} = \sum_i \frac{\partial f}{\partial x_i} dx_i$$

Definicija

Diferencijal $\omega_{\mathbf{F}}$ zovemo egzaktnim (ili potpunim) ako je \mathbf{F} konzervativno vektorsko polje, tj. to je diferencijal pridružen gradijentu ∇f neke skalarne funkcije f . Takav diferencijal se označava s df i zove diferencijalom skalarne funkcije f .

Primjer

$$f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}, f(x) = x^2;$$

$$\frac{df}{dx}(1) = f'(1) = 2;$$

$$df(1) = \frac{df}{dx}(1) dx = 2 dx;$$

$$f'(1) \approx \Delta f / \Delta x = (f(1 + \Delta x) - f(1)) / \Delta x$$

$$\Delta f \approx f'(1) \cdot \Delta x = 2 dx(\Delta x) = df(1)(\Delta x).$$

Primjer

$$f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}, f(x) = x^2;$$

$$\frac{df}{dx}(1) = f'(1) = 2;$$

$$df(1) = \frac{df}{dx}(1) dx = 2 dx;$$

$$f'(1) \approx \Delta f / \Delta x = (f(1 + \Delta x) - f(1)) / \Delta x$$

$$\Delta f \approx f'(1) \cdot \Delta x = 2 dx(\Delta x) = df(1)(\Delta x).$$

Primjer

$$f(x, y, z) = e^{x-y} z^2$$

$$\nabla f(x, y, z) = (e^{x-y} z^2, -e^{x-y} z^2, 2e^{x-y} z)$$

$$df(x, y, z) = e^{x-y} z^2 dx - e^{x-y} z^2 dy + 2e^{x-y} z dz$$

Primjer

$$f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}, f(x) = x^2;$$

$$\frac{df}{dx}(1) = f'(1) = 2;$$

$$df(1) = \frac{df}{dx}(1) dx = 2 dx;$$

$$f'(1) \approx \Delta f / \Delta x = (f(1 + \Delta x) - f(1)) / \Delta x$$

$$\Delta f \approx f'(1) \cdot \Delta x = 2 dx(\Delta x) = df(1)(\Delta x).$$

Primjer

$$f(x, y, z) = e^{x-y} z^2$$

$$\nabla f(x, y, z) = (e^{x-y} z^2, -e^{x-y} z^2, 2e^{x-y} z)$$

$$df(x, y, z) = e^{x-y} z^2 dx - e^{x-y} z^2 dy + 2e^{x-y} z dz$$

Zadatak

Ako je f konstantna funkcija na \mathbb{R}^n i X_0 proizvoljni element iz \mathbb{R}^n , što je $df(X_0)$?

Dakle: Egzaktan diferencijal je isto što i diferencijal neke skalarne funkcije, kao što je konzervativno vektorsko polje isto što i gradijent neke skalarne funkcije:

$$f : \Omega \rightarrow \mathbb{R} \rightsquigarrow \nabla f \iff df = \sum_i \frac{\partial f}{\partial x_i} dx_i$$

Dakle: Egzaktan diferencijal je isto što i diferencijal neke skalarne funkcije, kao što je konzervativno vektorsko polje isto što i gradijent neke skalarne funkcije:

$$f : \Omega \rightarrow \mathbb{R} \rightsquigarrow \nabla f \iff df = \sum_i \frac{\partial f}{\partial x_i} dx_i$$

Teorem

Za diferencijal ω ekvivalentne su tvrdnje:

- (i) Integral od ω ne ovisi o putu, tj. $\int_{\gamma_1} \omega = \int_{\gamma_2} \omega$ za svake dvije krivulje γ_1 i γ_2 koje imaju zajedničke početke i zajedničke krajeve.*
- (ii) $\oint_{\gamma} \omega = 0$ za sve zatvorene krivulje.*
- (iii) ω je egzaktan diferencijal.*

Dakle: Egzaktan diferencijal je isto što i diferencijal neke skalarne funkcije, kao što je konzervativno vektorsko polje isto što i gradijent neke skalarne funkcije:

$$f : \Omega \rightarrow \mathbb{R} \rightsquigarrow \nabla f \iff df = \sum_i \frac{\partial f}{\partial x_i} dx_i$$

Teorem

Za diferencijal ω ekvivalentne su tvrdnje:

- (i) Integral od ω ne ovisi o putu, tj. $\int_{\gamma_1} \omega = \int_{\gamma_2} \omega$ za svake dvije krivulje γ_1 i γ_2 koje imaju zajedničke početke i zajedničke krajeve.
- (ii) $\oint_{\gamma} \omega = 0$ za sve zatvorene krivulje.
- (iii) ω je egzaktan diferencijal.

Eulerov kriterij egzaktnosti za diferencijale: Ako su sve F_i glatke funkcije s otvorenom povezanom domenom, diferencijal $\omega_{\mathbf{F}} = \sum_i F_i dx_i$ je egzaktan ako i samo ako je Jacobijeva matrica polja \mathbf{F} simetrična

Egzaktne diferencijalne jednačbe

Ako je diferencijalna jednačba oblika

$$M(x, y) dx + N(x, y) dy = 0$$

pri čemu je $\omega = M(x, y) dx + N(x, y) dy$ egzaktna, nazivamo ju egzaktnom diferencijalnom jednačbom. Budući da je tada $\omega = df$, određivanjem potencijala f vektorskog polja (M, N) dobivamo rješenje takve jednačbe u obliku $f(x, y) = C$.

Primjer

$$(2xy - 9x^2) dx + (2y + x^2 + 1) dy = 0$$

Egzaktne diferencijalne jednačbe

Ako je diferencijalna jednačba oblika

$$M(x, y) dx + N(x, y) dy = 0$$

pri čemu je $\omega = M(x, y) dx + N(x, y) dy$ egzaktna, nazivamo ju egzaktnom diferencijalnom jednačbom. Budući da je tada $\omega = df$, određivanjem potencijala f vektorskog polja (M, N) dobivamo rješenje takve jednačbe u obliku $f(x, y) = C$.

Primjer

$$(2xy - 9x^2) dx + (2y + x^2 + 1) dy = 0$$

Ponekad je moguće naći funkciju μ jedne ili obje varijabli x i y tako da je $\mu \cdot \omega$ egzaktna. Tada kažemo da je μ Eulerov multiplikator diferencijala ω .

Primjer

Jednačba $(3xy - y^2) dx + x(x - y) dy = 0$ nije egzaktna, ali to postaje množenjem s x .

Neke primjene u termodinamici

Termodinamičke (skalarne) funkcije Y najčešće nisu dane eksplicitno, već opisane indirektno nekim diferencijalom ω (tako da se mogu računati njihove promjene tijekom procesa γ kao $\int_{\gamma} \omega$).

Neke primjene u termodinamici

Termodinamičke (skalarne) funkcije Y najčešće nisu dane eksplicitno, već opisane indirektno nekim diferencijalom ω (tako da se mogu računati njihove promjene tijekom procesa γ kao $\int_{\gamma} \omega$).

Funkcije stanja su svojstva sustava čija promjena tokom bilo kojeg procesa ne ovisi o samom procesu, nego samo o početnom i konačnom stanju: **Y je funkcija stanja točno ako je ω egzaktan.**

Neke primjene u termodinamici

Termodinamičke (skalarne) funkcije Y najčešće nisu dane eksplicitno, već opisane indirektno nekim diferencijalom ω (tako da se mogu računati njihove promjene tijekom procesa γ kao $\int_{\gamma} \omega$).

Funkcije stanja su svojstva sustava čija promjena tokom bilo kojeg procesa ne ovisi o samom procesu, nego samo o početnom i konačnom stanju: **Y je funkcija stanja točno ako je ω egzaktna.**

Ako znamo pravilo, odnosno formulu za Y , uvijek je dY egzaktna jer je to po definiciji diferencijal određen s ∇Y .

Neke primjene u termodinamici

Termodinamičke (skalarne) funkcije Y najčešće nisu dane eksplicitno, već opisane indirektno nekim diferencijalom ω (tako da se mogu računati njihove promjene tijekom procesa γ kao $\int_{\gamma} \omega$).

Funkcije stanja su svojstva sustava čija promjena tokom bilo kojeg procesa ne ovisi o samom procesu, nego samo o početnom i konačnom stanju: **Y je funkcija stanja točno ako je ω egzaktna.**

Ako znamo pravilo, odnosno formulu za Y , uvijek je dY egzaktna jer je to po definiciji diferencijal određen s ∇Y .

Funkcije stanja su sva svojstva koja su određiva na tzv. apsolutnoj ljestvici: volumen, tlak, temperatura, množina, ... To u osnovi (sjetite se MNK!) znači da je takvim funkcijama načelno moguće odrediti pravilo.

Rad w i toplina q *nisu* funkcije stanja, dakle pripadni diferencijali nisu egzaktni. Usprkos tome, uobičajeno ih je označavati s dw odnosno dq .

Rad w i toplina q nisu funkcije stanja, dakle pripadni diferencijali nisu egzaktni. Usprkos tome, uobičajeno ih je označavati s dw odnosno dq .

Volumni rad je definiran diferencijalom $dw = -p dV$.

Rad w i toplina q nisu funkcije stanja, dakle pripadni diferencijali nisu egzaktni. Usprkos tome, uobičajeno ih je označavati s dw odnosno dq .

Volumni rad je definiran diferencijalom $dw = -pdV$.

Za neegzaktni diferencijal dq postoji Eulerov multiplikator, to je termodinamička temperatura T . Dobiveni egzaktni diferencijal je diferencijal funkcije stanja koja se naziva entropija i označava sa S .

Rad w i toplina q nisu funkcije stanja, dakle pripadni diferencijali nisu egzaktni. Usprkos tome, uobičajeno ih je označavati s dw odnosno dq .

Volumni rad je definiran diferencijalom $dw = -pdV$.

Za neegzaktni diferencijal dq postoji Eulerov multiplikator, to je termodinamička temperatura T . Dobiveni egzaktni diferencijal je diferencijal funkcije stanja koja se naziva entropija i označava sa S .

Prvi i drugi glavni stavak termodinamik

- 1 Unutrašnja energija je funkcija stanja sustava jednoznačno (za infinitezimalne procese) određena egzaktnim diferencijalom

$$dU = dw + dq.$$

- 2 Entropija je funkcija stanja sustava jednoznačno (za reverzibilne procese) određena egzaktnim diferencijalom

$$dS = \frac{dq}{T}.$$

Dakle, ako je jedini mogući rad u nekom sustavu volumni te ako se odvija reverzibilni proces vrijedi

$$dU = dw + dq = -pdV + TdS.$$

Dakle, ako je jedini mogući rad u nekom sustavu volumni te ako se odvija reverzibilni proces vrijedi

$$dU = dw + dq = -pdV + TdS.$$

Ovdje su p i T (skalarne) funkcije od V i S !

Dakle, ako je jedini mogući rad u nekom sustavu volumni te ako se odvija reverzibilni proces vrijedi

$$dU = dw + dq = -pdV + TdS.$$

Ovdje su p i T (skalarne) funkcije od V i S !

Zadatak

Raspišite diferencijale entalpije $H = U + pV$ i Gibbsove energije $G = H - TS$ (uz pretpostavku da je jedini mogući rad volumni). Koje su varijable entalpije odnosno Gibbsove energije u tom kontekstu? Argumentirajte zašto su H i G funkcije stanja!

Primjer (Druga Gibbs-Helmholtzova relacija)

$$dG = V dp - S dT$$

je egzaktan diferencijal, dakle je oblika

$$dG = \left(\frac{\partial G}{\partial p} \right)_T dp + \left(\frac{\partial G}{\partial T} \right)_p dT.$$

Primjer (Druga Gibbs-Helmholtzova relacija)

$$dG = V dp - S dT$$

je egzaktan diferencijal, dakle je oblika

$$dG = \left(\frac{\partial G}{\partial p} \right)_T dp + \left(\frac{\partial G}{\partial T} \right)_p dT.$$

$$\left(\frac{\partial G}{\partial p} \right)_T = V, \quad \left(\frac{\partial G}{\partial T} \right)_p = -S,$$

Primjer (Druga Gibbs-Helmholtzova relacija)

$$dG = V dp - S dT$$

je egzaktan diferencijal, dakle je oblika

$$dG = \left(\frac{\partial G}{\partial p} \right)_T dp + \left(\frac{\partial G}{\partial T} \right)_p dT.$$

$$\left(\frac{\partial G}{\partial p} \right)_T = V, \quad \left(\frac{\partial G}{\partial T} \right)_p = -S,$$

pa iz $G = H - TS$ dobivamo

Primjer (Druga Gibbs-Helmholtzova relacija)

$$dG = V dp - S dT$$

je egzaktan diferencijal, dakle je oblika

$$dG = \left(\frac{\partial G}{\partial p} \right)_T dp + \left(\frac{\partial G}{\partial T} \right)_p dT.$$

$$\left(\frac{\partial G}{\partial p} \right)_T = V, \quad \left(\frac{\partial G}{\partial T} \right)_p = -S,$$

pa iz $G = H - TS$ dobivamo

$$H = G - T \left(\frac{\partial G}{\partial T} \right)_p.$$

Primjer (Maxwellowe formule)

Svaka od Maxwellovih formula dobiva se iz egzaktnosti jednog od diferencijalâ dU , dH , dA i dG .

Primjerice, budući da je

$$dG = -S dT + V dp,$$

egzaktan, mora zadovoljavati Eulerov uvjet pa je

$$-\left(\frac{\partial S}{\partial p}\right)_T = \left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_p.$$

Opće lančano pravilo

Za slučaj kompozicije skalarne funkcije više varijabli s vektorskom funkcijom više varijabli formula lančanog pravila je

$$\left(\frac{\partial Y}{\partial X}\right)_Z = \left(\frac{\partial Y}{\partial x_1}\right)_{x_2, x_3, \dots} \cdot \left(\frac{\partial x_1}{\partial X}\right)_Z + \left(\frac{\partial Y}{\partial x_2}\right)_{x_1, x_3, \dots} \cdot \left(\frac{\partial x_2}{\partial X}\right)_Z + \dots$$

Opće lančano pravilo

Za slučaj kompozicije skalarne funkcije više varijabli s vektorskom funkcijom više varijabli formula lančanog pravila je

$$\left(\frac{\partial Y}{\partial X}\right)_Z = \left(\frac{\partial Y}{\partial x_1}\right)_{x_2, x_3, \dots} \cdot \left(\frac{\partial x_1}{\partial X}\right)_Z + \left(\frac{\partial Y}{\partial x_2}\right)_{x_1, x_3, \dots} \cdot \left(\frac{\partial x_2}{\partial X}\right)_Z + \dots$$

Npr. za kompoziciju skalarne funkcije dviju varijabli $f = f(x, y)$ s vektorskom funkcijom dviju varijabli $(x, y) = (x(u, v), y(u, v))$:

$$\frac{\partial f}{\partial u} = \frac{\partial f}{\partial x} \cdot \frac{\partial x}{\partial u} + \frac{\partial f}{\partial y} \cdot \frac{\partial y}{\partial u},$$

$$\frac{\partial f}{\partial v} = \frac{\partial f}{\partial x} \cdot \frac{\partial x}{\partial v} + \frac{\partial f}{\partial y} \cdot \frac{\partial y}{\partial v}.$$

Primjer

Ako U smatramo funkcijom temperature i volumena, vrijedi

$$dU = \left(\frac{\partial U}{\partial T} \right)_V dT + \left(\frac{\partial U}{\partial V} \right)_T dV$$

(zašto?).

Primjer

Ako U smatramo funkcijom temperature i volumena, vrijedi

$$dU = \left(\frac{\partial U}{\partial T} \right)_V dT + \left(\frac{\partial U}{\partial V} \right)_T dV$$

(zašto?). Ako pak U smatramo funkcijom temperature i tlaka, bit će

Primjer

Ako U smatramo funkcijom temperature i volumena, vrijedi

$$dU = \left(\frac{\partial U}{\partial T} \right)_V dT + \left(\frac{\partial U}{\partial V} \right)_T dV$$

(zašto?). Ako pak U smatramo funkcijom temperature i tlaka, bit će

$$dU = \left(\frac{\partial U}{\partial T} \right)_p dT + \left(\frac{\partial U}{\partial p} \right)_T dp.$$

Kolika je razlika između relativnih promjena unutrašnje energije obzirom na promjenu temperature (iskazanih parcijalnim derivacijama $\frac{\partial U}{\partial T}$) u ova dva slučaja?

$$\left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_P + ?.$$

$$\left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_p + ?.$$

$$\left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_p \left(\frac{\partial T}{\partial T}\right)_V + \left(\frac{\partial U}{\partial p}\right)_T \left(\frac{\partial p}{\partial T}\right)_V =$$

$$\left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_p + ?.$$

$$\begin{aligned}\left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V &= \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_p \left(\frac{\partial T}{\partial T}\right)_V + \left(\frac{\partial U}{\partial p}\right)_T \left(\frac{\partial p}{\partial T}\right)_V = \\ &= \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_p + \left(\frac{\partial U}{\partial p}\right)_T \left(\frac{\partial p}{\partial T}\right)_V.\end{aligned}$$

$$\left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_p + ?.$$

$$\begin{aligned}\left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V &= \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_p \left(\frac{\partial T}{\partial T}\right)_V + \left(\frac{\partial U}{\partial p}\right)_T \left(\frac{\partial p}{\partial T}\right)_V = \\ &= \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_p + \left(\frac{\partial U}{\partial p}\right)_T \left(\frac{\partial p}{\partial T}\right)_V.\end{aligned}$$

Zadatak

Koliko iznosi

$$\left(\frac{\partial T}{\partial V}\right)_{V,p} ?$$