

## Cvičení z termodynamiky a statistické fyziky

1. Necht'  $F(x, y) = x \cdot e^{x^2+y^2}$ . Spočtete (a)  $\frac{\partial F}{\partial x}$ , (b)  $\frac{\partial F}{\partial y}$ , (c)  $\frac{\partial^2 F}{\partial x^2}$ , (d)  $\frac{\partial^2 F}{\partial x \partial y}$ , (e)  $\frac{\partial^2 F}{\partial y \partial x}$ , (f)  $\frac{\partial^2 F}{\partial y^2}$ .

2. Bud'  $d\omega = A(x, y)dx + B(x, y)dy$  libovolná diferenciální forma (Pfaffián). Ukažte, že v případě, že  $d\omega$  je úplný diferenciál (existuje funkce  $F(x, y)$  tak, že  $d\omega = dF$ ), musí platit

$$\text{a) } \quad \frac{\partial A}{\partial y} = \frac{\partial B}{\partial x}, \quad \text{b) } \quad \oint d\omega = 0,$$

(b) pro každou uzavřenou integrační cestu.

3. Bud'  $d\omega_1 = (x^2 - y)dx + x dy$ . Je to úplný diferenciál, je  $d\omega_2 = d\omega_1/x^2$  úplný diferenciál? Vypočtete integrál  $\int d\omega$  mezi body  $(1, 1)$  a  $(2, 2)$  podél přímek  $(1, 1) \rightarrow (1, 2) \rightarrow (2, 2)$  a  $(1, 1) \rightarrow (2, 1) \rightarrow (2, 2)$ .

4. Je  $d\omega = p dV + V dp$  úplný diferenciál? Pokud ano, určete funkci  $F$  jejímž úplným diferenciálem je  $d\omega$ . Spočtete integrál  $\int d\omega$  mezi body  $(V_1, p_1)$  a  $(V_2, p_2)$  podél přímek  $(V_1, p_1) \rightarrow (V_1, p_2) \rightarrow (V_2, p_2)$  a  $(V_1, p_1) \rightarrow (V_2, p_1) \rightarrow (V_2, p_2)$ .

5. Je  $dQ = c dT + R \frac{T}{V} dV$  úplný diferenciál? Spočtete integrál  $\int d\omega$  mezi body  $(V_1, T_1)$  a  $(V_2, T_2)$  podél přímek  $(V_1, T_1) \rightarrow (V_1, T_2) \rightarrow (V_2, T_2)$  a  $(V_1, T_1) \rightarrow (V_2, T_1) \rightarrow (V_2, T_2)$ . Jakou funkcí  $f(V, T)$  musíme  $dQ$  vynásobit, aby součin  $f dQ$  byl úplným diferenciálem? Určete funkci  $S$  pro níž  $dS = f dQ \cdot c$  a  $R$  jsou konstanty.

6. Necht'  $x, y$  a  $z$  jsou 3 stavové veličiny, spojené stavovou rovnicí  $f(x, y, z) = 0$ . Ukažte platnost vztahů

$$\left(\frac{\partial x}{\partial y}\right)_z = \left(\frac{\partial y}{\partial x}\right)_z^{-1},$$

$$\left(\frac{\partial x}{\partial y}\right)_z = - \left(\frac{\partial x}{\partial z}\right)_y \left(\frac{\partial z}{\partial y}\right)_x$$

a

$$\left(\frac{\partial x}{\partial y}\right)_z = \left(\frac{\partial x}{\partial y}\right)_w + \left(\frac{\partial x}{\partial w}\right)_y \left(\frac{\partial w}{\partial y}\right)_z$$

přičemž dolní index označuje konstantní veličinu a  $w$  je další stavovou veličinou,  $w = w(x, y, z)$ .

7. Stavová rovnice  $pV = NkT$  váže proměnné  $p, V$  a  $T$ , přičemž  $N$  a  $k$  jsou konstanty. Příímým výpočtem ověřte, že

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

$$\left(\frac{\partial p}{\partial T}\right)_V = \left(\frac{\partial T}{\partial p}\right)_V^{-1}$$

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

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

8. Stavová rovnice ideálního plynu může být zapsána jako

- $pV = NkT$ ,
- $pV = n_1RT$ ,
- $p = \frac{\rho kT}{\mu}$ ,
- $p = nkT$ ,

kde  $p, V, T$  jsou tlak, objem a teplota,  $N$  je počet částic,  $n$  jejich koncentrace,  $k$  je Boltzmannova konstanta ( $k = 1,38 \cdot 10^{-23} \text{ m}^2 \text{ kg s}^{-2} \text{ K}^{-1}$ ),  $R$  je plynová konstanta ( $R = 8,31 \text{ J mol}^{-1} \text{ K}^{-1}$ ),  $n_1$  je látkové množství,  $\rho$  je hustota plynu a  $\mu$  molekulová hmotnost. Ověřte rozměr  $k$  a  $R$ . Jaký rozměr má  $n$ ? Ukažte, že jednotlivé rovnice jsou ekvivalentní ( $N_A = 6.022 \cdot 10^{23} \text{ mol}^{-1}$ ).

9. Při konstantní teplotě  $20^\circ\text{C}$  se ideální plyn kvazistaticky rozpíná ze stavu s tlakem 20 atm do stavu s tlakem 1 atm. Jakou práci vykoná 1 mol plynu?

10. Při kvazistatické adiabatické expanzi 6 litrů hélia o teplotě 350 K klesá tlak ze 40 atm na 1 atm. Vypočítejte výsledný objem a teplotu (předpokládejte platnost stavové rovnice ideálního plynu). Získané výsledky srovnajte s hodnotami, které by vyšly pro izotermickou expanzi ( $\kappa = 1,63$ ). Předpokládejte, že se jedná o ideální plyn.

11. Spočítejte práci vykonanou ideálním plynem při kvazistatické adiabatické expanzi ze stavu charakterizovaného  $p_1, V_1$  do stavu  $p_2, V_2$ . Určete práci, kterou plyn vykoná, přechází-li z počátečního do koncového stavu nejdříve izochorickým dějem a poté izobarickým, nebo nejdříve izobarickým dějem a poté izochorickým.

12. Při výměně vzduchu mezi spodními a horními vrstvami troposféry dochází k expanzi, popř. kompresi vzduchu: stoupající vzduch se rozepíná v oblasti menšího tlaku. Vzhledem k malé tepelné vodivosti vzduchu je možno pokládat procesy expanze a komprese za adiabatické. Vypočítejte změnu teploty s výškou následkem těchto procesů. (Vzduch považujte za ideální plyn.)

13. Předpokládejme, že atmosféra planety Venuše obsahuje  $k_1 = 96.5\%$  molekul  $\text{CO}_2$  a  $k_2 = 3.5\%$  molekul  $\text{N}_2$ . Ostatní složky můžeme zanedbat. Teplota atmosféry je  $t = 464^\circ\text{C}$  a atmosférický tlak na povrchu Venuše obsahuje  $p_0 = 9.1\text{MPa}$ . Hmotnost planety je  $M = 4.87 \cdot 10^{24} \text{ kg}$  a poloměr  $R = 6052 \text{ km}$ .

- (a) Určete hustotu  $\rho_0$  atmosféry a gravitační zrychlení  $g_v$  u povrchu Venuše.
- (b) K výzkumu atmosféry planety použijeme otevřený „horkovzdušný balon“ (plněný ovšem atmosférou planety) o objemu  $V = 50 \text{ m}^3$ . Hmotnost konstrukce je  $m = 100 \text{ kg}$ . Na jakou teplotu  $t_1$  musíme ohřát plyn v balonu, aby začal stoupat nad povrch planety? Při které teplotě  $t_2$  uvnitř balonu dosáhneme výšky 1 km?

Rotaci Venuše a pokles gravitačního zrychlení při výstupu balonu zanedbejte. Teplotu atmosféry do výšky 1 km považujte za konstantní. Molární hmotnosti obou hlavních složek atmosféry Venuše jsou  $M_m(\text{CO}_2) = 44.0 \cdot 10^{-3} \text{ kg} \cdot \text{mol}^{-1}$ ,  $M_m(\text{N}_2) = 28.0 \cdot 10^{-3} \text{ kg} \cdot \text{mol}^{-1}$ .

**14.** Plyn je popsán stavovou rovnicí  $p = p(V, T)$ . Ukažte přímým výpočtem, že  $\delta Q$  není úplným diferenciálem.

**15.** Energie částice uzavřené v nekonečně vysoké potenciálové jámě s rozměry  $L_x \times L_y \times L_z$  je dána vztahem

$$E = \frac{\hbar^2}{2m} \pi^2 \left( \frac{n_x^2}{L_x^2} + \frac{n_y^2}{L_y^2} + \frac{n_z^2}{L_z^2} \right)$$

Předpokládejte, že  $L_x = L_y = L_z = L$ . Předpokládejte, že systém jako celek je charakterizován energií systému. Jak je určen mikrostav, jak makrostav? Spočtete sílu, kterou částice působí na stěny nádoby. Určete vztah energie systému a tlaku.

**16.** Odvod'te z existence stavové rovnice  $f(p, V, T) = 0$  vztah

$$\alpha = p \cdot \beta \cdot \kappa$$

mezi termickým koeficientem roztažnosti  $\alpha := \frac{1}{V} \left( \frac{\partial V}{\partial T} \right)_p$ , koeficientem izochorické rozptavenosti  $\beta := \frac{1}{p} \left( \frac{\partial p}{\partial T} \right)_V$  a koeficientem izotermické kompresibility  $\kappa := -\frac{1}{V} \left( \frac{\partial V}{\partial p} \right)_T$ .

**17.** Stavová rovnice má tvar  $p = f(V) \cdot T$ . Dokažte:

(a)  $\left( \frac{\partial E}{\partial V} \right)_T = 0$

(b) pokud platí a), pak  $\left( \frac{\partial E}{\partial p} \right)_T = 0$ .

**18.** Pro ideální plyn spočtete  $\left( \frac{\partial p}{\partial V} \right)_{\text{ad}}$ ,  $\left( \frac{\partial p}{\partial V} \right)_T$ .

**19.** Ukažte, že pro plyn popsáný stavovou rovnicí  $f(p, V, T) = 0$  platí

$$\left( \frac{\partial p}{\partial V} \right)_{\text{ad}} = \left( \frac{\partial p}{\partial V} \right)_T \frac{c_p}{c_V}$$

**20.** Ukažte platnost relace  $c_p - c_V = R$  mezi izobarickým a izochorickým specifickým teplem jednoho molu ideálního plynu. Vnitřní energie ideálního plynu nezávisí na jeho objemu.

**21.** Vypočtete entropii ideálního plynu při  $c_p = \text{konst.}$ ,  $c_V = \text{konst.}$  Ukažte, že  $\delta Q$  není úplný diferenciál.

**22.** Ukažte platnost relace  $pV^\kappa = \text{konst.}$  ( $\kappa = c_p/c_V$  je adiabatickým exponentem) v kvazistatickém adiabatickém procesu ideálního plynu. Spočtete  $\kappa$  za předpokladu, že  $c_V = \frac{3}{2}R$ .

**23.** Pro plyn bylo experimentálně zjištěno, že součin tlaku a objemu je funkcí pouze teploty,  $pV = f(T)$  a že vnitřní energie závisí také pouze na teplotě. Jaký tvar má  $f(T)$ ?

**24.** U fotonového plynu je hustota energie pouze funkcí teploty a tlak je dán vztahem  $p = \frac{1}{3}u(T)$ , kde  $u(T) = E/V$ . Spočtete

(a) Funkci  $u(T)$ ,

(b) entropii,

(c) rovnici izotermy a adiabaty.

**25.** Tyč je zkroucena momentem síly  $M$  o úhel  $\varphi$ . (a) Dokažte, že první věta termodynamická je v tomto případě ve tvaru:

$$dE = \delta Q + M d\varphi.$$

(b) Odvod'te z definice tepelné kapacity (a první věty termodynamické) vyjádření  $c_M$  a  $c_\varphi$ .

(c) Najděte vztah mezi  $\left(\frac{\partial M}{\partial \varphi}\right)_{\text{adiab}}$  a  $\left(\frac{\partial M}{\partial \varphi}\right)_{\text{izoterm}}$ .

**26.** (a) 1 kg vody s teplotou  $0^\circ\text{C}$  je přiveden do tepelného kontaktu s velkým rezervoárem s teplotou  $100^\circ\text{C}$ . Spočtete změnu entropie vody, rezervoáru a celé soustavy po ustavení rovnováhy.

(b) Spočtete změnu entropie celé soustavy, pakliže voda byla nejprve v kontaktu s rezervoárem s teplotou  $50^\circ$  a poté s rezervoárem s teplotou  $100^\circ\text{C}$ .

(c) Jak zajistit, aby se při ohřevu vody entropie soustavy nezměnila?

**27.** Ukažte, že pro malé odchylky  $\delta\rho, \delta p$  od rovnovážných hodnot hustoty  $\rho_0$  a tlaku  $p_0$  je možné šíření zvukových vln popsat vlnovou rovnicí

$$\frac{\partial^2 \delta p}{\partial t^2} = c^2 \frac{\partial^2 \delta p}{\partial x^2},$$

kde rychlost zvuku je dána vztahem  $c = \sqrt{(\partial p / \partial \rho)_{\text{ad}}}$  předpokládáme-li, že děje jsou natolik rychlé, že nedochází k výměně tepla mezi jednotlivými elementy vzduchu. Ukažte, že rychlost zvuku může být spočtena také jako  $c = \sqrt{\kappa_{\text{ad}} / \rho_0}$ , kde adiabatická kompresibilita  $\kappa_{\text{ad}} := -V \left(\frac{\partial p}{\partial V}\right)_{\text{ad}}$ . Spočtete rychlost zvuku ve vzduchu za předpokladu, že vzduch je tvořen pouze molekulami  $\text{N}_2$  a že  $\kappa = c_p / c_V = 7/5$ .

**28.** Ideální plyn se adiabaticky rozšiřuje z objemu  $V_1$  do vakua. Spočtete růst entropie, pokud plyn v konečném stavu má objem  $V_2$  a dokažte, že proces rozšiřování je nevratný.

**29.** Van der Waalsova stavová rovnice pro 1 mol plynu má tvar

$$\left(p + \frac{a}{V^2}\right)(V - b) = RT$$

kde  $a, b$  jsou konstanty. Pro dané  $T$  může mít křivka dva extrémy dané rovnicí

$$\left(\frac{\partial p}{\partial V}\right)_T = 0$$

V kritickém bodě určeném parametry  $T_c, p_c$  a  $V_c$  navíc platí

$$\left(\frac{\partial^2 p}{\partial V^2}\right)_T = 0$$

Spočítejte hodnoty  $T_c, p_c$  a  $V_c$ . Zapište stavovou rovnici pomocí proměnných  $T' = T/T_c$ ,  $p' = p/p_c$  a  $V' = V/V_c$ .

**30.** Určete:

- (a) vnitřní energii a entropii van der Waalsova plynu,
- (b) práci van der Waalsova plynu při vratné izotermické expanzi,
- (c) změnu teploty van der Waalsova plynu při adiabatické expanzi do vakua.

**31.** Jouleův-Thomsonův koeficient je definován pomocí parametru

$$\lambda = - \left( \frac{\partial T}{\partial p} \right)_H$$

(a) Ukažte, že

$$dH = T dS + V dp$$

a

$$\lambda = \frac{V}{C_p} (1 - T\alpha_p)$$

$\alpha_p := \frac{1}{V} \left( \frac{\partial V}{\partial T} \right)_p$  je koeficientem izobarické roztažnosti.

(b) Ukažte, že

$$\lambda = \frac{T \left( \frac{\partial p}{\partial T} \right)_V + V \left( \frac{\partial p}{\partial V} \right)_T}{C_p \cdot \left( \frac{\partial p}{\partial V} \right)_T}$$

(c) Ověřte, že  $\lambda = 0$  pro klasický ideální plyn.

(d) Ukažte, že pro van der Waalsův plyn platí

$$\lambda = \frac{bp + \frac{3ab}{V^2} - \frac{2a}{V}}{\left( p - \frac{a}{V^2} + \frac{2ab}{V^3} \right) \cdot C_p}$$

(e) Vyjádřete rovnici inverzní křivky, která v  $p-V$  diagramu představuje rozhraní mezi oblastí  $\lambda > 0$  a  $\lambda < 0$  pro případ van der Waalsova plynu.

**32.** Ukažte, že termický koeficient roztažnosti

$$\alpha := \frac{1}{V} \left( \frac{\partial V}{\partial T} \right)_p$$

splňuje relaci

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

**33.** Ukažte, že specifické teplo při konstantním tlaku,  $c_p$ , a při konstantním objemu,  $c_v$ , splňují vztah

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

**34.** Volná energie systému  $F(V, T) = -\frac{1}{3} \cdot \text{const} \cdot VT^4$ . Určete jeho tlak, vnitřní energii, entropii, entalpii a Gibbsův potenciál.

**35.** Spočítejte účinnost Carnota cyklu (1. izotermická expanze,  $T_2 = \text{konst}$ , 2. adiabatická expanze,  $S = \text{konst}$ , 3. izotermická komprese,  $T_1 = \text{konst}$ , 4. adiabatická komprese,  $S = \text{konst}$ ) pro ideální plyn pomocí jeho stavové rovnice.

**36.** Vypočítejte účinnost následujícího cyklu ideálního plynu. Může tento proces být vedený vratně?

1. izotermická expanze  $T_2 = \text{konst}$
2. izochorické ochlazení  $V_2 = \text{konst}$
3. izotermická komprese  $T_1 = \text{konst}$
4. izochorické ohřívání  $V_1 = \text{konst}$ .

**37.** Určete účinnkový koeficient (idealizovaného) Ottova motoru, který pracuje s ideálním plynem o specifickém teple  $c_V = \frac{5}{2}R/\text{mol}$  při kompresním poměru 10:1.

1. adiabatická komprese,
2. izochorické ohřívání (=spálení paliva),
3. adiabatická expanze (vykonání práce),
4. ochlazení (=výfuk horkého plynu, nový, studený plyn je nasátý).

**38.** Dieselův cykl se skládá z těchto částí:

1. adiabatické komprese atmosférického vzduchu,
2. spálení vstříknuté směsi a izobarické expanze,
3. adiabatické expanze
4. a izochorického ochlazení.

Určete účinnost cyklu v závislosti na kompresním poměru pro ideální plyn.

**39.** Jaká je celková změna entropie, když smícháme 2 kg vody o teplotě 363 K adiabaticky a při konstantním tlaku s 3 kg vody o teplotě 283 K? ( $c_p = 4184 \text{ J/Kkg}$ )

**40.** Chladnička může za hodinu přeměnit 10 litrů vody o  $0^\circ\text{C}$  v led o téže teplotě. K tomu se musí odevzdat skupenské teplo  $Q = 800\text{kcal} (= 800 \times 1,163\text{Wh})$  do vzduchu ( $27,3^\circ\text{C}$ ). Jaký nejmenší příkon musí chladnička mít?

**41.** Dokažte, že pro  $T \rightarrow 0$  neexistuje systém popsatelný  $pV = \text{const} \cdot T$ .

**42.** Uzavřený systém se skládá ze dvou jednoduchých podsystémů, které jsou oddělené pohyblivou stěnou, která umožňuje

- (a) jen výměnu tepla,
- (b) jak výměnu tepla, tak výměnu hmoty,
- (c) ani výměnu tepla, ani výměnu hmoty.

Jaké jsou odpovídající podmínky rovnováhy?

**43.** Dvě stejná množství ideálního plynu se stejnou teplotou  $T$  a různými tlaky  $p_1, p_2$  jsou od sebe oddělena přepážkou. Určete změnu entropie následkem smíšení obou plynů.

**44.** Určete maximální práci, kterou lze získat při sloučení stejných množství téhož ideálního plynu se stejnou teplotou  $T_0$  (a různými objemy popř. tlaky).

**45.** Molární objem vody  $v^{(2)} = 18 \text{ cm}^3/\text{mol}$ , molární objem ledu je o 9.1% větší (při tlaku  $10^5 \text{ Pa}$ ), molární hmotnost vody je  $18 \text{ g/mol}$ . Latentní teplo tání ledu je  $330 \text{ kJ/kg}$ . Spočítejte změnu bodu tání při změně tlaku.

**46.** Při změně magnetizace  $M$  o  $dM$  vykoná systém práci  $dW = -H dM$ , kde  $H$  je intenzita magnetického pole. (Jde o práci vykonanou jednotkovým objemem; objem  $V = \text{konst.} = 1$ .) Určete rozdíl tepelných kapacit  $c_H - c_M$  při konstantním poli  $H$  a při konstantní magnetizaci.

**47.** Určete rovnici adiabaty izotropního magnetika.

**48.** Ukažte, že platí

$$\frac{c_H}{c_M} = \frac{\chi_T}{\chi_S},$$

kde

$$\chi_T = \left( \frac{\partial M}{\partial H} \right)_T$$

a

$$\chi_S = \left( \frac{\partial M}{\partial H} \right)_S$$

**49.** Gama funkce je definována integrálem

$$\Gamma(n) := \int_0^{\infty} dt \exp(-t)t^{n-1}.$$

1. Dokažte vztah

$$\Gamma(n+1) = n\Gamma(n),$$

2. spočítejte  $\Gamma(n)$ ,  $n \in \mathbb{N}$ ,

3. spočítejte

$$\Gamma\left(n + \frac{1}{2}\right), n \in \mathbb{N}.$$

**50.** S pomocí Gama funkce spočítejte přibližné vyjádření  $\ln(n!)$  pro velké hodnoty  $n$  (Stirlingův vzorec).

**51.** Atom vodíku se nachází v hladině  $n = 3$ . Za předpokladu, že obsazení energetických hladin je dáno mikrokanonickým rozdělením, spočítejte pravděpodobnost toho, že se atom nachází ve stavech se stejným vedlejším kvantovým číslem  $l$ .

**52.** Entropie pro izolovanou soustavu je dána vztahem  $S = k_B \ln \Gamma$ , kde  $\Gamma$  je počet mikrostavů. Pro uzavřenou soustavu  $S = -k_B \sum_n w_n \ln w_n$ . Ukažte, že oba vztahy nejsou v rozporu.

**53.** Ukažte, že tepelná kapacita  $c_V$  je dána fluktuací energie, tj.

$$c_V = \frac{1}{k_B T^2} \langle \Delta E^2 \rangle.$$

**54.** Spočítejte termodynamické vlastnosti systému  $N$  rozlišitelných klasických harmonických oscilátorů s frekvencí  $\omega$ .

**55.** Uvažme plyn s dvouatomovými molekulami. Spočítejte molární tepelnou kapacitu daného plynu. Počítejte pouze s vibračním pohybem molekul, kdy je energie dána vztahem

$$E_n = \hbar\omega \left( n + \frac{1}{2} \right). \quad (1)$$

Spočítejte nejprve statistickou sumu, ze které určíte volnou energii a z volné energie již lze určit hledanou tepelnou kapacitu. Výslednou tepelnou kapacitu můžete napsat v aproximaci nízkých a vysokých teplot.

**56.** Odvod'te tvar Maxwellova-Boltzmannova rozdělení rychlostí molekul plynu. Vycházejte pouze z předpokladu, že prostor je izotropní a že pohyb molekul plynu v jednotlivých směrech je nezávislý.

**57.** Odvod'te Maxwellovo-Boltzmannovo rozdělení hybností atomů pomocí kanonického rozdělení.

**58.** Za předpokladu platnosti Maxwellova-Boltzmannova rozdělení rychlostí molekul plynu spočítejte (a)  $\langle p_x \rangle$ , (e)  $\sqrt{\Delta E^2}$ , (b)  $\langle p \rangle$ , (c)  $\langle p^2 \rangle$ , (f) nejpravděpodobnější velikost hybnosti, (d)  $\langle v^2 \rangle$ , (g) pravděpodobnost toho, že  $p_z > 0$ .

**59.** Spočítejte rozložení hustoty ve sloupci plynu o základně  $A$  pod vlivem homogenního gravitačního pole (v atmosféře). Předpokládejte, že plyn je tvořen nerozlišitelnými částicemi, každá s hmotností  $m$ .

**60.** Ukažte, že tlak a hustota energie mají stejnou jednotku.

**61.** Spočítejte hustotu stavů pro relativistické částice a najděte limitní vztahy pro klasické a ultra relativistické částice.

**62.** Ukažte, že v klasickém případě je možné z grandkanonického rozdělení jedné částice odvodit Maxwellův-Boltzmannův zákon rozložení rychlostí.

**63.** Definujme funkce

$$B_n(y) = \frac{1}{\Gamma(n)} \int_0^\infty dx \frac{x^{n-1}}{\exp(x-y) - 1}, \quad (2)$$

a

$$F_n(y) = \frac{1}{\Gamma(n)} \int_0^\infty dx \frac{x^{n-1}}{\exp(x-y) + 1}. \quad (3)$$

Pro tyto funkce dokažte

$$\frac{dB_{n+1}(y)}{dy} = B_n(y),$$

a

$$\frac{dF_{n+1}(y)}{dy} = F_n(y).$$

**64.** Ze vztahu

$$\Omega = -k_B T \frac{gV}{(2\pi\hbar)^3} (2\pi m k_B T)^{\frac{3}{2}} B_{\frac{5}{2}} \left( \frac{\mu}{k_B T} \right), \quad (4)$$

platného pro nerelativistický ideální bosonový plyn spočtete počet částic  $N$  a odvoďte vztah pro chemický potenciál v rámci klasické limity.

**65.** Spočtete  $c_V$  nerelativistického fermionového plynu a ověřte platnost klasické limity pro  $c_V/N$ .