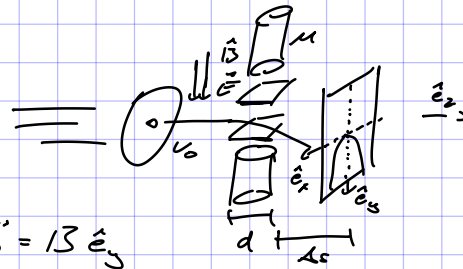


## Aufgabe 1:

$$\vec{F} = q(\vec{E} + \vec{v} \times \vec{B})$$

$$\Rightarrow \vec{a} = \frac{q}{m}(\vec{E} + \vec{v} \times \vec{B}) \quad | \quad \vec{E} = E \hat{e}_y, \vec{B} = B \hat{e}_y$$

$$= \frac{q}{m}(E \hat{e}_y + \vec{v} \times \hat{e}_y B)$$



$\vec{v}(d) = \vec{v}_0 + \vec{a} \cdot \Delta t_1 \quad | \quad \frac{d}{v_0} = \Delta t_1 := \text{Flugzeit durch den homogenen Feldbereich}$

$$= \vec{v}_0 + \frac{q}{m}(E \hat{e}_y + \vec{v} \times \hat{e}_y B) \frac{d}{v_0} \quad | \quad \vec{v} \times \hat{e}_y = v_0 \hat{e}_x, \vec{v}_0 = v_0 \hat{e}_z$$

$$= v_0 \hat{e}_z + \frac{q}{m}(E \hat{e}_y + v_0 B \hat{e}_x) \cdot \frac{d}{v_0}$$

$$= v_0 \hat{e}_z + \frac{q}{m} \begin{pmatrix} B \\ E/v_0 \\ 0 \end{pmatrix} \cdot d$$

$\vec{s}^* = \vec{v}(d) \cdot \Delta t_2 \quad | \quad \frac{\Delta s}{v_0} = \Delta t_2 := \text{Flugzeit zum Schirm}$

$$= \Delta s \hat{e}_z + \frac{q}{m} \begin{pmatrix} B \\ E/v_0 \\ 0 \end{pmatrix} \cdot d \cdot \Delta s$$

$$\Rightarrow s_x = \frac{q}{m} B/v_0 \cdot d \cdot \Delta s \quad \Leftrightarrow v_0 = \frac{q}{m} B/s_x \cdot d \cdot \Delta s$$

$$\Rightarrow s_y = \frac{q}{m} E/v_0^2 \cdot d \cdot \Delta s$$

$$= \frac{m E}{q B} s_x^2 \cdot \frac{1}{d \cdot \Delta s}$$

$s_y(s_x)$  ist unabhängig von  $v_0$ , aber wird durch  $q$  und  $m$ , sowie durch die konstruktionspezifischen Parameter  $d$  und  $\Delta s$  bestimmt.

## Aufgabe 2:

Mit  $E_B = (Z \cdot M_p + (A-Z) M_n - M(A, Z)) \cdot c^2$  folgt:

Atom	$E_{B13}$	$E_{B14}$
$^3\text{H}$	1,72 MeV	0,86 MeV
$^4\text{He}$	27,32 MeV	6,83 MeV
$^6\text{Li}$	30,53 MeV	5,09 MeV
$^{56}\text{Fe}$	480,62 MeV	8,28 MeV

$$M_p = 938,27 \text{ MeV}$$

$$M_n = 939,56 \text{ MeV}$$

$M(A, Z)$  wurde der gegebenen Tabelle entnommen.

### Aufgabe 3:

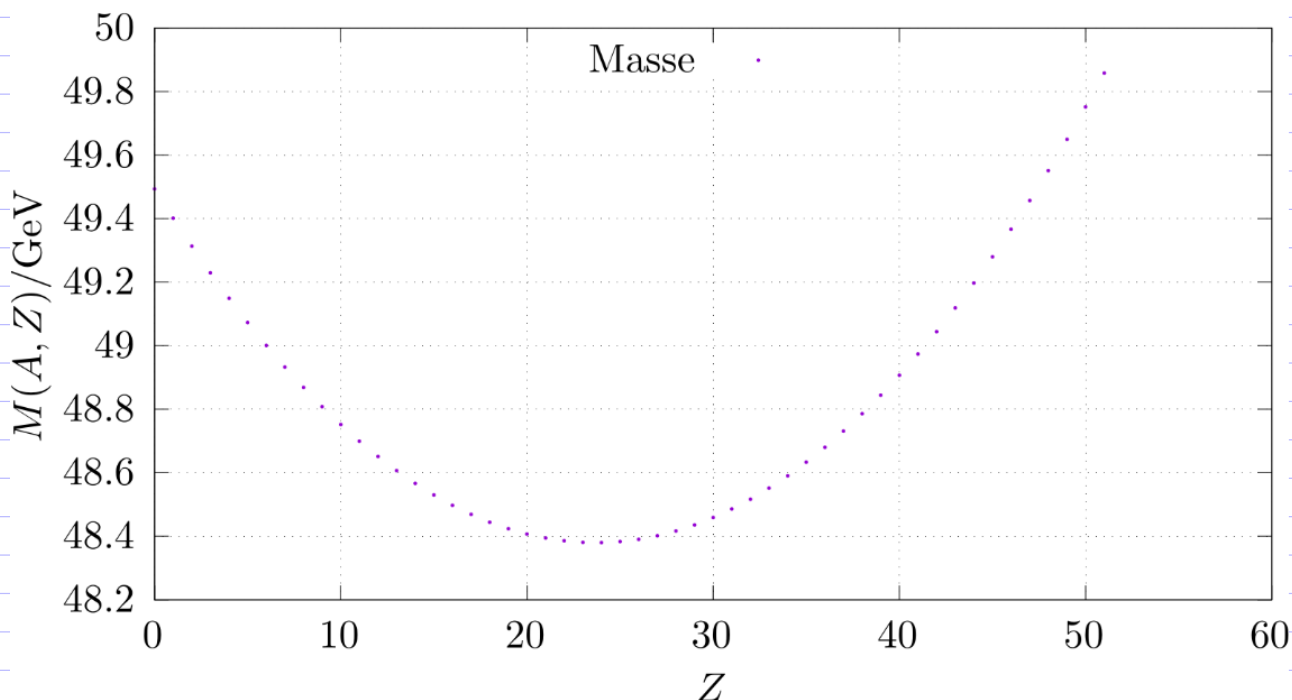
1.: Nach der Weizsäcker Massenformel:

$$M(A, Z) = M_n + Z M_p + Z m_e - a_v A + a_s A^{2/3} + a_c \frac{Z^2}{A^{1/3}} + a_a \frac{(N-Z)^2}{4A} + a_p \frac{S}{A^{3/2}}$$

werden die Massen der Isobaren berechnet und gegen  $Z$  graphisch dargestellt.

Das Resultat ist hier zu sehen:

Aufg. 3, Teilaufg. 1: Isobarenreihe mit  $A = 52$



2.: Man erhält für

a) A ungerade eine  $S=+1$  und  $S=0$  Kurve (kleinere Masse),

b) A gerade eine  $S=-1$  und  $S=0$  Kurve (größere Masse),

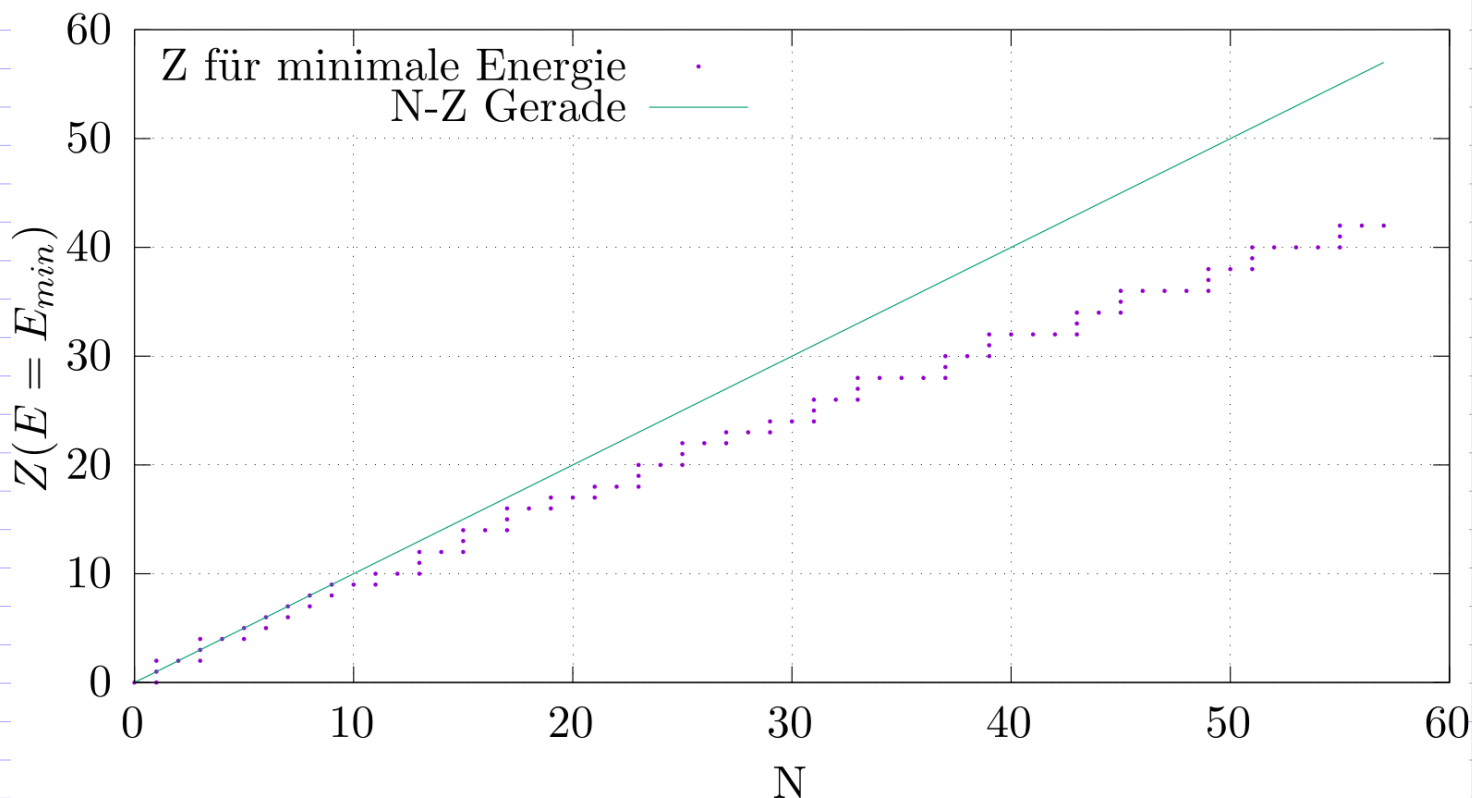
da der Paarungsterm von der Parität von  $A$  abhängt:

$$S = \begin{cases} +1, & A \text{ ungerade } 1 \text{ } Z \text{ ungerade} \\ -1, & A \text{ gerade } 1 \text{ } Z \text{ gerade} \\ 0, & \text{sonst} \end{cases}$$

3.: Nun wird für ein festes  $A$  das  $Z_{\min}$  gesucht, sodass die Bindungsenergie minimal wird:  $Z_{\min} = Z(E = E_{\min})$ . So erhält man die Funktion:

$Z_{\min} = Z_{\min}(A)$ , wobei  $A = Z + N$  ist. Nun lässt sich  $Z_{\min}$  für verschiedene  $N$  ermitteln. Der graphische Zusammenhang ist hier gezeichnet:

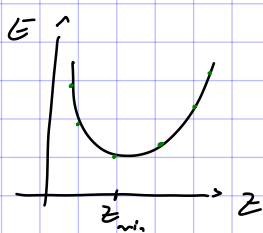
### Aufg. 3, Teilaufg. 3: N-Z-Diagramm



Es ist zusätzlich die Vergleichsgerade  $N(Z) = Z$  eingelegt, bei der  $Z$  und  $N$  gleich sind.

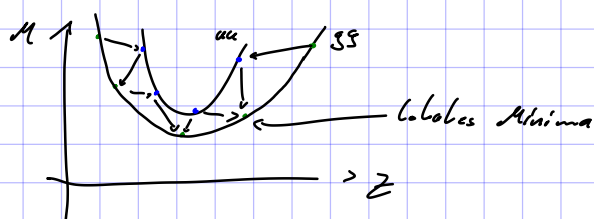
Man kann erkennen, dass für große  $Z$ , die minimale Bindungsenergie nicht für  $Z=N$ , sondern für  $N > Z$  erreicht wird.

4: Für  $\alpha\gamma$ -Kerne gibt es einen stabilen Kern auf der Isotachen-Seite, da die Bindungsenergie von beiden Seiten der Isotachene gleichmäßig sinkt:



Es gibt keine Ungleichmäßigkeit mit  $\delta(\alpha\gamma) = 0$ .

Für  $\alpha\beta\gamma$ -Kerne kann es wegen dem Paarungsterm einen energetisch günstigeren Kern geben, der nicht näher, im Sinne von  $Z$ , an den absolut stabilsten Kern ist und so ein lokales Minimum darstellt:



5.: Die Paarungsbremse erhöht die Masse für  $uu$  (gegenätzlich zu  $gg$ ):

$$M(h, z) = \dots + a_p \frac{\int \delta(h, z)}{A^m} \dots + \frac{a_p}{A^m}$$

So gibt es immer einen stabilen  $gg$ -Kern, in den der  $uu$ -Kern zerfällt.

Somit gibt es keine stabilen  $uu$ -Kerne.

#### Aufgabe 4:

Aus der Weizsäcker Massenformel folgt:

$${}^{238}_{94}\text{Pu} \rightarrow {}^4_2\text{He} + {}^{234}_{92}\text{U}, \quad E_\alpha = 5,245 \text{ MeV}, \quad E_{\text{Pu}} = 44504,70 \text{ MeV}, \quad E_{\text{U}} = 43930,43 \text{ MeV}$$

$\alpha$ -Teilchen

$$\Rightarrow E_{\alpha, \text{kin}} = E_{\text{Pu}} - E_{\text{U}} - E_\alpha = 568,03 \text{ MeV}$$

Die W.-Massenformel ist für kleine Atome ungeeignet, da dort die Masse so gering wird, dass weitere Nebenterme, die die Masse verändern, relevant werden.  $\leftarrow$  unsicher.

2.:

Ereignis	Reaktionsgleichung	Energiebilanz
$\beta^-$ :	${}^{238}_{94}\text{Pu} \rightarrow {}^{238}_{95}\text{Am} + e^- + \bar{\nu}_e$	$E_{238\text{Pu}} = E_{238\text{Am}} + E_{e^-} + E_{\bar{\nu}_e}$
$\beta^+$ :	${}^{238}_{94}\text{Pu} \rightarrow {}^{238}_{93}\text{Np} + e^+ + \nu_e$	$E_{238\text{Pu}} = E_{238\text{Np}} + E_{e^+} + E_{\nu_e}$
$e^-$ -Einfang	$e^- + {}^{238}_{94}\text{Pu} \rightarrow {}^{238}_{93}\text{Pu}^+$	$E_{e^-} + E_{238\text{Pu}} = E_{238\text{Pu}^+}$
$p^-$ -Emission	${}^{238}_{94}\text{Pu} \rightarrow {}^{238}_{93}\text{Np} + p$	$E_{238\text{Pu}} = E_{238\text{Np}} + E_p$
$n^-$ -Emission	${}^{238}_{94}\text{Pu} \rightarrow {}^{238}_{94}\text{Pu} + n$	$E_{238\text{Pu}} = E_{238\text{Pu}} + E_n$

Aufgabe 5:  $M_0({}^{238}\text{Pu}) = 200 \text{ g}$ ,  $\rho({}^{238}\text{Pu}) = 19,84 \text{ g/cm}^3$ ,  $\tau_{1/2} = 24110 \text{ a}$

$$E_\alpha = 5,245 \text{ MeV}$$

$$1.: {}^{238}\text{Pu} \rightarrow {}^{238}\text{U} + \alpha$$

$$m({}^{238}\text{Pu}) = 44504,70 \text{ MeV}$$

$$N_0(200 \text{ g}; {}^{238}\text{Pu}) = \frac{M({}^{238}\text{Pu})}{m({}^{238}\text{Pu})} = \frac{200 \text{ g}}{44504,70 \text{ MeV}} = 2,13 \cdot 10^{24}$$

$$N(t) = N_0 \cdot \exp(-\ln 2 \cdot \frac{t}{\tau_{1/2}})$$

$$= 2,13 \cdot 10^{24} \cdot \exp(-\ln 2 \cdot \frac{t}{24110 \text{ a}})$$

2.:

$$E(t) = N(t) \cdot E_\alpha$$

$$P(t) = \frac{dE(t)}{dt}$$

$$= \dot{N}(t) E_\alpha \quad \text{oder}$$

$$= \frac{d}{dt} \left( N_0 \cdot \exp\left(-\ln 2 \cdot \frac{t}{\tau_{1/2}}\right) \right) \cdot E_\alpha$$

$$= - \frac{\ln 2}{\tau_{1/2}} N_0 \exp\left(-\ln 2 \cdot \frac{t}{\tau_{1/2}}\right) \cdot E_\alpha \quad | \text{ Taylorentwicklung bis } O(t^1)$$

$$\approx - \frac{\ln 2}{\tau_{1/2}} N_0 \cdot E_\alpha$$

$$= - \frac{\ln 2 \cdot 2,18 \cdot 10^{24}}{2440 \cdot 365,25 \cdot 24 \cdot 60 \cdot 60} \cdot 5,245 \text{ MeV}$$

$$\approx -1,624 \text{ W}$$

$$\Rightarrow |P| = 1,624 \text{ W}$$

3.:  $V = \frac{M}{\rho} = 10,08 \text{ cm}^3 = 10,08 \cdot 10^{-6} \text{ m}^3$

$$V = \frac{4}{3} \pi r^3 \Leftrightarrow r = \sqrt[3]{\frac{3V}{4\pi}} = 0,01341 \text{ m}$$

$$A = 4 \pi r^2 = 0,002253 \text{ m}^2$$

$$P = \sigma A T^4$$

$$\Rightarrow T = \sqrt[4]{\frac{P}{\sigma A}}$$

$$= 338,115 \text{ K}$$

$$= 64,37^\circ \text{C}$$

Im 3. Praktikum habe ich mit kühlen Händen einen  $80^\circ \text{C}$  warmen Metallwürfel gedreht. Ausgehend von diesen Erfahrungen würde ich die Kugel in ein Handtuch einwickeln. Die Taschenwärmer wäre dann noch sehr warm, aber verwendbar.