Define the particle masses that we are interested in.

```
\label{eq:local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_local_
```

Compute the kinetic energies of outgoing particles in $d + d \rightarrow {}^{3}$ He + n

Assume a head-on collision of the deuterons in the lab frame, each with kinetic energy \mathbf{E} . The ³He nucleus is also called a helion, and we refer to it sometimes as h.

We will begin with a non-relativistic treatment, which is not completely correct, but should be approximately correct.

1) Conserve energy. Note that particle masses are part of the energy balance.

$$\begin{array}{ll} \text{In[5]:=} & \text{energy1} = 2 \, \text{m}_{\text{d}} \, \, \text{c}^2 + 2 \, \text{E} = (m_{\text{h}} + m_{\text{n}}) \, \, \text{c}^2 + \frac{1}{2} \, m_{\text{h}} \, \, \text{v}_{\text{h}}^2 + \frac{1}{2} \, m_{\text{n}} \, \, \text{v}_{\text{n}}^2 \\ \\ \text{Out[5]=} & 2 \, \text{E} + 2 \, \, \text{c}^2 \, \, \text{m}_{\text{d}} = c^2 \, \, (m_{\text{h}} + m_{\text{n}}) \, + \frac{1}{2} \, m_{\text{h}} \, \, \text{v}_{\text{h}}^2 + \frac{1}{2} \, m_{\text{n}} \, \, \text{v}_{\text{n}}^2 \end{array}$$

2) Conserve momentum.

$$\begin{aligned} & \text{In}[6] \text{:=} & \text{ momentum1 = 0 =:} & \text{ } m_h \text{ } v_h + \text{ } m_n \text{ } v_n \\ & \text{Out}[6] \text{:=} & \text{ } 0 \text{ } \text{:=} & \text{ } m_h \text{ } v_h + \text{ } m_n \text{ } v_n \\ & \text{In}[7] \text{:=} & \text{ } \text{ solution1 = Solve} \big[\big\{ \text{energy1, momentum1} \big\}, \big\{ \text{v}_n, \text{v}_h \big\} \big] \\ & \text{Out}[7] \text{:=} & \Big\{ \Big\{ \text{v}_n \rightarrow -\frac{\text{i}}{\sqrt{2}} \frac{\sqrt{2} \sqrt{m_h}}{\sqrt{2}} \frac{\sqrt{2} \text{ } \text{E} + 2 \text{ } \text{c}^2 \text{ } m_d - \text{c}^2 \text{ } m_h - \text{c}^2 \text{ } m_n}}{\sqrt{-m_h} \frac{\sqrt{2} \text{ } \text{E} + 2 \text{ } \text{c}^2 \text{ } m_d - \text{c}^2 \text{ } m_h - \text{c}^2 \text{ } m_n}}} \Big\}, \text{v}_h \rightarrow \frac{\text{i}}{\sqrt{2}} \frac{\sqrt{2} \text{ } m_n \sqrt{2} \text{ } \text{E} + 2 \text{ } \text{c}^2 \text{ } m_d - \text{c}^2 \text{ } m_n}}{\sqrt{-m_h} \frac{\sqrt{2} \text{ } \text{E} + 2 \text{ } \text{c}^2 \text{ } m_d - \text{c}^2 \text{ } m_n}}} \Big\}, \text{v}_h \rightarrow -\frac{\text{i}}{\sqrt{2}} \frac{\sqrt{2} \text{ } m_n \sqrt{2} \text{ } \text{E} + 2 \text{ } \text{c}^2 \text{ } m_d - \text{c}^2 \text{ } m_n}}{\sqrt{-m_h} \frac{\sqrt{-m_h} \text{ } m_h - \text{c}^2 \text{ } m_n}}} \Big\} \Big\}$$

$$\text{In}[8] \text{En = Simplify} \big[\text{1} / \text{2 m}_n \text{ } \text{v}_n^2 \text{ } \text{/. solution1}[[11]]} \Big]$$

$$\begin{split} & \text{In[8]:= } \mathbf{E}_{n} = \text{Simplify} \Big[1 \Big/ 2 \, m_{n} \, v_{n}^{2} \ /. \ \, \text{solution1[[1]]} \Big] \\ & \text{Out[8]=} \ - \frac{m_{h} \, \left(-2 \, \mathrm{E} - 2 \, c^{2} \, m_{d} + c^{2} \, m_{h} + c^{2} \, m_{n} \right)}{m_{h} + m_{n}} \end{split}$$

In[9]:=
$$\mathbf{E}_h$$
 = Simplify $\left[1 / 2 \, m_h \, v_h^2 / . \, \, \text{solution1}[[1]] \right]$
Out[9]:= $-\frac{m_n \left(-2 \, \mathbb{E} - 2 \, c^2 \, m_d + c^2 \, m_h + c^2 \, m_n \right)}{m_h + m_h}$

These solutions are not difficult to obtain yourself. The math trick is to change the momentum conservation equation into $m_h^2 v_h^2 = m_n^2 v_n^2$ and then solve for v_h^2 and v_n^2 .

$$\label{eq:local_local_local} $$ \inf[10] = Simplify[E_n /. masses /. c \rightarrow Quantity["SpeedOfLight"]]$$$

Out[10]= 1.498625297 E + 2.449396 MeV

$${}_{\text{In[11]:=}} \hspace{0.1cm} \textbf{Simplify[E}_{h} \hspace{0.1cm} \textbf{/. masses /. c} \rightarrow \textbf{Quantity["SpeedOfLight"]]}$$

Out[11]= 0.501374703 E + 0.819461 MeV

Suppose that our fusor is running at 30 KeV. Substitute this value for E.

$$ln[12]:= E_n /. masses /. c \rightarrow Quantity["SpeedOfLight"] /. E \rightarrow Quantity[30, "keV"]$$

Out[12]= 2494.354 keV

Now solve the problem in the fully relativistic way. The differences are:

- 1) The total energy of a massive particle is γmc^2 , where $\gamma = \left(1 \frac{v^2}{c^2}\right)^{-\frac{1}{2}}$. (That symbol is a gamma.) The kinetic energy part of this is $(\gamma - 1) \text{ mc}^2$, so the total energy of the incoming deuteron is still $E + m_d c^2$.
- 2) The momentum of a massive particle is ymv. This has two variables, y and v, that determine velocity, so we will use a convenient identity: $yv = c(y^2 - 1)^{\frac{1}{2}}$.

E_n= 2493.618 keV , for a grid voltage of 30 KeV

Now look at p+n -> d+ γ . This is what happens when the neutron is finally slow enough to be captured by a proton. An energetic gamma is emitted.

A captured neutron is usually "thermalized", meaning it has a kinetic energy less than 0.1 eV. This is so small that the calculation assumes both the neutron and proton are at rest.

$$\begin{array}{lll} & \text{In}[30] = & \text{energy3} = & \mathbb{E}_{\gamma} + \gamma_d \, m_d \, \, c^2 \, = \, m_p \, \, c^2 + m_n \, \, c^2 \\ & \text{Out}[30] = & c^2 \, m_d \, \gamma_d + \mathbb{E}_{\gamma} = = c^2 \, m_n + c^2 \, m_p \\ & \text{In}[31] = & \text{momentum3} = & \mathbb{E}_{\gamma} = = & \sqrt{\gamma_d}^2 - 1 \, m_d \, c^2 \\ & \text{Out}[31] = & \mathbb{E}_{\gamma} = = & c^2 \, m_d \, \sqrt{-1 + \gamma_d^2} \\ & \text{In}[33] = & \text{sol3} = & \text{Solve}[\{\text{energy3, momentum3}\}, \, \{\mathbb{E}_{\gamma}, \, \gamma_d\}] \\ & \text{Out}[33] = & \left\{ \left\{ \mathbb{E}_{\gamma} \rightarrow \frac{c^2 \, \left(-m_d^2 + m_n^2 + 2 \, m_n \, m_p + m_p^2 \right)}{2 \, \left(m_n + m_p \right)}, \, \gamma_d \rightarrow \frac{m_d^2 + m_n^2 + 2 \, m_n \, m_p + m_p^2}{2 \, m_d \, \left(m_n + m_p \right)} \right\} \right\} \\ & \text{In}[47] = & \text{Framed}[\text{Row}[\{\text{"E}_{\gamma} = \text{", E}_{\gamma} \, / . \, \, \text{sol3}[[1]] \, / . \, \, \text{masses} \, / . \, \, c \rightarrow \, \text{Quantity}[\text{"SpeedOfLight"}]\}]] \\ & \text{Out}[47] = & \mathbb{E}_{\gamma} = 2.223249 \, \text{MeV} \end{array}$$