

ΑΚΑΔΗΜΑΪΚΟ ΕΤΟΣ 2021 — 2022  
ΕΙΣΑΓΩΓΗ ΣΤΗΝ ΠΥΡΗΝΙΚΗ ΦΥΣΙΚΗ & ΤΑ ΣΤΟΙΧΕΙΩΔΗ ΣΩΜΑΤΙΑ  
ΤΜΗΜΑ Β΄ Κ. ΒΕΛΛΙΔΗΣ — Θ. ΜΕΡΤΖΙΜΕΚΗΣ  
ΛΥΣΕΙΣ ΑΣΚΗΣΕΩΝ ΣΤΑ ΣΤΟΙΧΕΙΩΔΗ ΣΩΜΑΤΙΑ

ΑΣΚΗΣΕΙΣ ΠΑΝΩ ΣΤΗΝ ΚΙΝΗΜΑΤΙΚΗ ΤΩΝ ΑΝΤΙΔΡΑΣΕΩΝ ΣΤΟΙΧΕΙΩΔΩΝ ΣΩΜΑΤΙΔΙΩΝ

**5.1** Ένα σωματίδιο  $A$  μάζας  $m_A$  και συνολικής ενέργειας  $E_A$  χτυπά σωματίδιο μάζας  $m_B$  σε ηρεμία και παράγονται σωματίδια  $C_1, C_2, \dots, C_n$  μάζας  $m_1, m_2, \dots, m_n$ , αντίστοιχα:  $A + B \rightarrow C_1 + C_2 + \dots + C_n$ . Υπολογίστε το ενεργειακό κατώφλι (δηλαδή την ελάχιστη τιμή της  $E_A$ ) αυτής της αντίδρασης συναρτήσει των μαζών των σωματιδίων.

Ο μετασχηματισμός προώθησης της αντίδρασης από το εργαστήριο στο πλαίσιο κέντρου μάζας (ΚΜ) είναι:

$$E^* = \gamma(E - \beta p) \quad \text{όπου } E = E_A + m_B \text{ η συνολική ενέργεια στο εργαστήριο}$$

$$p^* = \gamma(p - \beta E) = 0 \Rightarrow \beta = \frac{p}{E} \quad \text{όπου } p = |\vec{p}_A| \text{ η συνολική ορμή στο εργαστήριο}$$

$$\text{Άρα: } \beta = \frac{|\vec{p}_A|}{E_A + m_B} = \frac{\sqrt{E_A^2 - m_A^2}}{E_A + m_B}$$

$$\frac{1}{\gamma^2} = 1 - \beta^2 = 1 - \frac{E_A^2 - m_A^2}{(E_A + m_B)^2} = \frac{(E_A + m_B)^2 - E_A^2 + m_A^2}{(E_A + m_B)^2} = \frac{\cancel{E_A^2} + 2E_A m_B + m_B^2 - \cancel{E_A^2} + m_A^2}{(E_A + m_B)^2} \Rightarrow \gamma = \frac{E_A + m_B}{\sqrt{m_A^2 + m_B^2 + 2E_A m_B}}$$

Επομένως:

$$\begin{aligned} E^* &= \frac{E_A + m_B}{\sqrt{m_A^2 + m_B^2 + 2E_A m_B}} \left( E_A + m_B - \frac{\sqrt{E_A^2 - m_A^2}}{E_A + m_B} \sqrt{E_A^2 - m_A^2} \right) \\ &= \frac{E_A + m_B}{\sqrt{m_A^2 + m_B^2 + 2E_A m_B}} \left( E_A + m_B - \frac{E_A^2 - m_A^2}{E_A + m_B} \right) \\ &= \frac{(E_A + m_B)^2 - (E_A^2 - m_A^2)}{\sqrt{m_A^2 + m_B^2 + 2E_A m_B}} \\ &= \frac{\cancel{E_A^2} + 2E_A m_B + m_B^2 - \cancel{E_A^2} + m_A^2}{\sqrt{m_A^2 + m_B^2 + 2E_A m_B}} = \frac{m_A^2 + m_B^2 + 2E_A m_B}{\sqrt{m_A^2 + m_B^2 + 2E_A m_B}} = \sqrt{m_A^2 + m_B^2 + 2E_A m_B} \\ \Rightarrow m_A^2 + m_B^2 + 2E_A m_B = E^{*2} &\geq \left( \sum_{i=1}^n m_i \right)^2 \end{aligned}$$

επειδή η ελάχιστη ενέργεια ΚΜ αντιστοιχεί στην παραγωγή όλων των προϊόντων χωρίς κινητική ενέργεια. Συνεπώς:

$$E_A \geq \frac{1}{2m_B} \left[ \left( \sum_{i=1}^n m_i \right)^2 - m_A^2 - m_B^2 \right]$$

5.2 Σωματίδιο  $A$  σε ηρεμία διασπάται στα σωματίδια  $B$  και  $C$ :  $A \rightarrow B + C$ . Βρείτε (α) την ενέργεια και (β) το μέτρο της ορμής των προϊόντων διάσπασης συναρτήσει των μαζών των σωματιδίων.

$$\left. \begin{array}{l} \text{Διατήρηση ενέργειας:} \quad m_A = E_B + E_C \\ \text{Διατήρηση ορμής:} \quad \vec{0} = \vec{p}_B + \vec{p}_C \Rightarrow \vec{p}_B = -\vec{p}_C \equiv \vec{p} \end{array} \right\} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \left\{ \begin{array}{l} m_A^2 = E_B^2 + E_C^2 + 2E_B E_C \\ 0 = \vec{p}_B^2 + \vec{p}_C^2 + 2\vec{p}_B \cdot \vec{p}_C \Rightarrow \vec{p}_B = -\vec{p}_C \equiv \vec{p} \end{array} \right\} \Rightarrow E_B^2 - \vec{p}_B^2 + E_C^2 - \vec{p}_C^2 + 2(E_B E_C - \vec{p}_B \cdot \vec{p}_C) = m_A^2$$

$$\Rightarrow m_B^2 + m_C^2 + 2 \left( \vec{p}^2 + \sqrt{\vec{p}^2 + m_B^2} \sqrt{\vec{p}^2 + m_C^2} \right) = m_A^2$$

$$\Rightarrow \vec{p}^2 + \sqrt{\vec{p}^2 + m_B^2} \sqrt{\vec{p}^2 + m_C^2} = \frac{1}{2} (m_A^2 - m_B^2 - m_C^2) \equiv \mu^2$$

$$\Rightarrow (\vec{p}^2 + m_B^2) (\vec{p}^2 + m_C^2) = (\mu^2 - \vec{p}^2)^2$$

$$\Rightarrow \cancel{\vec{p}^4} + (m_B^2 + m_C^2) \vec{p}^2 + (m_B m_C)^2 = \mu^4 - 2\mu^2 \vec{p}^2 + \cancel{\vec{p}^4}$$

$$\Rightarrow (2\mu^2 + m_B^2 + m_C^2) \vec{p}^2 = \mu^4 - (m_B m_C)^2$$

$$\Rightarrow (m_A^2 - \cancel{m_B^2} - \cancel{m_C^2} + \cancel{m_B^2} + \cancel{m_C^2}) \vec{p}^2 = \mu^4 - (m_B m_C)^2$$

$$\begin{aligned}
\Rightarrow \overline{p}^2 &= \frac{\mu^4 - (m_B m_C)^2}{m_A^2} \\
&= \frac{(m_A^2 - m_B^2 - m_C^2)^2 - (2m_B m_C)^2}{(2m_A)^2} \\
&= \frac{(m_A^2 - m_B^2 - m_C^2 - 2m_B m_C)(m_A^2 - m_B^2 - m_C^2 + 2m_B m_C)}{(2m_A)^2} \\
&= \frac{[m_A^2 - (m_B + m_C)^2][m_A^2 - (m_B - m_C)^2]}{(2m_A)^2} \\
\Rightarrow |\overline{p}| &= \frac{\sqrt{[m_A^2 - (m_B + m_C)^2][m_A^2 - (m_B - m_C)^2]}}{2m_A} = |\overline{p}_B| = |\overline{p}_C|
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
E_B^2 &= \overline{p}_B^2 + m_B^2 \\
&= \frac{(m_A^2 - m_B^2 - m_C^2)^2 - (2m_B m_C)^2 + (2m_A m_B)^2}{(2m_A)^2} \\
&= \frac{m_A^4 + m_B^4 + m_C^4 - 2m_A^2 m_B^2 - 2m_A^2 m_C^2 + 2m_B^2 m_C^2 - 4m_B^2 m_C^2 + 4m_A^2 m_B^2}{(2m_A)^2}
\end{aligned}$$

$$\Rightarrow E_B^2 = \frac{m_A^4 + m_B^4 + m_C^4 + 2m_A^2m_B^2 - 2m_A^2m_C^2 - 2m_B^2m_C^2}{(2m_A)^2} = \left( \frac{m_A^2 + m_B^2 - m_C^2}{2m_A} \right)^2 \Rightarrow E_B = \frac{m_A^2 + m_B^2 - m_C^2}{2m_A}$$

Το πρόβλημα είναι συμμετρικό σε εναλλαγή του  $B$  με το  $C$ , άρα:

$$E_C = \frac{m_A^2 + m_C^2 - m_B^2}{2m_A}$$

**5.3** Ένα πιόνιο σε ηρεμία διασπάται σε ένα μιονίο και ένα νεutrίνο:  $\pi^- \rightarrow \mu^- + \bar{\nu}_\mu$ . Κατά μέσο όρο, πόσο μακριά θα ταξιδέψει το μιονίο πριν διασπαστεί, δεδομένου ότι ο χρόνος ζωής του είναι 2.2  $\mu\text{s}$ ; Δίνονται οι μάζες του φορτισμένου πιονίου  $m_\pi = 139.57 \text{ MeV}/c^2$  και του μιονίου  $m_\mu = 105.66 \text{ MeV}/c^2$  και η ταχύτητα του φωτός στο κενό  $3 \times 10^8 \text{ m/s}$ .

Από το πρόβλημα **5.2**, βρίσκουμε την ορμή και την ενέργεια του μιονίου, θεωρώντας πάντα τη μάζα του νεutrίνου αμελητέα:

$$p_\mu = \frac{\sqrt{[m_\pi^2 - (m_\mu + m_\nu)^2][m_\pi^2 - (m_\mu - m_\nu)^2]}}{2m_\pi} = \frac{\sqrt{(m_\pi^2 - m_\mu^2)^2}}{2m_\pi} = \frac{m_\pi^2 - m_\mu^2}{2m_\pi} \quad E_\mu = \frac{m_\pi^2 + m_\mu^2 - m_\nu^2}{2m_\pi} = \frac{m_\pi^2 + m_\mu^2}{2m_\pi}$$

Το μιονίο ζει κατά μέσο όρο ένα χρόνο  $\tau = 2.2 \mu\text{s}$  στο πλαίσιο ηρεμίας του. Άρα, στο πλαίσιο ηρεμίας του πιονίου, όπου κινείται με ταχύτητα  $\beta c$ , ζει κατά μέσο όρο ένα χρόνο:

$$t = \gamma\tau = \frac{E_\mu}{m_\mu}\tau = \frac{m_\pi^2 + m_\mu^2}{2m_\pi m_\mu}\tau$$

διανύοντας έτσι μια μέση απόσταση:

$$l = \beta ct = \frac{p_\mu}{m_\mu}ct = \frac{m_\pi^2 - m_\mu^2}{2m_\pi m_\mu}ct = \frac{(m_\pi^2 + m_\mu^2)(m_\pi^2 - m_\mu^2)}{(2m_\pi m_\mu)^2}c\tau = \frac{m_\pi^4 - m_\mu^4}{(2m_\pi m_\mu)^2}c\tau \simeq 0.3 \times 3 \times 10^8 \text{ ms}^{-1} \times 2.2 \times 10^{-6} \text{ s} \simeq 193 \text{ m}$$



**5.4** Σωματίδιο  $A$  σε ηρεμία διασπάται σε τρία ή περισσότερα σωματίδια:  $A \rightarrow B + C + D + \dots$ . **(a)** Υπολογίστε τη μέγιστη και την ελάχιστη ενέργεια του  $B$  συναρτήσει των μαζών των σωματιδίων. **(b)** Βρείτε τη μέγιστη και την ελάχιστη ενέργεια του ηλεκτρονίου στη διάσπαση του μιονίου  $\mu^- \rightarrow e^- + \bar{\nu}_e + \nu_\mu$ . Δίνονται οι μάζες του μιονίου  $m_\mu = 105.66 \text{ MeV}/c^2$  και του ηλεκτρονίου  $m_e = 0.51 \text{ MeV}/c^2$ .

**(a)** Χειριζόμαστε το πρόβλημα σαν ισοδύναμη διάσπαση σε δύο προϊόντα σωματίδια:  $A \rightarrow B + (C + D + \dots)$  ή  $A \rightarrow B + X$ , όπου το  $X$  διασπάται στη συνέχεια στα  $C, D, \dots$ :  $X \rightarrow C + D + \dots$ . Άρα, από το πρόβλημα **5.2**:

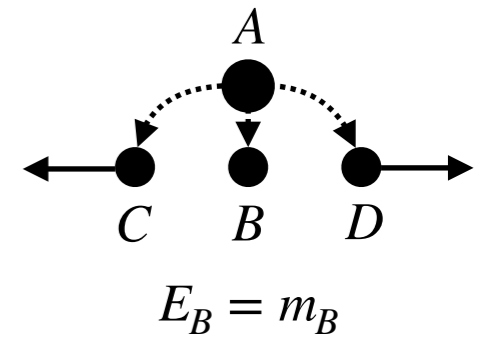
$$|\vec{p}_B| = \frac{\sqrt{[m_A^2 - (m_B + m_X)^2][m_A^2 - (m_B - m_X)^2]}}{2m_A} \quad E_B = \frac{m_A^2 + m_B^2 - m_X^2}{2m_A} \quad \text{όπου} \quad m_X^2 = (p_C + p_D + \dots)^2$$

Το εύρος διακύμανσης της ενέργειας  $E_B$  προσδιορίζεται από το εύρος διακύμανσης της μεταβλητής μάζας  $m_X$ :

$$m_C + m_D + \dots \leq m_X \leq m_A - m_B$$

όπου το κάτω όριο αντιστοιχεί στο κατώφλι παραγωγής των σωματιδίων  $C, D, \dots$  (η ελάχιστη ενέργεια που απαιτεί η παραγωγή τους είναι το άθροισμα των μαζών τους) και το επάνω όριο αντιστοιχεί στο κατώφλι παραγωγής του σωματιδίου  $B$  (η μέγιστη ενέργεια που απομένει από την παραγωγή του  $B$  είναι η διαφορά της μάζας του από τη μάζα του μητρικού σωματιδίου  $A$ , όταν το  $B$  δεν έχει καθόλου κινητική ενέργεια). Επομένως:

$$\begin{aligned}
(m_C + m_D + \dots)^2 \leq m_X^2 \leq (m_A - m_B)^2 &\Rightarrow m_A^2 + m_B^2 - (m_C + m_D + \dots)^2 \geq m_A^2 + m_B^2 - m_X^2 \geq m_A^2 + m_B^2 - (m_A - m_B)^2 \\
&\Rightarrow \frac{m_A^2 + m_B^2 - (m_C + m_D + \dots)^2}{2m_A} \geq E_B \geq \frac{m_A^2 + m_B^2 - (m_A - m_B)^2}{2m_A} \\
&= \frac{\cancel{m_A^2} + m_B^2 - \cancel{m_A^2} - m_B^2 + 2m_A m_B}{2m_A} \\
&\Rightarrow \frac{m_A^2 + m_B^2 - (m_C + m_D + \dots)^2}{2m_A} \geq E_B \geq m_B
\end{aligned}$$

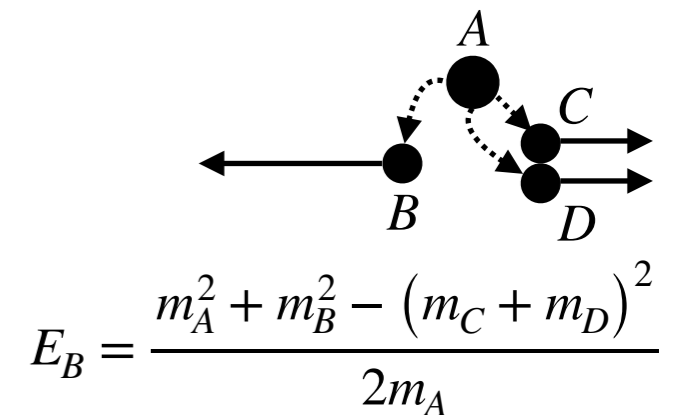


Στο κάτω όριο της  $E_B$  (επάνω όριο της  $m_X$ ) το  $|\vec{p}_B|$  και το  $|\vec{p}_X|$  μηδενίζονται:

$$E_B = m_B \Rightarrow m_X = m_A - m_B \Rightarrow m_B + m_X = m_A \Rightarrow |\vec{p}_B| = |\vec{p}_X| = 0$$

Δηλαδή, υποθέτοντας τρία τελικά προϊόντα, τα σωματίδια  $C$  και  $D$  παράγονται αντιγραμμικά:

$$\left. \begin{aligned} \vec{p}_X &= \vec{p}_C + \vec{p}_D = \vec{0} \\ \vec{p}_A &= \vec{p}_B + \vec{p}_X = \vec{0} \end{aligned} \right\} \Rightarrow \vec{p}_B = \vec{0}$$



Το επάνω όριο της  $E_B$  (κάτω όριο της  $m_X$ ) αντιστοιχεί στην περίπτωση που τα σωματίδια  $C, D, \dots$  παράγονται όλα συγγραμικά. Αυτό μπορούμε να το αποδείξουμε εργαζόμενοι αντίστροφα με τρία τελικά σωματίδια, δηλαδή δείχνοντας ότι όταν τα σωματίδια  $C$  και  $D$  παράγονται συγγραμικά, τότε ισχύει  $m_X = m_C + m_D$ .

$$\beta_C = \beta_D \Rightarrow \frac{1}{\gamma_C \beta_C} = \frac{1}{\gamma_D \beta_D} \Rightarrow \frac{m_C}{|\vec{p}_C|} = \frac{m_D}{|\vec{p}_D|} \Rightarrow \left( \frac{m_C}{|\vec{p}_C|} - \frac{m_D}{|\vec{p}_D|} \right)^2 = 0 \Rightarrow \frac{m_C^2}{|\vec{p}_C|^2} + \frac{m_D^2}{|\vec{p}_D|^2} = 2 \frac{m_C}{|\vec{p}_C|} \frac{m_D}{|\vec{p}_D|} \left. \vphantom{\frac{1}{\gamma_C \beta_C}} \right\} \Rightarrow$$

$$\theta_{CD} = \cos^{-1} \frac{\vec{p}_C \cdot \vec{p}_D}{|\vec{p}_C| |\vec{p}_D|} = 0 \Rightarrow \cos \theta_{CD} = 1$$

$$\Rightarrow 1 + \frac{m_C^2}{|\vec{p}_C|^2} + \frac{m_D^2}{|\vec{p}_D|^2} = \cos^2 \theta_{CD} + 2 \frac{m_C}{|\vec{p}_C|} \frac{m_D}{|\vec{p}_D|} \cos \theta_{CD}$$

$$\Rightarrow |\vec{p}_C|^2 |\vec{p}_D|^2 + |\vec{p}_C|^2 m_D^2 + m_C^2 |\vec{p}_D|^2 = |\vec{p}_C|^2 |\vec{p}_D|^2 \cos^2 \theta_{CD} + 2 |\vec{p}_C| |\vec{p}_D| m_C m_D \cos \theta_{CD}$$

$$\Rightarrow |\vec{p}_C|^2 |\vec{p}_D|^2 + |\vec{p}_C|^2 m_D^2 + m_C^2 |\vec{p}_D|^2 + m_C^2 m_D^2 = |\vec{p}_C|^2 |\vec{p}_D|^2 \cos^2 \theta_{CD} + 2 m_C m_D |\vec{p}_C| |\vec{p}_D| \cos \theta_{CD} + m_C^2 m_D^2$$

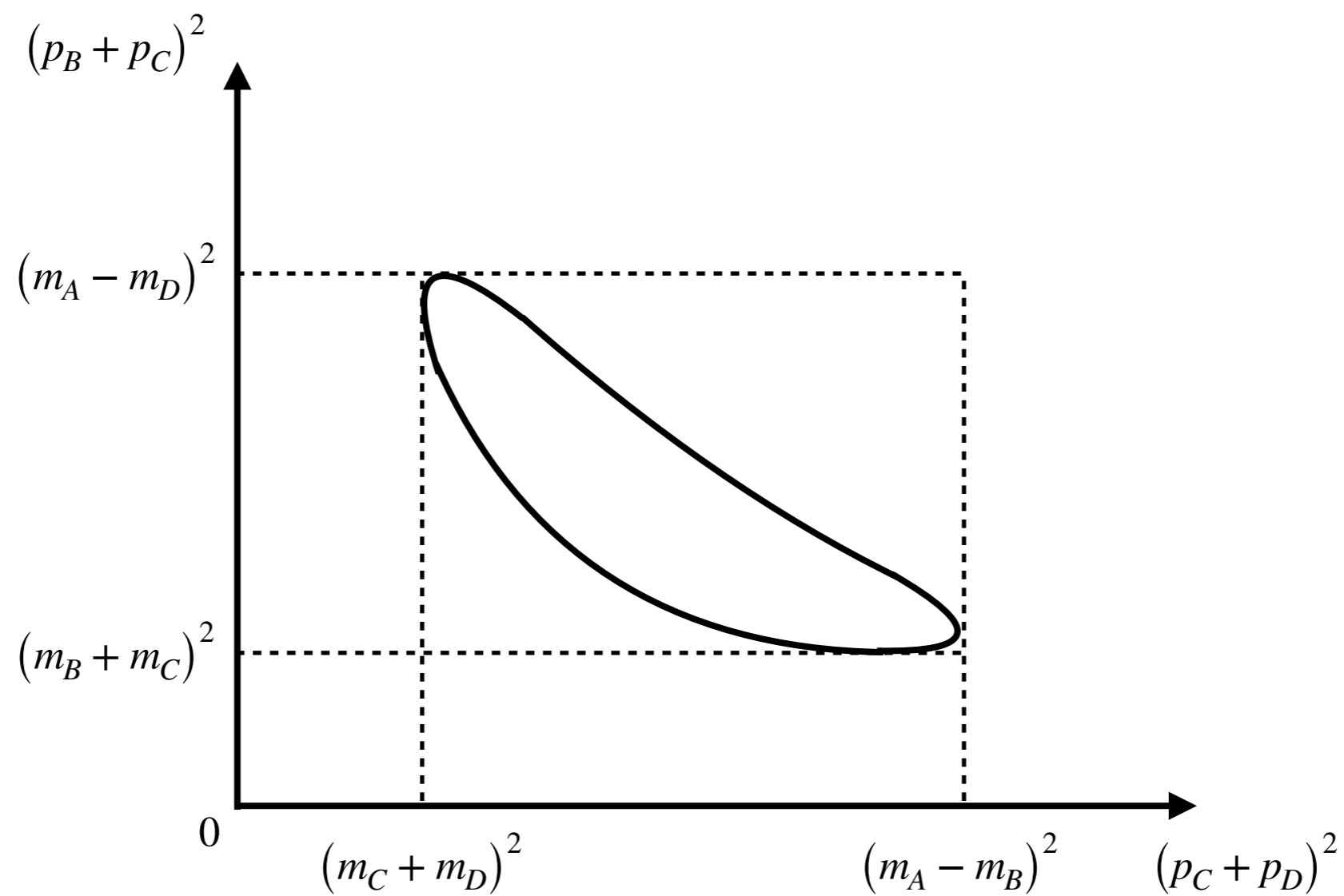
$$\Rightarrow \left( |\vec{p}_C|^2 + m_C^2 \right) \left( |\vec{p}_D|^2 + m_D^2 \right) = (\vec{p}_C \cdot \vec{p}_D)^2 + 2 m_C m_D \vec{p}_C \cdot \vec{p}_D + (m_C m_D)^2$$

$$\Rightarrow (E_C E_D)^2 = (\vec{p}_C \cdot \vec{p}_D + m_C m_D)^2 \Rightarrow E_C E_D = \vec{p}_C \cdot \vec{p}_D + m_C m_D$$

$$\Rightarrow \left. \begin{aligned} E_C E_D - \vec{p}_C \cdot \vec{p}_D &= p_C \cdot p_D = m_C m_D \\ m_X^2 = p_X^2 &= (p_C + p_D)^2 = p_C^2 + p_D^2 + 2 p_C \cdot p_D = m_C^2 + m_D^2 + 2 p_C \cdot p_D \end{aligned} \right\} \Rightarrow m_X^2 = m_C^2 + m_D^2 + 2 m_C m_D = (m_C + m_D)^2 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow m_X = m_C + m_D$$

Τα όρια διακύμανσης των κινηματικών μεταβλητών σε διασπάσεις  $1 \rightarrow 3$  σωματιδίων παριστάνονται γραφικά με τα διαγράμματα Dalitz:



(b) Για τη διάσπαση του μιονίου, έχουμε:

$$\frac{m_\mu^2 + m_e^2 - (m_{\nu_e} + m_{\nu_\mu})^2}{2m_\mu} \geq E_e \geq m_e \Rightarrow \frac{m_\mu^2 + m_e^2}{2m_\mu} \geq E_e \geq m_e \Rightarrow \underbrace{52.83 \text{ MeV}}_{\simeq \frac{1}{2}m_\mu c^2} \geq E_e \geq 0.51 \text{ MeV}$$

Στο κάτω όριο:  $E_e = 0.51 \text{ MeV} \Rightarrow p_e = 0 \Rightarrow \vec{p}_{\bar{\nu}_e} \uparrow \downarrow \vec{p}_{\nu_\mu} \Rightarrow p_{\bar{\nu}_e} = p_{\nu_\mu} = \frac{m_\mu - E_e}{2} = 52.27 \text{ MeV}$

Στο επάνω όριο:  $E_e = 52.83 \text{ MeV} \Rightarrow \vec{p}_{\bar{\nu}_e} \uparrow \uparrow \vec{p}_{\nu_\mu} \Rightarrow p_{\bar{\nu}_e} = p_{\nu_\mu} = \frac{m_\mu - E_e}{2} = 26.41 \text{ MeV}$

Δηλαδή και στις δύο περιπτώσεις τα νευτρίνα μοιράζονται τη διαφορά μεταξύ της μάζας του μιονίου και της ενέργειας του ηλεκτρονίου, αλλά στο επάνω όριο εκπέμπονται συγγραμικά (έχουν ομόρροπες ορμές) ενώ στο κάτω όριο εκπέμπονται αντιγραμμικά (έχουν αντίρροπες ορμές).