

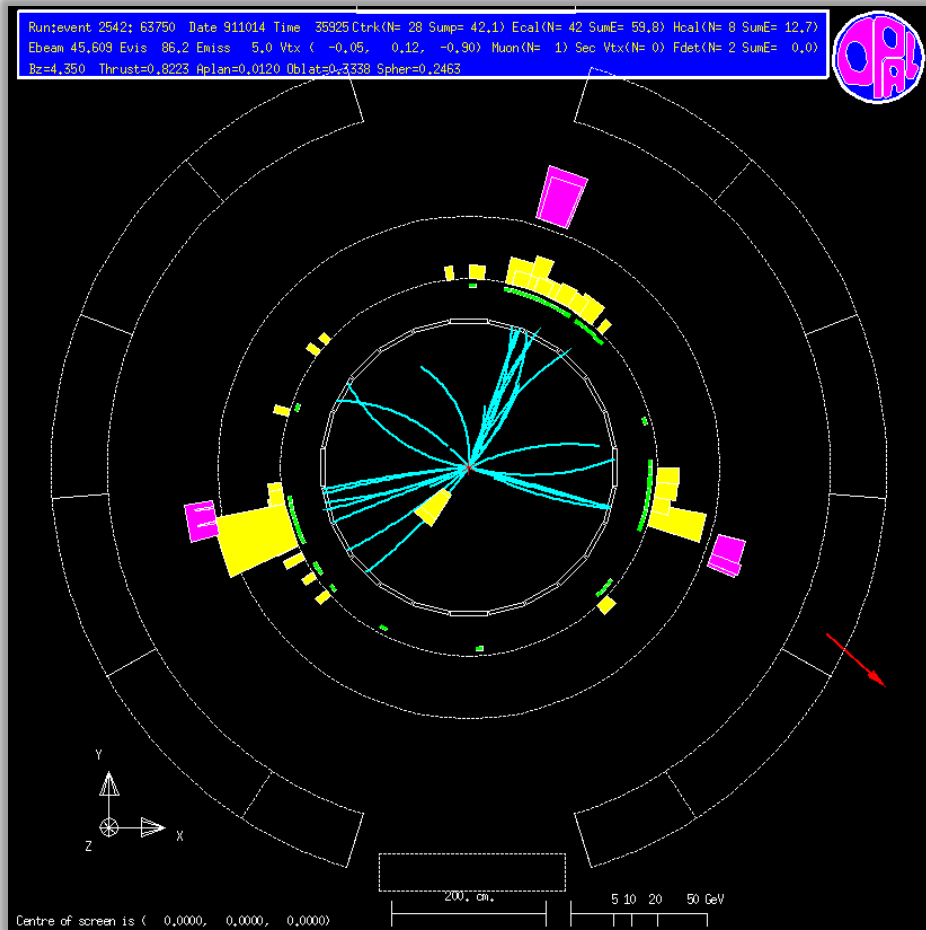
Hadronzáró hatáskeresztmetszetek nagy pontosságú számítása

Ször Zoltán
Debreceni Egyetem
Kísérleti Fizikai Tanszék

Témavezető:
prof. Trócsányi Zoltán

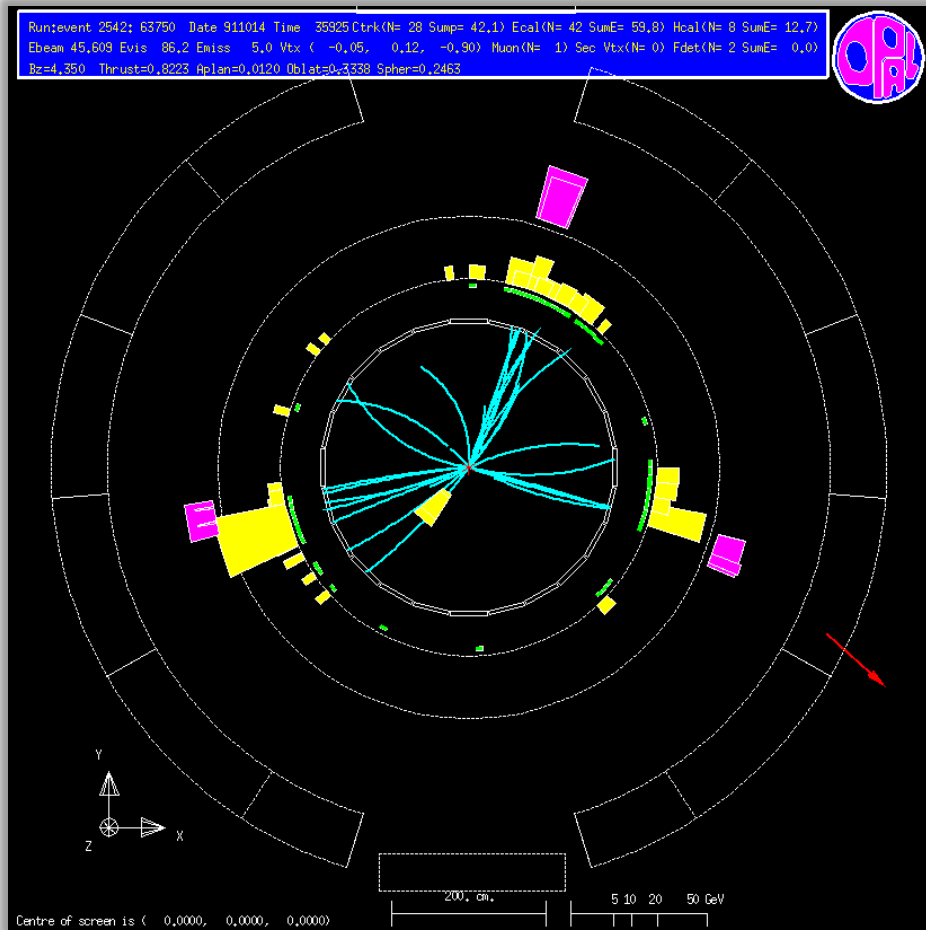
OTDK 2015
2015.április.16.

Hogy kerül a csizma az asztalra?



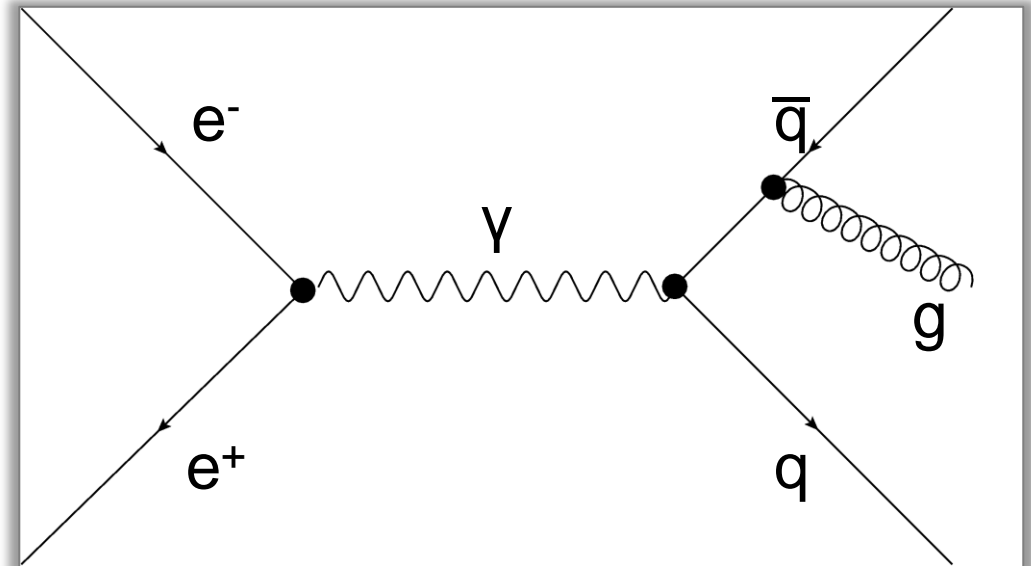
Kísérlet: LEP

Hogy kerül a csizma az asztalra?



Kísérlet: LEP

Elmélet: QCD



Kvantum-színdinamika

- Az erős kölcsönhatás kvantumelmélete

Kvantum-színdinamika

- Az erős kölcsönhatás kvantumelmélete
- Részecskék: kvarkok és gluonok (partonok)

Kvantum-színdinamika

- Az **erős kölcsönhatás** kvantumelmélete
- Részecskék: **kvarkok** és **gluonok** (partonok)
- Aszimptotikusan szabad elmélet →
→ **csökkenő** csatolás az energia **növelésével**

Kvantum-színdinamika

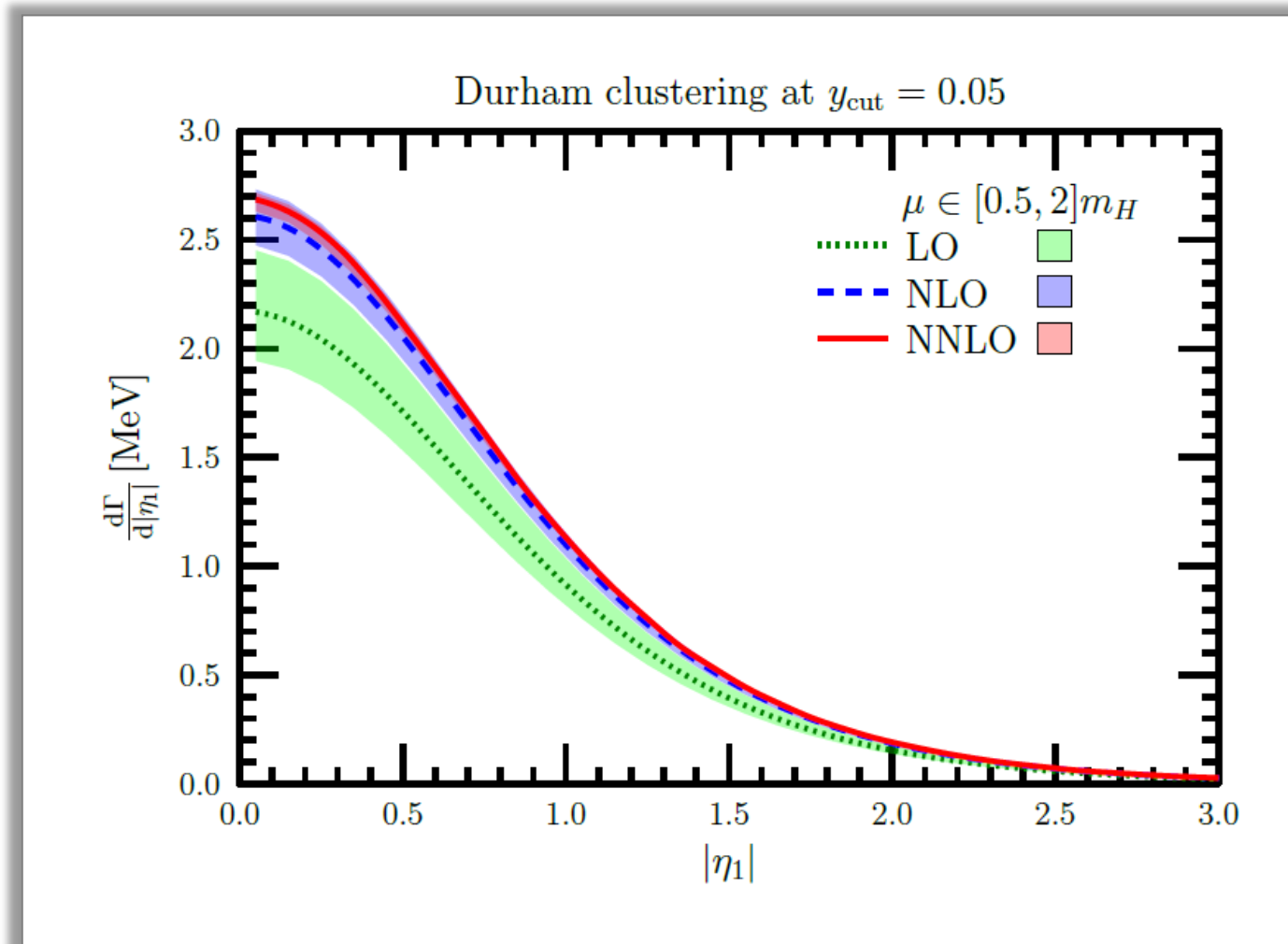
- Az **erős kölcsönhatás** kvantumelmélete
- Részecskék: **kvarkok** és **gluonok** (partonok)
- Aszimptotikusan szabad elmélet →
→ **csökkenő** csatolás az energia **növelésével**
- Számolás **perturbációszámítással**

Kvantum-színdinamika

- Az **erős kölcsönhatás** kvantumelmélete
- Részecskék: **kvarkok** és **gluonok** (partonok)
- Aszimptotikusan szabad elmélet →
→ **csökkenő** csatolás az energia **növelésével**
- Számolás **perturbációs számítással**
- Igazi perturbatív viselkedés csak első (NLO) és/vagy második (NNLO) sugárzási korrekciókkal
(De a befektetendő munka egyre több)

Kvantum-színdinamika

- Higgs bomlás $\bar{b}b$ párba @ NNLO

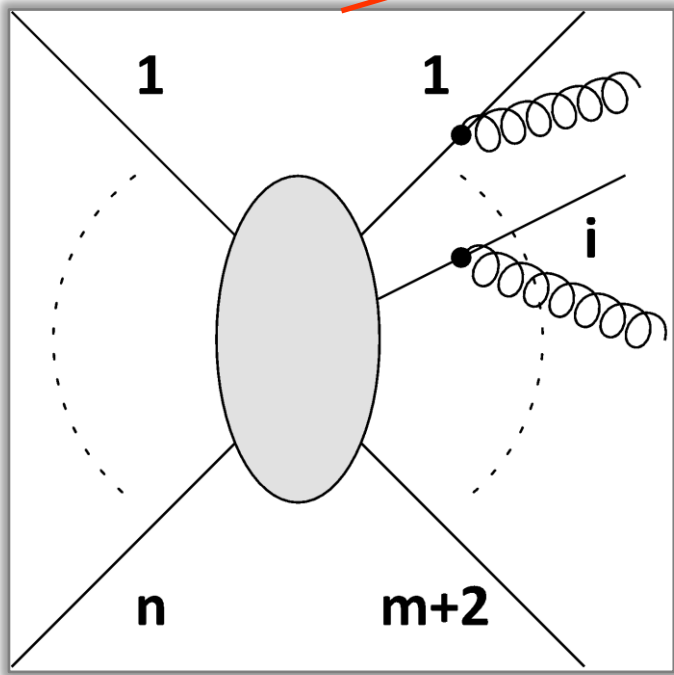


Másodrendű sugárzási korrekciók

$$d\sigma_m^{NNLO} = d\sigma_{m+2}^{RR} J_{m+2} + d\sigma_{m+1}^{RV} J_{m+1} + d\sigma_m^{VV} J_m$$

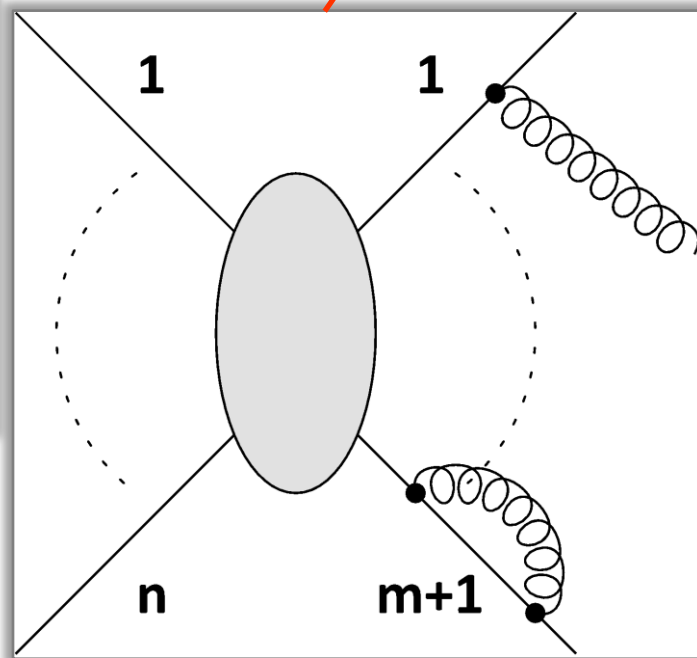
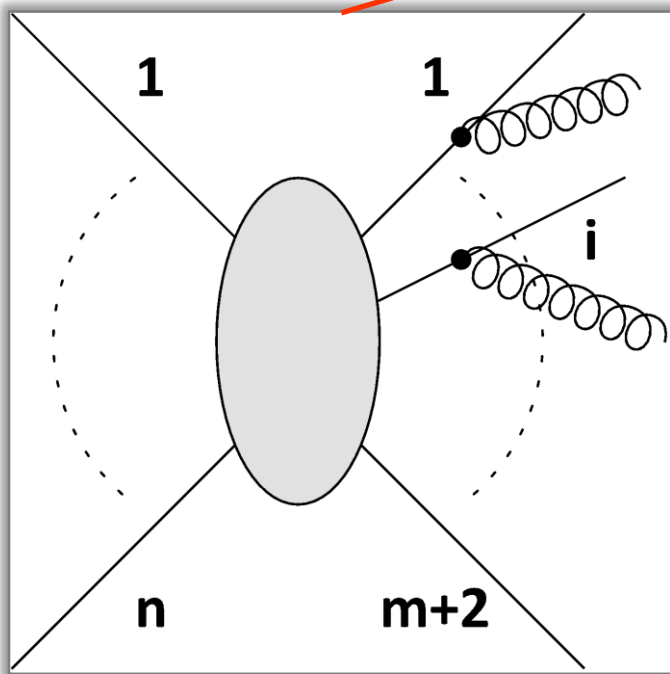
Másodrendű sugárzási korrekciók

$$d\sigma_m^{NNLO} = d\sigma_{m+2}^{RR} J_{m+2} + d\sigma_{m+1}^{RV} J_{m+1} + d\sigma_m^{VV} J_m$$



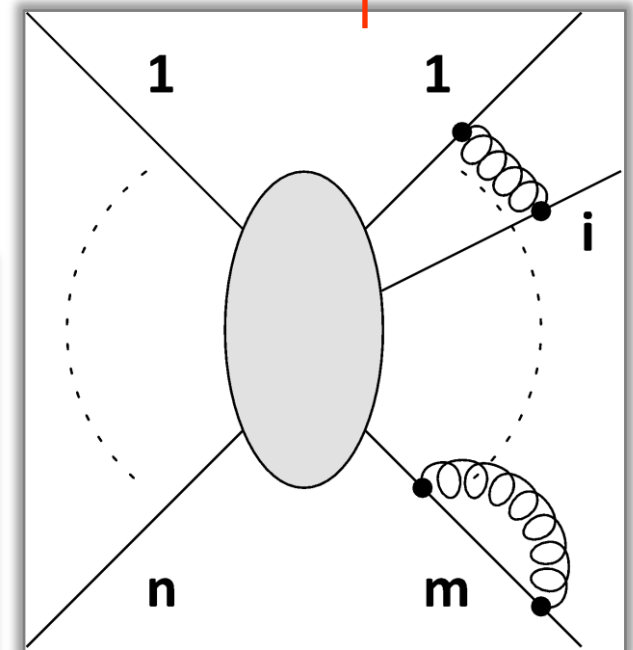
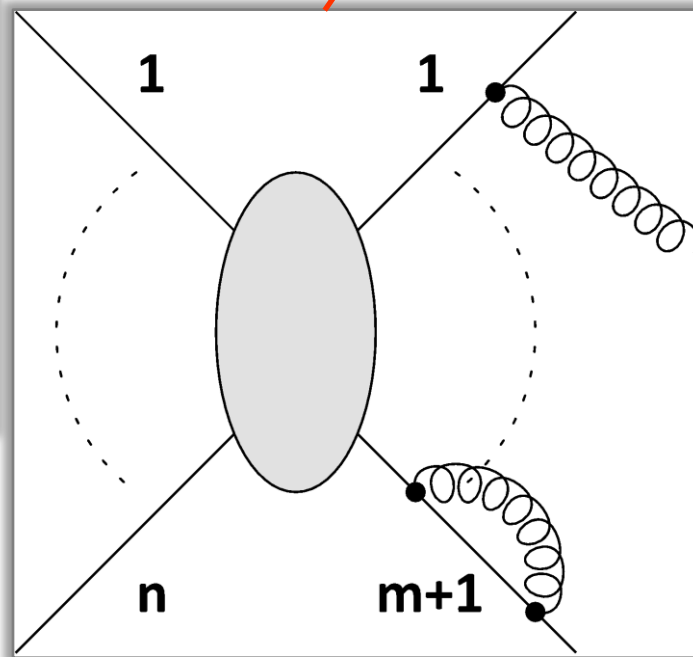
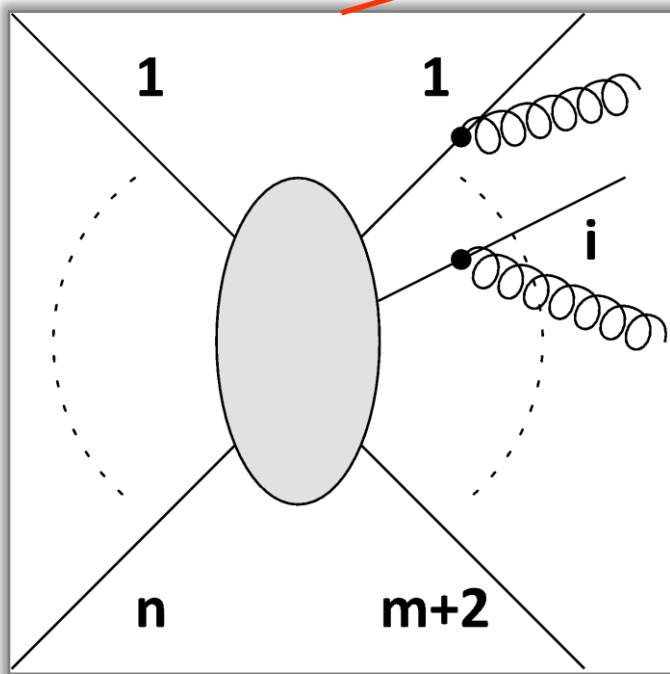
Másodrendű sugárzási korrekciók

$$d\sigma_m^{NNLO} = d\sigma_{m+2}^{RR} J_{m+2} + d\sigma_{m+1}^{RV} J_{m+1} + d\sigma_m^{VV} J_m$$



Másodrendű sugárzási korrekciók

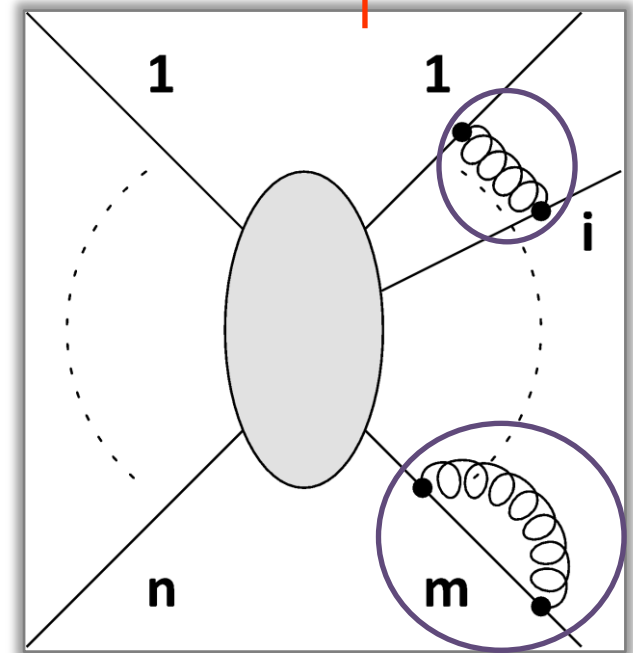
$$d\sigma_m^{NNLO} = d\sigma_{m+2}^{RR} J_{m+2} + d\sigma_{m+1}^{RV} J_{m+1} + d\sigma_m^{VV} J_m$$



Másodrendű sugárzási korrekciók

$$d\sigma_m^{NNLO} = d\sigma_{m+2}^{RR} J_{m+2} + d\sigma_{m+1}^{RV} J_{m+1} + d\sigma_m^{VV} J_m$$

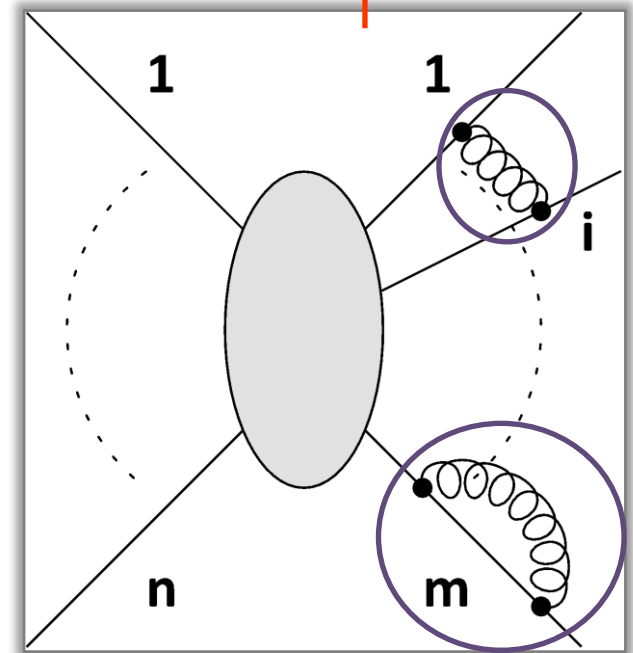
- UV szingularitások



Másodrendű sugárzási korrekciók

$$d\sigma_m^{NNLO} = d\sigma_{m+2}^{RR} J_{m+2} + d\sigma_{m+1}^{RV} J_{m+1} + d\sigma_m^{VV} J_m$$

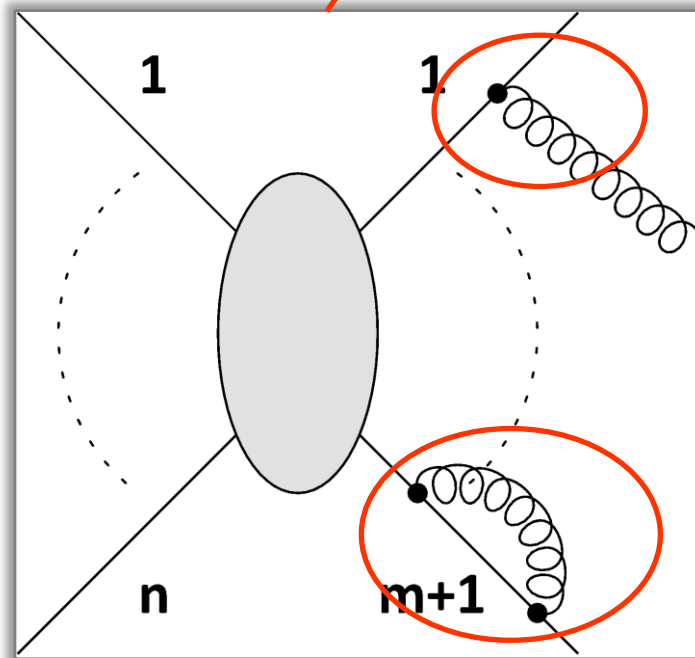
- UV szingularitások
- Renormálás – nem fizikai paraméterek fizikaivá tétele
→ jól definiált elmélet, az UV pólusok kiesnek



Másodrendű sugárzási korrekciók

$$d\sigma_m^{NNLO} = d\sigma_{m+2}^{RR} J_{m+2} + d\sigma_{m+1}^{RV} J_{m+1} + d\sigma_m^{VV} J_m$$

- IR szingularitások



Másodrendű sugárzási korrekciók

$$\int d\sigma_m^{NNLO} = \int d\sigma_{m+2}^{RR} J_{m+2} + \int d\sigma_{m+1}^{RV} J_{m+1} + \int d\sigma_m^{VV} J_m$$

- Kinoshita-Lee-Naunberg-tétel:
a hatáskereszmetszet infravörös véges

Másodrendű sugárzási korrekciók

$$\int d\sigma_m^{NNLO} = \int d\sigma_{m+2}^{RR} J_{m+2} + \int d\sigma_{m+1}^{RV} J_{m+1} + \int d\sigma_m^{VV} J_m$$

- Kinoshita-Lee-Naunberg-tétel:
a hatáskereszmetszet infravörös véges
- $d=4-2\varepsilon$ téridő dimenzióban értelmezett integrandusok, numerikusan nem integrálhatóak

Másodrendű sugárzási korrekciók

$$\int d\sigma_m^{NNLO} = \int d\sigma_{m+2}^{RR} J_{m+2} + \int d\sigma_{m+1}^{RV} J_{m+1} + \int d\sigma_m^{VV} J_m$$

- Kinoshita-Lee-Naunberg-tétel:
a hatáskereszmetszet infravörös véges
- $d=4-2\varepsilon$ téridő dimenzióban értelmezett integrandusok, numerikusan nem integrálhatóak
- A tagok összegének újradefiniálása szükséges
→levonási séma

Levonási séma: CoLoRFuL NNLO

- IR divergenciák eltávolítása levonási tagokkal:

$$\sigma^{\text{NNLO}} = \int_{m+2} d\sigma_{m+2}^{\text{NNLO}} + \int_{m+1} d\sigma_{m+1}^{\text{NNLO}} + \int_m d\sigma_m^{\text{NNLO}},$$

$$d\sigma_{m+2}^{\text{NNLO}} = \left\{ d\sigma_{m+2}^{\text{RR}} J_{m+2} - d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_2} J_m - \left[d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_1} J_{m+1} - d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_{12}} J_m \right] \right\}_{\epsilon=0}, \quad (3.18)$$

$$d\sigma_{m+1}^{\text{NNLO}} = \left\{ \left[d\sigma_{m+1}^{\text{RV}} + \int_1 d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_1} \right] J_{m+1} - \left[d\sigma_{m+1}^{\text{RV},A_1} + \left(\int_1 d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_1} \right)^{A_1} \right] J_m \right\}_{\epsilon=0}, \quad (3.19)$$

$$d\sigma_m^{\text{NNLO}} = \left\{ d\sigma_m^{\text{VV}} + \int_2 \left[d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_2} - d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_{12}} \right] + \int_1 \left[d\sigma_{m+1}^{\text{RV},A_1} + \left(\int_1 d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_1} \right)^{A_1} \right] \right\}_{\epsilon=0} J_m \quad (3.20)$$

Levonási séma: CoLoRFuL NNLO

- IR divergenciák eltávolítása levonási tagokkal:

$$\sigma^{\text{NNLO}} = \int_{m+2} d\sigma_{m+2}^{\text{NNLO}} + \int_{m+1} d\sigma_{m+1}^{\text{NNLO}} + \int_m d\sigma_m^{\text{NNLO}},$$

$$d\sigma_{m+2}^{\text{NNLO}} = \left\{ d\sigma_{m+2}^{\text{RR}} J_{m+2} - d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_2} J_m - \left[d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_1} J_{m+1} - d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_{12}} J_m \right] \right\}_{\epsilon=0}, \quad (3.18)$$

$$d\sigma_{m+1}^{\text{NNLO}} = \left\{ \left[d\sigma_{m+1}^{\text{RV}} + \int_1 d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_1} \right] J_{m+1} - \left[d\sigma_{m+1}^{\text{RV},A_1} + \left(\int_1 d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_1} \right)^{A_1} \right] J_m \right\}_{\epsilon=0}, \quad (3.19)$$

$$d\sigma_m^{\text{NNLO}} = \left\{ d\sigma_m^{\text{VV}} + \int_2 \left[d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_2} - d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_{12}} \right] + \int_1 \left[d\sigma_{m+1}^{\text{RV},A_1} + \left(\int_1 d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_1} \right)^{A_1} \right] \right\}_{\epsilon=0} J_m \quad (3.20)$$

- Levonási tagok

Levonási séma: CoLoRFuL NNLO

- IR divergenciák eltávolítása levonási tagokkal:

$$\sigma^{\text{NNLO}} = \int_{m+2} d\sigma_{m+2}^{\text{NNLO}} + \int_{m+1} d\sigma_{m+1}^{\text{NNLO}} + \int_m d\sigma_m^{\text{NNLO}},$$

$$d\sigma_{m+2}^{\text{NNLO}} = \left\{ d\sigma_{m+2}^{\text{RR}} J_{m+2} - d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_2} J_m - \left[d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_1} J_{m+1} - d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_{12}} J_m \right] \right\}_{\epsilon=0}, \quad (3.18)$$

$$d\sigma_{m+1}^{\text{NNLO}} = \left\{ \left[d\sigma_{m+1}^{\text{RV}} + \int_1 d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_1} \right] J_{m+1} - \left[d\sigma_{m+1}^{\text{RV},A_1} + \left(\int_1 d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_1} \right)^{A_1} \right] J_m \right\}_{\epsilon=0}, \quad (3.19)$$

$$d\sigma_m^{\text{NNLO}} = \left\{ d\sigma_m^{\text{VV}} + \int_2 \left[d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_2} - d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_{12}} \right] + \int_1 \left[d\sigma_{m+1}^{\text{RV},A_1} + \left(\int_1 d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_1} \right)^{A_1} \right] \right\}_{\epsilon=0} J_m \quad (3.20)$$

- Levonási tagok
- Integrált levonási tagok

Levonási séma: CoLoRFuL NNLO

- IR divergenciák eltávolítása levonási tagokkal:

$$\sigma^{\text{NNLO}} = \int_{m+2} d\sigma_{m+2}^{\text{NNLO}} + \int_{m+1} d\sigma_{m+1}^{\text{NNLO}} + \int_m d\sigma_m^{\text{NNLO}},$$

$$d\sigma_{m+2}^{\text{NNLO}} = \left\{ d\sigma_{m+2}^{\text{RR}} J_{m+2} - d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_2} J_m - \left[d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_1} J_{m+1} - d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_{12}} J_m \right] \right\}_{\epsilon=0}, \quad (3.18)$$

$$d\sigma_{m+1}^{\text{NNLO}} = \left\{ \left[d\sigma_{m+1}^{\text{RV}} + \int_1 d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_1} \right] J_{m+1} - \left[d\sigma_{m+1}^{\text{RV},A_1} + \left(\int_1 d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_1} \right)^{A_1} \right] J_m \right\}_{\epsilon=0}, \quad (3.19)$$

$$d\sigma_m^{\text{NNLO}} = \left\{ d\sigma_m^{\text{VV}} + \int_2 \left[d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_2} - d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_{12}} \right] + \int_1 \left[d\sigma_{m+1}^{\text{RV},A_1} + \left(\int_1 d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_1} \right)^{A_1} \right] \right\}_{\epsilon=0} J_m \quad (3.20)$$

- Levonási tagok
- Integrált levonási tagok
- d=4 téridő dimenzióban számolható kifejezések

Levonási séma: CoLoRFuL NNLO

- IR divergenciák eltávolítása levonási tagokkal:

$$\sigma^{\text{NNLO}} = \int_{m+2} d\sigma_{m+2}^{\text{NNLO}} + \int_{m+1} d\sigma_{m+1}^{\text{NNLO}} + \int_m d\sigma_m^{\text{NNLO}},$$

$$d\sigma_{m+2}^{\text{NNLO}} = \left\{ d\sigma_{m+2}^{\text{RR}} J_{m+2} - d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_2} J_m - \left[d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_1} J_{m+1} - d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_{12}} J_m \right] \right\}_{\epsilon=0}, \quad (3.18)$$

$$d\sigma_{m+1}^{\text{NNLO}} = \left\{ \left[d\sigma_{m+1}^{\text{RV}} + \int_1 d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_1} \right] J_{m+1} - \left[d\sigma_{m+1}^{\text{RV},A_1} + \left(\int_1 d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_1} \right)^{A_1} \right] J_m \right\}_{\epsilon=0}, \quad (3.19)$$

$$d\sigma_m^{\text{NNLO}} = \left\{ d\sigma_m^{\text{VV}} + \int_2 \left[d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_2} - d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_{12}} \right] + \int_1 \left[d\sigma_{m+1}^{\text{RV},A_1} + \left(\int_1 d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_1} \right)^{A_1} \right] \right\}_{\epsilon=0} J_m \quad (3.20)$$

- Duplán feloldatlan integrált levonási tag

Duplán feloldatlan integrált levonási tag

$$\int_2 d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_2} = d\sigma_m^{\text{B}} \otimes \mathbf{I}_2^{(0)}(\{p\}_m; \epsilon)$$

Duplán feloldatlan integrált levonási tag

$$\int_2 d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_2} = d\sigma_m^{\text{B}} \otimes \mathbf{I}_2^{(0)}(\{p\}_m; \epsilon)$$



$$I_{2C,i}, I_{2CS,i}, I_{2S,i}$$

integrálok lineáris kombinációjából

Duplán feloldatlan integrált levonási tag

$$\int_2 d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_2} = d\sigma_m^{\text{B}} \otimes \mathbf{I}_2^{(0)}(\{p\}_m; \epsilon)$$

Nehezen számolható
analitikusan és numerikusan
egyaránt

$I_{2C,i}, I_{2CS,i}, I_{2S,i}$
integrálok lineáris kombinációjából

Duplán feloldatlan integrált levonási tag

$$\int_2 d\sigma_{m+2}^{\text{RR},A_2} = d\sigma_m^{\text{B}} \otimes \mathbf{I}_2^{(0)}(\{p\}_m; \epsilon)$$

Nehezen számolható
analitikusan és numerikusan
egyaránt

Közelítés szükséges!

$I_{2C,i}, I_{2CS,i}, I_{2S,i}$
integrálok lineáris kombinációjából

Közelítés menete

- ~ 100 db multidimenziós integrál numerikus kiértékelése több ezer pontban
 - SecDec, Mathematica + Cuba

Közelítés menete

- ~ 100 db multidimenziós integrál numerikus kiértékelése több ezer pontban
 - SecDec, Mathematica + Cuba
- Számolások és az adatgyűjtés automatizálása
 - C++, python, shellscript

Közelítés menete

- ~ 100 db multidimenziós integrál numerikus kiértékelése több ezer pontban
 - SecDec, Mathematica + Cuba
- Számolások és az adatgyűjtés automatizálása
 - C++, python, shellsript
- Jelen: a folyamat gombnyomásra működik

Közelítés menete

- Illesztés legkisebb négyzetek módszerével
 - Illesztés Minuit2 és Mathematica segítségével

Közelítés menete

- Illesztés legkisebb négyzetek módszerével
 - Illesztés Minuit2 és Mathematica segítségével
- Mester integrál \rightarrow **log · polinom**

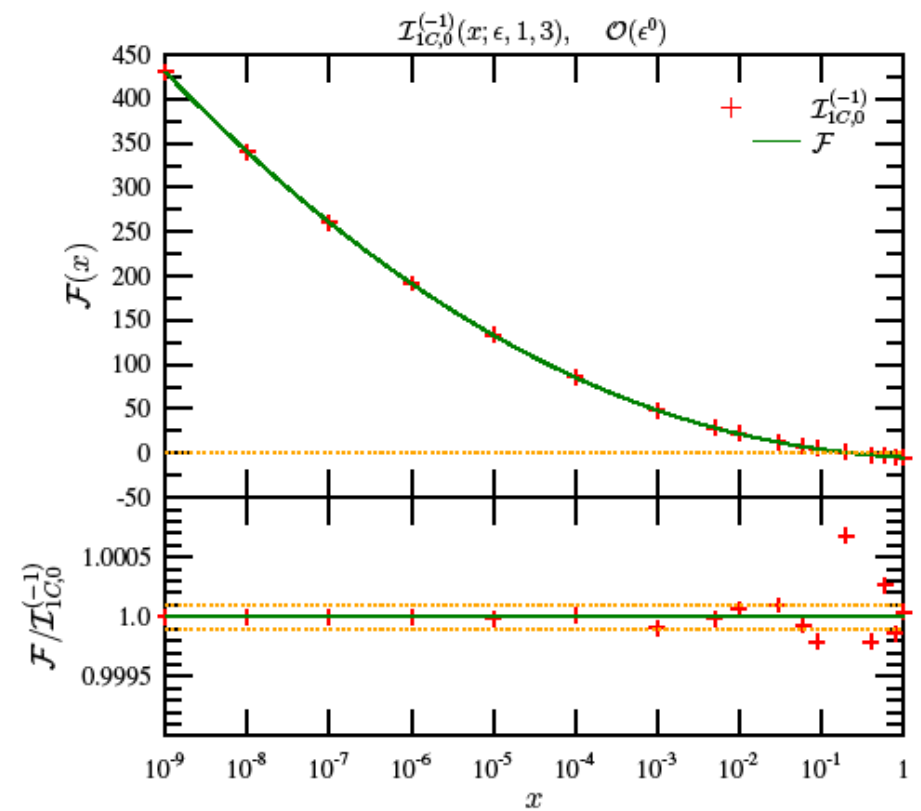
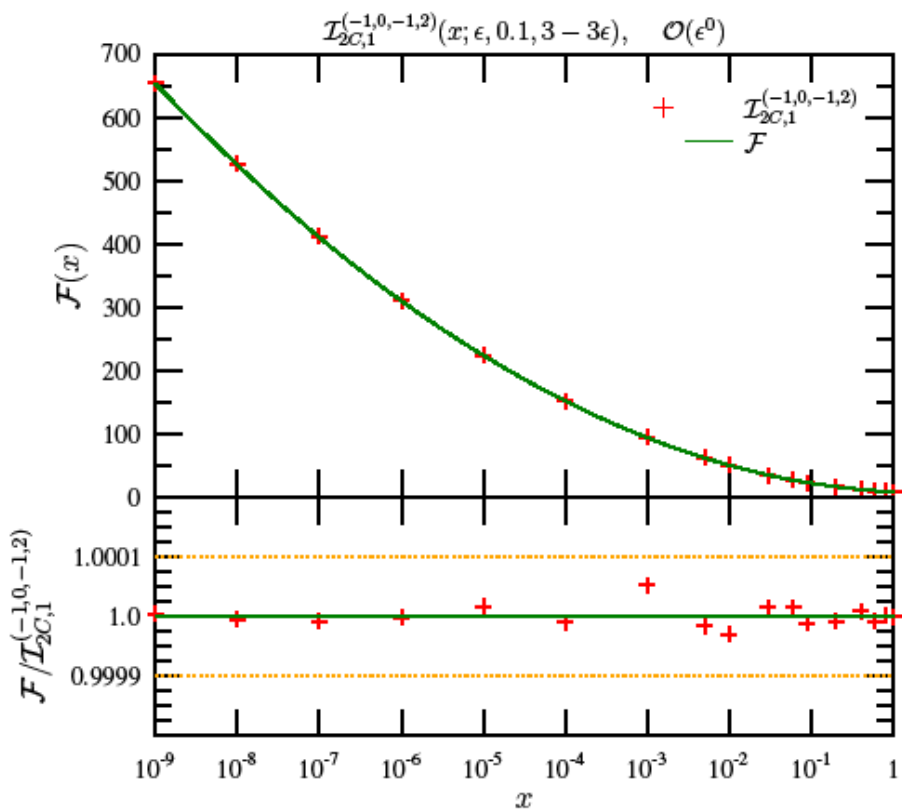
Közelítés menete

- Illesztés legkisebb négyzetek módszerével
 - Illesztés Minuit2 és Mathematica segítségével
- Mester integrál \rightarrow **log · polinom**
- I_2 operátor felépítése
- $I_2(\varepsilon^{-2})$ nem-aszimptotikus rész \rightarrow **szimmetrikus polinom**

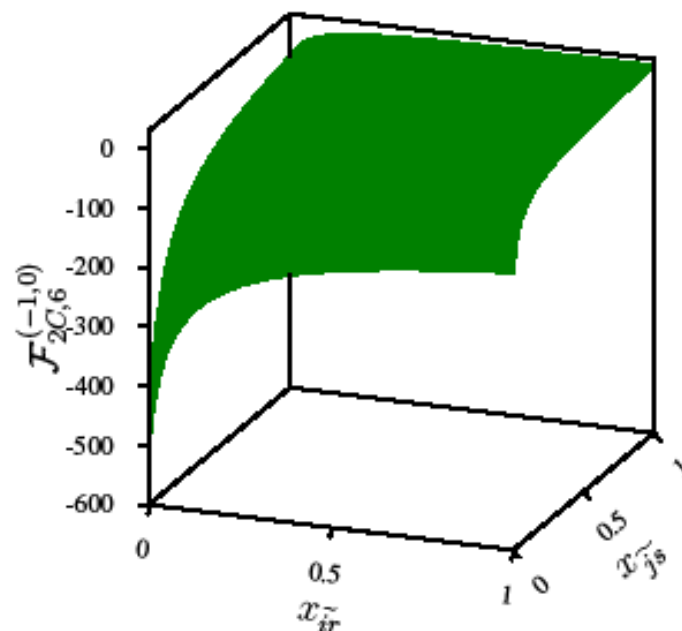
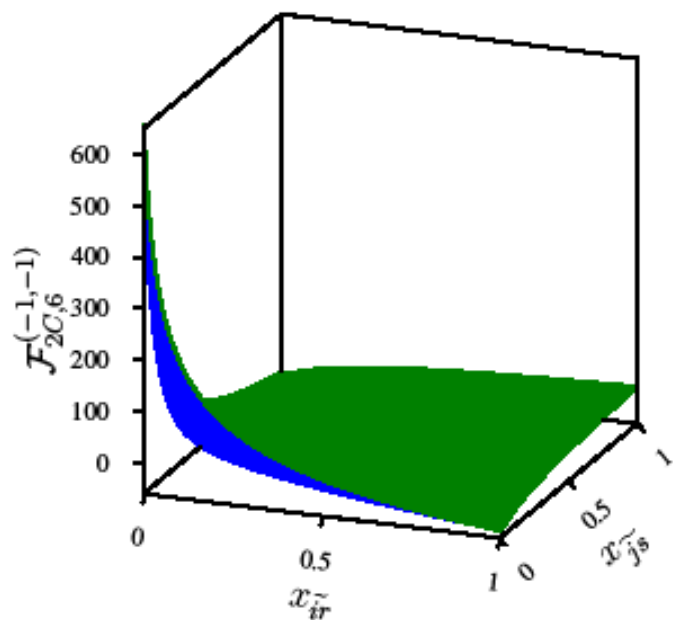
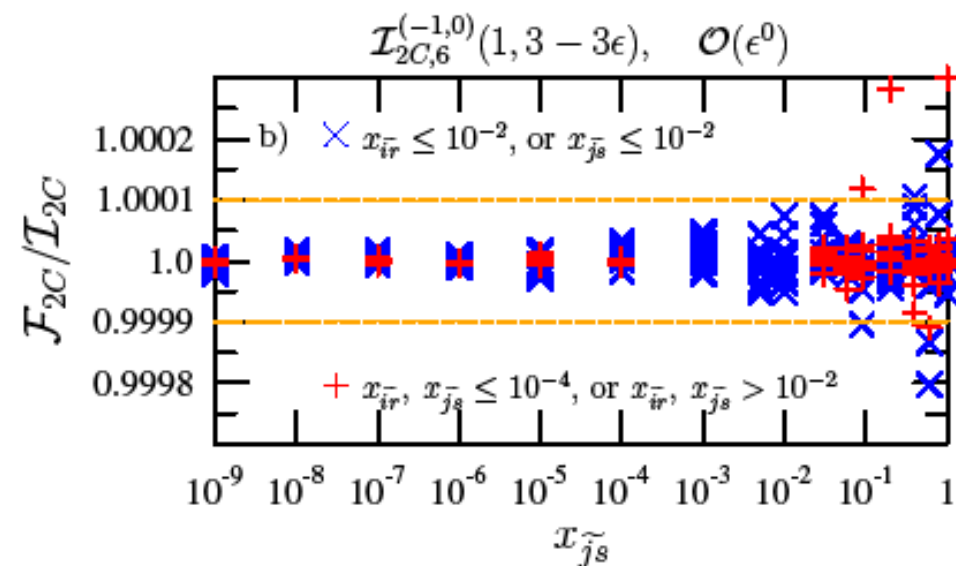
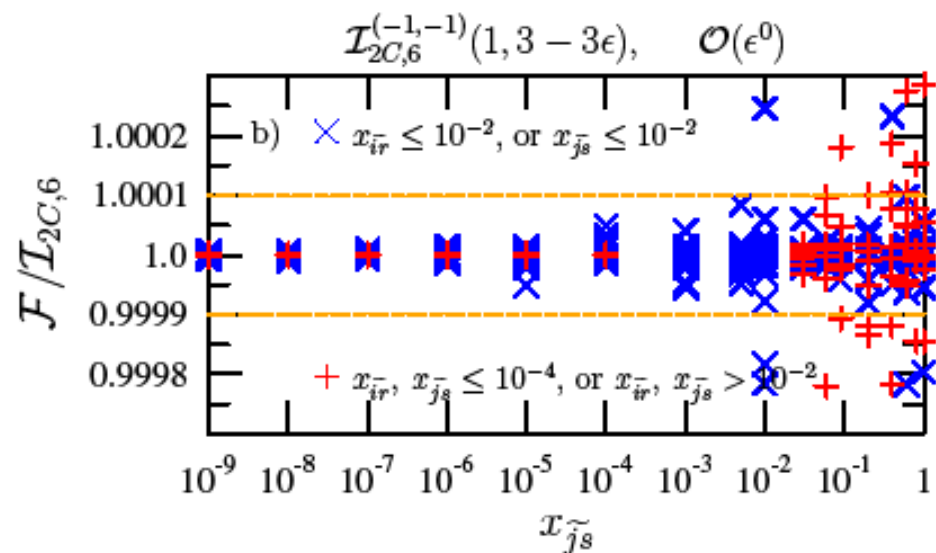
Közelítés menete

- Illesztés legkisebb négyzetek módszerével
 - Illesztés Minuit2 és Mathematica segítségével
- Mester integrál \rightarrow **log · polinom**
- I_2 operátor felépítése
- $I_2(\varepsilon^{-2})$ nem-aszimptotikus rész \rightarrow **szimmetrikus polinom**
- (Jelen: logaritmus + konstans elég jó közelítés a teljes fázistéren)

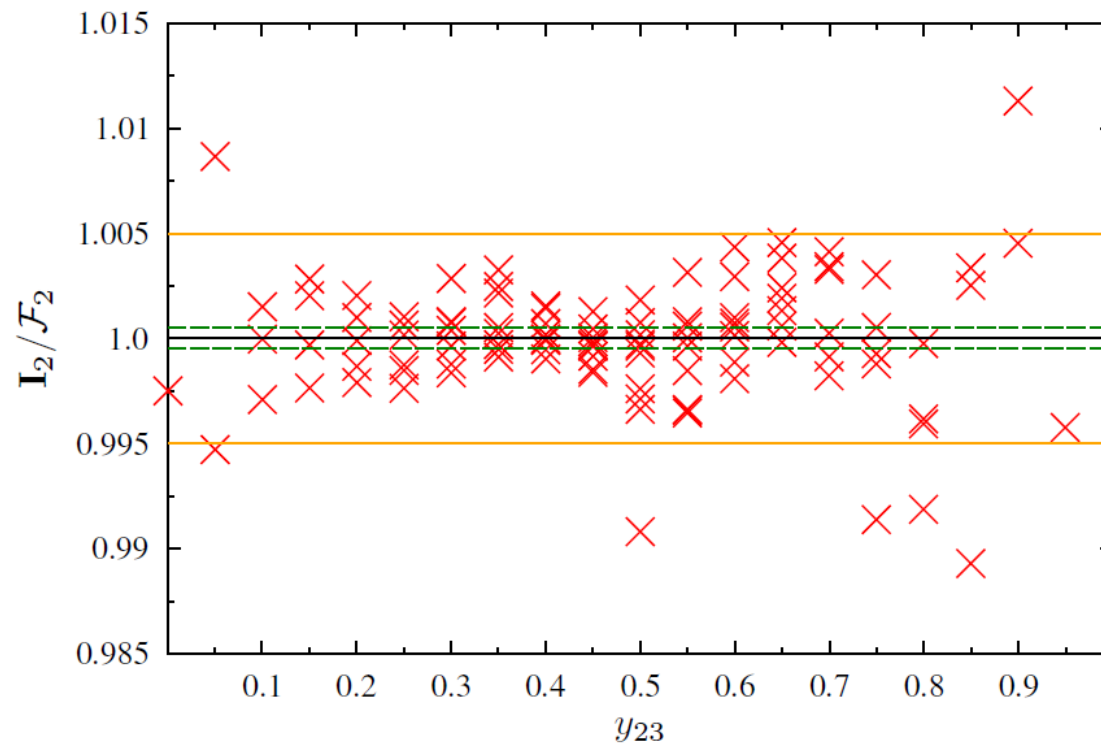
Mester integrálok illesztése I.



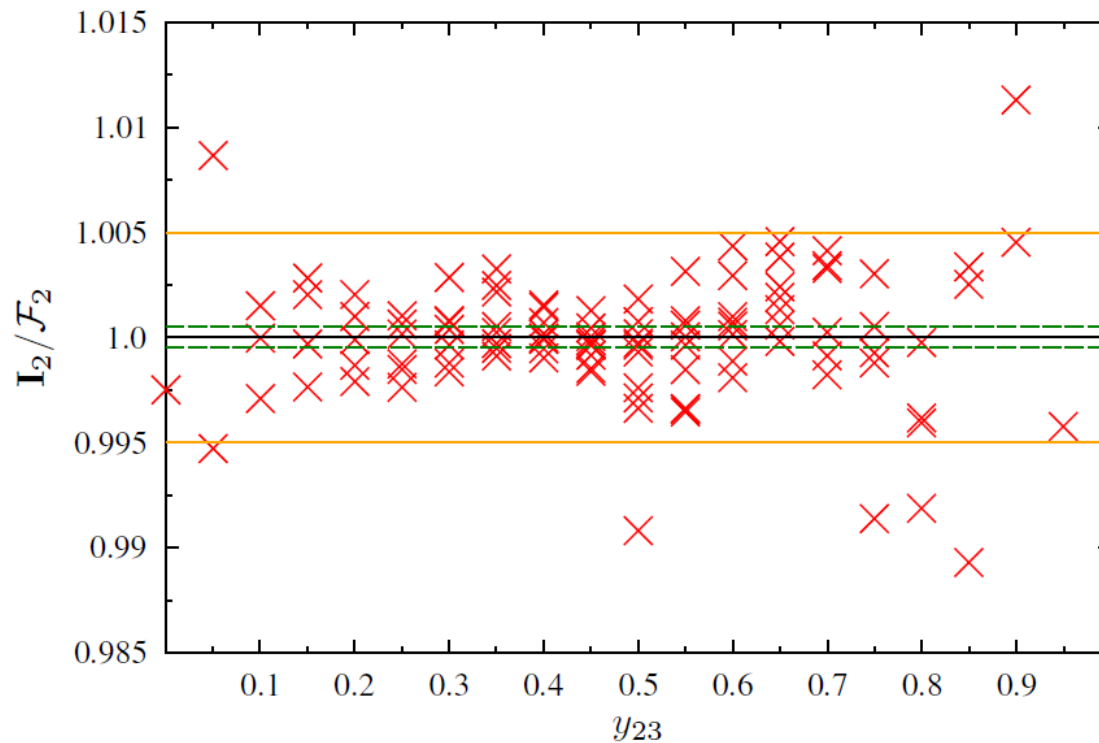
Mester integrálok illesztése II.



$I_2(\varepsilon^{-2})$ operátor illesztése 3 dzset esetén



$I_2(\epsilon^{-2})$ operátor illesztése 3 dzset esetén



y_{13}	y_{23}	$(I_2(\epsilon^{-2}))_{an}$	\mathcal{F}
0.341	0.23	68.80372524	68.88590685
0.11	0.021	109.0848365	108.5239647
0.45	0.45	22.17613520	22.20468108
0.0034	0.95333	47.43013672	46.89883055

Összefoglalás

- **Sikeresen** alkalmazható közelítés:

Összefoglalás

- **Sikeresen** alkalmazható közelítés:
 - Mester integrálok: 10^{-4} relatív pontosság
 - $I_2(\varepsilon^{-2})$ operátor: $5 \cdot 10^{-3} - 10^{-2}$ relatív pontosság

Összefoglalás

- **Sikeresen** alkalmazható közelítés:
 - Mester integrálok: 10^{-4} relatív pontosság
 - $I_2(\varepsilon^{-2})$ operátor: $5 \cdot 10^{-3} - 10^{-2}$ relatív pontosság
- Véges részhez ez is elegendő

Összefoglalás

- **Sikeresen** alkalmazható közelítés:
 - Mester integrálok: 10^{-4} relatív pontosság
 - $I_2(\varepsilon^{-2})$ operátor: $5 \cdot 10^{-3} - 10^{-2}$ relatív pontosság
- Véges részhez ez is elegendő
- Jelen állás szerint azonban tudunk jobbat

Köszönöm a figyelmet!

