



Perché il Charm?

Unici mesoni neutri contenenti quark di tipo *up* in cui si possono osservare mescolamento e violazione di CP

A causa della soppressione CKM, mescolamento e CPV sono predetti essere piccoli $\,\sim 10^{-3}$

Predizioni teoriche più accurate sono complicate da effetti di QCD non perturbativa





Perché il Charm?

Unici mesoni neutri contenenti quark di tipo *up* in cui si possono osservare mescolamento e violazione di CP

A causa della soppressione CKM, mescolamento e CPV sono predetti essere piccoli $\,\sim 10^{-3}$

Predizioni teoriche più accurate sono complicate da effetti di QCD non perturbativa

Violazione di CP osservata per la prima volta da LHCb nel 2019

$$\Delta A_{CP} = (-15.4 \pm 2.9) \times 10^{-4}$$





Mescolamento nel Charm

Gli autoscatti di sapore del D^0 sono diversi dagli autoscatti di evoluzione temporale:

$$|D_L\rangle = p |D^0\rangle + q |\bar{D}^0\rangle \qquad |D_H\rangle = p |D^0\rangle - q$$

Attualmente le misure dei parametri di mescolamento sono dominate da LHCb:

 $x \equiv \frac{m_H - m_L}{\Gamma} = 0.41 \pm 0.04 \%$ $y \equiv \frac{\Gamma_H - \Gamma_L}{2\Gamma} = 0.65 \pm 0.02 \%$ [HFLAV 08/22] [PRL 127.111801, PRD 105.092013, PRD 97.031101]





Violazione di CP nel Charm

Nei decadimenti del D^0 in $f = K^-K^+$, $\pi^-\pi^+$ (singolo-Cabibbo soppressi e CP pari) si ha:

$$A_{CP}(f,t) = \frac{\Gamma(D^0 \to f,t) - \Gamma(\bar{D}^0 \to f,t)}{\Gamma(D^0 \to f,t) + \Gamma(\bar{D}^0 \to f,t)} \approx a$$

 $a_f^d + \Delta Y \frac{t}{\tau_{D0}}$



Violazione di CP nel Charm

Nei decadimenti del D^0 in $f = K^-K^+$, $\pi^-\pi^+$ (singolo-Cabibbo soppressi e CP pari) si ha:

$$A_{CP}(f,t) = \frac{\Gamma(D^0 \to f,t) - \Gamma(\bar{D}^0 \to f,t)}{\Gamma(D^0 \to f,t) + \Gamma(\bar{D}^0 \to f,t)} \approx a$$



 $a_f^d + \Delta Y \frac{\iota}{\tau_{D0}}$





Violazione di CP nel Charm

Nei decadimenti del D^0 in $f = K^-K^+$, $\pi^-\pi^+$ (singolo-Cabibbo soppressi e CP pari) si ha:

$$A_{CP}(f,t) = \frac{\Gamma(D^0 \to f,t) - \Gamma(\bar{D}^0 \to f,t)}{\Gamma(D^0 \to f,t) + \Gamma(\bar{D}^0 \to f,t)} \approx a$$



















Identificazione:

 $\epsilon(\pi \to K) \simeq 3\%$



Tracciamento: $\sigma(p)/p \simeq 0.5 - 1\%$

 $\sigma(pp \to c\bar{c}) \simeq 20 \,\sigma(pp \to c\bar{c}) \simeq 2.4 \,\mathrm{mb}$





Asimmetrie sperimentali

Per assegnare il sapore del mesone neutro si sfruttano i decadimenti del D^*







Asimmetrie sperimentali

Per assegnare il sapore del mesone neutro si sfruttano i decadimenti del D^*



$$A_{raw}(D^0 \to f) = \frac{N(D^0 \to f) - N(\bar{D}^0 \to f)}{N(D^0 \to f) + N(\bar{D}^0 \to f)} = A_{CP}(f) + \frac{A_P(D^*) + A_D(\pi_s)}{N(D^0 \to f) + N(\bar{D}^0 \to f)}$$



Questo processo introduce delle asimmetrie spurie $\sim 1~\%$





La differenza delle asimmetrie osservate cancella le asimmetrie spurie

$$\Delta A_{CP} = A_{raw}(K^{-}K^{+}) - A_{raw}(\pi^{-}\pi^{+}) = A_{CP}(K^{-}K^{+}) - A_{CP}(\pi^{-}\pi^{+}) = \Delta a_{CP}^{d} + \Delta Y \frac{\Delta \langle t \rangle}{\tau(D^{0})}$$



L'osservabile d'oro: ΔA_{CP}

Con i dati del Run 2 ($5.9 \, \text{fb}^{-1}$) a 13 TeV:

$$\Delta A_{CP}^{\pi-tagged} = (-18.2 \pm 3.2 \pm 0.9) \times 10^{-4}$$
$$\Delta A_{CP}^{\mu-tagged} = (-9 \pm 8 \pm 5) \times 10^{-4}$$

Combinando con il Run 1 (3 fb⁻¹) a 7 – 8 TeV:

$$\Delta A_{CP} = (-15.4 \pm 2.9) \times 10^{-4}$$

Sottraendo il contributo dipendente dal tempo:

$$\Delta a_{CP}^d = (-15.7 \pm 2.9) \times 10^{-4}$$



0.1

Candidates /

[PRL 122.211803]





L'osservabile d'oro: ΔA_{CP}

Con i dati del Run 2 ($5.9 \, \text{fb}^{-1}$) a 13 TeV:

$$\Delta A_{CP}^{\pi-tagged} = (-18.2 \pm 3.2 \pm 0.9) \times 10^{-4}$$
$$\Delta A_{CP}^{\mu-tagged} = (-9 \pm 8 \pm 5) \times 10^{-4}$$

Combinando con il Run 1 (3 fb⁻¹) a 7 – 8 TeV:

$$\Delta A_{CP} = (-15.4 \pm 2.9) \times 10^{-4}$$

Sottraendo il contributo dipendente dal tempo:

$$\Delta a_{CP}^d = (-15.7 \pm 2.9) \times 10^{-4}$$



0.1

Candidates /

[PRL 122.211803]



Prima osservazione della violazione di **CP nel settore del Charm nel 2019!**



 $A_{raw}(f,t) = \frac{N(D^0 \to f,t) - N(\bar{D}^0 \to f,t)}{N(D^0 \to f,t) + N(\bar{D}^0 \to f,t)} \approx A_0 + \Delta Y_{TD0}$

Violazione di CP dipendente dal tempo: ΔY



Contiene asimmetrie spurie

Violazione di CP nel tempo





Violazione di CP dipendente dal tempo: ΔY $A_{raw}(f,t) = \frac{N(D^0 \to f,t) - N(\bar{D}^0 \to f,t)}{N(D^0 \to f,t) + N(\bar{D}^0 \to f,t)} \approx A_0 + \Delta Y_{\tau_D^0}^{t}$ Contiene asimmetrie spurie Violazione di CP nel tempo



Con i dati del Run 2 ($5.9 \, \text{fb}^{-1}$) a 13 TeV:

[PRD 104.072010]







Violazione di CP dipendente dal tempo: ΔY $A_{raw}(f,t) = \frac{N(D^0 \to f,t) - N(\bar{D}^0 \to f,t)}{N(D^0 \to f,t) + N(\bar{D}^0 \to f,t)} \approx A_0 + \Delta Y_{\tau_D^0}^{t}$ Contiene asimmetrie spurie Violazione di CP nel tempo



$$\Delta Y = (-1.0 \pm 1.1 \pm 0.3) \times 10^{-4}$$

Misura più precisa mai eseguita nel settore del Charm! (2021)

Con i dati del Run 2 ($5.9 \, \text{fb}^{-1}$) a 13 TeV:

[PRD 104.072010]



Ignorando possibili differenze fra $K^-K^+e \pi^-\pi^+$ e combinando con il Run 1 (3 fb⁻¹) a 7 – 8 TeV:





Due metodi per cancellare le asimmetrie spurie usando decadimenti Cabibbo favoriti (no CPV)

Metodo 1:
$$A_{CP}(D^0 \to K^- K^+) = +A(D^{*+} \to (D^0 \to K^- K^+) \pi^+_{soft}) - A(D^{*+} \to (D^0 \to K^- \pi^+) \pi^+_{soft})$$

 $+A(D^+ \to K^- \pi^+ \pi^+) - [A(D^+ \to \overline{K}^0 \pi^+) - A(\overline{K}^0)]$
Metodo 2: $A_{CP}(D^0 \to K^- K^+) = +A(D^{*+} \to (D^0 \to K^- K^+) \pi^+_{soft}) - A(D^{*+} \to (D^0 \to K^- \pi^+) \pi^+_{soft})$
 $+A(D^+ \to \Phi \pi^+) - [A(D^+ \to \overline{K}^0 K^+) - A(\overline{K}^0)]$

$$\begin{array}{ll} \text{Metodo 1:} & A_{CP}(D^0 \to K^- K^+) = +A(D^{*+} \to (D^0 \to K^- K^+) \, \pi^+_{soft}) - A(D^{*+} \to (D^0 \to K^- \pi^+) \, \pi^+_{soft}) \\ & \quad +A(D^+ \to K^- \pi^+ \, \pi^+) - \left[A(D^+ \to \overline{K}^0 \, \pi^+) - A(\overline{K}^0)\right] \\ \\ \text{Metodo 2:} & A_{CP}(D^0 \to K^- K^+) = +A(D^{*+} \to (D^0 \to K^- K^+) \, \pi^+_{soft}) - A(D^{*+} \to (D^0 \to K^- \pi^+) \, \pi^+_{soft}) \\ & \quad +A(D^+_s \to \phi \pi^+) - \left[A(D^+_s \to \overline{K}^0 \, K^+) - A(\overline{K}^0)\right] \end{array}$$

Le cinematiche e le selezioni di particelle con ugual colore sono equalizzate per una cancellazione precisa

Violazione di CP nel decadimento: $A_{CP}(K^-K^+)$





Violazione di CP nel decadimento: $A_{CP}(K^-K^+)$ [arXiv:2209.03179] sottomesso a PRL] Con i dati del Run 2 ($5.9 \, \text{fb}^{-1}$) a 13 TeV:

Metodo 1: $A_{CP}(K^-K^+) = (13.6 \pm 8.8 \pm 1.6) \times 10^{-4}$

Combinando i due metodi:

 $A_{CP}(K^-K^+) = (6.8 \pm 5.4 \pm 1.6) \times 10^{-4}$

Metodo 2: $A_{CP}(K^-K^+) = (2.8 \pm 6.7 \pm 2.0) \times 10^{-4}$





Violazione di CP nel decadimento: $A_{CP}(K^-K^+)$ [arXiv:2209.03179] sottomesso a PRL] Con i dati del Run 2 ($5.9 \, \text{fb}^{-1}$) a 13 TeV:

Metodo 1: $A_{CP}(K^-K^+) = (13.6 \pm 8.8 \pm 1.6) \times 10^{-4}$

Combinando i due metodi:

 $A_{CP}(K^-K^+) = (6.8 \pm 5.4 \pm 1.6) \times 10^{-4}$

Combinando con il Run 1, ΔA_{CP} e ΔY :

 $a_{\pi\pi}^d = (23.6 \pm 6.1) \times 10^{-4}$ $a_{KK}^d = (7.7 \pm 5.7) \times 10^{-4}$

Prima evidenza di violazione di CP in un singolo canale di decadimento a 3.8σ ! (2022)

Metodo 2: $A_{CP}(K^-K^+) = (2.8 \pm 6.7 \pm 2.0) \times 10^{-4}$













Solo informazioni di tracciamento minori asimmetrie







Solo informazioni di tracciamento: minori asimmetrie

Selezioni in tempo reale divise su due livelli software:







Solo informazioni di tracciamento: minori asimmetrie

Selezioni in tempo reale divise su due livelli software:

Hlt1: ricostruzione e selezione a 30 MHz su GPU





Solo informazioni di tracciamento: minori asimmetrie

Selezioni in tempo reale divise su due livelli software:

Hlt1: ricostruzione e selezione a 30 MHz su GPU

HIt2: ricostruzione finale su CPU





Solo informazioni di tracciamento: minori asimmetrie

Selezioni in tempo reale divise su due livelli software:

Hlt1: ricostruzione e selezione a 30 MHz su GPU

HIt2: ricostruzione finale su CPU

Nel caso del Charm solo le quantità relative al decadimento di interesse vengono salvate su disco





Nel Run 3 LHCb esegue una selezione in tempo reale che gira a 30 MHz su GPU (Hlt1)

Linee esclusive selezionano vertici secondari compatibili con $D^0 \rightarrow hh'$

2022 anno di collaudo per LHCb: primi picchi in massa con ricostruzione Hlt1





Nel Run 3 LHCb esegue una selezione in tempo reale che gira a 30 MHz su GPU (Hlt1)

Linee esclusive selezionano vertici secondari compatibili con $D^0 \rightarrow hh'$

2022 anno di collaudo per LHCb: primi picchi in massa con ricostruzione Hlt1

Molti vantaggi nel ricostruire tutti i decadimenti senza selezioni calorimetriche:

Aumento di efficienza

Minori asimmetrie spurie

Maggiore controllo delle sistematiche





Nel Run 3 LHCb esegue una selezione in tempo reale che gira a 30 MHz su GPU (Hlt1)

Linee esclusive selezionano vertici secondari compatibili con $D^0 \rightarrow hh'$

2022 anno di collaudo per LHCb: primi picchi in massa con ricostruzione Hlt1

Molti vantaggi nel ricostruire tutti i decadimenti senza selezioni calorimetriche:

Aumento di efficienza

Minori asimmetrie spurie

Maggiore controllo delle sistematiche



Il Run 3 e oltre permetteranno di esplorare con ancora maggior precisione la violazione di CP nel Charm



Back up

Violazione di CP dipendente dal tempo: ΔY

 $A_{raw}(f,t) = \frac{N(D^0 \to f,t) - N(\bar{D}^0 \to f,t)}{N(D^0 \to f,t) + N(\bar{D}^0 \to f,t)} \approx A_0 + \underbrace{\Delta Y}_{\tau_{D^0}} t$

Le asimmetrie spurie creano differenze fra le distribuzioni cinematiche di D^0 e \overline{D}^0

Un ripesamento cinematico elimina le asimmetrie spurie correlate con il tempo di decadimento



Contiene asimmetrie spurie

Misurabile con fit lineare



