## On the nature of $K_0^*(800)$

#### Milena Sołtysiak<sup>1</sup>

F. Giacosa<sup>1,2</sup>, T. Wolkanowski<sup>2</sup>

<sup>1</sup> Jan Kochanowski University, Kielce <sup>2</sup> Goethe University Frankfurt

Garmisch-Partenkirchen, 16 February 2016

Workshop for young scientists with research interests focused on physics at FAIR 14-19 February 2016, Garmisch-Partenkirchen

## Outline

#### Motivation

- Characteristics of vector kaon K\*(892)
- Ocharacteristics of scalar kaons  $K_0^*(800)$  and  $K_0^*(1430)$
- Conclusions

< □ > < 同 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □

- Understanding of hadronic resonances.
- Determination of the position of the poles.
- Role of quantum loops.
- Vector kaonic sector: nice example of a Breit-Wigner-type narrow resonance (*K*\*(892)).
- Investigation of the scalar kaonic sector, which is more difficult (Two resonances: $K_0^*(1430)$  is very broad but well established,  $K_0^*(800)$  is not yet in the summary of PDG).

| K*(892)              | $I(J^P) = \frac{1}{2}(1^-)$   |              |  |  |  |
|----------------------|---|--------------|--|--|--|
| K*(892) <sup>±</sup> | hadroproduced mass $m = 891.66 \pm 0.26$ MeV                              |              |  |  |  |
| K*(892) <sup>±</sup> | in $	au$ decays mass $m=895.5\pm0.8$ MeV                                  |              |  |  |  |
| K*(892) <sup>0</sup> | mass $m = 895.81 \pm 0.19$ MeV (S = 1.4)                                  |              |  |  |  |
| K*(892) <sup>±</sup> | (*(892) <sup>±</sup> hadroproduced full width $\Gamma = 50.8 \pm 0.9$ MeV |              |  |  |  |
| K*(892) <sup>±</sup> | $(892)^{\pm}$ in $\tau$ decays full width $\Gamma = 46.2 \pm 1.3$ MeV     |              |  |  |  |
| K*(892) <sup>0</sup> | full width $\Gamma=47.4\pm0.6~\text{MeV}~(\text{S}=2.2)$                  |              |  |  |  |
| K*(892) DECAY MODES  | Fraction $(\Gamma_i/\Gamma)$ Confidence level                             | p<br>(MeV/c) |  |  |  |

| K*(892) DECAY MODES | Fraction $(\Gamma_i/\Gamma)$ | Confidence level       | (MeV/c) |
|---------------------|------------------------------|------------------------|---------|
| Κπ                  | ~ 100                        | %                      | 289     |
| KOY                 | ( 2.46±0.21                  | $() \times 10^{-3}$    | 307     |
| $K^{\pm}\gamma$     | ( 9.9 ±0.9                   | $) \times 10^{-4}$     | 309     |
| $K\pi\pi$           | < 7                          | × 10 <sup>-4</sup> 95% | 223     |

크

イロト イヨト イヨト イヨト

# vector kaon K\*(892)

Lagrangian:

$$\mathcal{L}_{\nu} = cK^* (892)^+_{\mu} \partial^{\mu} K^- \pi^0 + \dots$$
 (1)

decay width:

$$\Gamma_{K^*}(m) = 3 \frac{\left|\vec{k}_1\right|}{8\pi m^2} \frac{c^2}{3} \left[ -M_\pi^2 + \frac{(m^2 + M_\pi^2 - M_K^2)^2}{4m^2} \right] e^{-2\left|\vec{k}_1\right|^2/\Lambda^2}$$
(2)

where:

$$\left|\vec{k_{1}}\right| = \frac{\sqrt{m^{4} + \left(M_{K}^{2} - M_{\pi}^{2}\right)^{2} - 2\left(M_{K}^{2} + M_{\pi}^{2}\right)m^{2}}}{2m}\theta\left(m - M_{K} - M_{\pi}\right)$$
(3)

The scalar part of the propagator of  $K^*(892)$ :

$$\Delta_{K^*}(p^2 = m^2) = \frac{1}{m^2 - M_0^2 + \Pi(m^2) + i\varepsilon}$$
(4)

where  $M_0$  is the bare mass of the vector kaon and  $\Pi(m^2) = Re(m^2) + iIm(m^2)$  is the one-loop contribution.

Milena Sołtysiak (UJK)

On the nature of  $K_0^*$  (800)

### Feynman diagram



2

Spectral function  $d_{K^*}(m)dm$  determines the probability that  $K^*(892)$  has a mass between *m* and *m* + *dm*.



 $\int_0^\infty d_{K^*}(m) \mathrm{dm} = 1.$ 



< 47 ▶

According to the optical theorem,  $\text{Im }\Pi(m) = m\Gamma_{K^*}(m)$ .

< 3 > < 3</p>

#### vector kaon $K^*(892)$ Large- $N_c$ study of the resonance



 $c \rightarrow \sqrt{\lambda}c$ ,  $\lambda \equiv \frac{3}{N_c}$   $N_c$  is the number of colors For large- $N_c$  the spectral function tends to a Dirac- $\delta$ , as expected.

4 A N

★ ∃ →

# vector kaon $K^*(892)$



0.889543 - 0.0278042iFor large  $N_c$  the pole tends to the real axis.

Milena Sołtysiak (UJK)

On the nature of  $K_0^*$  (800)

#### vector kaon K\*(892) conclusions

- It behaves like a Breit-Wigner resonance.
- one peak one single pole.
- Large– $N_c$  in agreement with  $q\bar{q}$ .

3 > 4 3

$$I(J^P) = \tfrac{1}{2}(0^+)$$

Mass  $m = 1425 \pm 50 \text{ MeV}$ Full width  $\Gamma = 270 \pm 80 \text{ MeV}$ 

| K <sup>*</sup> <sub>0</sub> (1430) DECAY MODES | Fraction $(\Gamma_i/\Gamma)$ | p (MeV/c) |  |
|--|------------------------------|-----------|--|
| Κπ   | (93 ±10 )%                   | 619       |  |
| Κη   | (8.6 + 2.7) %                | 486       |  |

イロト イ団ト イヨト イヨ

## K<sup>\*</sup><sub>0</sub>(800) or κ

$$I(J^P) = \frac{1}{2}(0^+)$$

OMITTED FROM SUMMARY TABLE

Needs confirmation. See the mini-review on scalar mesons under  $f_0(500)$  (see the index for the page number).

#### K\*(800) MASS

| VALU | E (MeV)  | )          | EVTS   | DOCUMENT ID             |         | TECN     | COMMENT  |
|------|----------|------------|--------|-------------------------|---------|----------|--|
| 682  | ±29      | OUR A      | VERAGE | Error includes sca      | le fact | or of 2. | 4. See the ideogram below.                           |
| 826  | ±49      | +49<br>-34 | 1338   | <sup>1</sup> ABLIKIM    | 11B     | BES2     | $J/\psi \to \ \kappa^0_S  \kappa^0_S  \pi^+  \pi^-$  |
| 849  | ±77      | +18 - 14   | 1421   | 2,3 ABLIKIM             | 10E     | BES2     | $J/\psi \to \ \kappa^\pm \kappa^0_S \pi^\mp \pi^0$   |
| 841  | ±30      | +81<br>-73 | 25k    | 4,5 ABLIKIM             | 06C     | BES2     | $J/\psi \rightarrow \overline{K}^*(892)^0 K^+ \pi^-$ |
| 658  | $\pm 13$ |            |        | <sup>6</sup> DESCOTES-0 | G06     | RVUE     | $\pi K \rightarrow \pi K$                            |
| 797  | $\pm 19$ | ±43        | 15k    | 7,8 AITALA              | 02      | E791     | $D^+ \rightarrow K^- \pi^+ \pi^+$                    |

A (10) A (10) A (10)

Lagrangian:

$$\mathcal{L}_{int} = aK_0^{*+}K^{-}\pi^0 + bK_0^{*+}\partial_{\mu}K^{-}\partial^{\mu}\pi^0 + \dots$$
(5)

decay width:

$$\Gamma_{K_0^*}(m) = 3 \frac{\left|\vec{k}_1\right|}{8\pi m^2} \left[a - b \frac{m^2 - M_K^2 - M_\pi^2}{2}\right]^2 e^{-2\left|\vec{k}_1\right|^2/\Lambda^2}$$
(6)

where:

$$\left|\vec{k}_{1}\right| = \frac{\sqrt{m^{4} + \left(M_{K}^{2} - M_{\pi}^{2}\right)^{2} - 2\left(M_{K}^{2} + M_{\pi}^{2}\right)m^{2}}}{2m}\theta\left(m - M_{K} - M_{\pi}\right)$$
(7)

for  $m = M_{K_0^*} \simeq 1.43$  GeV we have tree-level decay width  $\Gamma_{K_0^*}^{tl} = \Gamma_{K_0^*}(M_{K_0^*}).$ 

< ロ > < 同 > < 回 > < 回 >

propagator of the scalar kaonic field:

$$\Delta_{K_0^*}(p^2 = m^2) = \frac{1}{m^2 - M_0^2 + \Pi(m^2) + i\varepsilon}$$
(8)

where  $M_0$  is the bare mass of the scalar kaon and  $\Pi(m^2) = Re(m^2) + iIm(m^2)$  is the one-loop contribution. Specral function:

$$d_{K_0^*}(m) = \frac{2m}{\pi} |\operatorname{Im} \Delta_{K_0^*}(p^2 = m^2)|$$
(9)

normalization condition:

$$\int_{0}^{\infty} d_{K_{0}^{*}}(m) \mathrm{dm} = 1.$$
 (10)

According to the optical theorem, Im  $\Pi(m) = m\Gamma_{K_0^*}(m)$ .

### Feynman diagram



æ

#### scalar kaons phase-shift

$$\delta(m) = \frac{1}{2}\arccos\left[1 - \pi\Gamma_{K_0^*}(m)d_{K_0^*}(m)\right] \,. \tag{11}$$



Milena Sołtysiak (UJK)

On the nature of  $K_0^*$  (800)

16 February 2016 16 / 21



#### Is there a $K_0^*(800)$ or not?



#### scalar kaons spectral function



2

イロト イヨト イヨト イヨト



 $K_0^*(1430)$  : 1.412973 - 0.126548i  $K_0^*(800)$  : 0.745554 - 0.262443i

★ E ► < E</p>

< 17 ▶

- Vector kaon behaves like a Breit-Wigner resonance, for one peak there is one pole.
- $\bullet\,$  Scalar kaon: out of one "seed" state  $\rightarrow$  2 poles appear
  - $K_0^*(1430)$  corresponds to a peak
  - $K_0^*(800)$  "no peak" but there is a pole.
- We determined the position of the poles
  - for vector kaon ( 0.889543 0.0278042i)
  - for scalar kaons  $K_0^*(1430) : 1.412973 0.126548i K_0^*(800) : 0.745554 0.262443i$
- $K^*(892)$  is a quark-antiquark state.
- $K_0^*(1430)$  is predominantly a quark-antiquark state.
- $K_0^*(800)$  is a molecular-like dynamically generated state.

Thank you for your attention

æ