Regularity of linear waves at the Cauchy horizon of black hole spacetimes

Peter Hintz joint with András Vasy

> Luminy April 29, 2016

> > ◆□▶ ◆□▶ ◆三▶ ◆三▶ 三三 のへぐ

Cauchy horizon of charged black holes (subextremal) Reissner-Nordström-de Sitter spacetime

< □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > <

- solution of Einstein-Maxwell system,
- black hole mass M > 0, charge Q > 0,

# Cauchy horizon of charged black holes

(subextremal) Reissner-Nordström-de Sitter spacetime

< □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > <

- solution of Einstein-Maxwell system,
- black hole mass M > 0, charge Q > 0,
- cosmological constant  $\Lambda > 0$ ,

# Cauchy horizon of charged black holes

(subextremal) Reissner-Nordström-de Sitter spacetime

- solution of Einstein-Maxwell system,
- black hole mass M > 0, charge Q > 0,
- cosmological constant Λ > 0,
- ▶ topology:  $\mathbb{R}_{t_*} imes (0, \infty)_r imes \mathbb{S}^2$ ,
- metric:  $g = \mu(r) dt^2 \mu(r)^{-1} dr^2 r^2 d\sigma^2$ ;  $t_* = t F(r)$ .



イロト イポト イヨト イヨト 一日

#### Penrose diagram:





◆□ > ◆□ > ◆豆 > ◆豆 > ̄豆 = のへで

#### Penrose diagram:



Cauchy horizon  $CH^+$ : boundary of domain of uniqueness of solution u to wave equation  $\Box_g u = 0$  with Cauchy data on  $H_I$ 

・ロト・日本・日本・日本・日本・日本

Blue-shift effect and strong cosmic censorship

(Simpson–Penrose '73.)



Observer A crosses  $CH^+$  in finite time.

Blue-shift effect and strong cosmic censorship

(Simpson-Penrose '73.)



< □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > <

Observer *A* crosses  $CH^+$  in finite time.

Observer **B** lives forever.

#### Conjecture (Penrose's Strong Cosmic Censorship)

The maximal globally hyperbolic development of generic initial data for Einstein's field equations is inextendible as a suitably regular Lorentzian manifold.

< □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > <

#### Conjecture (Penrose's Strong Cosmic Censorship)

The maximal globally hyperbolic development of generic initial data for Einstein's field equations is inextendible as a suitably regular Lorentzian manifold.

Related work:

- Christodoulou (...,'99, '08),
- Dafermos ('03, '05, '13),
- ongoing work by Dafermos-Luk, Luk-Oh.

## Toy model: linear wave equation

Cauchy problem for  $\Box_g u = 0$  on Reissner–Nordström.



◆□▶ ◆□▶ ◆三▶ ◆三▶ 三三 のへぐ

## Toy model: linear wave equation

Cauchy problem for  $\Box_g u = 0$  on Reissner–Nordström.



#### Theorem (Franzen, '14)

For  $C^{\infty}$  initial data, u remains uniformly bounded near  $CH^+$ .

## Toy model: linear wave equation

Cauchy problem for  $\Box_g u = 0$  on Reissner–Nordström.



#### Theorem (Franzen, '14)

For  $\mathcal{C}^{\infty}$  initial data, u remains uniformly bounded near  $\mathcal{CH}^+$ .

#### Theorem (Luk–Oh, '15)

For generic  $C^{\infty}$  initial data, u is **not** in  $H^1_{loc}$  near any point of  $CH^+$ .

Theorem (H.–Vasy, '15) For  $C^{\infty}$  initial data on Reissner–Nordström–de Sitter, u solving  $\Box_g u = 0$  has a partial asymptotic expansion near  $i^+$ ,

$$u = u_0 + u', \quad u_0 \in \mathbb{C}, \ |u'(t_*)| \lesssim e^{-\alpha t_*},$$

where  $\alpha > 0$  depends only on the spacetime.



Theorem (H.–Vasy, '15) For  $C^{\infty}$  initial data on Reissner–Nordström–de Sitter, u solving  $\Box_g u = 0$  has a partial asymptotic expansion near  $i^+$ ,

$$u = u_0 + u', \quad u_0 \in \mathbb{C}, \ |u'(t_*)| \lesssim e^{-\alpha t_*},$$

where  $\alpha > 0$  depends only on the spacetime. More precisely, u' and its derivatives tangential to  $\mathcal{CH}^+$  lie in  $e^{-\alpha t_*} H^{1/2+\alpha/\kappa-0}$ .



◆□> ◆□> ◆豆> ◆豆> □目

Theorem (H.–Vasy, '15) For  $C^{\infty}$  initial data on Reissner–Nordström–de Sitter, u solving  $\Box_g u = 0$  has a partial asymptotic expansion near  $i^+$ ,

$$u = u_0 + u', \quad u_0 \in \mathbb{C}, \ |u'(t_*)| \lesssim e^{-\alpha t_*},$$

where  $\alpha > 0$  depends only on the spacetime. More precisely, u' and its derivatives tangential to  $\mathcal{CH}^+$  lie in  $e^{-\alpha t_*} H^{1/2+\alpha/\kappa-0}$ .

 $\kappa > 0$ : surface gravity of the Cauchy horizon



## Previous work

Microlocal analysis/scattering theory approach:

- Melrose ('93)
- Sá Barreto–Zworski ('97), Bony–Häfner ('08)

< □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > <

- Melrose–Sá Barreto–Vasy ('14)
- Wunsch–Zworski ('11), Dyatlov ('11–'15)

## Previous work

Microlocal analysis/scattering theory approach:

- Melrose ('93)
- Sá Barreto–Zworski ('97), Bony–Häfner ('08)
- Melrose–Sá Barreto–Vasy ('14)
- Wunsch–Zworski ('11), Dyatlov ('11–'15)
- Vasy ('13), H.–Vasy ('13)

Energy estimates:

Dafermos–Shlapentokh-Rothman ('15)

Luk–Sbierski ('15)

Analysis near the exterior region



Given  $u \in e^{-\ell t_*} H^{s_0}$ , vanishing near  $H_I$ ,

$$\Box_g u = f \in \mathcal{C}^{\infty}_{c},$$

イロト イポト イヨト イヨト

э

study regularity and decay of u.

Analysis near the exterior region



Given  $u \in e^{-\ell t_*} H^{s_0}$ , vanishing near  $H_I$ ,

$$\Box_g u = f \in \mathcal{C}^{\infty}_{\mathrm{c}},$$

イロト イポト イヨト イヨト

-

study regularity and decay of u. (E.g.  $\ell \ll 0$ ,  $s_0 = 0$ .)

Analysis near the exterior region



Given  $u \in e^{-\ell t_*} H^{s_0}$ , vanishing near  $H_I$ ,

$$\Box_g u = f \in \mathcal{C}^{\infty}_{c},$$

イロト 不得 トイヨト イヨト

э

study regularity and decay of u. (E.g.  $\ell \ll 0$ ,  $s_0 = 0$ .) u is  $C^{\infty}$ . Quantitative bounds as  $t_* \to \infty$ ?

 $\Box_g u = f \in \mathcal{C}^{\infty}_{c}$ , u smooth.



 $\Box_g u = f \in \mathcal{C}^{\infty}_{c}$ , u smooth.

Partial compactification suited for global analysis:

$$M:=[0,\infty)_{\tau}\times(0,\infty)_{r}\times\mathbb{S}^{2},$$

where  $\tau = e^{-t_*}$ .



 $\Box_g u = f \in \mathcal{C}^{\infty}_{c}$ , u smooth.

Partial compactification suited for global analysis:

$$M:=[0,\infty)_{\tau}\times(0,\infty)_{r}\times\mathbb{S}^{2},$$

where  $\tau = e^{-t_*}$ .



Propagation of singularities on 'uniform' version  ${}^{\mathrm{b}}T^*M$  of the cotangent bundle down to  $\tau = 0$ .  $\mathcal{R}$ : saddle point for the null-geodesic flow lifted to  ${}^{\mathrm{b}}T^*M$ .

 $\Box_g u = f \in \mathcal{C}^{\infty}_{c}$ , u smooth.

Partial compactification suited for global analysis:

$$M:=[0,\infty)_{\tau}\times(0,\infty)_{r}\times\mathbb{S}^{2},$$

where  $\tau = e^{-t_*}$ .



Propagation of singularities on 'uniform' version  ${}^{\mathrm{b}}T^*M$  of the cotangent bundle down to  $\tau = 0$ .  $\mathcal{R}$ : saddle point for the null-geodesic flow lifted to  ${}^{\mathrm{b}}T^*M$ .

If  $u \in e^{-\ell t_*} H^{s_0}$  near  $\mathcal{R}$ , and  $s_0 > 1/2 + \ell/\kappa$ , then  $u \in e^{-\ell t_*} H^{\infty}$  near  $\mathcal{R}$ .

'Spectral' family  $\widehat{\Box_g}(\sigma) = e^{it_*\sigma} \Box_g e^{-it_*\sigma}$ .

'Spectral' family 
$$\widehat{\Box_g}(\sigma) = e^{it_*\sigma} \Box_g e^{-it_*\sigma}$$
.

Meromorphic continuation and quantitative bounds for  $\widehat{\Box}_{g}(\sigma)^{-1}$  (Mazzeo–Melrose '87, Guillarmou '04, Vasy '13, Wunsch–Zworski '11, Dyatlov '11–'15). Poles: resonances.

< □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > <

'Spectral' family 
$$\widehat{\Box_g}(\sigma) = e^{it_*\sigma} \Box_g e^{-it_*\sigma}$$
.

Meromorphic continuation and quantitative bounds for  $\widehat{\Box}_g(\sigma)^{-1}$  (Mazzeo–Melrose '87, Guillarmou '04, Vasy '13, Wunsch–Zworski '11, Dyatlov '11–'15). Poles: resonances.



'Spectral' family 
$$\widehat{\Box_g}(\sigma) = e^{it_*\sigma} \Box_g e^{-it_*\sigma}$$
.

Meromorphic continuation and quantitative bounds for  $\widehat{\Box}_g(\sigma)^{-1}$  (Mazzeo–Melrose '87, Guillarmou '04, Vasy '13, Wunsch–Zworski '11, Dyatlov '11–'15). Poles: resonances.



Obtain:

$$u = u_0 + u', \quad u_0 \in \mathbb{C}, \ u' \in e^{-\alpha t_*} H^{\infty}$$

This gives asymptotics and decay in  $r \ge r_{CH^+} + \epsilon$ ,  $\epsilon > 0$ .



# Analysis near the Cauchy horizon

Need to work in domain containing  $CH^+$ . Choice of extension does not affect waves in  $r > r_{CH^+}!$ 

# Analysis near the Cauchy horizon

Need to work in domain containing  $CH^+$ . Choice of extension does not affect waves in  $r > r_{CH^+}!$ 

Modify spacetime beyond  $CH^+$ : Add artificial exterior region.



# Analysis near the Cauchy horizon

Need to work in domain containing  $CH^+$ . Choice of extension does not affect waves in  $r > r_{CH^+}!$ 

Modify spacetime beyond  $CH^+$ : Add artificial exterior region.







ъ

## Setup for the extended problem

Study forcing problem  $\Box_{\widetilde{g}} u = f$ , with u = 0 near  $H_I \cup H_{I,a}$ .



イロト イポト イヨト イヨト

э

## Setup for the extended problem

Study forcing problem  $\Box_{\widetilde{g}} u = f$ , with u = 0 near  $H_I \cup H_{I,a}$ .



(Add complex absorbing potential  $Q \in \Psi_{\rm b}^2$  beyond  $C\mathcal{H}^+$  to hide additional trapping and  $\mathcal{H}^a$ . Study  $\Box_{\tilde{g}} - iQ$ .)

・ロト ・ 日下 ・ 日下 ・ 日下 ・ 今日・

 $\Box_{\widetilde{g}} u = f \in \mathcal{C}^{\infty}_{c}$ . Work near  $\mathcal{CH}^{+}$ . Recall  $\tau = e^{-t_{*}}$ .

 $\Box_{\widetilde{g}} u = f \in \mathcal{C}^{\infty}_{c}$ . Work near  $\mathcal{CH}^{+}$ . Recall  $\tau = e^{-t_{*}}$ .



▲□▶ ▲圖▶ ▲臣▶ ▲臣▶ ―臣 … のへで

 $\Box_{\widetilde{g}} u = f \in \mathcal{C}^{\infty}_{c}$ . Work near  $\mathcal{CH}^{+}$ . Recall  $\tau = e^{-t_{*}}$ .



If  $u \in e^{-\ell t_*} H^{-\infty}$  near  $\mathcal{R}$ , and  $u \in e^{-\ell t_*} H^s$  in a punctured neighborhood of  $\mathcal{R}$  within  $\{\tau = 0\}$ , then  $u \in e^{-\ell t_*} H^s$  near  $\mathcal{R}$ , provided  $s < 1/2 + \ell/\kappa$ .

## Microlocal analysis of the extended problem



Green arrows: Future directed timelike vectors.

# Microlocal analysis of the extended problem



Green arrows: Future directed timelike vectors.

Control *u* solving  $\Box_{\tilde{g}} u = f$  using standard hyperbolic theory near dashed surfaces, and microlocal elliptic regularity and propagation of singularities.

$$\|u\|_{e^{-\ell t_*}H^s} \lesssim \|\Box_{\widetilde{g}} u\|_{e^{-\ell t_*}H^{s-1}} + \|u\|_{e^{-\ell t_*}H^{s_0}},$$

◆□ ▶ < 圖 ▶ < 圖 ▶ < 圖 ▶ < 圖 • 의 Q @</p>

where

$$\|u\|_{e^{-\ell t_*}H^s} \lesssim \|\Box_{\widetilde{g}} u\|_{e^{-\ell t_*}H^{s-1}} + \|u\|_{e^{-\ell t_*}H^{s_0}},$$

where

$$s>s_0>1/2+\ell/\kappa$$
 at  $\mathcal{H}^+,\overline{\mathcal{H}}^+,$ 

◆□ ▶ < 圖 ▶ < 圖 ▶ < 圖 ▶ < 圖 • 의 Q @</p>

$$\|u\|_{e^{-\ell t_*}H^s} \lesssim \|\Box_{\widetilde{g}} u\|_{e^{-\ell t_*}H^{s-1}} + \|u\|_{e^{-\ell t_*}H^{s_0}},$$

where

$$egin{aligned} s > s_0 > 1/2 + \ell/\kappa \ \mbox{at} \ \mathcal{H}^+, \overline{\mathcal{H}}^+, \ s < 1/2 + \ell/\kappa \ \mbox{at} \ \mathcal{CH}^+. \end{aligned}$$

◆□ ▶ < 圖 ▶ < 圖 ▶ < 圖 ▶ < 圖 • 의 Q @</p>

(s is a variable order function, and  $\ell < 0$ .)

$$\|u\|_{e^{-\ell t_*}H^s} \lesssim \|\Box_{\widetilde{g}} u\|_{e^{-\ell t_*}H^{s-1}} + \|u\|_{e^{-\ell t_*}H^{s_0}},$$

where

$$s > s_0 > 1/2 + \ell/\kappa$$
 at  $\mathcal{H}^+, \overline{\mathcal{H}}^+,$   
 $s < 1/2 + \ell/\kappa$  at  $\mathcal{CH}^+.$ 

(s is a variable order function, and  $\ell < 0$ .) If there are no resonances  $\sigma$  with Im  $\sigma = -\ell$ , have better error term  $\|u\|_{e^{-(\ell-1)t_*}H^{s_0}}$ 

< ロ > < 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 > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □

$$\|u\|_{e^{-\ell t_*}H^s} \lesssim \|\Box_{\widetilde{g}} u\|_{e^{-\ell t_*}H^{s-1}} + \|u\|_{e^{-\ell t_*}H^{s_0}},$$

where

$$s > s_0 > 1/2 + \ell/\kappa$$
 at  $\mathcal{H}^+, \overline{\mathcal{H}}^+,$   
 $s < 1/2 + \ell/\kappa$  at  $\mathcal{CH}^+.$ 

(s is a variable order function, and  $\ell < 0$ .)

If there are no resonances  $\sigma$  with Im  $\sigma = -\ell$ , have better error term  $||u||_{e^{-(\ell-1)t_*}H^{s_0}} \Rightarrow$  (non-elliptic) Fredholm problem!

$$\|u\|_{e^{-\ell t_*}H^s} \lesssim \|\Box_{\widetilde{g}} u\|_{e^{-\ell t_*}H^{s-1}} + \|u\|_{e^{-\ell t_*}H^{s_0}},$$

where

$$s > s_0 > 1/2 + \ell/\kappa$$
 at  $\mathcal{H}^+, \overline{\mathcal{H}}^+,$   
 $s < 1/2 + \ell/\kappa$  at  $\mathcal{CH}^+.$ 

(s is a variable order function, and  $\ell < 0$ .)

If there are no resonances  $\sigma$  with Im  $\sigma = -\ell$ , have better error term  $\|u\|_{e^{-(\ell-1)t_*}H^{s_0}} \Rightarrow$  (non-elliptic) Fredholm problem!

Get solvability of extended problem  $\Box_{\widetilde{g}} u = f$ , and control of u near  $\mathcal{CH}^+$ .

Solution u of  $\Box_{\widetilde{g}} u = f$  has partial expansion

$$|u|_{r>r_{\mathcal{CH}^+}} = u_0 + u', \quad u_0 \in \mathbb{C}, \ u' \in e^{-\alpha t_*} \mathcal{H}^{1/2 + \alpha/\kappa - 0} \ \text{near} \ \mathcal{CH}^+.$$

(ロ)、(型)、(E)、(E)、 E) の(の)

Solution u of  $\Box_{\widetilde{g}} u = f$  has partial expansion

$$u|_{r>r_{\mathcal{CH}^+}} = u_0 + u', \quad u_0 \in \mathbb{C}, \ u' \in e^{-\alpha t_*} \mathcal{H}^{1/2 + \alpha/\kappa - 0} \text{ near } \mathcal{CH}^+.$$

 $\alpha > 0$ : spectral gap of  $\Box_g$ .



▲ロト ▲帰ト ▲ヨト ▲ヨト 三日 - の々ぐ

Solution u of  $\Box_{\widetilde{g}} u = f$  has partial expansion

$$u|_{r>r_{\mathcal{CH}^+}} = u_0 + u', \quad u_0 \in \mathbb{C}, \ u' \in e^{-\alpha t_*} \mathcal{H}^{1/2 + \alpha/\kappa - 0} \text{ near } \mathcal{CH}^+.$$

 $\alpha > 0$ : spectral gap of  $\Box_g$ .



 $u'(t_*, r, \omega)$  is smooth in  $t_*, \omega$ . (Haber-Vasy '13.)

Solution u of  $\Box_{\widetilde{g}} u = f$  has partial expansion

$$|u|_{r>r_{\mathcal{CH}^+}} = u_0 + u', \quad u_0 \in \mathbb{C}, \ u' \in e^{-\alpha t_*} \mathcal{H}^{1/2 + \alpha/\kappa - 0} \text{ near } \mathcal{CH}^+.$$

 $\alpha > 0$ : spectral gap of  $\Box_g$ .



 $u'(t_*, r, \omega)$  is smooth in  $t_*, \omega$ . (Haber-Vasy '13.)  $H^{1/2+0}(\mathbb{R}_r) \hookrightarrow L^{\infty}(\mathbb{R}_r)$  yields  $|u'(t_*)| \lesssim e^{-\alpha t_*}$ .

Our methods apply directly to

 subextremal Kerr-de Sitter black holes, small angular momentum a ≠ 0,

◆□▶ ◆□▶ ◆臣▶ ◆臣▶ 臣 の�?

Our methods apply directly to

- ► subextremal Kerr-de Sitter black holes, small angular momentum a ≠ 0,
- ► subextremal Kerr-Newman-de Sitter black holes, charge Q, small angular momentum  $a \neq 0$ .

< □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > <

Our methods apply directly to

- ► subextremal Kerr-de Sitter black holes, small angular momentum a ≠ 0,
- ► subextremal Kerr-Newman-de Sitter black holes, charge Q, small angular momentum  $a \neq 0$ .

< □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > <

differential forms (Maxwell)

Our methods apply directly to

- ► subextremal Kerr-de Sitter black holes, small angular momentum a ≠ 0,
- ► subextremal Kerr-Newman-de Sitter black holes, charge Q, small angular momentum  $a \neq 0$ .

differential forms (Maxwell)

With some additional work:

symmetric 2-tensors (linearized gravity)

Our methods apply directly to

- Subextremal Kerr-de Sitter black holes, small angular momentum a ≠ 0,
- subextremal Kerr-Newman-de Sitter black holes, charge Q, small angular momentum a ≠ 0.
- differential forms (Maxwell)

With some additional work:

symmetric 2-tensors (linearized gravity)

Only potential issue for large *a*: resonances in  $\text{Im } \sigma \ge 0$  ('mode stability,' see Whiting '89, Shlapentokh-Rothman '14 for Kerr)

## Outlook

Shallow resonances. Mode solution  $\Box_g(e^{-i\sigma t_*}v(x)) = 0$  has  $v \in H^{1/2-\operatorname{Im} \sigma/\kappa-0}$  at  $\mathcal{CH}^+$ ; could be  $\mathcal{C}^\infty$  in principle. Study location and regularity properties of shallow resonances.

## Outlook

- Shallow resonances. Mode solution  $\Box_g(e^{-i\sigma t_*}v(x)) = 0$  has  $v \in H^{1/2-\operatorname{Im} \sigma/\kappa-0}$  at  $\mathcal{CH}^+$ ; could be  $\mathcal{C}^\infty$  in principle. Study location and regularity properties of shallow resonances.
- Λ = 0. Localize analysis near black hole region; in the exterior, polynomial decay according to Price's law (Tataru '13, Metcalfe–Tataru–Tohaneanu '12). Get polynomial decay near CH<sup>+</sup>. (Luk–Sbierski '15, H. '15)

### Outlook

- Shallow resonances. Mode solution  $\Box_g(e^{-i\sigma t_*}v(x)) = 0$  has  $v \in H^{1/2-\operatorname{Im} \sigma/\kappa-0}$  at  $\mathcal{CH}^+$ ; could be  $\mathcal{C}^\infty$  in principle. Study location and regularity properties of shallow resonances.
- Λ = 0. Localize analysis near black hole region; in the exterior, polynomial decay according to Price's law (Tataru '13, Metcalfe–Tataru–Tohaneanu '12). Get polynomial decay near CH<sup>+</sup>. (Luk–Sbierski '15, H. '15)
- Nonlinear problems. Einstein's field equations. Work in progress by Luk-Rodnianski, Dafermos-Luk, Luk-Oh.